ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อเจ็ตหลัก ต่อการเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตในกระแสลมขวาง



บทคัดย่อและแฟ้มข้อมูลฉบับเต็มของวิทยานิพนธ์ตั้งแต่ปีการศึกษา 2554 ที่ให้บริการในคลังปัญญาจุฬาฯ (CUIR) เป็นแฟ้มข้อมูลของนิสิตเจ้าของวิทยานิพนธ์ ที่ส่งผ่านทางบัณฑิตวิทยาลัย

The abstract and full text of theses from the academic year 2011 in Chulalongkorn University Intellectual Repository (CUIR) are the thesis authors' files submitted through the University Graduate School.

วิทยานิพนธ์นี้เป็นส่วนหนึ่งของการศึกษาตามหลักสูตรปริญญาวิศวกรรมศาสตรมหาบัณฑิต สาขาวิชาวิศวกรรมเครื่องกล ภาควิชาวิศวกรรมเครื่องกล คณะวิศวกรรมศาสตร์ จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย ปีการศึกษา 2559 ลิขสิทธิ์ของจุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย Effects of the leeward-vertical control jet to main jet mass flowrate ratio on entrainment of a jet in crossflow



A Thesis Submitted in Partial Fulfillment of the Requirements for the Degree of Master of Engineering Program in Mechanical Engineering Department of Mechanical Engineering Faculty of Engineering Chulalongkorn University Academic Year 2016 Copyright of Chulalongkorn University

หัวข้อวิทยานิพนธ์	ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุม
	ตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อเจ็ตหลักต่อการเหนี่ยวนำการ
	ผสมของเจ็ตในกระแสลมขวาง
โดย	นายเอกณัฐ พฤกษ์วัฒนา
สาขาวิชา	วิศวกรรมเครื่องกล
อาจารย์ที่ปรึกษาวิทยานิพนธ์หลัก	รองศาสตราจารย์ ดร.อศิ บุญจิตราดุลย์

คณะวิศวกรรมศาสตร์ จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย อนุมัติให้นับวิทยานิพนธ์ฉบับนี้เป็นส่วน หนึ่งของการศึกษาตามหลักสูตรปริญญามหาบัณฑิต

.....คณบดีคณะวิศวกรรมศาสตร์

(รองศาสตราจารย์ ดร.สุพจน์ เตชวรสินสกุล)

คณะกรรมการสอบวิทยานิพนธ์

ประธานกรรมการ

(รองศาสตราจารย์ ดร.บุญชัย เลิศนุวัฒน์)

.....อาจารย์ที่ปรึกษาวิทยานิพนธ์หลัก

(รองศาสตราจารย์ ดร.อศิ บุญจิตราดุลย์)

.....กรรมการ

(อาจารย์ ดร.สรัล ศาลากิจ)

.....กรรมการภายนอกมหาวิทยาลัย

(รองศาสตราจารย์ ดร.เวชพงศ์ ชุติชูเดช)

เอกณัฐ พฤกษ์วัฒนา : ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อเจ็ตหลักต่อการ เหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตในกระแสลมขวาง (Effects of the leeward-vertical control jet to main jet mass flowrate ratio on entrainment of a jet in crossflow) อ.ที่ปรึกษาวิทยานิพนธ์หลัก: รศ. ดร.อศิ บุญจิตราดุลย์, 273 หน้า.

้งานวิจัยนี้มีวัตถุประสงค์เพื่อศึกษาผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อเจ็ต หลักต่อการเหนี่ยวนำการผสม (Entrainment) และคุณลักษณะของเจ็ตอีก 2 ปริมาณ ได้แก่ เส้นทางเดิน และค่า circulation ของเจ็ต ในกระแสลมขวาง ในการนี้เพื่อให้สามารถประเมินวัดค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (Volumetric Entrainment Ratio, E), คุณลักษณะ, และโครงสร้างของเจ็ตที่เกิดจากส่วนผสมของเจ็ตหลักเท่านั้นไม่รวมส่วนของกระแสลมขวางบริสุทธิ์ได้โดยตรง ้งานวิจัยนี้จึงประยุกต์ใช้เทคนิค Stereoscopic Particle Image Velocimetry (SPIV) ควบคู่ไปกับการใส่อนภาคติดตามการไหล เฉพาะเจ็ตหลักเท่านั้น ไม่ใส่ในการไหลอื่น งานวิจัยนี้ทำการทดลองที่อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผลของเจ็ตหลัก (r) เท่ากับ 4 ตัวเลข เรย์โนลด์ของกระแสลมขวาง (Re_{ct}) เท่ากับ 3,100 การเก็บข้อมูลจะกระทำที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.25, 0.50, 0.75, 1.0, และ 1.5 สำหรับกรณีที่ทำการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (Leeward-Vertical Control Jet, LVCJ) นั้น จะทำการฉีด เจ็ตควบคุมที่ค่าอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) เท่ากับ 3.8%, 6%, 8%, 10%, และ 13% ที่ตำแหน่ง ตามระยะการไหล x/rd เท่ากับ 0.25 ผลการศึกษาพบว่าการฉีดเจ็ตควบคุมจะส่งเสริมให้ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร ้เส้นทางเดิน และค่า circulation ของเจ็ตเพิ่มสูงขึ้น โดยการเพิ่มขึ้นของ r_m จะส่งผลให้ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิง ปริมาตร เส้นทางเดิน และค่า circulation ของเจ็ตเพิ่มสูงขึ้นด้วย สำหรับกรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m เท่ากับ 13% จะส่งผลให้ค่า E เพิ่มขึ้นได้สูงสุดถึง 1.86 เท่าของกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 1.5 นอกเหนือจากนั้นเพื่อที่จะศึกษาหา มาตรวัดใหม่ที่นอกเหนือจากจะสามารถ collapse ผลของ r ของเจ็ตในกระแสลมขวางกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมได้แล้วยังสามารถ collapse ผลของ r_m ในกรณีฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมได้อีกด้วย งานวิจัยนี้จึงปรับปรุงและพัฒนา scaling-power law ที่ เสนอโดย Pruekwatana et al. (2016) ซึ่งเขียน scaling law ของปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติในรูป $\pi_q = q/S_q(r)$ เมื่อ q คือปริมาณทาง ้ฟิสิกส์มีมิติ และ S_o(r) คือมาตรวัดที่สามารถ collapse ผลของ r ที่มีต่อคุณลักษณะของเจ็ตในกระแสลมขวางในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม ได้ และพบความสัมพันธ์ของการพัฒนาตัวของ π_a ตามระยะการไหล x/rd ในรูป power law กล่าวคือ π_a = A_a (x/rd)⁸⁹ โดยที่ A_a ้ และ B_q เป็นสัมประสิทธิ์ค่าคงที่ (ไม่ขึ้นกับพารามิเตอร์ r แต่ยังคงขึ้นกับพารามิเตอร์ r_m) ผลการศึกษาพบ scaling law ใหม่ที่ นอกเหนือจากสามารถ collapse ผลของ r ได้แล้วยังสามารถ collapse ผลของ r_m ได้ด้วย โดยจะอยู่ในรูป $\pi_a'' = \pi_a / S''(r_m x/rd)$ เมื่อ $S''(r_m x/rd) = s_A(r_m)s_B(r_m x/rd)$ เป็นมาตรวัดใหม่ของ π_a ที่สามารถ collapse ผลของ r_m ที่มีต่อคุณลักษณะของเจ็ตในกระแส ้ลมขวางในกรณีที่มีการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมได้ โดยที่พจน์ s_A(r_m) และ s_B(r_m,x/rd) คือผลของ r_m ที่มีต่อสัมประสิทธิ์ A_a และ B_a ตามลำดับ การประยุกต์ใช้ scaling law ใหม่ ($\pi_a^{\prime\prime} = \pi_a / S^{\prime\prime}(r_m x/rd)$) จะสามารถลด scatter (นิยามจากอัตราส่วน ระหว่างค่าเบี่ยงเบนมาตรฐานกับค่าเฉลี่ยของชุดข้อมูล) ของ **π**ุ จาก 16.6%-42.2% (แสดงเฉพาะค่าต่ำสุดถึงค่าสูงสุด) เป็น scatter ของ $\pi_a^{\prime\prime}$ ซึ่งจะอยู่ในช่วง 1.84%-4.90% นอกจากนั้นยังพบว่า power-law model fit ซึ่งอยู่ในฟอร์ม $\pi_a^{\prime\prime}$ = $A_a^{\prime\prime}$ (x/rd)^{Bq\prime\prime} โดยที่ A_a^{//} และ B_a^{//} เป็นสัมประสิทธิ์ค่าคงที่ (ไม่ขึ้นกับพารามิเตอร์ r และ r_m) สามารถอธิบายการพัฒนาตัวของปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ $oldsymbol{\pi}_{a}{}^{\prime\prime}$ ตามระยะการไหล x/rd ได้เป็นอย่างดี

ภาควิชา วิศวกรรมเครื่องกล สาขาวิชา วิศวกรรมเครื่องกล ปีการศึกษา 2559

ลายมือชื่อนิสิต <u></u>		 	 	
ลายมือชื่อ อ.ที่ปรึกเ	ษาหลัก	 	 	

5970416121 : MAJOR MECHANICAL ENGINEERING

KEYWORDS: JET IN CROSSFLOW / LVCJ / ENTRAINMENT / SCALING LAWS

AEKANUT PRUEKWATANA: Effects of the leeward-vertical control jet to main jet mass flowrate ratio on entrainment of a jet in crossflow. ADVISOR: ASSOC. PROF. ASI BUNYAJITRADULYA, Ph.D., 273 pp.

Effects of the leeward-vertical control jet to main jet mass flowrate ratio (r_m) on jet volumetric entrainment ratio (E), jet streamwise vorticity trajectory, and jet circulation of a jet in crossflow are investigated. In order to experimentally and directly determine jet volumetric entrainment ratio and other jet-fluid mixture properties, the stereoscopic particle image velocimetry (SPIV) together with main-jet-fluid only seeding scheme is employed. As a result, jet properties in this work refer to jet-fluid mixture properties without contribution from pure crossflow property. The experiment is conducted with the effective velocity ratio (r) of 4 and the crossflow Reynolds number (Re_{rf}) of 3,100. For cases of controlled jets in crossflow (cJICFs), a leeward-vertical control jet (LVCJ) is steadily activated at the downstream position x/rd = 0.25 with the leeward-vertical control jet to main jet mass flowrate ratios (r_m) of 3.8%, 6%, 8%, 10%, and 13%. The results show that the leeward-vertical control jet can be used to promote jet volumetric entrainment ratio (E), and increase jet penetration and jet circulation. In addition, it is found that as r_m increases, jet volumetric entrainment ratio (E), jet streamwise vorticity trajectory and jet circulation also increase. In order to unify the results at various r_m , we investigate new scaling laws, which can not only collapse the effects of r (for JICFs) but can also collapse the effects of the leeward-vertical control jet to main jet mass flowrate ratio (r_m) (for JICFs and cJICFs), by modifying the original scaling-power laws for JICFs proposed by Pruekwatana et al. (2016). These original scaling laws are in the form of $\pi_q = q/S_q(r)$, where q is a dimensional quantity of interest and $S_q(r)$ is the appropriate scale for q that can collapse the effects of r for JICFs, but not yet r_m for cJICFs. In Pruekwatana et al. (2016)'s original scaling laws, it was found that the power-law model fit of the form $\pi_a = A_a (x/rd)^{Bq}$, where A_a and B_a are constants (with respect to r, but not yet r_m), can describe the development of π_q along the downstream distance x/rd of JICFs well. When the LVCJ is applied, however, the original scaling laws can not collapse the effects of r_m and the new scaling laws are required. In this work, it is found that the appropriate scaling laws for all three jet-fluid mixture properties, which can not only collapse the effects of r (for JICFs) but also the effects of r_m (for JICFs and cJICFs), are in the form of $\pi_a'' = \pi_a / S''(r_m x/rd)$ where $S''(r_m x/rd) = S''(r_m x/rd)$ $s_A(r_m)s_B(r_m,x/rd)$ is the new scale for π_q , $s_A(r_m)$ is the effect of r_m on A_q , and $s_B(r_m,x/rd)$ is the effect of r_m on B_q . In these new scaling laws, it is found that the effects of r_m on all three jet-fluid mixture properties can be reasonably well collapsed with the overall scatters (measured with the mean-normalized standard deviation) with respect to the original π_a reduced from 16.6%-42.2% (overall from minimum to maximum) to the overall scatters with respect to the new $\pi_a^{\prime\prime}$ of 1.84%-4.90%. In addition, it is found that the power-law model fit of the form $\pi_a^{\prime\prime}$ = $A_q^{\prime\prime}(x/rd)^{Bq \vee prime \vee prime}$, where $A_q^{\prime\prime}$ and $B_q^{\prime\prime}$ are now constants (with respect to both r and r_m), can describe the development of $\pi_{a}^{\prime\prime}$ along the normalized downstream streamwise distance x/rd well.

Department: Mechanical Engineering Field of Study: Mechanical Engineering Academic Year: 2016

Student's Signature	
Advisor's Signature	

กิตติกรรมประกาศ

ข้าพเจ้าขอขอบพระคุณคณะวิศวกรรมศาสตร์ จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย และภาควิชา วิศวกรรมเครื่องกล ตลอดจนคณาจารย์ที่ได้ถ่ายทอดวิชาความรู้และประสบการณ์ต่าง ๆ

ขอขอบพระคุณ รศ.ดร.อศิ บุญจิตราดุลย์ อาจารย์ที่ปรึกษาวิทยานิพนธ์ ผู้ซึ่งให้ คำปรึกษา และข้อคิดเห็นต่าง ๆ อันเป็นประโยชน์อย่างมากในการทำวิทยานิพนธ์ฉบับนี้ให้สำเร็จ ลุล่วงไปด้วยดี นอกจากนั้นท่านยังคอยให้ความรู้ผู้จัดทำ โดยเฉพาะอย่างยิ่งในเรื่องกระบวนการ คิดวิเคราะห์อย่างเป็นระบบเพื่อให้สามารถเขียนและสื่อสารได้อย่างมีประสิทธิภาพ ซึ่งทักษะ เหล่านี้เองจะเป็นส่วนสำคัญที่จะหล่อหลอมให้นิสิตที่สำเร็จออกไปนั้นมีความรู้และความรอบคอบ คิดเป็นระบบและคิดอย่างชัดเจนเพื่อเป็นวิศวกรที่ดีและมีคุณภาพที่ดีต่อไป

ขอขอบพระคุณ คณะกรรมการวิทยานิพนธ์ซึ่งประกอบด้วย รศ.ดร.บุญชัย เลิศนุวัฒน์, รศ.ดร.เวชพงศ์ ชุติชูเดช, อาจารย์ ดร.สรัล ศาลากิจ ที่ได้ให้คำแนะนำต่าง ๆ เพื่อให้วิทยานิพนธ์ ฉบับนี้มีความสมบูรณ์มากยิ่งขึ้น

ขอขอบคุณ นายอินทกานต์ ณ ตะกั่วทุ่ง ที่มีส่วนช่วยเหลือและให้คำปรึกษาต่าง ๆ ซึ่ง ทำให้ในทุกขั้นตอนของการทำวิทยานิพนธ์ฉบับนี้ราบรื่นและสำเร็จลุล่วงไปด้วยดี

ท้ายสุดนี้ ขอกราบขอบพระคุณ บิดา มารดา และพี่สาว ที่เป็นกำลังใจและให้การ สนับสนุนผู้จัดทำในด้านต่าง ๆ ด้วยดีอย่างสม่ำเสมอ ทำให้ผู้จัดทำมีกำลังใจและไม่ย่อท้อต่อ อุปสรรคที่เกิดขึ้นตลอดมาจนกระทั่งสำเร็จการศึกษาระดับปริญญามหาบัณฑิตนี้

หน้า
บทคัดย่อภาษาไทยง
บทคัดย่อภาษาอังกฤษจ
กิตติกรรมประกาศฉ
สารบัญช
สารบัญตารางฑ
สารบัญรูปภาพณ
บทที่ 1 บทนำ 1
1.1 ที่มาและความสำคัญ
1.2 แรงจุงใจ
1.3 วัตถประสงค์ของงานวิจัย
้ 1.4 ขอบเขตของงานวิจัย
1 5 ผลที่คาดว่าจะได้รับจากโครงการ
1.6 แผนการดำเงินงานของโครงการ
า.อ แหน่การทำเนนงานอองเกางการณ์มหาวิทยาลัย จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย งเทที่ 2 งางเวิจัยเที่ย่างเงา
2 1 ปริมาณที่สำคัญของเว็ตในกระบุสองขวาง 0
2.1 ปาม เนทถ์ เที่ญของจะเรื่องไระเสียเรียง
2.1.1 ยุตร เส มนุค ม เมเว เบระสทอผส
2.1.2 ตวเลขเรยเนลดของเจตและกระแสลมขวาง10
2.2 การศึกษาโครงสร้างและคุณลักษณะของเจ็ตในกระแสลมขวาง11
2.2.1 โครงสร้างพื้นฐานของเจ็ตในกระแสลมขวาง11
2.2.2 กระบวนการเกิดและพัฒนาตัวของ Counter-rotating vortex pair (CVP)11
2.2.3 กลไกการเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตในกระแสลมขวาง (Entrainment
mechanism) 12
2.2.4 เส้นทางเดินของเจ๊ต14

หน้า
2.2.5 ความสัมพันธ์ระหว่างเส้นทางเดินของเจ็ตและการเหนี่ยวนำการผสม
2.3 การปรับแต่งและควบคุมคุณลักษณะของเจ็ต
2.3.1 การกระตุ้นโดยการไม่ใช้พลังงานกระตุ้น (Passive control)
2.3.2 การกระตุ้นโดยการใช้พลังงานกระตุ้น (Active control)
บทที่ 3 หลักการและทฤษฎี
3.1 อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (Volumetric Entrainment Ratio, E)22
3.2 ปัญหาของการศึกษาประเมินวัดอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรของเจ็ตใน กระแสลมขวางในอดีตและการแก้ปัญหาในงานวิจัยนี้
3.2.1 การแก้ปัญหาในการวัดองค์ประกอบของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตหลักด้วย เทคนิค Stereoscopic Particle Image Velocimetry (SPIV) หลายจุดในระนาบ ตัดขวางพร้อมกัน
3.2.2 การแก้ปัญหาในการระบุขอบเขตของส่วนผสมของเจ็ตหลักออกจากกระแสลมขวาง บริสุทธิ์รอบข้าง
3.3 การประเมินวัดอัตราการไหลเชิงปริมาตรของเจ็ตที่ผ่านระนาบตัดขวางเฉลี่ยเทียบกับ
เวลา
3.4 ค่าประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสม35
3.5 การศึกษาโครงสร้างของการไหล
บทที่ 4 ชุดการทดลองและการทดลอง41
4.1 พิกัดของการทดลอง
4.2 ชุดทดลอง
4.2.1 อุโมงค์ลม (wind tunnel)41
4.2.2 ชุดหัวเจ็ตหลัก
4.2.3 ชุดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (leeward-vertical control jet, LVCJ)43
4.3 ชุดเครื่องมือวัดความเร็ว Stereoscopic Particle Image Velocimetry (SPIV)

	หน้า
4.3.1 ชุดอุปกรณ์ในการบันทึกข้อมูล	44
4.3.2 การประมวลผลหาค่าสนามความเร็วโดยโปรแกรม TSI™ Insight 4G	45
4.4 การวัดและเครื่องมือวัด	46
4.4.1 การวัดความเร็วกระแสลมขวางและความเร็วของเจ็ตหลัก	46
4.3.2 การวัดอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม	46
4.4.3 จำนวนการเก็บข้อมูลในการทดลอง	47
4.4.4 การสอบเทียบการวัดความเร็วระหว่าง SPIV กับ Pitot tube	47
4.5 สรุปพารามิเตอร์สำคัญที่ใช้ในการทดลอง	48
บทที่ 5 โครงสร้างของเจ็ต	49
5.1 ความน่าจะเป็นเชิงเวลาที่จะพบเจ็ตที่จุดใดๆ	50
5.2 ผลของการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (LVCJ) ต่อโครงสร้างของเจ็ต	50
5.2.1 ผลของการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (LVCJ) ต่อความน่าจะเป็นเชิง เวลาที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตที่จุดใดๆ (<i>φ_j</i>)	51
5.2.2 เวกเตอร์ความเร็วเฉลี่ยไร้มิติในระนาบตัดขวางการไหล ($ar{V}_{j,yz}$ / u_{cf}) หรือ In- plane vector	54
GHULALONGKONN UNIVENSITY 5.2.3 ผลของการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (LVCJ) ต่อโครงสร้างความเร็ว ของเจ็ตตามแนวแกน streamwise ไร้มิติ (V _{j,x} / u _{cf})	56
5.2.4 ผลของการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (LVCJ) ต่อโครงสร้างความเร็ว ของเจ็ตตามแนวแกน transverse ไร้มิติ (V _{j,y} / u _{cf})	58
5.2.5 ผลของการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (LVCJ) ต่อโครงสร้างความเร็ว ของเจ็ตตามแนวแกน spanwise ไร้มิติ (V _{j,z} / u _{cf})	60
5.2.6 ผลของการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (LVCJ) ต่อการกระจายตัวของ vorticity ในแกน streamwise ไร้มิติ ($arphi_{j,x}d$ / u_{cf})	62

บเ หล่	าที่ 6 าักต่อ	ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อเจ็ต มอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร ประสิทธิผลของการใช้เจ็ตควบคุม เส้นทาง	
เดิ	น แล	าะค่า Circulation ของเจ็ต	. 65
	6.1	การสอบทวนค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรกับงานวิจัยก่อนหน้า	. 69
	6.2	ผลของการกำหนดชนิดของของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมต่อค่าอัตราส่วนการ เหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร	. 70
	6.3	ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลักต่ออัตราส่วนการ เหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร	. 72
	6.4	การเปรียบเทียบอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรระหว่างการประยุกต์ใช้เจ็ต ควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (LVCJ) กับการประยุกต์ใช้เจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวง (ACI)	74
	6.5	(AC) ผลของการกำหนดชนิดของของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมต่อค่าประสิทธิผลของการ ใช้เจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม	. 74
	6.6	ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลักต่อประสิทธิผลของการ ใช้เจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม	. 80
	6.7	ผลของเจ็ตควบคุมต่อเส้นทางเดินของเจ็ต	. 82
	6.8	ผลของเจ็ตควบคุมต่อค่า circulation	. 83
ບາ	กที่ 7	มาตรวัดคุณสมบัติของเจ็ตและการพัฒนาตัวของคุณสมบัติไร้มิติของเจ็ต	. 86
	7.1	ผลการศึกษาของ Pruekwatana <i>et al</i> . (2016)	. 87
	7.2	สัญลักษณ์และคำนิยาม	. 89
		7.2.1 การพิจารณาชุดข้อมูล	. 89
		7.2.2 การกำหนดสัญลักษณ์	. 90
	7.3	พารามิเตอร์ชี้วัด collapsibility ($arepsilon$) และ goodness of fit (R^2)	. 91
		7.3.1 พารามิเตอร์ชี้วัด collapsibility($arepsilon$)	. 91
		7.3.2 พารามิเตอร์ชี้วัด goodness of fit (R^2)	. 92

ល្ង

7.4 การสเกลคุณลักษณะต่างๆ ของเจ็ตในกระแสลมขวางด้วยมาตรวัดเดียวกับ	
Pruekwatana <i>et al.</i> (2016)	92
7.5 วิธีการและขั้นตอนในการหาตัวแปรไร้มิติ	97
7.6 ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก($r_{_m}$) ต่อสัมประสิทธิ์ ค่าคงที่ $A_{_q}$ และ $B_{_q}$ และการวิเคราะห์หาความสัมพันธ์	103
7.7 ผลการศึกษาการ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตาม แนวดิ่งด้านท้ายลม (r,,) ต่อคุณลักษณะต่างๆ ของเจ็ตในกระแสลมขวาง	105
7.7.1 การประยุกต์ใช้มาตรวัด s_A เพื่อนำไปสเกลปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π_q หรือ ปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป $\pi_q'=\pi_q/s_A$	106
7.7.2 การประยุกต์ใช้มาตรวัด s_{B} เพื่อนำไปสเกลปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π_{q}' หรือ ปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป $\pi_{q}'' = \pi_{q}'/s_{B} = \pi_{q}/s_{A}s_{B}$	111
7.8 สรุป scaling law และ power-law model fit ที่เหมาะสมที่สามารถ collapse ผล ของ <i>r</i> _ ต่อคุณลักษณะของเจ็ตในกรณีฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมได้ใน งานวิจัยนี้	118
7.8.1 เมื่อประยุกต์ใช้มาตรวัด s_A กับ π_q หรือปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ใน รูป $\pi_q' = \pi_q/s_A$	118
7.8.2 เมื่อประยุกต์ใช้มาตรวัด s_B กับ π_q' หรือปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป $\pi_q'' = \pi_q'/s_B = \pi_q/s_A s_B$	121
7.8.3 การเปรียบเทียบค่าสัมประสิทธิ์ A_{q} และ B_{q} จาก power-law model fit	124
7.9 บทสรุปการ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลั	้ก
(<i>r</i> _m) ที่มีต่อคุณลักษณะต่างๆ ของเจ็ตในกระแสลมขวาง	126
บทที่ 8 อภิปรายผลการทดลอง	128
8.1 ข้อสมมติฐานในการประเมินวัดอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร	128
8.1.1 การวิเคราะห์เส้นทางเดินของเจ็ตเพื่อประเมินความถูกต้องของข้อสมมติฐาน	129
8.1.2 การวิเคราะห์หลักฐานเชิงโครงสร้างของเจ็ตเพื่อประเมินความถูกต้องของข้อ	
สมมติฐาน	134

หน้า

หน้า
บทที่ 9 สรุปผลการทดลอง136
9.1 โครงสร้างของส่วนผสมของเจ็ตและผลของเจ็ตควบคุมต่อโครงสร้างของส่วนผสมของเจ็ต.137
9.1.1 ความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ต (ϕ_j)
9.1.2 เวกเตอร์ในระนาบตัดขวางการไหลเฉลี่ยไร้มิติ ($ar{V}_{j,yz}$ / u_{cf}) หรือ In-plane vector
9.1.3 ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน streamwise ไร้มิติ ($V_{j,x} / u_{cf}$) .138
9.1.4 ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน transverse ไร้มิติ ($V_{j,y}$ / $u_{c\!f}$)139
9.1.5 ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน spanwise ไร้มิติ ($V_{_{j,z}}$ / $u_{_{cf}}$)140
9.1.6 Vorticity ของส่วนผสมของเจ็ตในแกน streamwise ไร้มิติ ($arphi_{j,x}d$ / u_{cf})140
9.2 ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อเจ็ตหลัก ต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร ประสิทธิผลของการใช้เจ็ตควบคุม เส้นทางเดิน และค่า circulation ของเจ็ต
9.2.1 ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อ เจ็ตหลักต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร
9.2.2 ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อ เจ็ตหลักต่อค่าประสิทธิผลของการใช้เจ็ตควบคุม
9.2.3 ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อ เจ็ตหลักต่อเส้นทางเดินของเจ็ต142
9.2.4 ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อ เจ็ตหลักต่อค่า circulation ของเจ็ต143
9.3 การกำหนดมาตรวัดต่อคุณสมบัติของเจ็ต143
ประมวลตาราง
ประมวลรูปภาพ
บทที่ 1
บทที่ 2

	หน้า
บทที่ 3	
บทที่ 4	
บทที่ 5	
บทที่ 6	229
บทที่ 7	241
บทที่ 8	
รายการอ้างอิง	
รายการอ้างอิง	
ภาคผนวก ก : ตารางสรุปพารามิเตอร์ที่สำคัญในการทดลอง	268
ประวัติผู้เขียนวิทยานิพนธ์	273

สารบัญตาราง

ตารางที่ 6.1	อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรกับผลการทดลองจากงานวิจัยภายใน
	FMRL และ Yuan and Street (1998)148
ตารางที่ 6.2	ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมและกรณี ฉีดเจ็ตควบคุม เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิด เดียวกับกระแสลมขวาง(F2) และสัมประสิทธิ์จาก power-law model fit149
ตารางที่ 6.3	ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมและกรณีฉีด เจ็ตควบคุม เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิด เดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F ₁) และสัมประสิทธิ์จาก power-law model fit 149
ตารางที่ 6.4	ค่าประสิทธิผลของการฉีดเจ็ตควบคุม เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ต ควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (<i>ท</i> ุ ₁)
ตารางที่ 6.5	ค่าประสิทธิผลของการฉีดเจ็ตควบคุม เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ต ควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก(F ₁) เมื่อใช้ค่า E _{JICF} ที่ค่า r เท่ากับ 4 ในการเปรียบเทียบ (η _{2,1})
ตารางที่ 6.6	ค่าประสิทธิผลของการฉีดเจ็ตควบคุม เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ต ควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F ₁) เมื่อใช้ค่า E _{JICF, mod r} ในการเปรียบเทียบ (η _{2,2})
ตารางที่ 6.7	เส้นทางเดินไร้มิติของเจ็ตซึ่งนิยามจาก center of mass ของขนาด vorticity ของส่วนผสมของเจ็ตหลักในแนวแกน streamwise ในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม และกรณีฉีดเจ็ตควบคุม และสัมประสิทธิ์จาก power-law model fit
ตารางที่ 6.8	ค่า circulation ไร้มิติของเจ็ตในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมและกรณีฉีดเจ็ตควบคุม และสัมประสิทธิ์จาก power-law model fit



จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย Chill al ongkorn Hniversity

สารบัญรูปภาพ

รูปที่	1.1	การเหนี่ยวนำกระแสลมขวางบริสุทธิ์เข้ามาผสมกับตัวเจ็ต
รูปที่	2.1	โครงสร้างของ vortical structure ของเจ็ตในกระแสลมขวาง
		(Fric and Roshko, 1994)164
รูปที่	2.2	Skewed mixing layer ที่พัฒนาตัวขึ้นระหว่างเจ็ตและกระแสลมขวางที่บริเวณ
		ด้านข้างปากทางออกของเจ็ต (Yuan <i>et al.</i> , 1999)
รูปที่	2.3	การพับตัวของ vortex ring ทำให้เกิดโครงสร้าง CVP (ก) มุมมอง isometric ของ
		jet shear layer vortex ring (ข) Schematic diagram ของการเปลี่ยนตำแหน่ง
		ของ shear layer vorticity (Cortelezzi and Karagozian, 2001)165
รูปที่	2.4	การเกิดโครงสร้าง CVP จากการพัฒนาตัวของ vortex loop
		(Lim <i>et al.</i> , 2001)
รูปที่	2.5	วิวัฒนาการของ streamlines ในการก่อตัวของ Kelvin-Helmholtz roller
		(Sau et al., 2004)
รูปที่	2.6	Average magnitude of vorticity field (Cortelezzi and Karagozian, 2001) 167
รูปที่	2.7	Instantaneous of streamline ซึ่งแสดงถึงการที่โครงสร้าง horseshoe vortex
		ถูกเหนี่ยวนำให้ไปผสมกับเจ็ตผ่านช่องระหว่างคู่ CVP (Sau <i>et al.,</i> 2004)168
รูปที่	2.8	ภาพวาดซึ่งแสดงถึงกลไกการเหนี่ยวนำการผสมโดยโครงสร้าง CVP ใน ระนาบ
-		ตัดขวางของเจ็ตในกระแสลมขวาง (Sornphrom and Bunyajitradulya, 2016)169
รูปที่	2.9	บริเวณที่มีการเหนี่ยวนำการผสมสูง (ก) กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (ข) กรณีฉีดเจ็ต
		ควบคุมที่ตำแหน่งมุม ±165 องศา
		(Na Takuathung and Bunyajitradulya, 2016)169
รูปที่	2.10	การสเกลเส้นทางเดินของเจ็ตในกระแสลมขวางด้วย $\mathit{rd}, \mathit{d},$ และ $\mathit{r}^2\mathit{d}$
		(Smith and Mungal, 1998)
รูปที่	2.11	เส้นทางเดินของเจ็ตบนสเกล <i>rd</i> อยู่ในรูปแบบของ power law
		(Yuan and Street, 1998)

รูปที่	2.12	ความสัมพันธ์ระหว่าง $rac{\dot{V}_{_{jet}}}{\dot{V}_{_0}}\!=\!1$ และ x / rd บน log-log scale
		(Yuan and Street, 1998) 171
รูปที่	2.13	ผลของการติด delta tab ที่มีต่อเส้นทางเดินของเจ็ต
		(Zaman and Fross, 1997)172
รูปที่	2.14	ชุดเจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวง (Azimuthal control jet)
		(Kornsri <i>et al.</i> , 2009)173
รูปที่	2.15	ผลของตำแหน่งเชิงมุมของการฉีดเจ็ตควบคุมต่อเส้นทางเดินของเจ็ต
		(Kornsri <i>et al.</i> , 2009)
รูปที่	2.16	ผลของตำแหน่งเชิงมุมของการฉีดเจ็ตควบคุมต่อค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสม
		เชิงปริมาตร (Witayaprapakorn, 2013)174
รูปที่	2.17	ผลของอัตราส่วนการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก ($r_{_m}$) ต่อค่า
		อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (Chaikasetsin <i>et al.</i> , 2014)175
รูปที่	2.18	(ก) ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรตามแนวการไหล
		(ข) ผลของตำแหน่งเชิงมุมของการฉีดเจ็ตควบคุมต่อค่าประสิทธิผลการเหนียวนำ
		การผสม (Wangkiat <i>et al.</i> , 2015)176
รูปที่	2.19	ผลของตำแหน่งเชิงมุมของการฉีดเจ็ตควบคุมต่อค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสม
		เชิงปรีมาตร (<i>E</i>) (Tekhuad, 2015)177
รูปที่	2.20	ผลของตำแหน่งเชิงมุมของการฉีดเจ็ตควบคุมต่อค่าประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการ
		ผสม <i>(</i> η) (Tekhuad, 2015)

รูปที่ 3.1	ปริมาตรควบคุมแสดงการเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตในกระแสลมขวางกรณีไม่มีการ ฉีดเจ็ตควบคุม
รูปที่ 3.2	ปริมาตรควบคุมแสดงการเหนี่ยวนำการผสมกรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีด เป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในกระแสลมขวาง (F ₂) และไม่ใช่ ของไหลชนิดเดียวกับเจ็ตหลัก (F ₁)
รูปที่ 3.3(ก)	ปริมาตรควบคุมแสดงการเหนี่ยวนำการผสมกรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีด เป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิด เดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F ₁) ในกรณีที่การ ไหลของเจ็ตหลักและการไหลของเจ็ตควบคุมยังคงแยกกันอย่างอิสระที่ระนาบ ตัดขวางการไหลที่ทำการประเมินวัด E
รูปที่ 3.3(ข)	ปริมาตรควบคุมแสดงการเหนี่ยวนำการผสมกรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีด เป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F ₁) ในกรณีที่เจ็ต ควบคุมถูกเหนี่ยวนำให้เข้าไปผสมกับเจ็ตหลักเฉพาะบางส่วน ในขณะที่อีกส่วนหนึ่ง ยังไม่ถูกเหนี่ยวนำให้เข้าไปผสมกับเจ็ตหลักที่ระนาบตัดขวางการไหลที่ทำการ ประเมินวัด <i>E</i>
รูปที่ 3.3(ค)	ปริมาตรควบคุมแสดงการเหนี่ยวนำการผสมกรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีด เป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F ₁) ในกรณีที่เจ็ต ควบคุมถูกเหนี่ยวนำให้เข้าไปผสมกับเจ็ตหลักหมดแล้วที่ระนาบตัดขวางการไหลที่ ทำการประเมินวัด E
รูปที่ 3.3(ง)	ปริมาตรควบคุมของเจ็ตควบคุมก่อนที่จะถูกเหนี่ยวนำเข้าไปผสมกับเจ็ตหลักซึ่งเป็น ปริมาตรควบคุมย่อยของรูปที่ 3.3(ค)
รูปที่ 3.4	การเปรียบเทียบระหว่างภาพอนุภาคติดตามการไหล ณ ขณะใดๆ (ซ้าย) และภาพ เวกเตอร์ความเร็ว ณ ขณะใดๆ (ขวา) (ก) การใส่อนุภาคติดตามการไหลทั้งในเจ็ตหลัก และกระแสลมขวาง (ข) การใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะในเจ็ตหลักเท่านั้น (Sornphrom and Bunyajitradulya, 2016)
รูปที่ 3.5	แผนภูมิแสดงชนิดของของไหลที่เป็นไปได้ที่จะปรากฏ ณ ตำแหน่ง xิ และเวลา <i>t</i> (ก) กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) (ข) กรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF)
รูปที่ 4.1	แผนภาพจำลองภาพรวมของการทดลองในงานวิจัยนี้
รูปที่ 4.2	พิกัดอ้างอิงในงานวิจัยนี้

รูปที่ 4.3	อุโมงค์ลมภายในห้องปฏิบัติการวิจัยพลศาสตร์การไหลและการควบคุมการไหล
	ภาควิชาเครื่องกล คณะวิศวกรรมศาสตร์ จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย
	(Soupramongkol, 2015)
รูปที่ 4.4	พัดลมหอยโข่งแบบ backward curve airfoil blades (Soupramongkol, 2015)
รูปที่ 4.5	เครื่องแปลงความถี่ไฟฟ้า (ABB™ model ACS401002032, ขนาด 50 Hz, ค่า
Ū	ความละเอียดเท่ากับ 0.1 Hz) (Soupramongkol, 2015)
รูปที่ 4.6	Schematic diagram ของอุโมงค์ลม (Soupramongkol, 2015)
รูปที่ 4.7	ส่วนประกอบของชุดเจ็ตหลัก
รูปที่ 4.8	ส่วนประกอบของชุดเจ็ตควบคุม
รูปที่ 4.9	ภาพจำลองเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม191
รูปที่ 4.10	เครื่องกำเนิดเลเซอร์ชนิด ND:YAG ยี่ห้อ New Wave Research™ (model
	Solo 200XT ซึ่งมีกำลังสูงสุด 200 mJ/pulse ที่ความยาวคลื่น 532 nm)192
รูปที่ 4.11	ชุดกระจกสะท้อนแสงที่ถูกติดตั้งไว้ในแขนส่งเลเซอร์ (laser light arm, model
	610015)
รูปที่ 4.12	เครื่องปล่อยอนุภาคติดตามการไหล TSI [™] six-jet atomizer
	(TSI [™] model 9306A)193
รูปที่ 4.13	กล้อง CCD
รูปที่ 4.14	Synchronizer model 610035194
รูปที่ 4.15	ผลการสอบเทียบการวัดความเร็วระหว่าง SPIV กับ pitot tube และ Curve
	fitting ช่วงสีฟ้าคือความเร็วต่ำ และช่วงสีส้มคือความเร็วสูง (Wongthongsiri,
	2014)
รูปที่ 5.1(ก)	การกระจายตัวของความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ต (ϕ_j) ที่ระนาบตัดขวาง
	<i>x</i> / <i>rd</i> = 0.25
รูปที่ 5.1(ข)	การกระจายตัวของความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ต ($\phi_{_j}$) ที่ระนาบตัดขวาง
	<i>x</i> / <i>rd</i> = 0.50

รูปที่ 5.1(ค)	การกระจายตัวของความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ต (ϕ_j) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 0.75
รูปที่ 5.1(ง)	การกระจายตัวของความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ต (ϕ_j) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 1.0
รูปที่ 5.1(จ)	การกระจายตัวของความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ต (ϕ_j) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 1.5
รูปที่ 5.2(ก)	การพัฒนาตัวของเจ็ตกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม โดยที่เป็นการพล็อตซ้อนทับกันระหว่าง
รูปที่ 5.2(ข)	การพัฒนาตัวของเจ็ตกรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ <i>r_m = 3.8%</i> โดยที่เป็นการพล็อต ซ้อนทับกันระหว่าง
รูปที่ 5.2(ค)	การพัฒนาตัวของเจ็ตกรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ $r_m=6\%$ โดยที่เป็นการพล็อตซ้อนทับ กันระหว่าง
รูปที่ 5.2(ง)	การพัฒนาตัวของเจ็ตกรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ r _m = 8% โดยที่เป็นการพล็อตซ้อนทับ กันระหว่าง
รูปที่ 5.2(จ)	การพัฒนาตัวของเจ็ตกรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ <i>r_m =</i> 10% โดยที่เป็นการพล็อต ซ้อนทับกันระหว่าง
รูปที่ 5.2(ฉ)	การพัฒนาตัวของเจ็ตกรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ <i>r_m =13%</i> โดยที่เป็นการพล็อต ซ้อนทับกันระหว่าง
รูปที่ 5.2(ช)	เปรียบเทียบเวกเตอร์ความเร็วเฉลี่ยไร้มิติในระนาบตัดขวางการไหล ($ar{V}_{j,yz}$ / u_{cf}) หรือ In-plane vector กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม และกรณีฉีดเจ็ตควบคุม ที่ r_m เท่ากับ 13% ที่ระนาบตัดขวางการไหล $x/rd=0.25$
รูปที่ 5.3(ก)	การกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน streamwise ไร้มิติ (V _{j,x} / u _{cf}) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 0.25
รูปที่ 5.3(ข)	การกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน streamwise ไร้มิติ (V _{j,x} / u _{cf}) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 0.50
รูปที่ 5.3(ค)	การกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน streamwise ไร้มิติ (V _{j,x} / u _{cf}) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 0.75

รูปที่ 5.3(ง)	การกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน streamwise
	ไร้มีตี ($V_{j,x} / u_{cf}$) ที่ระนาบตัดขวาง $x/rd = 1.0$
รูปที่ 5.3(จ)	การกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน streamwise
	ไร้มิติ ($V_{j,x} / u_{cf}$) ที่ระนาบตัดขวาง $x/rd = 1.5$
รูปที่ 5.3(ฉ)	เจ็ตควบคุมประพฤติตัวเหมือนทรงกระบอกที่วางขวางแนวทางการไหลของเจ็ต212
รูปที่ 5.3(ช)	การเปลี่ยนแปลงทิศทางของเวกเตอร์ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเมื่อทำการ
	ฉีดเจ็ตควบคุม212
รูปที่ 5.4(ก)	การกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน transverse
	ไร้มิติ ($V_{j,y} / u_{cf}$) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 0.25
รูปที่ 5.4(ข)	การกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน transverse
	ไร้มิติ ($V_{j,y} / u_{cf}$) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 0.50
รูปที่ 5.4(ค)	การกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน transverse
	ไร้มิติ ($V_{j,y} / u_{cf}$) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 0.75215
รูปที่ 5.4(ง)	การกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน transverse
	ไร้มิติ ($V_{j,y} / u_{cf}$) ที่ระนาบตัดขวาง $x/rd = 1.0$
รูปที่ 5.4(จ)	การกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน transverse
	ไร้มิติ ($V_{j,y}$ / u_{cf}) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 1.5
รูปที่ 5.4(ฉ)	Surface contour แสดงการกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ย
	ตามแนวแกน transverse ไร้มิติ ($V_{_{j,y}}$ / $u_{_{cf}}$) ในระนาบ x / rd =0.25 กรณีไม่
	ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) ที่พล็อตซ้อนทับกับ218
รูปที่ 5.5(ก)	การกระจายตัวของความเร็วเฉลี่ยของส่วนผสมของเจ็ตตามแนวแกน spanwise ไร้
	มิติ ($V_{j,z} / u_{cf}$) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 0.25
รูปที่ 5.5(ข)	การกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน spanwise ไร้
	มิติ (V _{j,z} / u _{cf}) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 0.50
รูปที่ 5.5(ค)	การกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน spanwise ไร้
	มิติ ($V_{j,z}$ / u_{cf}) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 0.75

รูปที่ 5.5(ง)	การกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน spanwise ไร้ มิติ (V _{j,z} / u _{cf}) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 1.0222
รูปที่ 5.5(จ)	การกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน spanwise ไร้ มิติ (V _{j,z} / u _{cf}) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 1.5223
รูปที่ 5.6(ก)	การกระจายตัวของ vorticity ของส่วนผสมของเจ็ตไร้มิติในแกน streamwise ($\omega_{j,x}d$ / u_{cf}) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 0.25
รูปที่ 5.6(ข)	การกระจายตัวของ vorticity ของส่วนผสมของเจ็ตไร้มิติในแกน streamwise ($\omega_{j,x}d$ / u_{cf}) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 0.50
รูปที่ 5.6(ค)	การกระจายตัวของ vorticity ของส่วนผสมของเจ็ตไร้มิติในแกน streamwise ($\omega_{j,x}d$ / u_{cf}) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 0.75226
รูปที่ 5.6(ง)	การกระจายตัวของ vorticity ของส่วนผสมของเจ็ตไร้มิติในแกน streamwise ($\omega_{j,x}d/u_{cf}$) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 1.0227
รูปที่ 5.6(จ)	การกระจายตัวของ vorticity ของส่วนผสมของเจ็ตไร้มิติในแกน streamwise $(\omega_{j,x}d / u_{cf})$ ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 1.5
รูปที่ 6.1	การพัฒนาตัวของอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรกรณีไม่ฉีดเจ็ต ควบคุม (JICF) ที่ประกอบไปด้วย
รูปที่ 6.2	อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรกรณี
รูปที่ 6.3(ก)	ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r _m) ต่อค่า อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็น เจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (F ₂) และไม่เกี่ยวข้องกับของ ไหลในเจ็ตหลัก (F ₁)
รูปที่ 6.3(ข)	ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r _m) ต่อค่า อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็น เจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F ₁)
รูปที่ 6.4(ก)	การพัฒนาตัวของอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรในกรณีไม่ฉีดเจ็ต ควบคุมในงานวิจัยนี้และงานวิจัยของ Tekhuad (2015) และสมการการประมาณ

	การพัฒนาตัวของอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรของ Pruekwatana et al. (2016) ที่ <i>r</i> เท่ากับ 4
รูปที่ 6.4(ข)	การพัฒนาตัวของอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรด้วยการประยุกต์ใช้ เจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมและการประยุกต์ใช้เจ็ตควบคุมตามแนวเส้น รอบวงโดย Tekhuad (2015)
รูปที่ 6.5	ประสิทธิผลของการใช้เจ็ตควบคุมที่ค่า $r_{\!_m}{=}13\%$ กรณี
รูปที่ 6.6(ก)	ประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสมเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม คือของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (η _i)236
รูปที่ 6.6(ข)	ประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสมเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม คือของไหลชนิดของไหลในเจ็ตหลัก (F ₁) เมื่อใช้ค่า E _{JICF} ที่ค่า r เท่ากับ 4 ใน การเปรียบเทียบ (η _{2,1})237
รูปที่ 6.6(ค)	ประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสมเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม คือของไหลชนิดของไหลในเจ็ตหลัก(F ₁) เมื่อใช้ค่า E _{JICF, mod r} ในการเปรียบเทียบ (\eta _{2,2}) โดยในแต่ละ r _m จะมีค่า r _{mod} ดังนี้
รูปที่ 6.7	ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r _m) ต่อเส้นทาง เดินไร้มิติของเจ็ต ซึ่งนิยามจาก center of mass ของขนาด vorticity ในแนวแกน streamwise
รูปที่ 6.8	ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r _m) ต่อ circulation ไร้มิติของเจ็ต
รูปที่ 7.1	ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r _m) ต่อ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็น เจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (F ₂) และไม่เกี่ยวข้องกับของ ไหลในเจ็ตหลัก(F ₁)
รูปที่ 7.2	ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r _m) ต่อ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็น เจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F ₁)

รูปที่ 7.3	ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r _m) ต่อเส้นทาง เดินของเจ็ตซึ่งนิยามจาก center of mass ของขนาด vorticity ของเจ็ตใน แนวแกน streamwise
รูปที่ 7.4	ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (rm) ต่อค่า circulation ของเจ็ต
รูปที่ 7.5	ผลของ r _m ที่มีต่อ A _{E1} และการประยุกต์ใช้โมเดลเส้นตรง (linear model fit), พหุนามกำลังสอง (parabolic model fit), และพหุนามกำลังสาม (cubic model fit) ในการอธิบายความสัมพันธ์ระหว่าง r _m และ A _{E1}
รูปที่ 7.6	ผลของ <i>r</i> _ ที่มีต่อ A_{E_2} และการประยุกต์ใช้โมเดลเส้นตรง (linear model fit), พหุนามกำลังสอง (parabolic model fit), และพหุนามกำลังสาม (cubic model fit) ในการอธิบายความสัมพันธ์ระหว่าง <i>r</i> _ และ A_{E_2}
รูปที่ 7.7	ผลของ <i>r</i> _ ที่มีต่อ A _y และการประยุกต์ใช้โมเดลเส้นตรง (linear model fit), พหุนามกำลังสอง (parabolic model fit), และพหุนามกำลังสาม (cubic model fit) ในการอธิบายความสัมพันธ์ระหว่าง <i>r</i> _ และ A _y
รูปที่ 7.8	ผลของ r_m ที่มีต่อ A_{Γ} และการประยุกต์ใช้โมเดลเส้นตรง (linear model fit), พหุนามกำลังสอง (parabolic model fit), และพหุนามกำลังสาม (cubic model fit) ในการอธิบายความสัมพันธ์ระหว่าง r_m และ A_{Γ}
รูปที่ 7.9	ผลของ <i>r</i> _ ที่มีต่อ <i>B</i> i และการประยุกต์ใช้โมเดลเส้นตรง (linear model fit), พหุนามกำลังสอง (parabolic model fit), และพหุนามกำลังสาม (cubic model fit) ในการอธิบายความสัมพันธ์ระหว่าง <i>r</i> _ และ <i>B</i> i
รูปที่ 7.10	ผลของ <i>r</i> _ ที่มีต่อ <i>B</i> _{E_2} และการประยุกต์ใช้โมเดลเส้นตรง (linear model fit), พหุนามกำลังสอง (parabolic model fit), และพหุนามกำลังสาม (cubic model fit) ในการอธิบายความสัมพันธ์ระหว่าง <i>r</i> _ และ <i>B</i> _E2
รูปที่ 7.11	ผลของ <i>r</i> _m ที่มีต่อ <i>B</i> _y และการประยุกต์ใช้โมเดลเส้นตรง (linear model fit), พหุนามกำลังสอง (parabolic model fit), และพหุนามกำลังสาม (cubic model fit) ในการอธิบายความสัมพันธ์ระหว่าง <i>r</i> _m และ <i>B</i> _y

รูปที่	7.12	ผลของ $r_{_{\!\!m}}$ ที่มีต่อ $B_{_{\!\Gamma}}$ และการประยุกต์ใช้โมเดลเส้นตรง (linear model fit), พหุนามกำลังสอง (parabolic model fit), และพหุนามกำลังสาม (cubic model
		fit) ในการอธิบายความสัมพันธ์ระหว่าง r_m และ B_{Γ}
รูปที่	7.13	การ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (<i>r</i> _m) ต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมา ฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (<i>F</i> ₂) และไม่เกี่ยวข้อง กับของไหลในเจ็ตหลัก (<i>F</i> ₁) โดยปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป
		$\pi_q = \pi_q / S_A \dots \dots$
รูปที	7.14	การ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r,,) ต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมา ฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F1) โดยปริมาณ
		ทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป $\pi_q' = \pi_q/s_A$
รูปที่	7.15(r	 การ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ต หลัก (r_m) ต่อเส้นทางเดินของเจ็ตซึ่งนิยามจาก center of mass ของขนาด vorticity ของเจ็ตในแนวแกน streamwise โดยปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะ
		อยู่ในรูป $\pi'_q = \pi_q / s_A$
รูปที่	7.15(१	 การ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ต่อเส้นทางเดินของเจ็ตซึ่งนิยามจาก center of mass ของขนาด vorticity ของเจ็ตในแนวแกน streamwise โดยปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป
_ d	7 4 4	$\pi'_q = \pi_q / s_A \dots 256$
รูปท	7.16	การ collapse ผลของอตราสวนอตราการเหลเชงมวลของเจตควบคุมตอเจตหลก (r_m) ต่อค่า circulation ของเจ็ต โดยปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป
. d		$\mu_q - \mu_q/s_A$
รูปที	7.17	การ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r _m) ต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมา ฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (F ₂) และไม่เกี่ยวข้อง กับของไหลในเจ็ตหลัก (F ₁) โดยปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป
		$\pi_q^{*} = \pi_q^{*} / s_B = \pi_q / s_A s_B \dots $

รูปที่ 7.18	s การ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก
	(r,,) ต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมา
	ฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก ($F_{ m l}$) โดยปริมาณ
	ทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป $\pi_q''=\pi_q'/s_{\scriptscriptstyle B}=\pi_q/s_{\scriptscriptstyle A}s_{\scriptscriptstyle B}$

1.1 ที่มาและความสำคัญ

เจ็ตในกระแสลมขวาง (JICF) คือ กระแสการไหลของเจ็ตที่ถูกฉีดเข้าไปตั้งฉากกับกระแสลม ขวาง เมื่อเจ็ตปะทะกับกระแสลมขวาง เจ็ตและกระแสลมขวางจะเกิดปฏิสัมพันธ์กัน เป็นผลทำให้เจ็ต เกิดการเลี้ยวเข้าสู่แนวการไหลของกระแสลมขวางและเกิดโครงสร้าง (Jet structure) และ คุณลักษณะต่างๆ เช่น การเหนี่ยวนำการผสม (Entrainment) การผสม (Mixing) และเส้นทางเดิน ของเจ็ต (Jet trajectory) ซึ่งคุณลักษณะดังกล่าวมีผลต่อประสิทธิภาพและประสิทธิผลในการ ประยุกต์ใช้เจ็ตในกระแสลมขวาง

เจ็ตในกระแสลมขวางเป็นการไหลพื้นฐานที่พบได้ทั่วไปในงานทางวิศวกรรม อาทิ การฉีด เชื้อเพลิงเข้าผสมกับอากาศในห้องเผาไหม้ (ซึ่งคุณลักษณะที่สำคัญที่มีผลคือ Entrainment และ Mixing) การระบายความร้อนบริเวณผิวของใบพัดของ Gas turbine ด้วยเทคนิค Film cooling (Jet trajectory) และการกระจายของมลพิษจากปล่องควันตามโรงงานอุตสาหกรรม (Dispersion และ Jet trajectory) เป็นต้น ดังนั้นความรู้และความเข้าใจจากการศึกษาเจ็ตในกระแสลมขวางจึงเป็น ประโยชน์อย่างยิ่งแก่การปรับปรุงและพัฒนาสมรรถณะของอุปกรณ์ทางวิศวกรรมที่เกี่ยวข้องกับเจ็ต ในกระแสลมขวาง

งานวิจัยในอดีตที่เกี่ยวข้องกับการศึกษาเจ็ตในกระแสลมขวางสามารถแบ่งออกได้เป็นสอง แนวทางหลัก แนวทางแรกคือ การศึกษาโครงสร้างและคุณลักษณะของเจ็ตในกระแสลมขวาง และ แนวทางที่สองคือ การศึกษาการปรับแต่งและควบคุมคุณลักษณะ เช่น เส้นทางเดินและการเหนี่ยวนำ การผสมและการผสมของเจ็ตในกระแสลมขวาง เป็นต้น

งานวิจัยที่เกี่ยวข้องกับการศึกษาโครงสร้างและคุณลักษณะของเจ็ตในกระแสลมขวางเป็น ส่วนที่สำคัญที่ทำให้เข้าใจโครงสร้างและพฤติกรรมทางกายภาพของเจ็ตในกระแสลมขวางได้ดียิ่งขึ้น และยังเป็นแนวทางในการคิดค้นเทคนิคการปรับแต่งและควบคุมเจ็ตในกระแสลมขวางอีกด้วย ตัวอย่างของงานวิจัยที่จัดอยู่ในประเภทนี้ได้แก่ การศึกษาโครงสร้างของเจ็ตในกระแสลมขวางโดย Fric and Roshko (1994) ซึ่งพบว่า โครงสร้างหลักของเจ็ตในกระแสลมขวางมี 4 โครงสร้างหลัก ได้แก่ Jet shear layer, Horseshoe vortices, Wake structures และ Counter-rotating vortex pair (CVP) การศึกษาเส้นทางเดินของเจ็ตและการผสมโดย Yuan and Street (1998) ด้วยวิธี Large-Eddy Simulation (LES) พบว่าเส้นทางเดินของเจ็ตและอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิง ปริมาตรมีความสัมพันธ์กัน และยังพบว่าระยะ penetration ของเจ็ตตามแนว transverse มี ความสัมพันธ์กับระยะตามแนว downstream ในช่วง x > 0.8rd ในรูปแบบของ power law

งานวิจัยที่เกี่ยวข้องกับการศึกษาการปรับแต่งและควบคุมคุณลักษณะของเจ็ตในกระแสลม ขวางในอดีตโดยส่วนมากจะเน้นไปที่การปรับแต่งและควบคุมคุณลักษณะของเจ็ตโดยการกระตุ้นการ ก่อตัวและการพัฒนาตัวของ flow shear layer ที่บริเวณรอบปากทางออกของเจ็ต ซึ่งหลักการ ดังกล่าวมีการประยุกต์ใช้หลายเทคนิคด้วยกัน เช่น การติด delta tab ที่บริเวณปากทางออกเจ็ต (Zaman and Foss (1997) และ Bunyajitradulya and Sathapornnanon (2005)) การควบคุม โดย swirling jet (Niederhaus *et al.* (1997), Wangjiraniran and Bunyajitradulya (2001), และ Bunyajitradulya and Sathapornnanon (2005)) และการใช้เจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวง หรือ Azimuthal control jet (ACJ) (Kornsri *et al.* (2009), Witayaprapakorn (2013), และ Tekhuad (2015))

การศึกษาวิจัยที่เกี่ยวข้องกับความพยายามที่จะปรับแต่งและควบคุมเส้นทางเดินและการ ผสมของเจ็ตในอดีตโดยใช้เทคนิคการใช้เจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวง (Azimuthal control jet, ACJ) ซึ่งริเริ่มโดย Kornsri et al. (2009) พบว่า การใช้เจ็ตควบคุมฉีดทางด้าน leeward มีผลทำให้ เส้นทางเดินของเจ็ตสูงขึ้น ในทางกลับกันเมื่อใช้เจ็ตควบคุมฉีดทางด้าน windward มีผลทำให้เส้นทาง เดินของเจ็ตต่ำลง โดยงานวิจัยดังกล่าวยังไม่สามารถวัดค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิง ปริมาตร (Volumetric entrainment ratio) ได้เนื่องจากใช้ single hot wire anemometer ใน การศึกษา เพื่อให้สามารถวัดค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรได้โดยตรงและสามารถ ประเมินประสิทธิผลของการใช้เจ็ตควบคุมต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร Witayaprapakorn (2013) จึงใช้เทคนิค Stereoscopic Particle Image Velocimetry (SPIV) ควบคู่ไปกับการใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะเจ็ตเท่านั้น งานวิจัยนี้พบว่า การใช้เจ็ตควบคุมตาม แนวเส้นรอบวงฉีดที่มุม ±135 องศา (ด้าน leeward) มีผลทำให้ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสม เชิงปริมาตรมีค่าสูงกว่าการใช้เจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวงฉีดที่มุม ±15 องศา (ด้าน windward) ้และกรณีที่ไม่ฉีดเจ็ตควบคุม การศึกษาวิจัยเพื่อเพิ่มค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร โดยใช้เจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวงถูกศึกษาเรื่อยมาอย่างต่อเนื่อง Tekhuad and Bunyajitradulya (2016) และ Soupramongkol (2015) พบว่าการใช้เจ็ตควบคุมตามแนวเส้น รอบวงโดยการฉีดที่มุม ±165 องศา สามารถเพิ่มค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรได้ มากที่สุด (เมื่อใช้ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมเป็นจุดอ้างอิง) โดยที่สามารถเพิ่มค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรได้มากกว่ากรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม ประมาณ 40%

การศึกษากลไกการเหนี่ยวนำการผสมเป็นอีกหนึ่งประเด็นที่สำคัญของการศึกษาเจ็ตใน กระแสลมขวาง โดยที่ Cortelezzi and Karagozian (2001) ได้ศึกษากลไกการเหนี่ยวนำการผสม ด้วยเทคนิค 3D vortex element simulation พบว่าโครงสร้าง counter rotating vortex pair (CVP) เกิดขึ้นจากการพับตัวของ vortex ring ซึ่งอยู่บริเวณปากทางออกของเจ็ตและยังพบอีกว่า กระแสลมขวางบริสุทธิ์ถูกเหนี่ยวนำให้เข้าไปผสมกับเจ็ตผ่านช่องระหว่างคู่ CVP ทางด้านหลังเจ็ต ้ต่อมา Sau *et al.* (2004) ใช้วิธี Direct Numerical Method (DNS) ในการศึกษากลไกการเหนี่ยวนำ การผสม พบว่าโครงสร้าง horseshoe vortices ซึ่งเกิดบริเวณด้านหลังปากทางออกของเจ็ตจะยกตัว ู้ขึ้นเหนือพื้นด้านหลังเจ็ตและถูกเหนี่ยวนำโดยโครงสร้าง CVP เข้าไปผสมกับเจ็ต ซึ่งผลการศึกษามี ้ความสอดคล้องกับ Cortelezzi and Karagozian (2001) อย่างไรก็ตามงานวิจัยที่กล่าวมาข้างต้น ้ล้วนแต่เป็นการศึกษาโดยใช้การจำลองการไหล (simulation) การอธิบายกลไกการเหนี่ยวนำการผสม ของเจ็ตในกระแสลมขวางโดยใช้หลักฐานจากการทดลองนั้นมีอยู่น้อยมาก ดังนั้นจึงเป็นแรงจูงใจให้ Sornphrom and Bunyajitradulya (2016), Soupramongkol (2015), และ Na Takuathung and Bunyajitradulya (2016) พยายามที่จะอธิบายกลไกการเหนี่ยวนำการผสมโดยใช้หลักฐานจาก การทดลองมาประกอบการอธิบายเชิงกายภาพขึ้น โดยที่ทั้งสามงานวิจัยสามารถสรุปกลไกการ เหนี่ยวนำการผสมในระนาบตัดขวางโดย CVP ออกมาได้สอดคล้องกัน ซึ่งสามารถแบ่งออกมาได้เป็น 3 ขั้นตอนดังนี้ 1) โครงสร้าง CVP เหนี่ยวนำให้กระแสลมขวางบริเวณด้านข้างเจ็ตมีการเคลื่อนที่ ลักษณะหมุนวนในลักษณะ พุ่งลง-พุ่งเข้า-พุ่งขึ้น (downward-inward-and-upturn) ลงมาที่บริเวณ ขอบเจ็ตด้านล่างและบริเวณปากทางเข้าของช่องทางการไหลลู่เข้า-ออกในแนวดิ่ง (convergingdiverging vertical channel of high upward flow, VC) ซึ่งวางตัวอยู่กึ่งกลางของโครงสร้าง CVP 2) กระแสลมขวางไหลเข้าสู่ช่องทางการไหลลู่เข้า-ออก ในแนวดิ่งซึ่งขับเคลื่อนโดยโครงสร้าง CVP โดย พบว่าบริเวณที่มีอัตราการเหนี่ยวนำการผสมสูงอยู่จะในช่วงลู่เข้า และยังพบอีกว่าเมื่อของไหลไหลเข้า ้สู่ช่วงคอคอด (throat) ของไหลจะกลายเป็นส่วนผสมของเจ็ตจนเกือบหมดแล้ว หลังจากนั้นของไหล ซึ่งเป็นส่วนผสมของเจ็ตจะไหลออกจากบริเวณคอคอดช่วงลู่ออกและเข้าสู่บริเวณกลางเจ็ตซึ่งเป็น โครงสร้างรูปอ่าว ซึ่งเป็นบริเวณที่เจ็ตมีความเร็วในแกน streamwise ต่ำ 3) โครงสร้างรูปไต (kidneyshaped structure) ซึ่งเป็นบริเวณที่เจ็ตมีความเร็วเฉลี่ยไร้มิติตามแนวแกน streamwise สูงจะ เหนี่ยวนำของไหลที่เป็นส่วนผสมของเจ็ตที่อยู่บริเวณอ่าวที่อยู่ด้านใต้ให้วิ่งเข้าไปผสมเข้ากับโครงสร้าง รูปไตด้านบนคล้ายกับการเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตอิสระ (free jet)

1.2 แรงจูงใจ

จากผลการศึกษากลไกการเหนี่ยวนำการผสมในระนาบตัดขวางโดย CVP โดยอาศัยหลักฐาน จากการทดลองของ Somphrom and Bunyajitradulya (2016), Soupramongkol (2015), และ Na Takuathung and Bunyajitradulya (2016) ซึ่งพบว่าโครงสร้าง CVP จะเหนี่ยวนำกระแสลม ขวางบริสุทธิ์ให้เข้าไปผสมกับเจ็ตผ่านช่องทางการไหลลู่เข้า-ออกในแนวดิ่ง (VC) และยังพบอีกว่า บริเวณที่มีการเหนี่ยวนำการผสมสูงสุดคือช่วงลู่เข้า ซึ่งอยู่บริเวณด้านล่างของเจ็ต จึงทำให้เกิดเป็น แนวคิดใหม่และแรงจูงใจของงานวิจัยนี้ที่จะปรับแต่ง ควบคุม และส่งเสริมการเหนี่ยวนำการผสมของ เจ็ตในกระแสลมขวางผ่านกลไกการเหนี่ยวนำการผสมในระนาบตัดขวางในช่องทางการไหลลู่เข้า-ออก ตามแนวดิ่ง (VC) โดย CVP ที่มีอยู่แล้วแทนที่จะไปปรับแต่งและควบคุมการเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ต ในกระแสลมขวางผ่านกรกระตุ้นการก่อตัวและการพัฒนาตัวของ flow shear layer ที่บริเวณรอบ ปากทางออกของเจ็ตอย่างงานวิจัยในอดีต

ด้วยหลักการและแนวคิดใหม่ที่จะปรับแต่งเพิ่มอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร ด้วยการส่งเสริมกลไกการเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตในกระแสลมขวางในระนาบตัดขวางโดย CVP ซึ่ง เป็นกลไกที่มีอยู่แล้วนั้น งานวิจัยนี้จึงจะประยุกต์ใช้หลักการดังกล่าวโดยใช้เจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้าน ท้ายลม (Leeward-Vertical Control Jet, LVCJ) ฉีดพุ่งเข้าสู่ช่องทางการไหลลู่เข้า-ออกตามแนวดิ่ง ระหว่าง CVP ที่บริเวณด้านหลังปากทางออกของเจ็ตเพื่อเหนี่ยวนำให้กระแสลมขวางบริสุทธิ์ด้านล่าง ของเจ็ตถูกเหนี่ยวนำโดย LVCJ ให้เคลื่อนที่เข้าสู่ VC ระหว่าง CVP เพื่อส่งเสริมให้เกิดการเหนี่ยวนำ การผสมที่มากยิ่งขึ้น โดยที่รูปที่ 1.1(ก) และ และ รูปที่ 1.1(ข) แสดงภาพจำลองการเหนี่ยวนำกระแส ลมขวางบริสุทธิ์รอบข้างเจ็ตเข้ามาผสมกับตัวเจ็ตเมื่อเปรียบเทียบกรณีที่ไม่ฉีด LVCJ และ กรณีฉีด LVCJ

อนึ่งโดยสรุปหลักการใหม่ที่ใช้ในงานวิจัยนี้จะมีความแตกต่างจากหลักการที่ใช้ในงานวิจัยใน อดีตซึ่งใช้หลักการการปรับแต่งและควบคุมการเหนี่ยวนำการผสมผ่านการกระตุ้นการก่อตัวและการ พัฒนาตัวของ flow shear layer รอบปากทางออกของเจ็ต ซึ่งต้องการอาศัยเทคนิคการติดอุปกรณ์ ควบคุมที่บริเวณรอบปากทางออกของเจ็ต (Zaman and Foss (1997), Bunyajitradulya and Sathapornnanon (2005), Niederhaus *et al*. (1997), Wangjiraniran and Bunyajitradulya (2001) , Bunyajitradulya and Sathapornnanon (2005) , Kornsri *et al*. (2009) , Witayaprapakorn (2013), และ Tekhuad (2015)) ในขณะที่หลักการใหม่ที่นำมาเสนอในงานวิจัยนี้ คือ การปรับแต่ง ควบคุม และส่งเสริมเพิ่มการเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตในกระแสลมขวางผ่านกลไก การเหนี่ยวนำการผสมในระนาบตัดขวางใน VC โดย CVP ที่มีอยู่แล้วโดยการใช้เจ็ตควบคุมตามแนวดิ่ง ด้านท้ายลม (LVCJ) ซึ่งจากผลการทดลองเบื้องต้น (preliminary result) พบว่าการปรับแต่งและ ควบคุมการเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตในกระแสลมขวางโดยการใช้เจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (LVCJ) สามารถเพิ่มค่าอัตราการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรได้มากสุดถึง 60 % ที่อัตราส่วนอัตรา การไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อเจ็ตหลักเท่ากับ 13% เมื่อเทียบกับกรณีไม่ ฉีดเจ็ตควบคุมและมากกว่าการใช้เจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวง (Azimuthal control jet) ที่ อัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวงต่อเจ็ตหลักเท่ากับ 4% อยู่ 20% อย่างไรก็ตามเนื่องจากข้อมูลในปัจจุบันยังมีข้อจำกัดในการเปรียบเทียบ กล่าวคือจะพิจารณาค่า อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรที่สูงสุดที่ทำได้เป็นหลัก ยังไม่ได้เปรียบเทียบภายใต้ เงื่อนไขที่อัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลักเท่ากัน

1.3 วัตถุประสงค์ของงานวิจัย

งานวิจัยนี้มีจุดประสงค์เพื่อศึกษาผลของอัตราส่วนการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ต หลัก (*r*_m) ที่มี่ต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรและปริมาณทางฟิสิกส์อื่นๆเช่น เส้นทาง เดิน และ ค่า circulation ของเจ็ต โดยเทคนิคการใช้เจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (LVCJ) ซึ่ง ถูกติดตั้งอยู่บริเวณด้านหลังปากทางออกของเจ็ตในกระแสลมขวาง โดยที่อัตราส่วนความเร็ว ประสิทธิผล (*r*) เท่ากับ 4 โดยการวัดสนามความเร็วที่ระนาบตัดขวางการไหลใดๆ ของเจ็ตในกระแส ลมขวางนั้น งานวิจัยนี้จะประยุกต์ใช้เทคนิค Stereoscopic Particle Image Velocimetry (SPIV) ประกอบกับการใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะในเจ็ตหลักเท่านั้นและไม่ใส่ในการไหลอื่น ดังนั้น วัตถุประสงค์ของงานวิจัยนี้สามารถเขียนสรุปในรูปแบบ functional form ได้ดังนี้

$$E = f(\frac{x}{rd} ; r_m(r_{cj}) ; r, \frac{x_{cj}}{rd}, \frac{\rho_{mj}}{\rho_{cf}}, \frac{\rho_{cj}}{\rho_{cf}}, \frac{d_{cj}}{d}, \operatorname{Re}_{mj}, \operatorname{Re}_{cf}, \operatorname{Re}_{cj}, \psi_{bl}, \psi_{jp}, \frac{\delta}{d})$$

$$\Gamma_{j}, y_{CM, |\omega_{j,x}|} = f(\frac{x}{rd}; r_{m}(r_{cj}); r, \frac{x_{cj}}{rd}, \frac{\rho_{mj}}{\rho_{cf}}, \frac{\rho_{cj}}{\rho_{cf}}, \frac{d_{cj}}{d}, \operatorname{Re}_{mj}, \operatorname{Re}_{cf}, \operatorname{Re}_{cj}, \psi_{bl}, \psi_{jp}, \frac{\delta}{d})$$

โดยที่

- *E* คือ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร
- Γ_i คือ ค่า Circulation ของส่วนผสมของเจ็ตหลัก

$\mathcal{Y}_{CM, \omega_{j,x} }$	คือ ระยะ penetration ของเจ็ตซึ่งนิยามจากจุด center of mass ของ
	ขนาดของ streamwise jet vorticity ของส่วนผสมของเจ็ตหลัก $\left(\left oldsymbol{\omega}_{j,x} ight ight)$
	เฉลี่ยเทียบกับเวลา
$\frac{x}{rd}$	คือ ระยะทางไร้มิติตามแนวการไหลของกระแสลมขวาง
r_m	คือ อัตราส่วนการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก
r _{cj}	คือ อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผลของเจ็ตควบคุม
r	คือ อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผลของเจ็ตหลัก
$rac{x_{cj}}{rd}$	คือ ตำแหน่งไร้มิติของเจ็ตควบคุมตามแนวการไหลของกระแสลมขวาง
$rac{ ho_{mj}}{ ho_{cf}}$	คือ อัตราส่วนความหนาแน่นของเจ็ตหลักต่อกระแสลมขวาง
$rac{ ho_{cj}}{ ho_{cf}}$	คือ อัตราส่วนความหนาแน่นของเจ็ตควบคุมต่อกระแสลมขวาง
$rac{d_{cj}}{d}$	คือ อัตราส่วนระหว่างเส้นผ่านศูนย์กลางของเจ็ตควบคุมและเส้นผ่าน
	ศูนย์กลางของเจ็ตหลัก
Re _{mj}	คือ เลขเรย์โนลด์ของเจ็ตหลัก
Re _{cf}	คือ เลขเรย์โนลด์ของกระแสลมขวาง
Re _{cj}	คือ เลขเรย์โนลด์ของเจ็ตควบคุม
$\psi_{\scriptscriptstyle bl}$	คือ สภาวะเริ่มต้นของชั้นขอบเขตของกระแสลมขวางไร้มิติ
${oldsymbol{arphi}}_{jp}$	คือ สภาวะเริ่มต้นของเจ็ตไร้มิติ
$\frac{\delta}{d}$	คือ ความหนาของชั้นขอบเขตของกระแสลมขวางไร้มิติ
เหล	

อย่างไรก็ตามพารามิเตอร์ $r_{\!_m}$, $r_{\!_{cj}}$ และ ${
m Re}_{_{cj}}$ เป็นพารามิเตอร์ที่ไม่อิสระต่อกัน

1.4 ขอบเขตของงานวิจัย

- อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) เท่ากับ 4
- 2. การฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม และกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม
- อัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) เท่ากับ 3.8% 6% 8% 10%
 และ 13%

- ตำแหน่งไร้มิติของเจ็ตควบคุมตามแนวการไหลของกระแสลมขวาง (x_{cj} / rd) เท่ากับ 0.25
- 5. อัตราส่วนระหว่างเส้นผ่านศูนย์กลางของเจ็ตควบคุมและเส้นผ่านศูนย์กลางของเจ็ต หลัก $\left(rac{d_{cj}}{d}
 ight)$ เท่ากับ 0.10
- 6. เรย์โนลส์นัมเบอร์ของกระแสลมขวาง (${f Re}_{cf}$) มีค่าประมาณ 3,100
- เรย์โนลส์นัมเบอร์ของเจ็ตหลัก (Re_{mi}) มีค่าประมาณ 12,400
- เรย์โนลส์นัมเบอร์ของเจ็ตควบคุม (Re_{cj}) มีค่าประมาณ 4,900 7,700 10,300
 12,800 และ 16,700
- 9. สภาพการไหลของกระแสลมขวาง คือ การไหลแบบคงตัว
- 10. สภาพการไหลของเจ็ตหลัก คือ การไหลผ่านท่อแบบปั่นป่วนที่พัฒนาตัวเต็มที่
- 11. ระยะทางไร้มิติตามแนวการไหลของกระแสลมขวาง (x / rd) เท่ากับ 0.25, 0.50,
 0.75, 1.0 และ 1.50
- 12. อัตราส่วนความหนาแน่นของเจ็ตหลักต่อกระแสลมขวาง $(
 ho_{\scriptscriptstyle mj}\,/\,
 ho_{\scriptscriptstyle cf})$ เท่ากับ 1
- 13. อัตราส่วนความหนาแน่นของเจ็ตควบคุมต่อกระแสลมขวาง (ho_{ci} / ho_{cf}) เท่ากับ 1
- 14. ความหนาของชั้นขอบเขตของกระแสลมขวางไร้มิติ (δ/d) เท่ากับ 0.6
- เทคนิคการใส่อนุภาคติดตามการไหลนั้นจะใช้วิธีใส่อนุภาคติดตามการไหลในเจ็ต หลักเท่านั้น
 - ลงกรณ์มหาวิทยาลัเ

1.5 ผลที่คาดว่าจะได้รับจากโครงการ

ผลที่คาดว่าจะได้รับแบ่งเป็นสองส่วนหลักคือ ความรู้และความเข้าใจในด้านวิชาการ และการ ประยุกต์ใช้ในงานทางวิศวกรรม

ผลที่คาดว่าจะได้รับในด้านวิชาการนั้นคือ ผลของอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อ เจ็ตหลักเมื่อใช้เจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมที่ตำแหน่ง x_{ci} / rd เท่ากับ 0.25 และข้อมูล ความสัมพันธ์เชิงปริมาณทางฟิสิกส์ต่างๆ ที่เกี่ยวข้องต่อเจ็ตในกระแสลมขวาง

ผลที่คาดว่าจะได้รับในด้านการประยุกต์ใช้ในงานทางวิศวกรรมคือ การนำเจ็ตควบคุมตาม แนวดิ่งด้านท้ายลมไปใช้ในการปรับแต่งและควบคุมการเหนี่ยวนำการผสมและคุณลักษณะต่างๆ ของ เจ็ตในกระแสลมขวาง ซึ่งเป็นประโยชน์ต่อการออกแบบ ปรับปรุง หรือพัฒนาอุปกรณ์ต่างๆ ในงาน วิศวกรรมเพื่อให้มีประสิทธิภาพที่ดียิ่งขึ้น

1.6 แผนการดำเนินงานของโครงการ

200554	ଡ.ค.	พ.ศ	ธ.ค	ม.ค	ก.พ	มี.ค	ม.ย	พ.ค.	ົນ.ຍ.	ก.ค.
191929	59	59	59	60	60	60	60	60	60	60
1. ศึกษางานวิจัยที่ผ่านมา	х	Х	Х							
2. ออกแบบการทดลอง		Х	Х							
3. ปรับปรุงชุดทดลอง		Х	Х	Х						
 เตรียมชุดทดลอง และ สอบเทียบเครื่องมือวัด 		x	x	x	х					
5. ทดสอบการทดลอง (Preliminary Experiment)		.3	x	x	х					
6. วางแผนการทดลอง			Comas		х					
7. เสนอโครงร่าง	h.	10000			8	Х				
8. การทดลองอย่างละเอียด			14		l l	Х	Х	х		
 วิเคราะห์ข้อมูลและ สรุปผลการทดลอง 							х	х		
10. ทำรายงานและนำเสนอ ผลงาน							х	х	х	х

จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย Chulalongkorn University

บทที่ 2 งานวิจัยที่ผ่านมา

งานวิจัยที่ศึกษาเจ็ตในกระแสลมขวางมีขอบเขตการศึกษาอย่างกว้างขวาง ซึ่งการจัดแบ่ง ประเภทสามารถแบ่งออกมาได้ทั้งหมด 2 ประเภทหลัก ได้แก่ 1) การศึกษาโครงสร้างและคุณลักษณะ ของเจ็ตในกระแสลมขวาง และ 2) การศึกษาการปรับแต่งและควบคุมคุณลักษณะของเจ็ต เช่น การ ปรับแต่งเส้นทางเดินและการเหนี่ยวนำการผสมและการผสมของเจ็ตในกระแสลมขวางให้เป็นไปตาม ต้องการ เป็นต้น การจัดแบ่งขอบเขตของการศึกษาวิจัยให้ชัดเจนจึงเป็นสิ่งที่สำคัญ เนื้อหาในบทนี้จะ เริ่มด้วยการกล่าวถึงพาราเตอร์ที่สำคัญในการศึกษาเจ็ตในกระแสลมขวางก่อนเพื่อปูพื้นฐานให้ผู้อ่าน เข้าใจบทนิยามของปริมาณทางฟิสิกส์ที่ใช้ในการศึกษาเจ็ตในกระแสลมขวาง จากนั้นเนื้อหาของบทนี้ จะกล่าวถึงงานวิจัยในอดีตที่น่าสนใจ เพื่อให้ผู้อ่านเห็นภาพรวมและสามารถเชื่อมโยงความสัมพันธ์ และความสำคัญของการศึกษาเจ็ตในกระแสลมขวางตั้งแต่อดีตจนถึงปัจจุบันได้

2.1 ปริมาณที่สำคัญของเจ็ตในกระแสลมขวาง

2.1.1 อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล

อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (Effective velocity ratio, *r*) เป็นปริมาณทางฟิสิกส์หลักที่ มีผลต่อคุณลักษณะทางกายภาพของเจ็ตในกระแสลมขวาง โดยที่ปริมาณดังกล่าวถูกนิยามโดย รากที่ สองของอัตราส่วนระหว่างโมเมนตัมฟลักซ์ของเจ็ตและโมเมนตัมฟลักซ์ของกระแสลมขวาง ซึ่งสามารถ เขียนในรูปแบบของสมการได้ดังนี้

$$r = \sqrt{\frac{\rho_j u_j^2}{\rho_{cf} u_{cf}^2}} \tag{2.1}$$

โดยที่ ρ_j และ ρ_{cf} คือ ความหนาแน่นของเจ็ตและกระแสลมขวางตามลำดับ u_j และ u_{cf} คือ ความเร็วที่ปากทางออกของเจ็ตและกระแสลมขวางตามลำดับ อย่างไรก็ตามเมื่อความหนาแน่นของเจ็ตและกระแสลมขวางมีค่าเท่ากัน ($\rho_j = \rho_{cf}$) สมการที่ 2.1 จะสามารถลดรูปได้เป็นอัตราส่วนระหว่างความเร็วที่ปากทางออกของเจ็ตและความเร็วของกระแสลม ขวางดังนี้

$$r = \frac{u_j}{u_{cf}} \tag{2.2}$$

2.1.2 ตัวเลขเรย์โนลด์ของเจ็ตและกระแสลมขวาง

ตัวเลขเรย์โนลด์เป็นพารามิเตอร์หนึ่งที่มีผลต่อคุณลักษณะของเจ็ตในกระแสลมขวาง ซึ่ง ตัวเลขเรย์โนลด์ที่มีผลต่อคุณลักษณะของเจ็ตในกระแสลมขวางมีอยู่ 2 ค่า คือ ตัวเลขเรย์โนลด์ของเจ็ต และตัวเลขเรย์โนลด์ของกระแสลมขวาง

ตัวเลขเรย์โนลด์ของเจ็ต

ตัวเลขเรย์โนลด์ของเจ็ตเป็นตัวเลขที่บอกสภาวะของของไหลว่าเป็นการไหลแบบ ราบเรียบ(laminar flow) หรือ เป็นการไหลแบบปั่นป่วน (turbulent flow) และพารามิเตอร์ ดังกล่าวมีความสำคัญอย่างมากในการบ่งบอกถึงสภาวะเริ่มต้นที่ปากทางออกของเจ็ต โดยที่ ตัวเลขเรย์โนลด์ของเจ็ต (Jet Reynolds number, **Re**_i) สามารถนิยามได้จาก

$$\operatorname{Re}_{j} = \frac{u_{j}d}{v_{j}}$$
(2.3)

โดยที่	d	คือ	เส้นผ่านศูนย์กลางที่ปากทางอ	อกของเจ็ต
	${\boldsymbol{\nu}}_{j}$	คือ	ความหนืดคิเนเมติกส์ของเจ็ต	(Jet kinematic viscosity)

ตัวเลขเรย์โนลด์ของกระแสลมขวาง

ตัวเลขเรย์โนลด์ของกระแสลมขวาง (Crossflow Reynolds number, **Re**_d) เป็น ตัวเลขที่มีความเกี่ยวข้องกับ wake ที่เกิดขึ้นในการไหลของเจ็ตในกระแสลมขวาง ซึ่งสามารถ นิยามได้จาก

$$\operatorname{Re}_{cf} = \frac{u_{cf}d}{v_{cf}}$$
(2.4)

โดยที่ d

d คือ

 V_{cf}

เส้นผ่านศูนย์กลางที่ปากทางออกของเจ็ต

คือ ความหนืดคิเนเมติกส์ของกระแสลมขวาง (Crossflow kinematic viscosity)
2.2 การศึกษาโครงสร้างและคุณลักษณะของเจ็ตในกระแสลมขวาง

2.2.1 โครงสร้างพื้นฐานของเจ็ตในกระแสลมขวาง

Fric and Roshko (1994) ศึกษาโครงสร้างของเจ็ตในกระแสลมขวางโดยใช้เทคนิค smokewire flow visualization และวัดความเร็วด้วย hot-wire anemometry ในช่วงค่า *r* ระหว่าง 2 ถึง 10 พบว่า vortical structure ของเจ็ตในกระแสลมขวางประกอบด้วย 4 โครงสร้างหลัก ซึ่งแสดงใน รูปที่ 2.1 ดังนี้

- Jet shear layer vortices ซึ่งเกิดจากการแยกตัวของ shear layer บริเวณปากทางออก ของเจ็ต และมีลักษณะคล้ายกับ vortex ring ของ free jet
- Horseshoes vortices ซึ่งเกิดจากการม้วนตัวของชั้นขอบเขตของกระแสลมขวาง (crossflow boundary layer) ณ บริเวณรอบปากทางออกของเจ็ต โดยที่เป็นเหตุมา จากการที่กระแสลมขวางได้รับผลจาก adverse pressure gradient ที่เกิดจากการที่ เจ็ตพุ่งออกมากีดขวางการไหลของกระแสลมขวาง
- Wake vortices มีลักษณะคล้ายกับ wake ที่เกิดจากการไหลผ่านวัตถุทรงกระบอก โดย wake vortices มีแหล่งกำเนิดจากชั้นขอบเขตของกระแสลมขวาง (crossflow boundary layer) ที่ผนังพื้น
- 4) Counter-rotating vortex pair (CVP) มีลักษณะเป็นโครงสร้างคู่หมุนซึ่งมีการหมุนเข้า หากัน โดย CVP เป็นโครงสร้างที่สำคัญต่อกลไกการเหนี่ยวนำการผสมที่บริเวณ far field

2.2.2 กระบวนการเกิดและพัฒนาตัวของ Counter-rotating vortex pair (CVP)

Yuan et al. (1999) ศึกษาโครงสร้างและก่อตัวของโครงสร้าง CVP ของเจ็ตในกระแสลม ขวางด้วยเทคนิค large-eddy simulation (LES) พบว่า โครงสร้าง CVP เกิดจาก hanging vortices ซึ่งเกิดขึ้นใน skewed mixing layer ที่พัฒนาขึ้นและอยู่ระหว่างเจ็ตและกระแสลมขวางที่บริเวณ ด้านข้างปากทางออกของเจ็ตตามแสดงในรูปที่ 2.2

Cortelezzi and Karagozian (2001) ศึกษาการก่อตัวและการพัฒนาตัวตามแนว downstream ของโครงสร้าง CVP ในสนามการไหล โดยการจำลอง (simulation) สนามการไหล ของเจ็ตในกระแสลมขวางด้วย three-dimensional vortex element พบว่าโครงสร้าง CVP เกิด จากการพับตัวของ vortex ring ที่เกิดขึ้นใกล้ปากทางออกของเจ็ต โดยที่เมื่อ vortex ring ปะทะกับ กระแสลมขวาง vortex ring จะโค้งตัวตามแนวกระแสลมขวางและเกิดการห่อตัวขึ้น โดยขอบ ด้านหลังของ vortex ring จะยกตัวสูงขึ้น และเชื่อมต่อกับขอบด้านหลังของ vortex ring อีกตัวที่ เกิดขึ้นก่อนและพัฒนาตัวกลายเป็น CVP ที่สมบูรณ์ที่บริเวณ far field ดังแสดงในรูปที่ 2.3

Lim *et al.* (2001) ศึกษา large scale structure ของเจ็ตในกระแสลมขวาง ด้วยเทคนิค การฉีดสี พบว่าการ vortex loop ก่อตัวขึ้นจากการเสียรูปของ cylindrical vortex sheet โดยผล การศึกษาชี้แนะว่าโครงสร้าง CVP เกิดจากการพัฒนาตัวของ vortex loop ดังแสดงในรูปที่ 2.4 แทนที่จะเป็น vortex ring ซึ่งถูกเสนอโดย Cortelezzi and Karagozian (2001)

Sau et al. (2004) ศึกษาโครงสร้าง vortical structure ของเจ็ตในกระแสลมขวาง โดยที่ ปากทางออกของเจ็ตเป็นสี่เหลี่ยมจตุรัสด้วยวิธี direct numerical simulation (DNS) พบว่า โครงสร้าง CVP ก่อตัวจาก skewed mixing layer ที่บริเวณด้านข้างของปากทางออกเจ็ต และยัง พบว่าโครงสร้าง Kelvin–Helmholtz roller ไม่ได้ก่อตัวเป็น closed vortex ring ดังรูปที่ 2.5 ซึ่ง แสดงวิวัฒนาการของ streamline ในการก่อตัวของ Kelvin–Helmholtz roller

2.2.3 กลไกการเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตในกระแสลมขวาง (Entrainment mechanism)

Cortelezzi and Karagozian (2001) ศึกษากลไกการเหนี่ยวนำการผสมด้วยเทคนิค threedimensional vortex element พบว่ากระแสลมขวางบริสุทธิ์ที่อยู่บริเวณ boundary layer จะถูก เหนี่ยวนำโดยโครงสร้าง CVP ให้ยกตัวขึ้นแล้วเคลื่อนที่เข้าไปผสมกับเจ็ตผ่านช่องระหว่างคู่ CVP ทาง ด้านหลังเจ็ตดังแสดงในรูปที่ 2.6

Sau *et al.* (2004) ใช้วิธี direct numerical method (DNS) ในการศึกษากลไกการ เหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตในกระแสลมขวาง พบว่าโครงสร้าง horseshoe vortices ซึ่งเกิดที่บริเวณ ด้านหลังปากทางออกของเจ็ตจะยกตัวสูงขึ้นเหนือพื้นด้านหลังเจ็ตและถูกเหนี่ยวนำโดยโครงสร้าง CVP ให้เคลื่อนที่เข้าไปผสมกับเจ็ตผ่านบริเวณซ่องระหว่างคู่ CVP ดังแสดงในรูปที่ 2.7 ซึ่งผล การศึกษามีความสอดคล้องกับ Cortelezzi and Karagozian (2001)

กลไกการเหนี่ยวนำการผสมในระนาบตัดขวางของเจ็ตในกระแสลมขวางจากหลักฐานจากการ ทดลอง

งานวิจัยที่ศึกษากลไกการเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตในกระแสลมขวางส่วนใหญ่จะใช้เทคนิค การศึกษาจากการจำลองการไหล (simulation) อย่างไรก็ตามการศึกษาและอธิบายกลไกการ เหนี่ยวนำการผสมโดยหลักฐานจากการทดลองเป็นสิ่งจำเป็น เนื่องจากหลักฐานที่เก็บได้จากการ ทดลองเป็นหลักฐานจริงที่เกิดขึ้นจริงในการไหลของของไหล Sornphrom and Bunyajitradulya (2016) ศึกษาโครงสร้าง ปฏิสัมพันธ์ระหว่างเจ็ตและ กระแสลมขวาง และกลไกการเหนี่ยวนำการผสมในระนาบตัดขวางของเจ็ตในกระแสลมขวางที่ อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (*r*) เท่ากับ 4 ด้วย SPIV ประกอบกับเทคนิคการใส่อนุภาคติดตาม การไหล 2 วิธี วิธีแรกคือการใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะเจ็ตเท่านั้นและไม่ใส่ในกระแสลมขวาง และวิธีที่สองคือการใส่อนุภาคติดตามการไหลทั้งเจ็ตและกระแสลมขวาง สำหรับที่มาและความสำคัญ ของการประยุกต์ใช้เทคนิคสามารถอ่านเพิ่มเติมได้จาก Sornphrom and Bunyajitradulya (2016) ผลการศึกษาพบว่าโครงสร้าง CVP เป็นโครงสร้างที่ทำให้เกิดกลไกการผสมหลักในระนาบตัดขวาง โดยที่ผลการศึกษาสามารถอธิบายกลไกการเหนี่ยวนำการผสมโดยโครงสร้าง CVP ได้เป็น 3 ขึ้นตอน ดังนี้

- โครงสร้าง CVP เหนี่ยวนำให้กระแสลมขวางบริเวณด้านข้างของเจ็ตมีการเคลื่อนที่ ลักษณะหมุนวนในลักษณะ พุ่งลง-พุ่งเข้า-พุ่งขึ้น (downward-inward-and-upturn) ลงมาที่บริเวณขอบเจ็ตด้านล่างและเข้าสู่ปากทางของช่องทางการไหลลู่เข้า-ออกใน แนวดิ่ง (converging-diverging vertical channel of high upward flow, VC) ซึ่ง วางตัวอยู่กึ่งกลางของโครงสร้าง CVP
- 2) กระแสลมขวางไหลเข้าสู่ช่องทางการไหลลู่เข้า-ออก ในแนวดิ่งซึ่งขับเคลื่อนโดย โครงสร้าง CVP โดยพบว่าบริเวณที่มีอัตราการเหนี่ยวนำการผสมสูงอยู่จะในช่วงลู่เข้า และยังพบอีกว่าเมื่อของไหลไหลเข้าสู่ช่วงคอคอด (throat) ของไหลจะกลายเป็น ส่วนผสมของเจ็ตจนเกือบหมดแล้ว หลังจากนั้นของไหลซึ่งเป็นส่วนผสมของเจ็ตจะไหล ออกจากบริเวณคอคอดช่วงลู่ออกและเข้าสู่บริเวณกลางเจ็ตซึ่งเป็นโครงสร้างรูปอ่าว และเป็นบริเวณที่มีความเร็วในแกน streamwise ต่ำ
- โครงสร้างรูปไต (Kidney-shaped structure) ซึ่งเป็นบริเวณที่เจ็ตมีความเร็วเฉลี่ยไร้ มิติตามแนวแกน streamwise สูงจะเหนี่ยวนำของไหลที่เป็นส่วนผสมของเจ็ตที่อยู่ บริเวณอ่าวที่อยู่ด้านใต้ให้วิ่งเข้าไปผสมเข้ากับโครงสร้างรูปไตคล้ายกับการเหนี่ยวนำ การผสมของเจ็ตอิสระ (free jet)

โดยที่รูปที่ 2.8 เป็นภาพวาดที่แสดงถึงกลไกการเหนี่ยวนำการผสมในระนาบตัดขวางโดย CVP Soupramongkol (2015) ศึกษาผลของเจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวงต่อการเหนี่ยวนำการ ผสมและกลไกการเหนี่ยวนำการผสมในระนาบตัดขวางของการไหลของเจ็ตในกระแสลมขวางที่ อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล *r* เท่ากับ 4 โดยที่กรณีใช้เจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวงจะฉีดที่ ตำแหน่ง ±165 องศา (I165) ที่อัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r,) เท่ากับ 4% โดยที่เทคนิคที่ใช้ในงานวิจัยนี้จะเป็นเทคนิคเดียวกับ Somphrom and Bunyajitradulya (2016) การศึกษาพบว่าการประยุกต์ใช้เจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวงที่ตำแหน่ง ±165 องศา (I165) จะช่วยส่งเสริม (promote) ให้การเหนี่ยวนำการผสมเพิ่มสูงขึ้นทุกระนาบตัดขวาง ตามการไหล นอกจากนี้ยังพบว่าการฉีดเจ็ตควบคุมจะก่อให้เกิดโครงสร้าง wake อย่างชัดเจนที่ บริเวณด้านล่างของเจ็ต ในส่วนของผลการศึกษากลไกการเหนี่ยวนำการผสมในระนาบตัดขวางใน กรณีที่ไม่ฉีดเจ็ตควบคุมจะสามารถอธิบายได้เช่นเดียวกับ Somphrom and Bunyajitradulya (2016) แต่เมื่อฉีดเจ็ตควบคุมที่ตำแหน่ง I165 พบว่ากลไกการเหนี่ยวนำการผสมในระนาบตัดขวาง ยังคงคล้ายคลึงกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม อย่างไรก็ตาม Soupramongkol (2015) ได้เสนอว่าการมีอยู่ ของโครงสร้าง wake ทำให้พื้นที่การเกิดปฏิสัมพันธ์ระหว่างเจ็ตและกระแสลมขวางมีมากขึ้น ซึ่ง สอดคล้องกับการเพิ่มขึ้นของค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อทำการฉีดเจ็ตควบคุม ตามแนวเส้นรอบวง

Na Takuathung and Bunyajitradulya (2016) ศึกษาโครงสร้างและกลไกการเหนี่ยวนำ การผสมของเจ็ตและเจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวงในกระแสลมขวางที่อัตราส่วนความเร็ว ประสิทธิผล (*r*) เท่ากับ 12 โดยที่กรณีใช้เจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวงจะฉีดที่ตำแหน่งเชิงมุม เท่ากับ ±165 องศา (I165) โดยมีอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (*r_m*) เท่ากับ 4% ผลการศึกษาพบว่ากลไกการเหนี่ยวนำการผสมในระนาบตัดขวางโดย CVP ของเจ็ตใน กระแสลมขวางนั้นสอดคล้องกับผลการศึกษาของ Sornphrom and Bunyajitradulya (2016) และ Soupramongkol (2015) นอกจากนี้งานวิจัยนี้ยังพบว่าบริเวณที่มีการเหนี่ยวนำการผสมสูงของเจ็ต และเจ็ตควบคุมตามแนวที่อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (*r*) เท่ากับ 12 เกิดที่บริเวณด้านข้าง-ล่าง ของบริเวณส่วนผสมของเจ็ตดังรูปที่ 2.9

2.2.4 เส้นทางเดินของเจ็ต

Pratte and Baines (1967) ศึกษาเส้นทางเดินของเจ็ตในกระแสลมขวางในช่วงอัตราส่วน ความเร็วประสิทธิผล (*r*) อยู่ในช่วง 5 ถึง 25 ด้วยเทคนิค flow visualization พบว่าเส้นทางเดิน ของเจ็ตบน *rd* สเกลอยู่ในรูปแบบของ power law ตามสมการ

$$\frac{y}{rd} = A_T \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_T}$$
(2.5)

โดยที่ สัมประสิทธิ์ $A_{\!T}$ มีค่าอยู่ในช่วง 1.35 ถึง 2.63 ตามแต่กรณีดังนี้

	1.35	; for the bottom-edge trajectory of the jet
$A_T = \langle$	2.05	; for the center trajectory of the jet
	2.63	; for the top-edge trajectory of the jet

และสัมประสิทธิ์ B_T มีค่าเท่ากับ 0.28 สำหรับทุกกรณี

Smith and Mungal (1998) ศึกษาเส้นทางเดินและการสเกลเส้นทางเดินของเจ็ตในกระแส ลมขวางด้วยเทคนิค planar laser-induced fluorescence (PLIF) ของ acetone vapor โดยนิยาม เส้นทางเดินของเจ็ตคือจุดที่มีความเข้มข้นสูงที่สุด โดยค่าอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผลของการ ทดลองอยู่ในช่วง 5 ถึง 25 โดยงานวิจัยนี้ได้ทำการสเกลเส้นทางเดินของเจ็ตด้วย d, rd, และ r^2d พบว่า การสเกลเส้นทางเดินของเจ็ตด้วยทั้ง 3 สเกลไม่สามารถ collapse ให้เส้นทางเดินของเจ็ตที่ ต่าง r ให้รวมมาเป็นกราฟเส้นเดียวได้ อย่างไรก็ตาม Smith and Mungal (1998) เสนอว่า rdเป็นสเกลที่ทำให้การนำเสนอเส้นทางเดินของเจ็ตออกมาดีที่สุดตามแสดงในรูปที่ 2.10 นอกจากนั้นยัง พบว่าสัมประสิทธิ์ A_r และ B_r จากสมการที่ 2.5 มีค่าประมาณ 1.5 และ 0.27 ตามลำดับ

Yuan and Street (1998) ศึกษาเส้นทางเดินของเจ็ตและการเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตใน กระแสลมขวางที่อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) เท่ากับ 2 และ 3.3 ด้วยเทคนิค large-eddy simulation (LES) โดยนิยามเส้นทางเดินของเจ็ตเป็น streamline เฉลี่ยที่เกิดขึ้น ณ จุดกึ่งกลางของ ปากทางออกเจ็ต พบว่าระยะ penetration ของเจ็ตและระยะตามแนว downstream บนสเกล rdในช่วง x/rd > 0.8 มีความสัมพันธ์กันในรูปของ power law ดังแสดงในรูปที่ 2.11 โดยที่ สัมประสิทธิ์ A_T อยู่ในช่วง 1.2 ถึง 1.4 ตามแต่กรณีของเจ็ต ในส่วนค่าสัมประสิทธิ์ B_T จะอยู่ในช่วง 0.27 – 0.29 ตามแต่กรณีของเจ็ตเช่นกัน ซึ่งสัมประสิทธิ์ B_T มีความสอดคล้องกับ Pratte and Baines (1967) ซึ่งเสนอว่า B_T เท่ากับ 0.28

Pruekwatana *et al.* (2016) ศึกษาการสเกลระยะ penetration ของส่วนผสมของเจ็ต $(y_{CM,|\omega_{j,x}|})$ ตามแนวการไหลของกระแสลมขวางเพื่อที่จะ collapse ผลของอัตราส่วนความเร็ว ประสิทธิผลที่มีต่อระยะ penetration ของส่วนผสมของเจ็ตด้วยเทคนิคเดียวกับ Witayaprapakorn (2013) โดยงานวิจัยนี้จะนิยามระยะ penetration ของส่วนผสมของเจ็ตคือ จุด center of mass ของขนาดของ streamwise jet vorticity $(|\omega_{j,x}|)$ เฉลี่ยเทียบกับเวลาและทำการทดลองที่ อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) เท่ากับ 4 8 และ 12 งานวิจัยนี้พบว่า scaling law ที่เหมาะสม สำหรับระยะ penetration ของส่วนผสมของเจ็ตอยู่ในรูปแบบดังแสดงในสมการที่ 2.6A และ ความสัมพันธ์ระหว่างระยะ penetration ของส่วนผสมของเจ็ตกับระยะตามแนวการไหลของกระแส ลมขวางสามารถเขียนอยู่ในรูปแบบของ power law ได้ตามสมการที่ 2.6B

Scaling law:
$$y_{CM,|\omega_{i,x}|} / r^{C_y} d = f(x/rd)$$
 (2.6A)

Correlation:
$$y_{CM,|\omega_{j,x}|}/r^{C_y}d = A_y(x/rd)^{B_y}$$
 (2.6B)

โดยที่สัมประสิทธิ์ $A_{_{y}}$, $B_{_{y}}$ และ $C_{_{y}}$ เป็นค่าคงที่ซึ่งมีค่าเท่ากับ 0.63, 0.3257 และ 1.36 ตามลำดับ

2.2.5 ความสัมพันธ์ระหว่างเส้นทางเดินของเจ็ตและการเหนี่ยวนำการผสม

Hasselbrink and Mungal (1996) เสนอความสัมพันธ์ระหว่างค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำ การผสมเชิงปริมาตรและระยะตามแนว downstream โดยใช้การกำหนดปริมาตรควบคุมภายใต้ข้อ สมมติฐานว่า ที่บริเวณ far field เส้นทางเดินของเจ็ตจะได้รับอิทธิพลมาจากการเหนี่ยวนำการผสม เท่านั้น โดยความสัมพันธ์ดังกล่าวสามารถเขียนได้ในรูปแบบสมการดังนี้

$$\frac{\dot{V}_{jet}}{\dot{V}_0} = E = 1 + A_E \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_E}$$
(2.7)

โดยที่ $A_E = r / A_T B_T$ และ $B_E = 1 - B_T$ เมื่อ A_T และ B_T คือสัมประสิทธิ์ที่ได้มาจากสมการที่ 2.5

Yuan and Street (1998) นำสมการที่ 2.7 มาใช้กับผลการทดลองของตัวเอง โดยที่พล็อต ความสัมพันธ์ระหว่าง $\frac{\dot{V}_{jet}}{\dot{V}_0} - 1$ กับ x/rd บนสเกล log-log เพื่อที่จะหาสัมประสิทธิ์ B_E เพื่อที่จะนำไปสู่การหาค่า B_T จากความชันของกราฟดังแสดงในรูปที่ 2.12 ซึ่งผลการศึกษาพบว่า สัมประสิทธิ์ B_T ที่สามารถหาได้จากความชันของกราฟมีค่าใกล้เคียงกับสัมประสิทธิ์ B_T ที่หาจาก สมการที่ 2.5 โดยมีค่าต่างกันเพียง 7% ดังนั้น Yuan and Street (1998) จึงได้สรุปว่าเส้นทางเดิน ของเจ็ตและการเหนี่ยวนำการผสมมีความสัมพันธ์กันและสมมติฐานของ Hasselbrink and Mungal (1996) ที่ว่า ณ บริเวณ far field เส้นทางเดินของเจ็ตจะได้รับอิทธิพลมาจากการเหนี่ยวนำการผสม เท่านั้นเพื่อที่จะได้มาซึ่งสมการที่ 2.7 มีความแม่นยำพอสมควร

Pruekwatana *et al.* (2016) ศึกษาการสเกลค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (*E*) ตามแนวการไหลของกระแสลมขวางเพื่อที่จะ collapse ผลของอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (*r*) ที่มีต่อค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรด้วยเทคนิคเดียวกับ Witayaprapakorn (2013) งานวิจัยนี้ทำการทดลองที่อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (*r*) เท่ากับ 4 8 และ 12 ผล การศึกษาพบว่า scaling law ที่เหมาะสมสำหรับค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (*E*) อยู่ในรูปแบบดังแสดงในสมการที่ 2.8A และความสัมพันธ์ระหว่างอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการ ผสมเชิงปริมาตร (E) กับระยะตามแนวการไหลของกระแสลมขวางสามารถเขียนอยู่ในรูปแบบของ power law ได้ดังสมการที่ 2.8B

Scaling law:
$$(E-1)/a_E(r) = f(x/rd)$$
 (2.8A)
Correlation: $(E-1)/a_E(r) = (x/rd)^{B_E}$ (2.8B)

โดยที่ $a_{_E}(r) = 0.9r + 1.4$ และสัมประสิทธิ์ $B_{_E}$ เป็นค่าคงที่ซึ่งมีค่าเท่ากับ 0.5573

2.3 การปรับแต่งและควบคุมคุณลักษณะของเจ็ต

งานวิจัยที่เกี่ยวข้องกับการปรับแต่งและควบคุมคุณลักษณะของเจ็ตในกระแสลมขวางที่ผ่าน มาในอดีตนิยมอาศัยหลักการปรับแต่งและควบคุมคุณลักษณะของเจ็ตโดยการกระตุ้นการก่อตัวและ การพัฒนาตัวของ flow shear layer ที่บริเวณรอบปากทางออกของเจ็ต

การปรับแต่งและควบคุมคุณลักษณะของเจ็ตโดยการกระตุ้นการก่อตัวและพัฒนาตัวของ flow shear layer ที่บริเวณใกล้ปากทางออกของเจ็ตสามารถแบ่งออกได้อีก 2 ประเภท คือ 1) การ กระตุ้นโดยการไม่ใช้พลังงานกระตุ้น (Passive control) และ 2) การกระตุ้นโดยใช้พลังงานกระตุ้น (Active control) ซึ่งรายละเอียดของงานวิจัยที่เกี่ยวข้องจะกล่าวถึงต่อไป

2.3.1 การกระตุ้นโดยการไม่ใช้พลังงานกระตุ้น (Passive control)

การกระตุ้นด้วยการติด tab ที่บริเวณปากทางออกของเจ็ต

Zaman and Fross (1997) ได้ศึกษาผลของ vortex generator แบบ delta tap ซึ่งมี รูปทรงสามเหลี่ยมที่มีต่อการ penetration และ การ spreading ของเจ็ตในกระแส-ลมขวางที่อัตราส่วนโมเมนตัมฟลักซ์ระหว่างเจ็ตและกระแสลมขวาง ($J = \rho_j u_j^2 / \rho_{cf} u_{cf}^2$) เท่ากับ 21.1 และ 54.4 โดยผลการศึกษาพบว่า การติด delta tap ที่ตำแหน่ง windward นั้นมีผลให้ตำแหน่ง contour ของความเร็วเฉลี่ยบนระนาบตั้งฉากของเจ็ตอยู่ต่ำกว่ากรณีที่ ไม่ติด delta tap ดังแสดงในรูปที่ 2.13

2.3.2 การกระตุ้นโดยการใช้พลังงานกระตุ้น (Active control)

การกระตุ้นโดยใช้เจ็ตหมุนควง (swirling jet)

Wangjiraniran and Bunyajitradulya (2001) ศึกษาผลของการใช้เจ็ตหมุนควง (swirling jet) ต่อ maximum center-plane trajectory และ decay ซึ่งเป็นส่วนที่บอก ถึงการเปรียบเทียบระหว่างผลของการใช้เจ็ตหมุนควงที่มีต่อคุณลักษณะและโครงสร้างของ เจ็ตในกระแสลมขวางในระนาบตัดขวางและผลของอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผลที่มีต่อ คุณลักษณะและโครงสร้างของเจ็ตในกระแสลมขวางในระนาบตัดขวาง โดยที่ค่าอัตราส่วน ความเร็วประสิทธิผล (*r*) ของการทดลองเท่ากับ 4.1 และค่า swirl ratio (*Sr*) มีค่าอยู่ ในช่วงระหว่าง 0 ถึง 0.82 ผลการศึกษาพบว่าการปรับแต่งและควบคุมคุณลักษณะของเจ็ต โดยใช้เจ็ตหมุนควงมีอิทธิพลต่อพารามิเตอร์ต่างๆ ของเจ็ตในกระแสลมขวางน้อยเมื่อเทียบ กับผลของอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผลที่มีต่อเจ็ตในกระแสลมขวาง และยังพบว่าการใช้ เจ็ตหมุนควงมีผลทำให้เจ็ตเกิดความไม่สมมาตรในโครงสร้างของเจ็ตและการกระจายตัวของ อุณหภูมิ

การกระตุ้นโดยใช้เจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวง (Azimuthal control jet)

Kornsri et al. (2009) เป็นผู้ริเริ่มการปรับแต่งและควบคุมคุณลักษณะของเจ็ตใน กระแสลมขวางด้วยเทคนิคการใช้เจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวง (Azimuthal control jet) ซึ่งลักษณะของเจ็ตควบคุมแสดงไว้ในรูปที่ 2.14 โดยวิธีการนี้มีข้อดีคือใช้พลังงานในการ ควบคุมน้อยเมื่อเทียบกับเทคนิคอื่น งานวิจัยนี้มีวัตถุประสงค์เพื่อศึกษาผลของการใช้เจ็ต ควบคุมตามแนวเส้นรอบวงที่มีต่อคุณลักษณะและโครงสร้างของเจ็ตในกระแสลมขวางที่ อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) เท่ากับ 3.9 โดยใช้ single sensor hot film anemometer เป็นเครื่องมือวัดความเร็ว สำหรับกรณีฉีดเจ็ตควบคุมงานวิจัยนี้ใช้ค่า r_m อยู่ระหว่าง 1.8% ถึง 2.3% ผลการศึกษาพบว่าเมื่อทำการฉีดเจ็ตควบคุมทางด้าน leeward จะส่งผลให้เส้นทางเดินของเจ็ตสูงขึ้น ในทางกลับกันเมื่อทำการฉีดเจ็ตควบคุมทางด้าน windward จะส่งผลให้เส้นทางเดินของเจ็ตต่ำลงตามแสดงในรูปที่ 2.15

Witayaprapakorn (2013) ศึกษาผลของตำแหน่งเชิงมุมของเจ็ตควบคุมต่อ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร โดยใช้เทคนิค SPIV ประกอบกับการใส่อนุภาค ติดตามการไหลเฉพาะเจ็ตเท่านั้นเพื่อให้สามารถแบ่งแยกขอบเขตของส่วนผสมของเจ็ตออก จากกระแสลมขวางบริสุทธิ์ได้ชัดเจน ซึ่งส่งผลให้ Witayaprapakorn (2013) สามารถ ประเมินหาค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมได้โดยตรง ซึ่งค่าอัตราส่วนความเร็ว ประสิทธิผล (*r*) ของงานวิจัยนี้มีค่าเท่ากับ 3.9 ในกรณีฉีดเจ็ตควบคุมมีพารามิเตอร์ *r* เท่ากับ 2% และทำการฉีดเจ็ตควบคุมที่ตำแหน่งเชิงมุม 2 กรณีด้วยกัน คือ ±15 องศา (115) และตำแหน่ง ±135 องศา (1135) ผลการศึกษาพบว่า ในการใช้เจ็ตควบคุมกรณี 115 ส่งผลทำให้ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรใกล้เคียงกับกรณีไม่ฉีดเจ็ต ควบคุม ในขณะที่การใช้เจ็ตควบคุมกรณี 1135 ส่งผลให้ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสม เชิงปริมาตรเพิ่มขึ้นอย่างชัดเจนเมื่อเทียบกับกรณี 115 และไม่ฉีดเจ็ตควบคุมดังแสดงในรูปที่ 2.16

Chaikasetsin *et al.* (2014) ศึกษาผลของอัตราส่วนการไหลเชิงมวลของเจ็ต ควบคุมต่อเจ็ตหลัก (*r*_m) ต่อค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรด้วยเทคนิค เดียวกับ Witayaprapakorn (2013) โดยทำการทดลองที่อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (*r*) เท่ากับ 4.1 ในกรณีที่ไม่ฉีดเจ็ตควบคุมและกรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่มุม ±135 องศา (1135) ค่าอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (*r*_m) เท่ากับ 2% และ 4% ผลการศึกษาพบว่าการเพิ่มค่าอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อ เจ็ตหลัก (*r*_m) มีผลทำค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรในกรณี 1135 เพิ่มขึ้น อย่างเห็นได้ชัดดังแสดงในรูปที่ 2.17

Wangkiat *et al.* (2015) ศึกษาผลของตำแหน่งการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวเส้น รอบวงต่อโครงสร้างและค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรของเจ็ตในกระแส ลมขวางด้วยเทคนิคเดียวกับ Witayaprapakorn (2013) ที่อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (*r*) เท่ากับ 12 โดยทำการทดลองในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม และกรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ ตำแหน่งเชิงมุมเท่ากับ 115, 145, 175, 1105, 1135 และ 1165 โดยที่อัตราส่วนอัตราการไหล เชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (*r_m*) มีค่าคงที่เท่ากับ 4 % ผลการศึกษาพบว่ากรณีฉีด เจ็ตควบคุมที่ตำแหน่งเชิงมุมทางด้าน windward (115–175) มีผลทำให้ค่าอัตราส่วนการ เหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรต่ำกว่ากรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม ในขณะที่กรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ ตำแหน่งเชิงมุมทางด้าน leeward (1105–1165) มีผลทำให้ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการ ผสมเชิงปริมาตรสูงกว่ากรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม และยังพบว่าแนวโน้มของค่าอัตราส่วนการ เหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรมีการเพิ่มขึ้นอย่างต่อเนื่องเมื่อทำการเพิ่มค่าตำแหน่งเชิงมุม ของเจ็ตควบคุมดังแสดงในรูปที่ 2.18

Tekhuad (2015) ศึกษาผลของตำแหน่งเชิงมุมของการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวเส้น รอบวงต่อการเหนี่ยวนำการผสม (Entrainment) ของเจ็ตในกระแสลมขวางด้วยเทคนิค เดียวกับ Witayaprapakorn (2013) โดยทำการทดลองที่อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) เท่ากับ 4, 8, และ 12 ในกรณีฉีดเจ็ตควบคุมงานวิจัยนี้ทำการทดลองที่กรณี 115, 130, 145, 160, 175, 190, 1105, 1120, 1135, 1150, และ 1165 โดยที่ตรึงค่าอัตราส่วนอัตราการไหล เชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวงต่อเจ็ตหลัก (r,) ไว้ที่ 4 % ผลการศึกษาพบว่า การฉีดเจ็ตควบคุมทางด้าน windward (ตำแหน่งเชิงมุมน้อยกว่า 90 องศา) จะส่งผลให้ค่า อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรลดลงในทุกๆ ค่าอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) หรือสามารถกล่าวได้ว่าการฉีดเจ็ตควบคุมจะไปยับยั้ง (suppress) การเหนี่ยวนำการ ผสมของเจ็ตในกระแสลมขวาง ในขณะที่การฉีดเจ็ตควบคุมทางด้าน leeward (ตำแหน่ง เชิงมุมมากกว่า 90 องศา) จะส่งผลให้ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเพิ่มขึ้น ในทุกๆ ค่าอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) หรือสามารถกล่าวได้ว่าการฉีดเจ็ตควบคุม จะไปส่งเสริม (promote) การเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตในกระแสลมขวาง ผลการทดลอง ได้ถูกแสดงไว้ในรูปที่ 2.19 และรูปที่ 2.20 ซึ่งผลการศึกษามีความสอดคล้องกับ Wangkiat et al. (2015) นอกจากนี้ยังพบว่าประสิทธิผลของการใช้เจ็ตควบคุมกับเจ็ตในกระแสลม ้ขวางที่มีค่าอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผลต่ำจะมากกว่าเจ็ตในกระแสลมขวางที่มีค่า อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผลสูง

บทที่ 3 หลักการและทฤษฎี

การทดลองเจ็ตในกระแสลมขวางในงานวิจัยนี้มีลักษณะการไหลที่เกี่ยวข้อง 3 ลักษณะ ด้วยกันคือ 1) การไหลของเจ็ตหลัก (*mj*) หรือย่อว่า "เจ็ตหลัก" 2) การไหลของกระแสลมขวาง (*cf*) หรือย่อว่า "กระแสลมขวาง" และ 3) การไหลของเจ็ตควบคุม (*cj*) หรือย่อว่า "เจ็ตควบคุม" โดยที่ การไหลทั้ง 3 ลักษณะสามารถมีชนิดของไหลที่แตกต่างกันได้ทั้งหมด 3 ชนิดด้วยกัน คือ ของไหลชนิด ที่หนึ่ง (*F*₁) ของไหลชนิดที่สอง (*F*₂) และของไหลที่ชนิดที่สาม (*F*₃) ดังนั้นการประยุกต์ใช้ทั่วไปอาจ มีกรณีเฉพาะได้ทั้งหมด $3 \times 3 = 9$ กรณี อย่างไรก็ตามในงานวิจัยนี้จะพิจารณาเฉพาะกรณีการ ประยุกต์ใช้ในลักษณะดังนี้

- กำหนดให้ของไหลที่เป็นเจ็ตหลัก (main jet) เป็น ของไหลชนิดที่หนึ่ง(F₁)
- กำหนดให้ของไหลที่เป็นกระแสลมขวาง (crossflow) เป็น ของไหลชนิดที่สอง (F₂) ซึ่งต่างชนิดกับของไหลชนิดที่หนึ่ง (F₁)
- กำหนดให้ของไหลที่เป็นเจ็ตควบคุม (control jet) เป็น ของไหลชนิดที่หนึ่ง (F₁)
 หรือ ของไหลชนิดที่สอง (F₂) เท่านั้น

การเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ต คือ ความสามารถในการเหนี่ยวนำของไหลรอบข้างเจ็ตเข้ามา ผสมกับตัวเจ็ตเอง เช่น การเหนี่ยวนำเอาอากาศรอบข้างเข้ามาผสมกับเจ็ตหลักซึ่งเป็นเชื้อเพลิงในห้อง เผาไหม้ การเหนี่ยวนำการผสมเป็นคุณสมบัติที่ถูกประยุกต์ใช้ในงานทางวิศวกรรมอย่างแพร่หลาย เช่น การผสมกันระหว่างอากาศกับเชื้อเพลิงในห้องเผาไหม้ การแพร่กระจายตัวของควันจากปล่อง ควันโรงงาน และการผสมของสารเคมี เป็นต้น ดังนั้นการศึกษาการเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตจึงเป็น สิ่งที่สำคัญอย่างยิ่งในการประยุกต์ใช้ในงานทางวิศวกรรม

เนื้อหาในบทนี้จะกล่าวถึงคำนิยามของปริมาณที่ใช้วัดความสามารถในการเหนี่ยวนำการผสม ของเจ็ตในกระแสลมขวางซึ่งคืออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (Volumetric Entrainment Ratio, *E*) จากนั้นจะกล่าวถึงปัญหาที่เกิดขึ้นในการประเมินวัดการเหนี่ยวนำการผสม รวมไปถึงเทคนิคต่างๆที่ใช้ในการแก้ปัญหาในการประเมินวัดการเหนี่ยวนำการผสม และลงท้ายด้วย ตัวแปรที่บ่งบอกถึงประสิทธิผลของการฉีดเจ็ตควบคุมต่อการเหนี่ยวนำการผสมในงานวิจัยนี้

3.1 อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (Volumetric Entrainment Ratio, *E*)

การเหนี่ยวนำการผสมเป็นความสามารถที่เจ็ตสามารถเหนี่ยวนำให้ของไหลรอบข้างเข้ามา ผสมกับตัวเจ็ตเอง ซึ่งส่งผลให้อัตราการไหลเชิงปริมาตรของเจ็ตที่ไหลผ่านระนาบตัดขวางใดๆ เพิ่มขึ้น เมื่อเจ็ตไหลไปตามแนวทางการไหล โดยที่รูปที่ 3.1 แสดงการเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตในกระแสลม ขวางในกรณีที่ไม่มีการฉีดเจ็ตควบคุม เนื่องจากการประยุกต์ใช้อาจมีการไหลได้ 3 ลักษณะ (mj,cf,cj) และอาจมีของไหลที่แตกต่างกันได้ถึง 3 ชนิด (F_1,F_2,F_3) ดังที่ได้กล่าวไปข้างต้น โดย ที่งานวิจัยนี้สนใจศึกษาการเหนี่ยวนำการผสม ซึ่งนำไปสู่การผสมของของไหลอย่างน้อย 2 ชนิดคือ ของไหลของเจ็ตหลัก (F_1) และของไหลของกระแสลมขวาง (F_2) ในขณะที่ของไหลของเจ็ตควบคุม อาจเป็น F_1 หรือ F_2 ดังนั้นเพื่อความชัดเจนและเพื่อให้สามารถประเมินการเหนี่ยวนำการผสมของ ของไหล 2 ชนิด (F_1,F_2) ได้อย่างถูกต้องและเหมาะสมทั้งในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (รูปที่ 3.1) และ กรณีฉีดเจ็ตควบคุม (รูปที่ 3.2 และ รูปที่ 3.3(ก)-(ค)) ดังจะอธิบายในรายละเอียดต่อไป งานวิจัยนี้จะ นิยาม 'เจ็ต' ในบริบทของการเหนี่ยวนำการผสมเป็น

"การไหลของส่วนผสมของของไหลที่เป็นชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก"

ซึ่งจะครอบคลุมทั้งในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) และกรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF) ไม่ว่าของไหลที่ นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมนั้นจะเป็นของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (F₂) หรือของไหลชนิด เดียวกับเจ็ตหลัก (F₁) ก็ตาม

อนึ่ง รูปที่ 3.2 แสดงปริมาตรควบคุม (CV) ในกรณีที่ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมเป็น ของไหลชนิดเดียวกับของไหลในกระแสลมขวาง (F₂) ในขณะที่รูปที่ 3.3(ก)-(ค) แสดงปริมาตร ควบคุม (CV) ในกรณีที่ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ต หลัก (F₁) ใน 3 สถานการณ์ที่เป็นไปได้ต่างๆ กัน กล่าวคือ ในระนาบตัดขวางการไหลที่ตำแหน่ง *x* ที่ ทำการประเมินวัดค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร

- รูปที่ 3.3(ก) การไหลของเจ็ตหลักและการไหลของเจ็ตควบคุมยังคงแยกกันอย่างอิสระ และ ไม่มีการผสมกันเลย
- รูปที่ 3.3(ค) เจ็ตควบคุมถูกเหนี่ยวน้ำเข้าไปผสมกับเจ็ตหลักหมดแล้ว
- รูปที่ 3.3(ข) กรณีระหว่างกลางซึ่งส่วนหนึ่งของเจ็ตควบคุมถูกเหนี่ยวนำให้ไปผสมกับเจ็ตหลัก ในขณะที่อีกส่วนหนึ่งยังไม่ถูกเหนี่ยวนำให้ไปผสมกับเจ็ตหลักที่ระนาบตัดขวาง x ที่ทำการ ประเมินวัดค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร

ปริมาณที่ใช้วัดความสามารถในการเหนี่ยวนำการผสมคืออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิง ปริมาตร (Volumetric Entrainment Ratio, E) ซึ่งนิยามเป็น

$$E = \frac{Q_{F_1}(x)}{Q_{F_1,o}}$$
(3.1)

โดย
$$E$$
 คือ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเฉลี่ยเทียบกับเวลา
 $Q_{F_i}(x)$ คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของของไหลที่เป็นของไหลชนิด
เดียวกับของไหลในเจ็ตหลักที่ไหลผ่านระนาบตัดขวางที่ตำแหน่ง x
เฉลี่ยเทียบกับเวลา โดยในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมและกรณีฉีดเจ็ตควบคุม
โดยที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิด
เดียวกับของไหลในกระแสลมขวาง (F_2) จะหมายถึงอัตราการไหลเชิง
ปริมาตรของส่วนผสมของของไหลที่มาจากเจ็ตหลัก หรือสามารถเรียกอย่าง
ย่อเป็น "อัตราการไหลของส่วนผสมของเจ็ตหลัก" และในกรณีที่กำหนดให้
ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ต
หลัก(F_1) จะหมายถึง อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของของไหล
ที่มาจากทั้งเจ็ตหลักและเจ็ตควบคุม หรือสามารถเรียกอย่างย่อว่า "อัตรา
การไหลของส่วนผสมของเจ็ตหลักและส่วนผสมของเจ็ตควบคุม"
 $Q_{F_{1,o}}$ คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรรวมของของไหลที่เป็นชนิดเดียวกับเจ็ตหลักที่

เมื่อประยุกต์ใช้สมการที่ 3.1 กับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) จึงได้เป็น

$$E = \frac{Q_{F_1}(x)}{Q_{F_1,o}} = \frac{(Q_{mj,o} + Q_{cf/mj})}{Q_{mj,o}}$$
(3.2)

เมื่อ
$$Q_{F_1}(x)$$
 คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของของไหลที่เป็นของไหลชนิด
เดียวกับของไหลในเจ็ตหลักที่ไหลผ่านระนาบตัดขวางที่ตำแหน่ง x เฉลี่ย
เทียบกับเวลา ซึ่งในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) จะหมายถึงอัตราการไหล

เชิงปริมาตรของส่วนผสมของเจ็ตหลัก โดยที่ตามกฎการอนุรักษ์มวล (conservation of mass) จะสามารถเขียนได้เป็น

$$Q_{F_1}(x) = Q_{mj,o} + Q_{cf/mj}$$

 $Q_{mi,o}$ คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรที่ปากทางออกของเจ็ตหลัก

Q_{cf/mj} คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของของไหลที่เป็นของไหลชนิด
 เดียวกับกระแสลมขวางทั้งหมด (F₂) ที่ถูกเหนี่ยวนำให้เข้าไปผสมกับเจ็ต
 หลักผ่าน control surface ของปริมาตรควบคุม (CV) ดังแสดงใน
 รูปที่ 3.1

อนึ่ง $Q_{F_1}(x) [= Q_{mj,o} + Q_{cf/mj}]$ ในกรณีนี้จะมีค่าเท่ากับอัตราการไหลเชิงปริมาตรของ ส่วนผสมของเจ็ตหลัก ซึ่งสามารถประเมินวัดได้โดยตรงด้วยเทคนิคการวัดด้วย SPIV ประกอบกับการ ใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะในเจ็ตหลักเท่านั้น โดยที่ค่าที่ประเมินวัดได้นั้นจะมีความถูกต้องและ สอดคล้องกับกายภาพการไหลจริงในงานวิจัยนี้อยู่แล้ว

สำหรับกรณีฉีดเจ็ตควบคุมนั้น งานวิจัยนี้จะพิจารณาเฉพาะ 2 กรณีของของไหลที่เป็นเจ็ต ควบคุม คือ กรณีที่ของไหลที่เป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (F₂) โดยที่จะ เรียกกรณีนี้ว่า 'case I' และกรณีที่ของไหลที่เป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับเจ็ตหลัก (F₁) โดยที่จะเรียกกรณีนี้ว่า 'case II' เพื่อให้สมการที่ 3.1 มีความสอดคล้องกับการใช้งานและชนิดของ ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม ดังนั้นสมการที่ 3.1 จึงสามารถประยุกต์ใช้ได้ใน 2 กรณี ดังนี้

การประเมินอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็น เจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในกระแสลมขวาง (F₂) และไม่ใช่ของไหลชนิด เดียวกับเจ็ตหลัก (F₁) หรือ case I

เมื่อของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในกระแสลมขวาง (F₂) และไม่ใช่ของไหลชนิดเดียวกับเจ็ตหลัก (F₁) ปริมาตรควบคุมที่ใช้ในการประเมินวัดอัตราส่วน การเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (E) ที่มีความสอดคล้องกับกายภาพจริงในกรณีนี้จะแสดงไว้ในรูป ที่ 3.2 ดังนั้นอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร E₁ ตามนิยามสมการ 3.1 สามารถ ประยุกต์ใช้ในกรณีนี้ได้เป็น

$$E_{1} = \frac{Q_{F_{1}}(x)}{Q_{F_{1},o}} = \frac{(Q_{mj,o} + Q_{cf/mj})}{Q_{mj,o}}$$
(3.3)

เมื่อ $Q_{F_1}(x)$ คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของของไหลที่เป็นของไหลชนิด เดียวกับของไหลในเจ็ตหลักที่ไหลผ่านระนาบตัดขวางที่ตำแหน่ง x เฉลี่ย เทียบกับเวลา ซึ่งในกรณีนี้จะหมายถึงอัตราการไหลเชิงปริมาตรของ ส่วนผสมของเจ็ตหลัก โดยที่ตามกฎการอนุรักษ์มวล (conservation of mass) จะสามารถเขียนได้เป็น $Q_{F_1}(x) = Q_{mj,o} + Q_{cf/mj}$

 $Q_{\scriptscriptstyle mj,o}$ คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรที่ปากทางออกของเจ็ตหลัก

Q_{cf /mj} คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของของไหลที่เป็นของไหลชนิด
 เดียวกับกระแสลมขวางทั้งหมด (F₂) ที่ถูกเหนี่ยวนำให้เข้าไปผสมกับเจ็ต
 หลักผ่าน control surface ของปริมาตรควบคุม (CV) ดังแสดงในรูปที่ 3.2
 ไม่ว่าของไหลนั้นจะมาจากกระแสลมขวางหรือเจ็ตควบคุมก็ตาม

อนึ่ง $Q_{F_1}(x) [= Q_{mj,o} + Q_{cf/mj}]$ ในกรณีนี้จะมีค่าเท่ากับอัตราการไหลเชิงปริมาตรของ ส่วนผสมของเจ็ตหลัก ซึ่งสามารถประเมินวัดได้โดยตรงด้วยเทคนิคการวัดด้วย SPIV ประกอบกับการ ใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะในเจ็ตหลักเท่านั้น โดยที่ค่าที่ประเมินวัดได้นั้นจะมีความถูกต้องและ สอดคล้องกับกายภาพการไหลจริงในงานวิจัยนี้อยู่แล้ว

เหาลงกรณ์มหาวิทยาลัย

การประเมินอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็น เจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F₁) หรือ case II

เมื่อของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F₁) โดยลักษณะการไหลที่ปรากฏในระนาบตัดขวาง x ที่ทำการประเมินวัดอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการ ผสมเชิงปริมาตรที่เป็นไปได้จะมี 3 กรณี ซึ่งจะแสดงพร้อมปริมาตรควบคุมที่สอดคล้องกับกายภาพ จริงของการไหลและเหมาะสมในการวิเคราะห์ในรูปที่ 3.3(ก)-(ค) โดยที่อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการ ผสมเชิงปริมาตร E₂ ตามสมการ 3.1 สามารถประยุกต์ใช้ในกรณีนี้ได้เป็น

$$E_{2} = \frac{Q_{F_{1}}(x)}{Q_{F_{1},o}} = \frac{(Q_{mj,o} + Q'_{cf/mj}) + Q_{cj,o} + Q'_{cf/cj}}{Q_{mj,o} + Q_{cj,o}}$$
(3.4)

เมื่อ $Q_{F_i}(x)$ คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของของไหลที่เป็นของไหลชนิด เดียวกับของไหลในเจ็ตหลักที่ไหลผ่านระนาบตัดขวางที่ตำแหน่ง x เฉลี่ย เทียบกับเวลา ซึ่งในกรณีนี้จะหมายถึงอัตราการไหลเชิงปริมาตรของ ส่วนผสมของเจ็ตหลักและส่วนผสมของเจ็ตควบคุม โดยที่ตามกฎการ อนุรักษ์มวล (conservation of mass) จะสามารถเขียนได้เป็น

$$Q_{F_1}(x) = (Q_{mj,o} + Q'_{cf/mj}) + Q_{cj,o} + Q'_{cf/cj}$$

 $(Q_{mj,o} + Q'_{cf/mj})$

 $Q_{mi,o}$

 $Q'_{cf/mi}$

 $Q_{ci,o}$

 $Q'_{cf/cj}$

คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของเจ็ตหลัก
 คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรที่ปากทางออกของเจ็ตหลัก
 คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของกระแสลมขวางที่ถูกเจ็ต
 หลักเหนี่ยวนำเข้ามาผสมผ่าน control surface ที่เป็น
 ผิวสัมผัสระหว่างส่วนผสมของเจ็ตหลักกับกระแสลมขวาง
 บริสุทธิ์เท่านั้น ไม่รวมส่วนของเจ็ตควบคุม
 คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรที่ปากทางออกของเจ็ตควบคม

คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรที่ปากทางออกของเจ็ตควบคุม
 คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของกระแสลมขวางที่ถูกเจ็ต
 ควบคุมเหนี่ยวนำเข้ามาผสมผ่าน control surface ที่
 เป็นผิวสัมผัสระหว่างส่วนผสมของเจ็ตควบคุมและกระแส
 ลมขวางเท่านั้น ไม่รวมส่วนของเจ็ตหลัก ก่อนที่เจ็ตหลัก
 จะเหนี่ยวนำให้เจ็ตควบคุมเข้ามาผสม

อนึ่งการประยุกต์ใช้สมการที่ 3.4 นี้ เพื่อให้มีความสอดคล้องกับกายภาพจริง จึงสามารถคิด เปรียบเสมือนว่าในการทดลองมีการใส่อนุภาคติดตามการไหลทั้งในเจ็ตหลักและเจ็ตควบคุม อย่างไรก็ตามเนื่องด้วยข้อจำกัดของอุปกรณ์การทดลอง จึงส่งผลให้ไม่สามารถใส่อนุภาค ติดตามการไหลในของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมได้ ดังนั้นจึงต้องมีการพิจารณาความถูกต้องทาง กายภาพในการประยุกต์ใช้สมการ 3.4 ดังนี้

เมื่อพิจารณาผลการทดลองทางด้านโครงสร้างของเจ็ตในบทที่ 5 ประกอบกับการอธิปรายผล การทดลองที่จะกล่าวถึงต่อไปในบทที่ 8 พบว่า ลักษณะการไหลที่เกิดขึ้นที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd ที่ทำการประเมินวัดจะสอดคล้องกับสถานการณ์ดังแสดงในรูปที่ 3.3(ค) เป็นหลัก ซึ่งคือกรณี ที่เจ็ตควบคุมถูกเจ็ตหลักเหนี่ยวนำเข้าไปผสมหมดแล้ว ดังนั้นการพิจารณาความถูกต้องในการประเมิน วัดอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรจะพิจารณาบนสมมติฐาน คือ การไหลที่เกิดขึ้นจะ สอดคล้องกับสถานการณ์ที่เกิดขึ้นในรูปที่ 3.3(ค) เท่านั้น ซึ่งสามารถทำได้ดังนี้

เมื่อพิจารณาพจน์ $Q_{F_i}(x)$ ที่เศษในสมการที่ 3.4 หรือ อัตราการไหลของส่วนผสมของเจ็ต หลักและส่วนผสมของเจ็ตควบคุมของปริมาตรควบคุมในรูปที่ 3.3(ค) จะสามารถเขียนได้เป็น

$$Q_{F_{1},true} = (Q_{mj,o} + Q'_{cf/mj}) + Q_{cj,o} + Q'_{cf/cj}$$
(3.5)

โดยที่	$Q_{F_1,true}$	คือ	อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของเจ็ตหลักและส่วนผสม
			ของเจ็ตควบคุมจริงตามกายภาพของการไหลที่ไหลผ่านระนาบ
			ตัดขวางที่ตำแหน่ง <i>x</i>
	$Q_{{\it m}j,o}$	คือ	อัตราการไหลเชิงปริมาตรที่ปากทางออกของเจ็ตหลัก
	$Q_{{\it cf}{\it /mj}}'$	คือ	อัตราการไหลเชิงปริมาตรของกระแสลมขวางที่ถูกเจ็ตหลัก
			เหนี่ยวนำเข้ามาผสมผ่าน control surface ที่เป็นผิวสัมผัส
			ระหว่างส่วนผสมของเจ็ตหลักกับกระแสลมขวางบริสุทธิ์เท่านั้น ไม่
			รวมส่วนของเจ็ตควบคุม
	$Q_{cj,o}$	คือ 💊	อัตราการไหลเชิงปริมาตรที่ปากทางออกของเจ็ตควบคุม
	$Q_{cf/cj}^{\prime}$	คือ	อัตราการไหลเชิงปริมาตรของกระแสลมขวางที่ถูกเจ็ตควบคุม
			เหนี่ยวนำเข้ามาผสมผ่าน control surface ที่เป็นผิวสัมผัส
			ระหว่างส่วนผสมของเจ็ตควบคุมและกระแสลมขวางเท่านั้น ไม่
			รวมส่วนของเจ็ตหลัก ก่อนที่เจ็ตหลักจะเหนี่ยวนำให้เจ็ตควบคุม
			เข้ามาผสม

เพื่อให้สามารถได้มาซึ่งอัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของเจ็ตควบคุมก่อนที่จะไหล เข้าไปผสมกับเจ็ตหลักจึงต้องพิจารณาปริมาตรควบคุม (CV) ในรูปที่ 3.3(ง) ประกอบ โดยที่ รูปที่ 3.3(ง) แสดงปริมาตรควบคุม (CV) ของเจ็ตควบคุมก่อนที่จะถูกเหนี่ยวนำเข้าไปผสมกับเจ็ตหลัก ซึ่งเป็นปริมาตรควบคุมย่อยของรูปที่ 3.3(ค)

เมื่อประยุกต์กฎอนุรักษ์มวล (conservation of mass) กับปริมาตรควบคุมของเจ็ตควบคุม ในรูปที่ 3.3 (ง) ทำให้สามารถเขียนได้ดังนี้

$$Q_{cj} = Q_{cj,o} + Q'_{cf/cj}$$
(3.6)

โดยที่ $Q_{_{cj}}$ คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของเจ็ตควบคุมก่อนที่จะ ไหลเข้าไปผสมกับเจ็ตหลัก

เมื่อแทน Q_{cj} ในสมการที่ 3.6 ลงในสมการที่ 3.5 จะได้

$$Q_{F_{1},true} = (Q_{mj,o} + Q'_{cf/mj}) + Q_{cj}$$
(3.7)

อย่างไรก็ตามในการทดลองจริงจะทำการใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะเจ็ตหลักเท่านั้น ไม่ ใส่ในกระแสลมขวางและเจ็ตควบคุม ดังนั้นจึงส่งผลให้อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของของ ไหลที่เป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลักที่ประเมินวัดได้โดย SPIV จะสอดคล้องกับอัตรา การไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของเจ็ตหลักในปริมาตรควบคุม (CV) ดังแสดงในรูปที่ 3.2 กล่าวคือ

$$Q_{F_1,meas} = Q_{mj,o} + Q_{cf/mj} \tag{3.8}$$

- โดยที่ **Q**_{F1,meas} คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของเจ็ตหลักที่ไหลผ่านระนาบ ตัดขวางที่ตำแหน่ง x ที่สามารถประเมินวัดได้จริงจากการใช้เทคนิค SPIV ควบคู่ไปกับการใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะเจ็ตหลักเท่านั้น ไม่ใส่ใน กระแสลมขวางและเจ็ตควบคุม
 - Q_{cf /mj} คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของของไหลที่เป็นของไหลชนิดเดียวกับกระแส ลมขวางทั้งหมด (F₂) ที่ถูกเหนี่ยวนำให้เข้าไปผสมกับเจ็ตหลักผ่าน control surface ของปริมาตรควบคุม (CV) ดังแสดงในรูปที่ 3.2 ไม่ว่าของไหลจะ มาจากกระแสลมขวางหรือเจ็ตควบคุมก็ตาม

เมื่อพิจารณาพจน์ ${\it Q}_{_{cf/m_i}}$ ในสมการที่ 3.8 ซึ่งสามารถแยกเทอมออกมาได้เป็น 2 เทอม ดังนี้

$$Q_{cf/mj} = Q'_{cf/mj} + Q_{cj}$$
(3.9)

โดยที่ $Q'_{cf/mj}$ คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของกระแสลมขวางที่ถูกเจ็ตหลัก เหนี่ยวนำเข้ามาผสมผ่าน control surface ที่เป็นผิวสัมผัส

Q_{cj} คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของเจ็ตควบคุมก่อนที่จะ
 ไหลเข้าไปผสมกับเจ็ตหลัก

เมื่อแทน $Q_{_{cf}/m_{j}}$ ในสมการที่ 3.9 ลงในสมการที่ 3.8 จะได้

$$Q_{F_1,meas} = Q_{mj,o} + Q'_{cf/mj} + Q_{cj}$$
(3.10)

เพื่อประเมินวัดค่าความคลาดเคลื่อนของค่าอัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของเจ็ต หลักและส่วนผสมของเจ็ตควบคุม จึงนำค่าอัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของเจ็ตหลักที่ไหล ผ่านระนาบตัดขวางที่ตำแหน่ง x ที่สามารถประเมินวัดได้จริง ($Q_{F_1,meas}$) ในสมการที่ 3.10 หักออก จากค่าอัตราการไหลเชิงปริมาตรของอัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของเจ็ตหลักและส่วนผสม ของเจ็ตควบคุม ($Q_{F_1,me}$) ในสมการที่ 3.7 ซึ่งสามารถเขียนได้ดังนี้

$$error = Q_{F_1,true} - Q_{F_1,meas}$$

= [(Q_{mj,o} + Q'_{cf/mj}) + Q_{cj}] - [Q_{mj,o} + Q'_{cf/mj} + Q_{cj}] (3.11)
= 0

จากสมการที่ 3.11 จะพบว่า ค่าความคลาดเคลื่อน (error) ในการประเมินวัดอัตราการไหลเชิง ปริมาตรของส่วนผสมของเจ็ตหลักและส่วนผสมของเจ็ตควบคุมใน case II บนสมมติฐานว่า "เจ็ต ควบคุมถูกเจ็ตหลักเหนี่ยวนำเข้าไปผสมหมดแล้วที่ระนาบตัดขวางการไหล x ที่ทำการประเมินวัด อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร" จะเท่ากับ 0 ซึ่งแสดงว่าถ้าสมมติฐานดังกล่าวเป็นจริง ตามกายภาพจริงของการไหลแล้ว การประเมินวัด $Q_{F_1}(x)$ และ E_2 ในการทดลองนี้จะมีความถูก ต้อง

3.2 ปัญหาของการศึกษาประเมินวัดอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรของ เจ็ตในกระแสลมขวางในอดีตและการแก้ปัญหาในงานวิจัยนี้

การศึกษาประเมินวัดอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรของเจ็ตในกระแสลมขวาง โดยตรงจากการทดลองในงานวิจัยในอดีตแทบจะไม่มีเลย ทั้งนี้เป็นเหตุมาจากข้อจำกัดต่างๆของ อุปกรณ์และเทคนิคการวัด โดยปัญหาที่เกิดขึ้นสามารถแบ่งออกเป็น 2 ประเด็นหลักคือ

 1) ปัญหาในการวัดองค์ประกอบของความเร็วของส่วนผสมของของไหลตามแนวแกน 3 แกนหลัก (x, y, z) ที่เป็นส่วนผสมของเจ็ตหลักบนระนาบตัดขวางใดๆ หลายจุดพร้อมกัน
 2) ปัญหาในการระบุแยกแยะขอบเขตของส่วนผสมของเจ็ตหลักบนระนาบตัดขวางใดๆ ออกจาก กระแสลมขวางบริสุทธิ์รอบข้าง

จากปัญหาดังกล่าว จึงทำให้งานวิจัยในอดีตแก้ปัญหาโดยใช้วิธีวัดปริมาณอื่นที่มีคุณลักษณะเชื่อมโยง กับการเหนี่ยวนำการผสมโดยทางอ้อมแทนซึ่งไม่ใช่เป็นการวัดค่าการเหนี่ยวนำการผสมโดยตรง ตัวอย่างเช่น การวัด spread rate และ decay rate ของความเร็วเฉลี่ยและปริมาณความเข้มข้น (scalar concentration) เช่น งานวิจัยของ Karmotoni and Greber (1972) ซึ่งศึกษาการเหนี่ยวนำ การผสมโดยใช้วิธีวัดอัตราการลดลงของอุณหภูมิ (temperature decay rate) แทนการวัดค่าการ เหนี่ยวนำการผสมโดยตรง หรืองานวิจัยของ Smith and Mungal (1998) ซึ่งศึกษาการเหนี่ยวนำการ ผสมโดยใช้การลดลงของ passive scalar (passive scalar concentration decay) เป็นตัวบ่งชื้ เป็นต้น

เพื่อให้สามารถแก้ปัญหาทั้งสองประเด็นนี้ได้และให้สามารถประเมินวัดอัตราส่วนการ เหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรได้โดยตรงจากการทดลอง จึงเป็นแรงจูงใจให้ Witayaprapakorn (2013) และ Sornphrom and Bunyajitradulya (2016) ใช้เทคนิค Stereoscopic Particle Image Velocimetry (SPIV) ประกอบกับการใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะเจ็ตหลักเท่านั้น (main-jetfluid only seeding scheme) ไม่ใส่ในกระแสลมขวาง ในการแก้ปัญหา โดยรายละเอียดจะกล่าวใน หัวข้อต่อไป

3.2.1 การแก้ปัญหาในการวัดองค์ประกอบของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตหลักด้วยเทคนิค Stereoscopic Particle Image Velocimetry (SPIV) หลายจุดในระนาบตัดขวางพร้อมกัน

ปัจจุบันมีอุปกรณ์การวัดความเร็วสนามของของไหลซึ่งเรียกว่า Stereoscopic Particle Image Velocimetry (SPIV) ซึ่งสามารถวัดองค์ประกอบของความเร็วของเจ็ตในกระแสลมขวางทั้ง สามองค์ประกอบตาม 3 แนวแกน (x, y, z) พร้อมกันหลายๆ จุดบนระนาบหน้าตัดขวางใดๆ ณ ขณะเดียวกันได้ ดังนั้นปัญหาในประเด็นที่ 1 จึงสามารถแก้ไขได้โดยใช้เครื่องมือ SPIV

3.2.2 การแก้ปัญหาในการระบุขอบเขตของส่วนผสมของเจ็ตหลักออกจากกระแสลมขวางบริสุทธิ์ รอบข้าง

เพื่อให้สามารถวัดความเร็วสนามของของไหลหลายๆ จุดบนระนาบตัดขวางใดๆ ที่เวลา เดียวกันโดยเทคนิค SPIV ได้ การใส่อนุภาคติดตามการไหลในของไหลเป็นสิ่งที่จำเป็น เนื่องจาก SPIV ใช้หลักการวัดความเร็วของอนุภาคที่อยู่ในของไหลซึ่งถูกแรงต้านจากของไหลกระทำให้เคลื่อนที่ไปกับ ของไหลแทนที่จะวัดความเร็วของของไหลโดยตรง อย่างไรก็ตามงานวิจัยในอดีตมักใช้เทคนิคการใส่ อนุภาคติดตามการไหลทั้งในเจ็ตหลักและในกระแสลมขวางเพื่อศึกษาโครงสร้างและคุณลักษณะของ เจ็ตในกระแสลมขวาง ดังนั้นการประยุกต์ใช้เทคนิคดังกล่าวจะทำให้ไม่สามารถระบุและแยกแยะ ขอบเขตของส่วนผสมของเจ็ตหลักออกจากกระแสลมขวางบริสุทธิ์ได้อย่างชัดเจนดังแสดงในรูปที่ 3.4(ก) นอกจากนี้โครงสร้างและคุณลักษณะของเจ็ตในกระแสลมขวางต่างๆ ที่สามารถประเมินวัดได้ สำหรับเทคนิคนี้จะได้มาซึ่งโครงสร้างและคุณลักษณะที่เป็นผลรวมของทั้งส่วนของส่วนผสมของเจ็ต หลักและส่วนของกระแสลมขวางบริสุทธิ์ที่ไม่แยกแยะออกจากกัน ดังนั้นเพื่อให้สามารถแก้ปัญหาใน ประเด็นที่ไม่สามารถระบุแยกแยะขอบเขตของส่วนผสมของเจ็ตหลักออกจากกระแสลมขวางบริสุทธิ์ ได้อย่างชัดเจน จึงนำมาสู่การใช้เทคนิคการใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะของไหลที่เป็นชนิด เดียวกับของไหลในเจ็ตหลักเท่านั้นและไม่ใสในกระแสลมขวางในการวัดความเร็วด้วย SPIV

อนึ่งด้วยการใช้เทคนิค SPIV ประกอบกับการใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะในเจ็ตหลัก เท่านั้นและไม่ใส่ในกระแสลมขวาง ทำให้สามารถระบุแยกแยะบริเวณที่เป็นส่วนผสมของเจ็ตหลักออก จากกระแสลมขวางบริสุทธิ์รอบข้างได้ และทำให้สามารถประเมินหาค่าความเร็วเฉพาะส่วนที่มาจาก ส่วนผสมของเจ็ตหลักเท่านั้นและไม่รวมส่วนของกระแสลมขวางบริสุทธิ์ได้ดังแสดงในรูปที่ 3.4(ข) อีก ทั้งยังสามารถแสดงโครงสร้างของส่วนผสมของเจ็ตหลักและปริมาณทางฟิสิกส์อื่นๆ ของเจ็ตในกระแส ลมขวางโดยไม่รวมส่วนของกระแสลมขวางบริสุทธ์ได้

สำหรับการใส่อนุภาคติดตามการไหลในกรณีฉีดเจ็ตควบคุมโดยที่กำหนดให้ของไหลที่นำมา ฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F₁) ที่ถูกต้องคือ ต้องมีการใส่อนุภาค ติดตามไหลในเจ็ตควบคุมด้วย อย่างไรก็ตามด้วยข้อจำกัดของอุปกรณ์การทดลอง จึงส่งผลให้ไม่มีการ ใส่อนุภาคติดตามการไหลในเจ็ตควบคุมในงานวิจัยนี้และนำมาสู่สมมติฐานในการคำนวณค่า E₂ ใน งานวิจัยนี้ ซึ่งได้กล่าวไปโดยละเอียดแล้วในหัวข้อที่ 3.1

3.3 การประเมินวัดอัตราการไหลเชิงปริมาตรของเจ็ตที่ผ่านระนาบตัดขวางเฉลี่ยเทียบ กับเวลา

การทดลองโดยใช้ SPIV ควบคู่ไปกับเทคนิคการใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะเจ็ตหลัก เท่านั้นและไม่ใส่ในกระแสลมขวาง ทำให้ความเร็วของการไหลที่วัดได้โดย SPIV เป็นส่วนที่มาจาก ส่วนผสมของเจ็ตหลักเท่านั้นและไม่รวมส่วนของกระแสลมขวางบริสุทธิ์มาเจือปน เนื่องจากบริเวณที่ พบอนุภาคติดตามการไหลคือบริเวณที่เป็นส่วนผสมของเจ็ตหลักเท่านั้น ในทางกลับกันบริเวณที่ไม่พบ อนุภาคติดตามการไหลคือบริเวณที่เป็นกระแสลมขวางบริสุทธิ์ ดังนั้นความเร็วที่ SPIV สามารถวัดได้ จะสามารถเขียนได้ดังสมการ

$$\vec{V}_{\text{SPIV}}(\vec{x},t) = \vec{V}_{F_1}(\vec{x},t) = \begin{cases} \vec{V}(\vec{x},t) & ; \vec{x} \text{ is in the main jet-fluid mixture region.} \\ \vec{0} & ; \vec{x} \text{ is in the pure surrounding crossflow region.} \end{cases}$$
(3.12)

โดยที่	$\vec{V}_{\rm SPIV}(\vec{x},t)$	คือ	ความเร็วที่ SPIV ประเมินวัดได้ ที่ตำแหน่ง $ar{x}$ ณ เวลา t ใดๆ
	$\vec{V}_{F_1}(\vec{x},t)$	คือ	ความเร็วของส่วนผสมของของไหลที่เป็นชนิดเดียวกับของไหลใน
			เจ็ตหลัก ที่ตำแหน่ง $ar{x}$ ณ เวลา t ใดๆ โดยที่ในกรณีไม่ฉีดเจ็ต
			ควบคุม และกรณีฉีดเจ็ตควบคุม case I จะ หมายถึงความเร็วของ
			ส่วนผสมของเจ็ตหลัก ในขณะที่กรณีฉีดเจ็ตควบคุม case II จะ
			หมายถึง ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตหลักและส่วนผสมของเจ็ต
			ควบคุม

$$ar{V}(ar{x},t)$$
 คือ ความเร็วสนามซึ่งเป็นความเร็วที่ไม่แยกแยะส่วนที่เป็นของ
ส่วนผสมของเจ็ตหลักและส่วนที่เป็นของกระแสลมขวางบริสุทธิ์

อนึ่ง เนื้อหาที่จะกล่าวถึงต่อไป จะกล่าวถึงเฉพาะในกรณีที่ไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) เท่านั้น โดยสำหรับกรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF) สามารถที่จะประยุกต์เนื้อหาของกรณีไม่ได้ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) ในมุมมองของการประเมินวัดอัตราการไหลเชิงปริมาตรที่ถูกต้องตามกายภาพจริงของไหล ตามแต่กรณีของการฉีดเจ็ตควบคุมดังจะกล่าวถึงต่อไป

เพื่อที่จะประเมินวัดอัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของเจ็ตหลักที่ระนาบตัดขวางใดๆ งานวิจัยนี้จึงประยุกต์ใช้สมการที่ 3.12 ควบคู่กับสมการอัตราการไหลเชิงปริมาตรดังนี้

$$Q_{F_1}(x,t) = \int_{A_{F_1}(x,t)} V_x(\bar{x},t) dA = \int_{A(x)} V_{F_1,x}(\bar{x},t) dA$$
(3.13)

$Q_{F_1}(x,t)$	คือ	อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของเจ็ตหลักที่ไหล
		ผ่านระนาบตัดขวางที่ตำแหน่ง x ณ เวลา t ใดๆ
$V_x(\bar{x},t)$	คือ	ความเร็วสนามในแกน x ที่ตำแหน่ง $ar{x}$ ณ เวลา t ใดๆ
$A_{F_1}(x,t)$	คือ	ขอบเขตของส่วนผสมของเจ็ตหลักบนระนาบตัดขวาง
		ที่ตำแหน่ง x ณ เวลา t ใดๆ
$V_{F_{1,x}}(\vec{x},t)$	คือ	ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตหลัก ที่ตำแหน่ง $ar{x}$ ณ
		เวลา <i>t</i> ใดๆ ตามสมการที่ 3.12
A(x)	คือ	ขอบเขตทั้งหมดบนระนาบตัดขวางที่ครอบคลุม
		$A_{\!_{F_1}}(x,t)$ ทั้งหมดตลอดช่วงเวลาการเก็บข้อมูล

เมื่อนำอัตราการไหลของส่วนผสมของเจ็ตหลักมาเฉลี่ยเทียบกับเวลาโดยอ้างอิงสมการที่ 3.13 จะได้

$$Q_{F_{1}}(x) = \frac{1}{T} \int_{0}^{T} Q_{F_{1}}(x,t) dt$$

= $\frac{1}{T} \int_{0}^{T} \left(\int_{A_{F_{1}}(x,t)} V_{x}(\bar{x},t) dA \right) dt$
= $\frac{1}{T} \int_{0}^{T} \left(\int_{A(x)} V_{F_{1},x}(\bar{x},t) dA \right) dt$
= $\int_{A(x)} \left(\frac{1}{T} \int_{0}^{T} V_{F_{1},x}(\bar{x},t) dt \right) dA$
= $\int_{A(x)} V_{F_{1},x}(\bar{x}) dA$ (3.14)

เมื่อ

 $Q_{F_1}(x)$

คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของเจ็ตหลักที่ไหลผ่าน
 ระนาบตัดขวางที่ตำแหน่ง x เฉลี่ยเทียบกับเวลา

$$V_{F_{1},x}(ec{x})$$
 คือ ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตหลักตามแนวแกน x ที่ตำแหน่ง $ec{x}$ เฉลี่ยเทียบกับเวลาซึ่งสามารถหาได้จาก

$$V_{F_{1},x}(\vec{x}) = \frac{1}{T} \int_{0}^{T} V_{F_{1},x}(\vec{x},t) dt$$

เมื่อสนามความเร็วเป็นเมตริกซ์ขนาดจำกัด (finite matrix) ดังนั้นจะสามารถประมาณ $Q_{F_1}(x)$ จาก สมการที่ 3.14 ได้เป็น

$$Q_{F_1}(x) = \int_{A(x)} V_{F_1,x}(\vec{x}) dA = \sum_{mn} \left(V_{F_1,x,mn} \Delta A \right)$$
(3.15)

โดยที่ $V_{F_1,x,mn}$ คือ ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตหลักเฉลี่ยเทียบกับเวลาในแนวแกน x ที่ แต่ละเอลิเมนต์ที่ตำแหน่ง (m,n) บนเมตริกซ์สนามความเร็วของส่วนผสม ของเจ็ตหลัก

 ΔA คือ พื้นที่ของแต่ละเอลิเมนต์ที่ตำแหน่ง (m,n) ซึ่งมีค่าเท่ากันหมดทุกเอลิเมนต์

สำหรับการประยุกต์ใช้กับกรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF) นั้นความเร็วและขอบเขตของส่วนผสมของของ ไหลที่เป็นชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลักนั้นจะแบ่งตามแต่กรณีดังนี้

- case I : ความเร็วของส่วนผสมของของไหลที่เป็นชนิดเดียวกับเจ็ตหลักและขอบเขต
 ของส่วนผสมของของไหลที่เป็นชนิดเดียวกับของไหลเจ็ตหลักคือ ความเร็ว
 ของส่วนผสมของเจ็ตหลักและขอบเขตของส่วนผสมของเจ็ตหลักตามลำดับ
 ดังนั้นการวิเคราะห์การประเมินวัดอัตราการไหลเชิงปริมาตรของเจ็ตที่ผ่าน
 ระนาบตัดขวางเฉลี่ยเทียบกับเวลาจึงมีความสอดคล้องกับกับสมการที่
 3.12-3.15 เช่นเดียวกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมอยู่แล้ว
- case II : ความเร็วของส่วนผสมของของไหลที่เป็นชนิดเดียวกับเจ็ตหลักและขอบเขต ของส่วนผสมของของไหลที่เป็นชนิดเดียวกับของไหลเจ็ตหลักคือ ความเร็ว ของส่วนผสมของเจ็ตหลักและส่วนผสมของเจ็ตควบคุมและขอบเขตของ ส่วนผสมของเจ็ตหลักและส่วนผสมของเจ็ตควบคุมตามลำดับ ดังนั้น ความหมายของพารามิเตอร์ที่เปลี่ยนไปจากกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมจะมีดังนี้
 - $ec{V}_{F_1}(ec{x},t)$ คือ ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตหลักและส่วนผสม ของเจ็ตควบคุม
 - \$\vec{V}(\vec{x},t)\$
 \$\vec{h}_0\$
 <l

A_{F1} (x,t)
 คือ
 ของเจ็ตควบคุมบนระนาบตัดขวางที่ตำแหน่ง x
 ณ เวลา t ใดๆ

3.4 ค่าประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสม

เมื่อใช้เจ็ตควบคุมฉีดเพื่อปรับแต่งและควบคุมคุณลักษณะของเจ็ตในกระแสลมขวาง การ นิยามค่าประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสมจึงเป็นสิ่งจำเป็น เนื่องจากเป็นค่าที่บ่งบอกถึงประสิทธิผล ของการใช้เจ็ตควบคุมต่อค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อเทียบกับกรณีที่ไม่ฉีดเจ็ต ควบคุม ดังนั้นค่าประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสมจึงถูกนิยามเป็น อัตราส่วนระหว่างอัตราส่วนการ เหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรของกรณีที่ฉีดเจ็ตควบคุม ($E_{\rm cJICF}$) ต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสม เชิงปริมาตรของกรณีที่ไม่ฉีดเจ็ตควบคุม ($E_{\rm JICF}$) ซึ่งสามารถเขียนอยู่ในรูปของสมการได้ดังนี้

$$\eta = \frac{E_{\rm cJICF}}{E_{\rm JICF}} \tag{3.16}$$

เมื่อ $E_{
m cJICF}$ คือ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรกรณีฉีดเจ็ตควบคุม $E_{
m JICF}$ คือ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม

เพื่อให้การประยุกต์ใช้ประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสม (η) มีความสอดคล้องกับ 2 กรณีของการ กำหนดชนิดของของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม ดังนั้นการนิยามค่าประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการ ผสมสามารถแบ่งได้ 2 กรณีดังนี้

เมื่อของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในกระแสลมขวาง
 (F₂) ดังนั้นค่าประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสมจะสามารถนิยามได้เป็น

$$\eta_1 = \frac{E_1}{E_{\text{JICF}}} \tag{3.17}$$

2) เมื่อของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F₁)
 ดังนั้นค่าประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสมจะสามารถนิยามได้เป็น

$$\eta_{2,1} = \frac{E_2}{E_{\rm JICF}} \tag{3.18}$$

อย่างไรก็ตามเมื่อพิจารณาพจน์ $E_{\rm JICF}$ ในสมการที่ 3.18 พบว่าหากของไหลที่นำมา ฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลที่เป็นชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก เราสามารถมีทางเลือก ประยุกต์ใช้คือ ไม่ใช้เจ็ตควบคุมแต่ใช้เจ็ตหลักที่มีอัตราการไหลเชิงปริมาตรเริ่มต้นเท่ากับ ผลรวมของอัตราการไหลเชิงปริมาตรที่ปากทางออกของเจ็ตหลักและเจ็ตควบคุมของกรณีฉีด เจ็ตควบคุม ดังนั้นจึงเป็นการเหมาะสมกว่าที่จะเปรียบเทียบเปรียบเสมือนว่าอัตราการไหล เชิงปริมาตรของเจ็ตหลักที่ปากทางออกมีค่าเท่ากับ ผลรวมของอัตราการไหลเซิงปริมาตรของ เจ็ตหลักกับอัตราการไหลเชิงปริมาตรของเจ็ตควบคุมที่ปากทางออก จึงทำให้ในกรณีที่ฉีดเจ็ต ควบคุมค่าอ้างอิงของ $E_{\rm JICF}$ ควรจะเป็น $E_{\rm JICF}$ ที่จะเสมือนว่ามีค่าอัตราส่วนความเร็ว ประสิทธิผล (r) ที่มากกว่ากรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม ดังนั้นเพื่อให้การเปรียบเทียบค่า ประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสมมีความเหมาะสมยิ่งขึ้นจึงนิยามประสิทธิผลการเหนี่ยวนำ การผสมตัวที่ 2 ขึ้น โดยคิดเปรียบเสมือนว่าค่าอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) กรณีไม่ฉีด เจ็ตควบคุมที่นำมาเปรียบเทียบกับกรณีฉีดเจ็ตควบคุมนั้น มีการรวมผลของอัตราการส่วน อัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ซึ่งการปรับแก้อัตราส่วนความเร็ว

$$r_{mod} = \sqrt{\frac{\rho_{mj} u_{mj,mod}^2}{\rho_{cf} u_{cf}^2}}$$
(3.19)

เมื่อ r_{mod} คือ อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผลของเจ็ตหลักที่ถูกปรับแก้ u_{mj, mod} คือ ความเร็วที่ปากทางออกของเจ็ตหลักที่ถูกปรับแก้ซึ่งสามารถ คิดได้จาก

$$u_{mj, mod} = \frac{Q_{mj,o} + Q_{cj,o}}{A_{mj,o}}$$
(3.20)

โดยที่ A_{mj,o} คือ พื้นที่หน้าตัดที่บริเวณปากทาง ออกของเจ็ตหลัก

 $ho_{\scriptscriptstyle mj}$ คือ ความหนาแน่นของของไหลที่เป็นเจ็ตหลัก

 $ho_{\scriptscriptstyle cf}$ คือ ความหนาแน่นของของไหลที่เป็นกระแสลมขวาง

ดังนั้นประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสมตัวที่ 2 ตามนิยามในสมการที่ 3.16 จะเขียนได้เป็น

$$\eta_{2,2} = \frac{E_2}{E_{\text{JICF, mod }r}} \tag{3.21}$$

เมื่อ $E_{
m JICF,\ mod\ r}$ คือ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม ที่รวมผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อ เจ็ตหลัก โดยที่ $E_{
m JICF,\ mod\ r}$ จะสามารถประมาณได้จากสมการของ Pruekwatana *et al.*(2016) ดังนี้

$$\frac{E_{\text{JICF, mod }r} - 1}{0.9r_{mod} + 1.4} = \left(\frac{x}{r_{mod}d}\right)^{0.5573}$$
(3.22)

3.5 การศึกษาโครงสร้างของการไหล

การประยุกต์ใช้เทคนิค SPIV ประกอบกับการใส่อนุภาคติดตามการไหลในการไหลนั้นๆ ส่งผล ให้พบอนุภาคติดตามการไหล และทำให้ SPIV สามารถประเมินวัดความเร็วที่ไม่เป็นศูนย์สัมบูรณ์ได้ (V ≠ 0) ซึ่งนำมาสู่การได้มาซึ่งคุณลักษณะและโครงสร้างของเจ็ตในกระแสลมขวาง

โครงสร้างของเจ็ตในงานวิจัยนี้จะนิยามจาก "โครงสร้างของส่วนผสมของเจ็ตหลัก" โดยที่ งานวิจัยนี้จะพิจารณาเฉพาะกรณีของการใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะในเจ็ตหลักเท่านั้นและไม่ใส่ ในการไหลอื่น ดังนั้นเพื่อเกิดความชัดเจนในการพิจารณาโครงสร้างของเจ็ตในกระแสลมขวางทั้งใน กรณีที่ไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) และกรณีที่ฉีดเจ็ตควบคุม (CJICF) ที่ประเมินวัดได้จากเทคนิค SPIV ประกอบกับการใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะในเจ็ตหลักเท่านั้นและไม่ใส่ในการไหลอื่น จึงสามารถ อธิบายได้ดังนี้

มี่อพิจารณากรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF)

รูปที่ 3.5(ก) แสดงแผนภูมิชนิดของของไหลที่เป็นไปได้ที่จะปรากฏ ณ ตำแหน่ง \bar{x} และเวลา *t* ในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) โดย

บริเวณที่ 1	หมายถึง
บริเวณที่ 2	หมายถึง
บริเวณที่ 12	หมายถึง

ของไหลเจ็ตหลักบริสุทธิ์ (F_1) ของไหลกระแสลมขวางบริสุทธิ์ (F_2) ส่วนผสมของของไหลเจ็ตหลัก (F_1) กับของไหล กระแสลมขวาง (F_2) หรือเรียกอย่างย่อว่า " F_{12} " โดยที่บริเวณที่ถูกแรงาแสดงบริเวณที่สามารถพบอนุภาคติดตามการไหลได้ (จากการใส่ อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะในเจ็ตหลักเท่านั้น ไม่ใส่ในกระแสลมขวาง) ซึ่งทำให้บริเวณนี้ สามารถประเมินวัดความเร็วที่ไม่เป็นศูนย์สัมบูรณ์ ($\vec{V} \neq 0$) ได้ด้วย SPIV ในขณะที่บริเวณที่ 2 SPIV จะประเมินวัดความเร็วเป็นศูนย์สัมบูรณ์ ($\vec{V} = 0$)

อนึ่ง เมื่อพิจาณาที่จุด xิ และ เวลา t ชนิดของของไหลที่จะปรากฎจุด xิ และ เวลา t ที่เป็นไปได้จะมี 2 ชนิดคือ ส่วนผสมของเจ็ตหลัก หรือกระแสลมขวางบริสุทธิ์ โดยที่ การปรากฎของของไหลจะปรากฎเพียงชนิดใดชนิดหนึ่งเท่านั้น (ไม่สามารถปรากฎพร้อมกัน ได้) ดังนั้นเพื่อให้ได้มาซึ่งโครงสร้างของส่วนผสมของเจ็ตหลัก จึงต้องได้มาซึ่งความเร็วของ ส่วนผสมของเจ็ตหลักซึ่งสามารถนิยามได้ดังนี้

$$\vec{V}_{mj}(\vec{x},t) = \begin{cases} \vec{V}(\vec{x},t) & ; \vec{x} \text{ is in the main jet-fluid mixture region.} \\ \vec{0} & ; \vec{x} \text{ is not in the main jet-fluid mixture region.} \end{cases}$$
(3.23)

เมื่อ $\vec{V}_{nj}(\vec{x},t)$ คือ ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตหลักที่ตำแหน่ง \vec{x} ณ เวลา t $\vec{V}(\vec{x},t)$ คือ ความเร็วสนามซึ่งเป็นความเร็วที่ไม่แยกแยะระหว่าง

ส่วนผสมของเจ็ตหลักกับกระแสลมขวางบริสุทธิ์ ที่ ตำแหน่ง xิ ณ เวลา *t*

หมายเหตุ : สำหรับกรณีฉีดเจ็ตควบคุม *V*(x,t) จะ หมายถึงความเร็วสนามซึ่งเป็นความเร็วที่ไม่แยกแยะ ระหว่างส่วนผสมของเจ็ตหลักกับกระแสลมขวางบริสุทธิ์ (ไม่ว่าของไหลนั้นจะมาจากกระแสลมขวางหรือเจ็ต ควบคุมก็ตาม)

สมการที่ 3.23 สามารถอธิบายได้ดังนี้ เมื่อพิจารณาที่จุด \bar{x} ณ เวลา t ถ้าของไหล ที่จุดนั้นเป็นเจ็ตหลักหรือส่วนผสมของเจ็ตหลัก จะนิยามให้ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ต หลักมีค่าเท่ากับความเร็วสนามซึ่งไม่เป็นศูนย์สัมบูรณ์ ($\bar{V} \neq 0$) ในทางกลับกันถ้าจุด \bar{x} ณ เวลา t ของไหลที่จุดนั้นเป็นของไหลชนิดอื่นที่ไม่ใช่เจ็ตหลักหรือส่วนผสมของเจ็ตหลักจะ กำหนดให้ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตหลักที่จุด \bar{x} ณ เวลา t นั้นมีค่าเป็นศูนย์สัมบูรณ์ ($\bar{V} = 0$) ดังนั้นเมื่อพิจารณาคุณสมบัติและโครงสร้างที่สามารถประเมินวัดได้ในกรณีนี้จะเป็น โครงสร้างที่มีส่วนประกอบจากทั้ง F₁ หรือ F₁₂ โดยโครงสร้างที่มาจากทั้งสอง ส่วนประกอบนี้จะเป็น "โครงสร้างของเจ็ตหลัก (บริสุทธิ์) หรือส่วนผสมของเจ็ตหลัก"

มี่อพิจารณากรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF)

รูปที่ 3.5(ข) แสดงแผนภูมิชนิดของของไหลที่เป็นไปได้ที่ปรากฏ ณ ตำแหน่ง xิ และ เวลา *t* ในกรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF) โดย

บริเวณที่ 1	หมายถึง	ของไหลเจ็ตหลักบริสุทธิ์ (F ₁)
บริเวณที่ 2	หมายถึง	ของไหลที่กระแสลมขวางบริสุทธิ์ (F_2)
บริเวณที่ 3	หมายถึง	ของไหลเจ็ตควบคุมบริสุทธิ์ (F3)
บริเวณที่ 12	หมายถึง	ส่วนผสมของของไหลเจ็ตหลัก (F_1) กับของไหล
		กระแสลมขวาง (F ₂) เท่านั้น (ไม่มีส่วนผสม
		ของของไหลเจ็ตควบคุม) หรือเรียกอย่างย่อว่า
		" <i>F</i> ₁₂ "
บริเวณที่ 13	หมายถึง	ส่วนผสมของของไหลเจ็ตหลัก (F_1) กับของไหล
		เจ็ตควบคุม (F3) เท่านั้น (ไม่มีส่วนผสมของ
	ของ	ไหลกระแสลมขวาง) หรือสามารถเรียกอย่าง
		ีย่อว่า " F ₁₃ "
บริเวณที่ 23	หมายถึง	ส่วนผสมของของไหลกระแสลมขวาง ($F_{_2}$) กับ
		ของ ไหลเจ็ตควบคุม ($F_{ m _3}$) เท่านั้น (ไม่มีส่วนผสม
		ของของไหลเจ็ตหลัก) หรือเรียกอย่างย่อว่า
		" F ₂₃ "
บริเวณที่ 123	หมายถึง	ส่วนผสมของของไหลเจ็ตหลัก ($F_{\!_1})$, ของไหล
		กระแสลมขวาง (F_2) , และของไหลเจ็ตควบคุม
		(F_{3}) หรือเรียกอย่างย่อว่า " F_{123} "

โดยที่บริเวณที่ถูกแรงาแสดงบริเวณที่สามารถพบอนุภาคติดตามการไหลได้ (จากการใส่ อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะในเจ็ตหลักเท่านั้น ไม่ใส่ในกระแสลมขวางและเจ็ตควบคุม) ซึ่ง ทำให้บริเวณนี้สามารถประเมินวัดความเร็วที่ไม่เป็นศูนย์สัมบูรณ์ ($\vec{V} \neq 0$) ได้ด้วย SPIV ในขณะที่บริเวณที่ไม่ถูกแรงา SPIV จะประเมินวัดความเร็วเป็นศูนย์สัมบูรณ์ ($\vec{V} = 0$) ดังนั้นเมื่อพิจารณาประกอบกับสมการที่ 3.23 จะได้ว่าคุณสมบัติและโครงสร้างที่สามารถ ประเมินวัดได้ในกรณีนี้คือโครงสร้างที่มีส่วนประกอบจากทั้ง F_1 , F_{12} , F_{13} , หรือ F_{123} โดย โครงสร้างที่ประกอบไปด้วย 4 ส่วนดังกล่าวนี้ก็คือ "โครงสร้างของเจ็ตหลัก (บริสุทธิ์) หรือ ส่วนผสมของเจ็ตหลัก" เช่นเดียวกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม

ดังนี้ เนื่องจากในงานวิจัยนี้จะมีการใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะในเจ็ตหลักเท่านั้น ไม่ใส่ ในการไหลอื่น ไม่ว่าจะเป็นกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) หรือ กรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF) ก็ตาม ดังนั้นคุณสมบัติและโครงสร้างของเจ็ตในกระแสลมขวางที่ประเมินวัดได้ในงานวิจัยนี้จะเป็น "โครงสร้างของเจ็ตหลัก (บริสุทธิ์) หรือส่วนผสมของเจ็ตหลัก" ไม่ว่าจะมีการฉีดเจ็ตควบคุมหรือไม่ก็ ตาม

อนึ่ง เมื่อเปรียบเทียบโครงสร้างของเจ็ตหลัก (บริสุทธิ์) หรือส่วนผสมของเจ็ตหลักในกรณีไม่ ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) และกรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF) โดยทั่วไปพบว่าโครงสร้างของเจ็ตหลัก (บริสุทธิ์) หรือส่วนผสมของเจ็ตหลักในกรณีฉีดเจ็ตควบคุมจะแตกต่างจากกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) ตรงที่โครงสร้างของเจ็ตหลัก (บริสุทธิ์) หรือส่วนผสมของเจ็ตหลักจะมีปฏิสัมพันธ์ระหว่างเจ็ต หลักกับเจ็ตควบคุมด้วย

> จุหาลงกรณ์มหาวิทยาลัย Chulalongkorn University

บทที่ 4

ชุดการทดลองและการทดลอง

เนื้อหาได้บทนี้จะกล่าวถึงชุดการทดลองและอุปกรณ์การทดลองในงานวิจัยนี้ และรวมไปถึง วิธีในการวัดและการสอบเทียบเครื่องมือวัดด่างๆ ในส่วนของชุดการทดลองนั้นจะสามารถแบ่งได้เป็น 3 ส่วนหลัก ได้แก่ 1) อุโมงค์ลมซึ่งมีพัดลมหอยโข่งทำหน้าที่สร้างกระแสลมขวาง 2) ชุดเจ็ตหลักซึ่งมี พัดลมหอยโข่งทำหน้าที่สร้างเจ็ตหลัก และ 3) ชุดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (LVCJ) ซึ่งมี คอมเพรสเซอร์ทำหน้าที่สร้างเจ็ตควบคุม สำหรับอุปกรณ์ที่ใช้ในการวัดความเร็วของของไหลคือ Stereoscopic Particle Image Velocimetry (SPIV) โดยที่ภาพรวมของการทดลองสามารถอธิบาย ได้ดังนี้ กระแสลมขวางที่ถูกสร้างมาจากพัดลมหอยโข่งจะไหลมาตามอุโมงค์ลม ในขณะที่เจ็ตหลักซึ่ง ถูกสร้างมาจากพัดลมหอยโข่งก็จะไหลมาตามท่อเจ็ตหลัก โดยที่เจ็ตหลักจะไหลพุ่งขึ้นปะทะกับกระแส ลมขวางในแนวตั้งฉากที่บริเวณที่ทำการทดลอง (test section) เมื่อเจ็ตปะทะกับกระแสลมขวางแล้ว เจ็ตจะเลี้ยวเบนและเคลื่อนที่ไปตามแนวทางการไหลของกระแสลมขวาง โดยที่การประเมินวัด ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตหลัก ณ ระนาบตัดขวาง *x* งานวิจัยนี้จะใช้เทคนิค Stereoscopic Particle Image Velocimetry (SPIV) และนำภาพที่ได้ไปประมวลผลเพื่อหาสนามความเร็วของ ส่วนผสมของเจ็ตหลัก ณ เวลา *t* ใดๆ ผ่านโปรแกรม Insight 4G โดยที่รูปที่ 4.1 แสดงแผนภาพ จำลองภาพรวมของการทดลองในงานวิจัยนี้

เงกรณ์มหาวิทยาลัเ

4.1 พิกัดของการทดลอง

พิกัดในการทดลองนี้คือพิกัด *xyz* โดยที่กำหนดจุดกำเนิด (origin point) ไว้ที่กึ่งกลางปาก ทางออกเจ็ตหลัก การกำหนดแกนสามารถอธิบายได้ดังนี้ 1) แกน *x* (แกน streamwise) จะอยู่ใน ทิศทางเดียวกับแนวการไหลของกระแสมลมขวาง 2) แกน *y* (แกน transverse) จะอยู่ในทิศทาง เดียวกับความเร็วที่ปากทางออกของเจ็ตหลักซึ่งตั้งฉากกับทิศแนวการไหลของกระแสลมขวาง และ 3) แกน *z* (แกน spanwise) เป็นแกนที่ตั้งฉากกับแกน *x* และ *y* ตามกฏมือขวา ดังแสดงในรูปที่ 4.2

4.2 ชุดทดลอง

4.2.1 อุโมงค์ลม (wind tunnel)

รูปที่ 4.3 แสดงอุโมงค์ลมภายในห้องปฏิบัติการวิจัยพลศาสตร์การไหลและการ ควบคุมการไหล ภาควิชาเครื่องกล คณะวิศวกรรมศาสตร์ จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย หน้าที่ ของอุโมงค์ลมคือสร้างกระแสลมขวางอย่างสม่ำเสมอบนหน้าตัดการไหลของกระแสลมขวาง โดยที่อุโมงค์ลมมี 6 ส่วนประกอบสำคัญ ได้แก่ พัดลมหอยโข่ง (centrifugal blower), ท่อ อ่อน (flexible duct), ส่วนขยายพื้นที่หน้าตัด (diffuser), ห้องจัดปรับการไหล (setting chamber), ส่วนลดพื้นที่หน้าตัด (contraction) และ บริเวณที่ทำการทดลอง (test section)

การทำงานของอุโมงค์ลมจะเริ่มจากการดูดอากาศในห้องผ่านพัดลมหอยโข่งแบบ backward curve airfoil blades (รูปที่ 4.4) ซึ่งมีขนาด 15 kW และทางออกขนาด 76 x 76 cm² การควบคุมอัตราการไหลของกระแสลมขวางสามารถทำได้ด้วยการควบคุม ความเร็วรอบด้วยเครื่องแปลงความถี่ไฟฟ้า (ABB[™] model ACS401002032, ขนาด 50 Hz, ค่าความละเอียดเท่ากับ 0.1 Hz) ดังรูปที่ 4.5 หลังจากนั้นกระแสลมขวางจะไหลผ่านท่อ อ่อน (flexible duct) เพื่อลดแรงสั่นสะเทือน จากนั้นกระแสลมขวางจะไหลผ่านส่วนขยาย พื้นที่หน้าตัด (diffuser) ซึ่งมีขนาดทางเข้าเท่ากับ 78 x 78 cm² และมีขนาดทางออกเท่ากับ 100 x 100 cm² ซึ่งมีความยาว 74 cm ภายในส่วนขยายพื้นที่หน้าตัดนั้นจะประกอบไปด้วย แผ่นเหล็กเจาะรู (perforated plate) จำนวน 4 แผ่น โดยที่แต่ละแผ่นมีระยะห่างจากด้าน ทางเข้าเท่ากับ 15, 30, 45, และ 60 cm ตามลำดับ โดยมีจุดประสงค์เพื่อลดความความเร็ว ของกระแสลมขวางก่อนที่จะไหลผ่านห้องจัดปรับการไหล (setting chamber) ที่มี screen ติดตั้งอยู่ภายใน เนื่องจากถ้ากระแสลมขวางไหลเข้ามาด้วยอัตราการไหลที่สูงจะก่อเกิดความ สูญเสียมาก และหลังจากนั้นกระแสลมขวางผ่านเข้าห้องจัดปรับการไหลที่มีขนาด 100 X 100 cm² และยาว 125 cm ภายในประกอบด้วยตาข่ายอลูมิเนียมขนาด Mesh x SWG เท่ากับ 4 x 24 cm² ที่ทางเข้าจนถึงชุดปรับทิศทางการไหล (honeycomb) ที่ทำจากท่อ PVC ซึ่งมีขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางภายนอกเท่ากับ 15 mm หนา 1 mm ยาว 120 mm วาง เรียงอยู่เต็มหน้าตัดการไหล ในส่วนถัดจาก honeycomb จะมีตาข่ายอลูมิเนียม (มุ้งลวด) ขนาด (Mesh) x SWG เท่ากับ (16 x 18) x 31 จำนวน 7 แผ่น โดยแต่ละแผ่นวางห่างกัน 12.6 cm ซึ่งทำหน้าที่ปรับให้กระแสลมขวางมีการไหลอย่างสม่ำเสมอทั่วทั้งหน้าตัด หลังจาก ้นั้นกระแสลมขวางจะไหลผ่านส่วนลดพื้นที่หน้าตัด (contraction) ซึ่งมีอัตราส่วนเท่ากับ 4:1 ซึ่งรูปร่างเส้นโค้งของส่วนลดพื้นที่หน้าตัดได้ออกแบบตามสมการ polynomial ดีกรี 4 มีจุด เปลี่ยนความโค้งที่ระยะ 2/3 เท่าวัดจากปากทางออกของความยาว 170 cm เพื่อทำให้ กระแสลมขวางมีความเร็วเพิ่มขึ้นจนมีความเร็วที่ต้องการในการทดสอบ และกระแสลมขวาง ้จะผ่านไปที่ส่วนที่ทำการทดลอง (test section) ซึ่งมีหน้าตัดขนาด 50 x 50 cm² ยาว 240 cm และทำจากแผ่นอะคลีลิคที่มีความหนา 15 mm โดยบริเวณผนังด้านข้างของส่วนทดลอง สามารถเปิดปิดได้แบบหน้าต่างบานพับ และสำหรับชุดเจ็ตจะต่อเข้าทางผนังด้านล่างของ

ส่วนทดลองที่ตำแหน่งกึ่งกลาง โดยจุดศูนย์กลางของเจ็ตห่างจากปลาย contraction เท่ากับ 50 cm ขอบด้านท้ายของบริเวณทดสอบเท่ากับ 190 cm โดยรูปที่ 4.6 แสดง schematic diagram ของอุโมงค์ลม

4.2.2 ชุดหัวเจ็ตหลัก

รูปที่ 4.7 แสดงส่วนประกอบของชุดเจ็ตหลักซึ่งมีหน้าที่สร้างเจ็ตเพื่อพุ่งออกมาตั้ง ฉากกับกระแสลมขวาง เส้นผ่านศูนย์กลางที่ปากทางออกของเจ็ตหลักมีขนาดเท่ากับ 12.75 mm โดยที่การทำงานของชุดหัวเจ็ตหลักสามารถอธิบายได้ดังนี้ อากาศจะถูกดูดเข้าสู่พัดลม หอยโข่งขนาด 10 แรงม้า (Elprom[™]) และถูกเป่าออกมาสู่ท่อ PVC ซึ่งมีขนาดเส้นผ่าน ศูนย์กลาง 4 นิ้ว และมีความยาว 367 เซนติเมตร การควบคุมรอบของพัดลมหอยโข่งสามารถ ทำได้โดยใช้เครื่องแปลงความถี่ไฟฟ้า หรือ inverter (ABB[™] model ACS401002032, ขนาด 50 Hz, ค่าความละเอียดเท่ากับ 0.1 Hz) ในระหว่างที่อากาศไหลอยู่ในส่วนท่อ PVC อากาศจะถูกใส่อนุภาคติดตามการไหล (glycerin ความเข้มข้น 5% โดยปริมาตร) โดย sixjet atomizer (TSI[™] model 9306A) จากนั้นท่อ PVC จะถูกลดขนาดลงเพื่อที่จะต่อตั้งฉาก กับท่อ stainless steel ที่มีขนาดเส้นผ่านศูนย์กลาง 5/8 นิ้ว ซึ่งมีความยาว 95 เซนติเมตร เพื่อเชื่อมต่อกับหัวเจ็ตหลัก โดยท่อ stainless steel นี้มีความยาวประมาณ 75 เท่าของ ขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางที่ปากทางออกของเจ็ตหลัก ดังนั้นรูปร่างความเร็วที่ปากทางออกของ เจ็ตจึงเป็นการไหลแบบพัฒนาเต็มที่ (fully-developed turbulent pipe flow)

HULALONGKORN UNIVERSITY

4.2.3 ชุดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (leeward-vertical control jet, LVCJ)

รูปที่ 4.8 แสดงส่วนประกอบของชุดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมซึ่งคือเจ็ตที่ ถูกฉีดขึ้นไปตามแนวดิ่งที่บริเวณด้านหลังปากทางออกของเจ็ต (ดูรูปที่ 4.9 ประกอบ) การ ทำงานของชุดเจ็ตควบคุมจะเริ่มจากอากาศซึ่งถูกอัดอยู่ในเครื่องอัดอากาศแบบลูกสูบ (reciprocating air compressor, ยี่ ห้ อ Ingersoll Rand, Model SS10, Serial NO. 3084931) จะไหลผ่านบอลวาล์ว และจะไหลต่อเนื่องไปผ่านอุปกรณ์การวัดและควบคุมอัตรา การไหลชนิดโรตามิเตอร์ จากนั้นอากาศจะไหลผ่านเกจ์วัดความดัน (ASAHIT[™], มีช่วงวัด 0-100 ปอนด์ต่อตารางนิ้ว, มีความละเอียด 2 ปอนด์ต่อตารางนิ้ว) และจะไหลต่อไปยังสายยาง และไหลเข้าไปในรูฉีดเจ็ตควบคุมซึ่งมีเส้นผ่านศูนย์กลางภายใน เท่ากับ 1.3 มิลลิเมตร

4.3 ชุดเครื่องมือวัดความเร็ว Stereoscopic Particle Image Velocimetry (SPIV)

เพื่อที่จะสามารถประเมินวัดสนามความเร็วของของไหลในระนาบตัดขวางใดๆ ได้ งานวิจัยนี้ จึงใช้เทคนิค Stereoscopic Image Velocimetry (SPIV) อย่างไรก็ตามการใช้เทคนิค SPIV ไม่ได้เป็น การวัดสนามความเร็วของของไหลโดยตรง แต่จะเป็นการวัดสนามความเร็วของอนุภาคติดตามการ ไหลที่ใส่ไปในของไหลนั้นๆ แทนด้วยวิธีการถ่ายภาพ และนำภาพไปประเมินวัดระยะทางที่อนุภาค ติดตามการไหลเคลื่อนที่ไปต่อความห่างของช่วงเวลาที่ทำการบันทึกภาพ ซึ่งผลที่ได้คือความเร็วของ อนุภาคติดตามการไหล ณ ตำแหน่งนั้นๆ โดยการทำงานของ SPIV จะสามารถแบ่งออกเป็น 2 ส่วน หลักที่ทำงานร่วมกันคือ 1) ส่วนของชุดอุปกรณ์บันทึกข้อมูล และ 2) ส่วนของโปรแกรมการคำนวณ เวกเตอร์ความเร็วสนาม ซึ่งในงานวิจัยนี้จะใช้โปรแกรม TSI[™] Insight 4G Global Imaging Application

4.3.1 ชุดอุปกรณ์ในการบันทึกข้อมูล

รูปที่ 4.10-4.14 แสดงส่วนประกอบของ SPIV ต่างๆ ซึ่งเป็นของบริษัทผู้ผลิต TSI[™] ดังนี้

≽ ชุดแหล่งกำเนิดแสงเลเซอร์

เครื่องกำเนิดเลเซอร์ มีหน้าที่ในการส่งแสงเลเซอร์ให้ไปกระทบกับอนุภาคติดตาม การไหลที่อยู่ในของไหลเพื่อก่อให้เกิดการสะท้อนและไปปรากฏในภาพที่ถูกบันทึก โดยชุดอุปกรณ์ถ่ายภาพ สำหรับเครื่องกำเนิดเลเซอร์ชนิด ND:YAG ที่ใช้ในงานวิจัย นี้คือ New Wave Research[™] (model Solo 200XT ซึ่งมีกำลังสูงสุด 200 mJ/pulse ที่ความยาวคลื่น 532 nm) ซึ่งถูกแสดงไว้ในรูปที่ 4.10 โดยที่แสงจะถูก ส่งผ่านชุดของกระจกสะท้อนแสงที่ถูกติดตั้งไว้ในแขนส่งเลเซอร์ (laser light arm, model 610015) ซึ่งแสดงไว้ในรูปที่ 4.11 โดยที่ปลายทางออกของแขนส่งเลเซอร์ จะต่ออยู่กับ light sheet optics (model 610021-SIL) ซึ่งมีหน้าที่ในการสร้าง ระนาบเลเซอร์ (laser sheet) โดยส่วนประกอบของ light sheet optics จะ ประกอบด้วนเลนส์ cylindrical -25mm และ เลนส์ spherical +500mm ≽ ชุดอุปกรณ์ใส่อนุภาคติดตามการไหล

เครื่องมือที่ใช้ในการใส่อนุภาคติดตามการไหลในของไหลในงานวิจัยนี้คือ TSI[™] sixjet atomizer (TSI[™] model 9306A) ซึ่งแสดงในรูปที่ 4.12 โดยที่อนุภาคติตดาม การไหลที่ใช้ในงานวิจัยนี้คือสารละสายกลีเซอรีนที่มีความเข้มข้น 5% โดยปริมาตร

≽ ชุดอุปกรณ์ถ่ายภาพ

อุปกรณ์ถ่ายภาพในงานวิจัยนี้คือกล้อง CCD จำนวน 2 ตัว (PowerView Plus11MP, model 630062 ความละเอียด 4008 พิกเซล x 2672 พิเซล, ขนาดพิ เซล 9x9 ตารางไมโครเมตร, ขนาด CCD 36.07 x 24.05 ตารางมิลลิเมตร, และได นามิกเรนจ์ 12 บิท ดังแสดงในรูปที่ 4.13 สำหรับเลนส์ที่ใช้กับกล้อง CCD ทั้งสองตัว คือเลนซ์ยี่ห้อ Tokina TM (model 100mm f2.8D Macro)

เพื่อให้ทุกอุปกรณ์ทุกตัวสามารถเชื่อมต่อกันและสามารถทำงานกันอย่างเป็นระบบ ชุดกำเนิด แสงเลเซอร์ ชุดอุปกรณ์ถ่ายภาพ และคอมพิวเตอร์จะถูกเชื่อมต่อกันด้วยเครื่องควบคุม ส่วนกลาง (Synchronizer model 610035) ดังแสดงในรูปที่ 4.14

4.3.2 การประมวลผลหาค่าสนามความเร็วโดยโปรแกรม TSI[™] Insight 4G

เพื่อที่จะประมวลผลหาเวกเตอร์สนามความเร็วจากภาพที่ถูกบันทึกมา งานวิจัยนี้จะ ใช้โปรแกรม TSI[™] Insight 4G Global Imaging Application โดยที่ขั้นตอนในการ ประมวลผลประกอบไปด้วย 4 ขึ้นตอนหลัก ดังนี้

1) Calibration (Perspective Calibration Process) : เป็นขั้นตอนในการปรับเทียบพิกัด ระยะจริงที่เกิดขึ้นในระนาบวัตถุกับพิกัดที่เกิดขึ้นในภาพถ่าย โดยจะกระทำโดยใช้แผ่น target เป็นตัวอ้างอิง กล่าวคือ โปรแกรมจะคำนวณและปรับเทียบขนาดของภาพถ่ายจาก หน่วย pixel เป็นหน่วยมิลลิเมตร ซึ่งเป็นระยะจริงบนระนาบของวัตถุ

2) Pre-processing : ขั้นตอนนี้เป็นขั้นตอนของการปรับอัตราส่วนของรูปให้มีระยะจริงต่อ 1 พิกเซลเท่ากัน ด้วยวิธีการใช้คำสั่ง Image dewarping เพราะว่าการถ่ายภาพ SPIV นั้น กล้องจะต้องทำมุมกับแนวการถ่ายตั้งฉากกับภาพ ซึ่งภาพถ่ายที่ได้จะเป็นภาพ perspective นั้นคือภาพของวัตถุที่มีระยะจากกล้องไกลกว่าจะมีขนาดระยะจริงต่อ 1 พิกเซล มากกว่าฝั่ง ของภาพที่ใกล้กล้องมากกว่า เมื่อผ่านกระบวนการนี้แล้วโปรแกรมจะบันทึกผลของภาพทั้ง frame A และ frame B ในรูปของไฟล์ .tiff 3) Processing : ขั้นตอนนี้เป็นการคำนวณหาเวกเตอร์จากภาพในแต่ละ frame ทั้งด้านซ้าย และด้านขวา จะได้เป็นภาพเวกเตอร์ความเร็วทางด้านซ้ายและด้านขวา ในรูปแบบไฟล์ .VEC 4) Post-processing : ขั้นตอนนี้เป็นการเทียบภาพเวกเตอร์ความเร็วของภาพทางด้านซ้าย และขวาที่ตำแหน่งเดียวกันของเจ็ตในกระแสลมขวางจะได้สนามความเร็วในรูปแบบไฟล์ .V3D

4.4 การวัดและเครื่องมือวัด

4.4.1 การวัดความเร็วกระแสลมขวางและความเร็วของเจ็ตหลัก

เครื่องมือที่ใช้วัดความเร็วของกระแสลมขวางและความเร็วของเจ็ตหลักในงานวิจัยนี้ คือ pitot static tube โดยความเร็วของกระแสลมขวางในการทดลองเป็นแบบสม่ำเสมอ (uniform flow) ซึ่งมีค่าประมาณ 4.03 เมตรต่อวินาที และความเร็วของเจ็ตหลักมี ค่าประมาณ 16 เมตรต่อวินาที

4.3.2 การวัดอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม

้อัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลักในงานวิจัยนี้สามารถนิยามได้เป็น

$$\mathbf{r}_{m} = \left(\frac{\dot{m}_{cj}}{\dot{m}_{mj}}\right) = \left(\frac{\rho_{cj}Q_{cj,o}}{\rho_{mj}Q_{mj,o}}\right)$$
(4.1)

โดยที	r_m	คือ	อัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก	
	\dot{m}_{ci}	คือ	อัตราการไหลเซิงมวลของเจ็ตควบคุมที่ปากทางออก	

้อัตราการใหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมที่ปากทางออก คือ

$$\dot{m}_{mj}$$
 คือ อัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตหลักที่ปากทางออก

$$Q_{_{c\!i,o}}$$
 คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของเจ็ตควบคุมที่ปากทางออก

$$Q_{\scriptscriptstyle m\!i,o}$$
คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของเจ็ตหลักที่ปากทางออก

$$ho_{ci}$$
คือ ความหนาแน่นของของไหลที่เป็นเจ็ตควบคุม

$$ho_{\scriptscriptstyle mi}$$
 คือ ความหนาแน่นของของไหลที่เป็นเจ็ตหลัก
เมื่อความหนาแน่นของเจ็ตควบคุมมีค่าเท่ากับเจ็ตหลัก ($ho_{cj}=
ho_{mj}$) สมการที่ 4.1 สามารถ เขียนได้เป็น

$$r_m = \left(\frac{Q_{cj,o}}{Q_{mj,o}}\right) \tag{4.2}$$

โดยที่ $Q_{_{cj,o}}$ คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของเจ็ตควบคุมที่ปากทางออก $Q_{_{mj,o}}$ คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของเจ็ตหลักที่ปากทางออก

4.4.3 จำนวนการเก็บข้อมูลในการทดลอง

งานวิจัยนี้จะทำการเก็บข้อมูลภาพของเจ็ตในกระแสลมขวาง ณ ขณะใดๆ โดย SPIV เพื่อนำไปประมวลผลหาเวกเตอร์สนามความเร็วผ่านโปรแกรม Insight 4G Global Imaging Application โดยที่แต่ละกรณีการทดลองจะทำการเก็บข้อมูลภาพทั้งหมด 1000 ภาพ

4.4.4 การสอบเทียบการวัดความเร็วระหว่าง SPIV กับ Pitot tube

ดังที่ได้กล่าวไปแล้วว่าการประยุกต์ใช้ SPIV นั้นไม่ได้เป็นการวัดสนามความเร็วของ ของไหลโดยตรง แต่จะเป็นการวัดสนามความเร็วของอนุภาคติดตามการไหลที่ใส่ไปในของ ไหลแทน ดังนั้นเพื่อความแม่นยำและความถูกต้องในการประเมินวัดความเร็วของของไหล โดยใช้ SPIV จึงมีความจำเป็นต้องสอบเทียบความเร็วที่วัดได้จากอุปกรณ์วัดความเร็ว SPIV ด้วย pitot tube โดยงานวิจัยนี้ได้อ้างอิงผลการสอบเทียบและสมการความสัมพันธ์ระหว่าง ความเร็วที่วัดได้จาก pitot static tube (V_{pitot}) กับความเร็วที่วัดได้จาก SPIV (V_{SPIV}) มา จากงานวิจัยของ Wongthongsiri (2014) โดยรูปที่ 4.15 แสดงผลของการสอบเทียบ SPIV กับ pitot static tube พบว่า สามารถแบ่งช่วงความเร็วออกได้เป็น 3 ช่วง ดังสมการ

$$V_{pitot} = \begin{cases} V_{SPIV} & ; V_{SPIV} < 0.6408 \text{ m/s} \\ -0.2092 (V_{SPIV})^2 + 2.2225 (V_{SPIV}) - 1.3383 & ; 0.6408 \le V_{SPIV} < 3.833 \text{ m/s} \\ 1.0288 (V_{SPIV}) + 0.1636 & ; V_{SPIV} \ge 3.833 \text{ m/s} \end{cases}$$

4.5 สรุปพารามิเตอร์สำคัญที่ใช้ในการทดลอง

- อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) เท่ากับ 4
- อัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) เท่ากับ 0% (JICF), 3.8%,
 6%, 8%, 10%, และ 13%
- 3) ตำแหน่งไร้มิติของเจ็ตควบคุมตามแนวการไหลของกระแสลมขวาง (x_{cj} / rd) เท่ากับ 0.25
- อัตราส่วนระหว่างเส้นผ่านศูนย์กลางของเจ็ตควบคุมและเส้นผ่านศูนย์กลางของเจ็ตหลัก เท่ากับ 0.10
- 5) เรย์โนลส์นัมเบอร์ของกระแสลมขวาง (${
 m Re}_{cf}$) มีค่าประมาณ 3,100
- เรย์โนลส์นัมเบอร์ของเจ็ตหลัก (Re_{mj}) มีค่าประมาณ 12,400
- 7) เรย์โนลส์นัมเบอร์ของเจ็ตควบคุม (Re_{cj}) มีค่าประมาณ 4,873 7,694 10,259 12,824 และ
 16,671
- 8) สภาพการไหลของกระแสลมขวาง คือ การไหลแบบคงตัว
- 9) สภาพการไหลของเจ็ต คือ การไหลผ่านท่อแบบปั่นป่วนที่พัฒนาตัวเต็มที่
- 10) ระยะทางไร้มิติตามแนวการไหลของกระแสลมขวาง (x / rd) ที่ทำการเก็บข้อมูล คือ 0.25,
 0.50, 0.75, 1.0 และ 1.50
- 11) อัตราส่วนความหนาแน่นของเจ็ตหลักต่อกระแสลมขวาง $(
 ho_{\scriptscriptstyle mj} \, / \,
 ho_{\scriptscriptstyle cf})$ เท่ากับ 1
- 12) อัตราส่วนความหนาแน่นของเจ็ตควบคุมต่อกระแสลมขวาง $(
 ho_{cj}\,/\,
 ho_{cf})$ เท่ากับ 1
- 13) ความหนาของชั้นขอบเขตของกระแสลมขวางไร้มิติ (δ/d) เท่ากับ 0.6
- 14) เทคนิคการใส่อนุภาคติดตามการไหลจะใช้วิธีใส่อนุภาคติดตามการไหลในเจ็ตหลักเท่านั้น ไม่ ใส่ในกระแสลมขวางและเจ็ตควบคุม

อนึ่ง ตารางสรุปพารามิเตอร์ที่สำคัญในการทดลองจะถูกแสดงไว้ในภาคผนวก ก ตารางที่ 1-5 และสำหรับพารามิเตอร์ที่สำคัญของเจ็ตควบคุมจะถูกแสดงไว้ในภาคผนวก ก ตารางที่ 6

บทที่ 5 โครงสร้างของเจ็ต

เพื่อเป็นการทบทวนเนื้อหาและรายละเอียดในบทที่ 3 ที่อธิบายเกี่ยวกับการศึกษาโครงสร้าง ของเจ็ต งานวิจัยนี้จะประยุกต์ใช้เทคนิค SPIV ประกอบกับการใส่อนุภาคติดตามการไหลในเจ็ตหลัก เท่านั้น ไม่ใส่ในกระแสลมขวางและเจ็ตควบคุม ซึ่งนำไปสู่การได้มาซึ่งความเร็วของส่วนผสมของเจ็ต หลัก (\bar{V}_{nj}), คุณสมบัติ, และโครงสร้างของเจ็ตในกระแสลมขวาง โดยที่โครงสร้างของเจ็ตในกระแสลม ขวางที่สามารถประเมินวัดได้ในงานวิจัยนี้คือ "โครงสร้างของเจ็ตหลัก (บริสุทธิ์) หรือส่วนผสมของเจ็ต หลัก" ไม่ว่าจะมีการฉีดเจ็ตควบคุมหรือไม่ก็ตาม อย่างไรก็ตามเมื่อเปรียบเทียบโครงสร้างของเจ็ตหลัก (บริสุทธิ์) หรือส่วนผสมของเจ็ตหลักในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) และกรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF) โดยทั่วไปพบว่าโครงสร้างของเจ็ตหลัก (บริสุทธิ์) หรือส่วนผสมของเจ็ตหลัก (บริสุทธิ์) หรือส่วนผสมของ เจ็ตหลักนั้นจะมีปฏิสัมพันธ์ระหว่างเจ็ตหลักกับเจ็ตควบคุมด้วย

อนึ่ง เมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวางการไหลใกล้ปากทางออกของเจ็ตหลักแล้ว โครงสร้างที่ สามารถประเมินวัดได้ในงานวิจัยนี้จะประกอบไปด้วยโครงสร้างของเจ็ตหลัก (บริสุทธิ์) หรือส่วนผสม ของเจ็ตหลัก อย่างไรก็ตามเมื่อเจ็ตพัฒนาตัวไปตามแนวการไหลและเมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวาง การไหลไกลจากปากทางออกของเจ็ตหลักออกไป ซึ่งสำหรับในงั้นวิจัยนี้จะเป็นระนาบตัดขวางการ ไหล *x*/*rd* ≥0.5 unmixed core ของเจ็ตหลักจะหายไปหมดแล้ว จึงทำให้โครงสร้างที่สามารถ ประเมินวัดได้ที่ระนาบตัดขวางการไหลที่ไกลออกไปนั้นจะเป็นโครงสร้างของส่วนผสมของเจ็ตหลัก เท่านั้น ดังนี้เพื่อความกระชับงานวิจัยนี้จะเรียกโครงสร้างโดยรวมทั้งหมดที่จะกล่าวต่อไปว่า "โครงสร้างของส่วนผสมของเจ็ต" เท่านั้น

หมายเหตุสัญลักษณ์ : เพื่อให้เกิดความกระชับในการเขียนสัญลักษณ์ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ต หลักซึ่งคือ "*V_{mj}*" ที่ได้กล่าวไปในหัวข้อ 3.5 งานวิจัยนี้จะเขียนแทนด้วย "*V_j*" (เขียน subscript " *j*" แทน " *mj*")

5.1 ความน่าจะเป็นเชิงเวลาที่จะพบเจ็ตที่จุดใดๆ

การใช้เทคนิค SPIV ประกอบกับการใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะเจ็ตหลักเท่านั้นและไม่ ใส่ในกระแสลมขวางและเจ็ตควบคุม ทำให้งานวิจัยนี้สามารถประเมินวัดความน่าจะเป็นเชิงเวลาที่จะ พบส่วนผสมของเจ็ตที่จุดใดๆ ได้ โดยความน่าจะเป็นเชิงเวลาที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตที่จุดใดๆ (ϕ_i) จะเขียนเป็น

$$\phi_j = \frac{N_j}{N} \tag{5.1}$$

เมื่อ N_j คือ ระยะเวลา (จำนวน snapshot) ที่พบส่วนผสมของเจ็ตจากจำนวน snapshot ที่ทำการเก็บข้อมูลทั้งหมด N N คือ ระยะเวลา (จำนวน snapshot) ทั้งหมดที่ทำการเก็บข้อมูลซึ่ง N ใน งานวิจัยนี้จะเท่ากับ 1.000

อนึ่ง เนื่องจากที่จุด x ณ เวลา t ใดๆ ตลอดช่วงการเก็บข้อมูล N snapshot ชนิดของของ ไหลที่เป็นไปได้ที่จะมาปรากฏที่จุด x ณ เวลา t จะเป็นส่วนผสมของเจ็ตหรือของไหลกระแสลม ขวางบริสุทธิ์เท่านั้น (ไม่ว่าของไหลนั้นจะมาจากกระแสลมขวางหรือเจ็ตควบคุมก็ตามซึ่งในการทดลอง นี้จะเป็นอากาศที่ไม่มีการใส่อนุภาคติดตามการไหลเหมือนกัน) ดังนั้น

$$N = N_j + N_{pcf}$$

hulalongkorn Universi

เมื่อ N_{pcf} คือ ระยะเวลา (จำนวน snapshot) ที่พบของไหลกระแสลมขวางบริสุทธิ์ (ไม่ว่า ของไหลนั้นจะมาจากกระแสลมขวางหรือเจ็ตควบคุมก็ตาม) จากจำนวน snapshot ที่เก็บข้อมูลทั้งหมด N ดังนั้นจึงทำให้ $0 \le \phi_i \le 1$

และ $\phi_{_j}+\phi_{_{pcf}}=1$ โดยที่ $\phi_{_{pcf}}=N_{_{pcf}}/N$

5.2 ผลของการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (LVCJ) ต่อโครงสร้างของเจ็ต

ในหัวข้อนี้จะที่กล่าวถึงผลการทดลองที่บ่งบอกถึงผลของการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้าน ท้ายลม (LVCJ) ต่อโครงสร้างต่างๆ ของเจ็ต อนึ่งเพื่อความชัดเจ็น โครงสร้างของเจ็ตทั้งหมดที่กล่าวถึง ในงานวิจัยนี้ทั้งหมดจะเป็นโครงสร้างที่เป็นของส่วนผสมของเจ็ตเท่านั้นเนื่องจากมีการใส่อนุภาค ติดตามการไหลเฉพาะในเจ็ตหลักเท่านั้น และเพื่อความสะดวกในการใช้คำ งานวิจัยนี้จะใช้คำว่า 'เจ็ต' เพื่อหมายถึงการไหลของส่วนผสมของเจ็ต

อนึ่งในการแสดงผลการทดลองของโครงสร้างของเจ็ต งานวิจัยนี้จะแสดงเป็นการพล็อตแบบ contour line โดยในแต่ละโครงสร้างจะมีการใช้สเกลสีในการบ่งบอกค่าปริมาณต่างๆ เดียวกันในทุก ระนาบตัดขวางการไหลที่ทำการประเมินวัด

5.2.1 ผลของการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (LVCJ) ต่อความน่าจะเป็นเชิงเวลาที่จะ พบส่วนผสมของเจ็ตที่จุดใดๆ (ϕ_i)

รูปที่ 5.1(ก)-(จ) แสดงผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้าน ท้ายลมต่อเจ็ตหลักต่อการกระจายตัวของความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 0.25, 0.5, 0.75, 1.0, และ 1.5 ตามลำดับ ผลการทดลองพบว่า

กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF)

- เมื่อพิจารณาความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตในทุกระนาบตัดขวางการ ใหลพบว่า ความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตจะมีค่าสูงที่บริเวณกลางเจ็ต และจะลดลงอย่างต่อเนื่องตามแนวรัศมีจากบริเวณกลางเจ็ตจนเป็นศูนย์ที่ บริเวณกระแสลมขวางบริสุทธิ์ที่ด้านนอกของเจ็ต ซึ่งแสดงให้เห็นว่า ณ จุด บริเวณกลางเจ็ตจะพบส่วนผสมของเจ็ตเป็นส่วนใหญ่ของเวลาทั้งหมดและจะ พบกระแสลมขวางบริสุทธิ์เป็นส่วนน้อยของช่วงเวลาทั้งหมด ในทางกลับกันเมื่อ พิจารณาที่บริเวณขอบเจ็ต จะพบกระแสลมขวางบริสุทธิ์เป็นส่วนใหญ่ของเวลา ทั้งหมด และพบส่วนผสมของเจ็ตเป็นส่วนน้อยของเวลาทั้งหมด
- บริเวณ local peak ของความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตในทุกระนาบ ตัดขวางการไหลจะวางตัวอยู่ที่กึ่งกลางเจ็ตและปรากฏเพียงแค่ peak เดียว

3) เมื่อพิจารณาความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตที่มีค่าสูงสุดในทุกระนาบ ตัดขวางการไหลจาก upstream ไป downstream พบว่า ความน่าจะเป็นที่จะ พบส่วนผสมของเจ็ตที่สูงสุดในระนาบตัดขวาง x/rd เท่ากับ 0.25 มี ค่าประมาณ 0.97 ($\phi_{j,\max} \approx 0.97$) แต่เมื่อพิจารณาความน่าจะเป็นที่จะพบ ส่วนผสมของเจ็ตที่มีค่าสูงสุดในระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.5, 0.75, 1.0, และ 1.5 พบว่ามีค่าประมาณ 1 ($\phi_{j,\max} \approx 1$) ซึ่งแสดงให้เห็นว่าที่ บริเวณ upstream ใกล้ปากทางออกของเจ็ตหลัก เจ็ตจะมีการสะบัดตัวและไม่ คงตัวมากกว่าในระนาบตัดขวางการไหลใน downstream โดยการสะบัดตัว ของเจ็ตจะทำให้มีกระแสลมขวางบริสุทธิ์เข้ามาแทนที่ จึงทำให้ $\phi_{j,\max}$ น้อย กว่าระนาบตัดขวางที่ไกลออกไป

- รูปร่างการกระจายตัวของความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตในช่วง บริเวณ upstream จะมีลักษณะค่อนข้างกลม โดยที่บริเวณกึ่งกลางด้านล่าง ของเจ็ตจะมีส่วนที่เว้าเข้าเล็กน้อย เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจาก upstream ไปตาม downstream พบว่าลักษณะโดยรวมของเจ็ตมีรูปร่างกลมขึ้นและเจ็ตจะกิน บริเวณที่กว้างขึ้นโดยที่ส่วนเว้าด้านล่างยังคงอยู่
- ผลการทดลองในส่วนของโครงสร้างของการกระจายตัวของความน่าจะเป็นที่จะ พบส่วนผสมของเจ็ตโดยภาพรวมแล้วมีความสอดคล้องกับผลการทดลองของ Soupramongkol (2015), Sornphrom (2015), และ Tekhuad (2015)

กรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF)

- เมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.25 ซึ่งเป็นตำแหน่งที่ ทำการฉีดเจ็ตควบคุม พบว่า
 - 1.1) เมื่อทำการฉีดเจ็ตควบคุมจะส่งผลให้เกิดร่องของบริเวณที่ความน่าจะ เป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตต่ำ ซึ่งวางตัวในแนวดิ่งตามแนวการไหล ของเจ็ตควบคุมที่บริเวณกึ่งกลางด้านล่างของเจ็ต ในขณะที่เมื่อ พิจารณากรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมจะไม่พบบริเวณดังกล่าว ซึ่งร่องนี้จะทำ ให้บริเวณที่ความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตสูงเกิดการแยก ออกจากกันและทำให้รูปร่างโครงสร้างโดยรวมของการกระจายตัวของ ความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตมีลักษณะคล้ายฟันที่มีรากฟัน 2 ข้าง โดยที่เมื่อ r_m เพิ่มขึ้นจาก 3.8% เป็น 13% จะส่งผลให้ร่อง ดังกล่าวมีขนาดยาวขึ้นในแนวดิ่งและเห็นรูปร่างฟันที่มีรากฟัน 2 ข้าง ได้อย่างชัดเจน

ผลการทดลองที่พบว่าเมื่อทำการฉีดเจ็ตควบคุมจะส่งผลให้ เกิดร่องของบริเวณที่ความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตต่ำ สามารถอธิบายได้ว่า ร่องดังกล่าวเกิดจากผลของการฉีดเจ็ตควบคุม (ซึ่งไม่มีการใส่อนุภาคติดตามการไหล) ที่มารบกวนและกระตุ้นการ เปลี่ยนแปลงโครงสร้างของเจ็ต โดยที่การฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า *r_m* สูงขึ้น จะส่งผลให้ร่องดังกล่าวมีขนาดที่สูงขึ้นในแนวดิ่ง ซึ่งแสดงถึงการที่เจ็ต ควบคุมมิโมเมนตัมที่มากขึ้นและสามารถที่จะ penetrate เข้าไปในเจ็ต หลักได้มากขึ้น

- 1.2) นอกจากนั้นพบว่าจากเดิมในกรณีที่ไม่มีการฉีดเจ็ตควบคุมพบ local peak ของความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ต peak เดียวซึ่ง วางตัวอยู่ที่กึ่งกลางเจ็ต แต่เมื่อทำการฉีดเจ็ตควบคุมค่า r_m ตั้งแต่ 10% ขั้นไป จะพบ local peak ของความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสม ของเจ็ต 3 peaks ด้วยกัน ซึ่ง peak หนึ่งจะวางตัวอยู่บริเวณกึ่งกลาง เจ็ต ในขณะที่อีก 2 peaks วางตัวอยู่ที่บริเวณรากพันทั้งสองข้าง โดยที่ peaks ที่อยู่ตรงบริเวณรากพันจะประมาณได้ว่าตรงกับบริเวณที่ ความเร็วในแกน streamwise สูง (ดูรูปที่ 5.3(ก) ประกอบ) ซึ่งจะ กล่าวในรายละเอียดต่อไปในหัวข้อ 5.2.3
- 1.3) เมื่อเพิ่ม r_m จะส่งผลให้ความน่าจะเป็นสูงสุดที่จะพบส่วนผสมของเจ็ต ที่บริเวณกลางเจ็ตลดลง ซึ่งจะเห็นได้ชัดในกรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m เท่ากับ 13% โดยที่ค่า \$\phi_{j,max}\$ จะลดลงจาก 0.97 ในกรณีไม่ฉีดเจ็ต ควบคุม เป็น 0.92 ในกรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m เท่ากับ 13%
- 2) เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจากระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.25 ไปสู่ระนาบ ตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.5 พบว่าร่องของบริเวณที่ความน่าจะเป็นที่ จะพบส่วนผสมของเจ็ตต่ำได้หายไปแล้ว ซึ่งแสดงว่าบริเวณดังกล่าวจากเดิม (พิจารณาที่ x/rd เท่ากับ 0.25) ที่พบส่วนผสมของเจ็ตเป็นส่วนน้อยของเวลา กลายเป็นพบส่วนผสมของเจ็ตเป็นส่วนมากของเวลา (พิจารณาที่ x/rdเท่ากับ 0.5) จึงเป็นข้อชี้แนะว่าที่ระนาบตัดขวาง x/rd เท่ากับ 0.5 เจ็ต ควบคุมได้ถูกเจ็ตหลักเหนี่ยวนำให้เข้าไปผสมจนหมดแล้วซึ่งมีความสอดคล้อง กับหลักฐานทางเส้นทางเดินของเจ็ต (jet trajectory) ที่จะอภิปรายในบทที่ 8 ดังนั้นด้วยหลักฐานนี้เองจึงเป็นหลักฐานประกอบข้อสมมติฐานของงานวิจัยนี้ใน การประเมินหาค่า E_2 ที่ได้กล่าวหัวข้อที่ 3.1
- เมื่อพิจารณากรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m ตั้งแต่ 10% ขึ้นไป พบว่าเมื่อเจ็ต พัฒนาตัวจากระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.25 ไปสู่ระนาบตัดขวาง การไหล x/rd เท่ากับ 0.5 จะพบว่า local peak ของความน่าจะเป็นสูงสุดที่ จะพบส่วนผสมของเจ็ตจะเปลี่ยนจากมี 3 local peaks เป็น 1 local peak เท่านั้น และเมื่อเจ็ตพัฒนาตัวต่อไปจากระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.5 ไปสู่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.75 จะพบ local peak ของ

ความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตแยกออกจาก 1 peak กลายเป็น 2 peaks ซึ่งวางตัวซ้อนกันในแนวดิ่งตรงกลางเจ็ตเป็น peak บน กับ peak ล่าง โดยที่ peak ล่างจะมีความสัมพันธ์กับโครงสร้าง CVP (ดูรูปที่ 5.6(ค) ประกอบ) ซึ่งจะกล่าวถึงในรายละเอียดในหัวข้อที่ 5.2.6 ภายหลัง

ผลการทดลองนี้ขี้แนะว่า นอกเหนือจากจะมีการเปลี่ยนแปลงอย่างรวดเร็ว เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจากระนาบตัดขวาง x/rd เท่ากับ 0.25 ไปยังระนาบ ตัดขวาง x/rd เท่ากับ 0.5 โดยที่เจ็ตควบคุมได้ถูกเจ็ตหลักเหนี่ยวนำให้เข้าไป ผสมจนหมดแล้ว (ร่องของบริเวณที่ความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตต่ำ ได้หายไป) ยังมีการเปลี่ยนแปลงอย่างรวดเร็วเมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจากระนาบ ตัดขวาง x/rd เท่ากับ 0.5 ไปยังระนาบตัดขวาง x/rd เท่ากับ 0.75 โดยจะ มีการฟอร์มตัวของโครงสร้าง CVP ของเจ็ตควบคุม ซึ่งจะกล่าวต่อไปในหัวข้อที่ 5.2.6

5.2.2 เวกเตอร์ความเร็วเฉลี่ยไร้มิติในระนาบตัดขวางการไหล $(ar{V}_{j,yz}/u_{cf})$ หรือ In-plane vector

รูปที่ 5.2(ก)-(ฉ) แสดงการพัฒนาตัวของเจ็ตในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม และกรณีฉีดเจ็ตควบคุม ที่ค่า *r*_m เท่ากับ 3.8%, 6%, 8%, 10%, และ 13% ตามลำดับ โดยการแสดงผลการทดลองจะอยู่ใน รูปกราฟที่เป็นการพล็อตซ้อนทับของ

- 1) Surface contour ของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยในแกน streamwise ไร้มิติ ($V_{j,x}/u_{cf}$)
- Contour line ของความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ต (\$\phi_j\$) ที่ค่าเท่ากับ
 0.01, 0.25, 0.75, 0.95, และ 0.99
- 3) เวกเตอร์ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยในระนาบตัดขวางการไหล $(ar{V}_{i,vz} \,/ \, u_{cf})$ หรือ In-plane vector

ผลการทดลองพบว่า

กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF)

1) เมื่อพิจารณาในทุกระนาบตัดขวางการไหล พบว่าเวกเตอร์ความเร็วของ ส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยในระนาบตัดขวางการไหล ($ar{V}_{j,yz}$ / u_{cf}) มีการเคลื่อนที่ หมุนวนในลักษณะครึ่งหนึ่งของเวกเตอร์ความเร็วที่เกิดจากโครงสร้าง CVP ซึ่ง จะกล่าวถึงในหัวข้อ 5.2.6

- เมื่อพิจารณาที่กึ่งกลางเจ็ตในทุกระนาบตัดขวางการไหล พบว่าองค์ประกอบ ของความเร็วของ In-plane vector ส่วนมากจะอยู่ในแกน transverse
- พบช่องการไหลลู่เข้า-ออกในแนวดิ่ง (converging-diverging vertical channel of high upward flow, VC) ซึ่งวางตัวอยู่ที่บริเวณกึ่งกลางของ โครงสร้าง CVP
- เมื่อพิจารณาที่บริเวณขอบเจ็ตที่ความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตต่ำ
 พบว่า In-plane vector จะเข้าสู่ศูนย์ (0)
- 5) เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจาก upstream ไปยัง downstream พบการเคลื่อนที่ใน ลักษณะหมุนวนของ In-plane vector ได้อย่างชัดเจนยิ่งขึ้น

กรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF)

- เมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.25 ซึ่งเป็นตำแหน่งที่ ทำการฉีดเจ็ตควบคุม จากเดิมในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมพบ In-plane vector มี การเคลื่อนที่หมุนวนในลักษณะครึ่งหนึ่งของเวกเตอร์ความเร็วที่เกิดจาก โครงสร้าง CVP แต่เมื่อทำการฉีดเจ็ตควบคุมแล้วส่งผลให้ In-plane vector มี การเคลื่อนที่ในแนว transverse มากขึ้นและเห็นการเคลื่อนที่ในลักษณะหมุน วนน้อยลงเมื่อเทียบกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม โดยจะเห็นได้ชัดเมื่อเพิ่ม r_m เป็น 13% ดังแสดงในรูปที่ 5.2(ช)
- เมื่อพิจารณาที่บริเวณขอบเจ็ตที่ความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตต่ำ
 พบว่า In-plane vector จะเข้าสู่ศูนย์ (0) คล้ายกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม
- เช่นเดียวกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจาก upstream ไปยัง downstream พบการเคลื่อนที่ในลักษณะหมุนวนของ In-plane vector ได้ อย่างชัดเจนยิ่งขึ้น

5.2.3 ผลของการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (LVCJ) ต่อโครงสร้างความเร็วของเจ็ต ตามแนวแกน streamwise ไร้มิติ ($V_{j,x}/u_{cf}$)

รูปที่ 5.3(ก)-(จ) แสดงผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่ง ด้าน ท้ายลมต่อเจ็ตหลักต่อการกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน streamwise ไร้มิติ ($V_{j,x} / u_{cf}$) ที่ระนาบตัดขวาง x / rd = 0.25, 0.5, 0.75, 1.0, และ 1.5 ตามลำดับ ผลการทดลองพบว่า

กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF)

- 1) ในทุกระนาบตัดขวางตามระยะทางการไหลพบบริเวณที่มีค่า $V_{j,x} / u_{cf}$ สูง มี ลักษณะคล้ายรูปไตซึ่งวางตัวอยู่บริเวณกึ่งกลางเจ็ต อนึ่งเพื่อความชัดเจนในการ นิยามโครงสร้างรูปไต งานวิจัยนี้จะนิยามบริเวณที่มีค่า $V_{j,x} / u_{cf}$ สูงกว่าบริเวณ รอบข้างที่มีรูปร่างคล้ายไตว่าเป็นโครงสร้างรูปไต (Kidney Shaped structure, K-S) นอกจากนั้นยังพบว่าที่บริเวณใต้ K-S จะเป็นบริเวณที่มีค่า $V_{j,x} / u_{cf}$ ต่ำ โดยที่มีลักษณะคล้ายรูปตัวอักษร U กลับหัว ซึ่งจะเรียกบริเวณนี้ว่าบริเวณอ่าว (Gulf Region, G-R)
- เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจาก upstream ไปตาม downstream พบว่าลักษณะ โครงสร้างโดยรวมของเจ็ตยังคงมีลักษณะคล้ายกับบริเวณ upstream อยู่ กล่าวคือยังพบทั้ง K-S และ G-R อยู่ เพียงแต่ว่ารูปร่างโดยภาพรวมของเจ็ตจะ ใหญ่ขึ้น และค่า local peak ของ V_{j,x} / u_{cf} ใน K-S จะลดลงหรือสลายลง นั่นเอง
- ผลการทดลองในส่วนของโครงสร้างและลักษณะโดยภาพรวมแล้วมีความ สอดคล้องกับ Soupramongkol (2015), Sornphrom (2015), และ Tekhuad (2015)

กรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF)

 เมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวางการไหล x / rd = 0.25 ซึ่งเป็นตำแหน่งที่ทำการ ฉีดเจ็ตควบคุม พบว่า การฉีดเจ็ตควบคุมจะส่งผลให้ภาพรวมของการกระจายตัว ของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน streamwise ไร้มิติ มี ลักษณะคล้ายการกระจายตัวของความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ต กล่าวคือจะมีลักษณะคล้ายฟันที่มีรากฟัน 2 ข้าง และเกิดคู่ peak ของค่า V_{j,x} / u_{cf} ขึ้นที่บริเวณรากฟันทั้ง 2 ข้าง โดยที่

- 1.1) การฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m สูงขึ้น จะส่งผลให้
 - 1.1.1) ค่า V_{j,x} / u_{cf} ของคู่ peak ที่บริเวณรากฟันทั้งสองข้างสูงขึ้น และส่งผลให้ K-S มีการยกตัวขึ้นตามแนวดิ่ง อย่างไรก็ตามเมื่อ เพิ่ม r_m เป็น 13% จะพบ peak ของ V_{j,x} / u_{cf} ปรากฏ 3 peaks ด้วยกัน โดย peak หนึ่งอยู่ตรงกึ่งกลางด้านบนของ K-S ซึ่งมีรูปร่างคล้ายไตที่มีการยกตัวขึ้นตามแนวดิ่ง และอีก 2 peaks จะปรากฏที่บริเวณรากฟันทั้ง 2 ข้าง เช่นเดียวกับกรณี ฉีดเจ็ตควบคุมกรณีอื่น

จากผลการทดลองที่พบว่าเมื่อเริ่มฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m สูงขึ้นจะ ส่งผลให้ค่า $V_{j,x} / u_{cf}$ ของคู่ peak ที่บริเวณรากฟันทั้งสองข้างสูงขึ้น ซึ่งชี้แนะว่าเกิดจากการที่เจ็ตควบคุมประพฤติตัวคล้ายทรงกระบอกที่ วางตัวขวางแนวการไหล (cylinder in a stream) จึงทำให้ส่วนผสม ของเจ็ตที่อยู่บริเวณใกล้เจ็ตควบคุมบางส่วนต้องเคลื่อนที่อ้อมเจ็ต ควบคุมซึ่งประพฤติตัวคล้ายทรงกระบอก ดังนั้นจึงส่งผลให้ความเร็วใน แกน streamwise ของส่วนผสมของเจ็ตบริเวณใกล้กับแนวทางการ ไหลของเจ็ตควบคุมถูกเร่งและความเร็วในแกน streamwise สูงขึ้น (ดู รูปที่ 5.3(ฉ) ประกอบ)

🚺 1.1.2) ค่าของ $V_{j,x} \, / \, u_{cf}$ ที่บริเวณกึ่งกลางด้านบนของ K-S ลดลง

จากผลการทดลองที่พบว่าเมื่อเริ่มฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m สูงขึ้น จะส่งผลให้ค่า V_{j,x} / u_c ที่บริเวณกึ่งกลางด้านบนของ K-S ลดลง สามารถอธิบายได้ด้วย 2 คำอธิบาย ดังนี้

1. การฉีดเจ็ตควบคุมซึ่งมีเวกเตอร์ความเร็วในแกน transverse สูงจะ ไปผลักให้เวกเตอร์ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเบนขึ้น (ดูรูปที่ 5.3(ช) ประกอบ) ทำให้เวกเตอร์ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตมี องค์ประกอบในแกน transverse สูงขึ้น ($V_{j,y}$ สูงขึ้น) ในขณะที่ องค์ประกอบในแกน streamwise ต่ำลง ($V_{j,x}$ ต่ำลง) ซึ่งสอดคล้องกับ ผลการทดลองของความเร็วในแกน transverse ของส่วนผสมของเจ็ต ดังแสดงในรูปที่ 5.4(ก) ซึ่งจะกล่าวถึงต่อไปในหัวข้อ 5.2.4 เนื่องจากเจ็ตควบคุม (ซึ่งไม่มีการใส่อนุภาคติดตามการไหล) ที่ ถูกฉีดขึ้นมาในแนวดิ่งและมีความเร็วในแกน transverse สูง ได้ถูกเจ็ต หลักเหนี่ยวนำเข้าไปผสมกลายเป็นส่วนผสมของเจ็ต จึงส่งผลให้ ส่วนผสมของเจ็ตที่เหนี่ยวนำเอาเจ็ตควบคุมเข้าไปผสมนั้น มีความเร็ว ในแกน transverse สูงขึ้นตามไปด้วย ซึ่งสอดคล้องกับผลการทดลอง ของความเร็วในแกน transverse ของส่วนผสมของเจ็ตดังแสดงในรูปที่ 5.4(ก) ซึ่งจะกล่าวถึงต่อไปในหัวข้อ 5.2.4

 เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจาก upstream ไปตาม downstream ในทุกกรณีของการฉีด เจ็ตควบคุม พบว่าค่าของ V_{j,x} / u_{cf} ใน K-S และคู่ peak ของ V_{j,x} / u_{cf} ที่ บริเวณรากฟันทั้งสองข้าง จะสลายตัวลงอย่างต่อเนื่องตลอดช่วงระนาบตัดขวาง การไหลที่ทำการประเมินวัด อย่างไรก็ตามลักษณะโครงสร้างโดยรวมของเจ็ต ยังคงมีลักษณะคล้ายกับบริเวณ upstream อยู่ กล่าวคือยังพบทั้ง K-S และ G-R อยู่ แต่รูปร่างโดยภาพรวมของเจ็ตจะใหญ่ขึ้น

5.2.4 ผลของการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (LVCJ) ต่อโครงสร้างความเร็วของเจ็ต ตามแนวแกน transverse ไร้มิติ (V_{j,y} / u_{cf})

รูปที่ 5.4(ก)-(จ) แสดงผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่ง ด้าน ท้ายลมต่อเจ็ตหลักต่อการกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน transverse ไร้มิติ ($V_{j,y}$ / u_{cf}) ที่ระนาบตัดขวาง x / rd = 0.25, 0.5, 0.75, 1.0, และ 1.5 ตามลำดับ ผลการทดลองพบว่า

กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF)

- โครงสร้างของเจ็ตในทุกระนาบตัดขวางการไหลจะประกอบไปด้วย 2 บริเวณ หลัก ได้แก่ บริเวณที่ V_{j,y} / u_{cf} มีค่าเป็นบวกซึ่งวางตัวในแนวดิ่งบริเวณกลาง เจ็ต และ บริเวณที่ V_{j,y} / u_{cf} มีค่าเป็นลบ 2 บริเวณ ซึ่งมีลักษณะเป็น lobe และวางตัวประกบอยู่ด้านข้างของบริเวณที่ V_{j,y} / u_{cf} มีค่าเป็นบวกทั้งสองข้าง
- เมื่อพิจารณาที่บริเวณ upstream พบว่าบริเวณที่ V_{j,y} / u_{cf} มีค่าเป็นบวกจะ วางตัวเป็นแนวยาวในแนวดิ่งโดยที่มี local peak ค่าบวกอยู่ 2 บริเวณ ได้แก่ local peak ด้านบนซึ่งจะวางตัวอยู่ตำแหน่งเดียวกับ K-S (ซึ่งสามารถดู

ประกอบได้ในรูปที่ 5.3(ก)) และ local peak ด้านล่างซึ่งจะวางตัวประมาณตรง บริเวณช่องการไหลลู่เข้า-ออก ในแนวดิ่ง (VC) ซึ่งสามารถดูประกอบได้ใน รูปที่ 5.4(ฉ)

- เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจาก upstream ไปตาม downstream พบว่า local peak ค่าบวกด้านบนได้สลายไปเหลือเพียงแต่ local peak ค่าบวกด้านล่างเท่านั้น ในขณะที่ local peak ค่าลบทั้ง 2 บริเวณยังคงปรากฏในทุกระนาบตัดขวาง การไหลและขยายตัวเป็นบริเวณที่กว้างขึ้น
- 4) ผลการทดลองโดยรวมมีความสอดคล้องกับ Witayaprapakorn (2013), Soupramongkol (2015), และ Sornphrom (2015)

กรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF)

- โครงสร้างของเจ็ตในทุกกรณีของการฉีดเจ็ตควบคุมในทุกระนาบตัดขวางการ ไหลจะประกอบไปด้วย 2 บริเวณหลัก ได้แก่ บริเวณที่ V_{j,y} / u_{cf} มีค่าเป็นบวก ซึ่งวางตัวในแนวดิ่งบริเวณกลางเจ็ต และ บริเวณที่ V_{j,y} / u_{cf} มีค่าเป็นลบซึ่ง วางตัวประกบอยู่ด้านข้างของบริเวณที่ V_{j,y} / u_{cf} มีค่าเป็นบวกทั้งสองข้างคล้าย กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม
- เมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวางการไหล x / rd = 0.25 ซึ่งเป็นตำแหน่งที่ทำการ
 ฉีดเจ็ตควบคุม พบว่า
 - 2.1) เมื่อทำการฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m เท่ากับ 3.8% จะส่งผลให้ local
 C peak ค่าบวกบริเวณด้านล่างมีค่าสูงขึ้นเล็กน้อยเมื่อเทียบกับกรณีไม่
 ฉีดเจ็ตควบคุม (จากขนาด V_{j,y} / u_{cf} ประมาณเท่ากับ 1.50 กลายเป็น
 1.85) ในขณะที่ยังพบบริเวณที่ V_{j,y} / u_{cf} มีค่าเป็นลบทั้งสองบริเวณ
 อยู่เช่นเดียวกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม
 - 2.2) การฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m สูงขึ้น จะส่งผลให้เกิด local peak ค่าบวก เพียง peak เดียว ซึ่งจากเดิมในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมพบว่ามี local peak ค่าบวก 2 peaks โดยที่ค่าของ local peak ของกรณีฉีดเจ็ต ควบคุม จะมีค่าสูงกว่ากรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมอย่างชัดเจน และการ เพิ่มขึ้นของค่า r_m จะส่งผลให้ local peak ค่าบวกของ $V_{j,y} / u_{cf}$ สูงขึ้น
 - 2.3) บริเวณ local peak ค่าบวกของ V_{j,y} / u_{cf} วางตัวอยู่ประมาณบริเวณ
 เดียวกับ K-S ที่มีการยกตัวขึ้นตามแนวดิ่ง (ดูรูปที่ 5.3(ก) ประกอบ)

อนึ่งจากหลักฐานที่พบว่าการฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m สูงขึ้นจะ ส่งผลให้ local peak ค่าบวกของ $V_{j,y} / u_{cf}$ สูงขึ้น และบริเวณ local peak ค่าบวกของ $V_{j,y} / u_{cf}$ ซึ่งวางตัวอยู่ประมาณบริเวณเดียวกับ K-S ที่มีการยกตัวขึ้นตามแนวดิ่ง จะมีความสอดคล้องกับผลการทดลองใน ส่วนของ $V_{j,x} / u_{cf}$ ในหัวข้อที่ 5.2.3 ที่พบว่าเมื่อเริ่มฉีดเจ็ตควบคุมที่ ค่า r_m สูงขึ้น จะส่งผลให้ค่า $V_{j,x} / u_{cf}$ ที่บริเวณกึ่งกลางด้านบนของ K-S ที่มีลักษณะคล้ายรูปไตที่มีการยกตัวขึ้นตามแนวดิ่ง ซึ่งคำอธิบาย ได้กล่าวไปแล้วในหัวข้อที่ 5.2.3

- 3) เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจาก upstream ไปตาม downstream
 - 3.1) กรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m เท่ากับ 3.8% พบว่า local peak ค่าบวก ด้านบนได้สลายตัวไป เหลือเพียง local peak ค่าบวกด้านล่างเท่านั้น ในขณะที่ local peak ค่าลบทั้ง 2 บริเวณยังคงปรากฏในทุกระนาบ ตัดขวางการไหลคล้ายกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม
 - 3.2) กรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m สูงกว่า 3.8% พบว่า local peak ค่าบวก (ซึ่งปรากฏเพียง peak เดียว) มีการสลายตัวอย่างต่อเนื่องตลอดช่วงที่ ทำการเก็บข้อมูล ในขณะที่โดยภาพรวมแล้ว local peak ค่าลบทั้ง 2 บริเวณยังคงปรากฏในทุกระนาบตัดขวางการไหลและมีขนาดบริเวณที่ ใหญ่ขึ้น

จุฬาลงกรณมหาวทยาลย

Chulalongkorn University

5.2.5 ผลของการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (LVCJ) ต่อโครงสร้างความเร็วของเจ็ต ตามแนวแกน spanwise ไร้มิติ (V_{j,z} / u_{cf})

รูปที่ 5.5(ก)-(จ) แสดงผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่ง ด้าน ท้ายลมต่อเจ็ตหลักต่อการกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน spanwise ไร้มิติ ($V_{j,z}$ / u_{cf}) ที่ระนาบตัดขวาง x / rd = 0.25, 0.5, 0.75, 1.0, และ 1.5 ตามลำดับ ผลการ ทดลองพบว่า

กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF)

- โครงสร้างการกระจายตัวของความเร็วของเจ็ตตามแนวแกน spanwise ไร้มิติ ในทุกระนาบตัดขวางการไหลพบว่า V_{j,z} / u_{cf} จะมีลักษณะคล้ายปีกผีเสื้อ โดย ที่จะมี positive local peak และ negative local peak วางตัวเป็นคู่ๆ และมี ทั้งหมด 2 คู่ด้วยกัน โดยคู่บนจะมีขนาดใหญ่กว่าคู่ล่าง
- 2) ทิศทางของความเร็วตามแนวแกน spanwise จะมีความสอดคล้องกับทิศ ทางการหมุนวนของโครงสร้าง CVP คู่หลัก (ดูรูปที่ 5.6(ก)-(จ) ประกอบ) กล่าวคือ เจ็ตจะมีความเร็วในทิศที่พุ่งออกจากระนาบสมมาตรที่บริเวณด้านบน (lobe บน) และจะพุ่งเข้าสู่ระนาบสมมาตรที่บริเวณด้านล่าง (lobe ล่าง) โดยที่ การตัดกันของ lobe ที่มีเครื่องหมายเหมือนกันซึ่งวางตัวแทยงมุมกันจะทำให้ เกิดโครงสร้างอานม้า (saddle point) ที่บริเวณกึ่งกลางเจ็ตขึ้น
- เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจาก upstream ไปตาม downstream พบว่า ค่าของคู่ local peak ทั้งสองคู่จะค่อยๆ สลายไปอย่างต่อเนื่องตลอดช่วงระนาบตัดขวางการ ไหลที่ทำการประเมินวัด
- 4) ผลการทดลองในประเด็นที่ 1-3 มีความสอดคล้องกับ Soupramongkol (2015), Sornphrom (2015), และ Tekhuad (2015)

กรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF)

- โครงสร้างการกระจายตัวของความเร็วของเจ็ตตามแนวแกน spanwise ไร้มิติ ในทุกกรณีของการฉีดเจ็ตควบคุมจะมีส่วนประกอบหลักของโครงสร้าง เช่นเดียวกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม กล่าวคือ จะมี positive local peak และ negative local peak จำนวน 2 คู่ด้วยกัน โดยคู่บนจะมีขนาดใหญ่กว่าคู่ล่าง ซึ่งทิศทางของความเร็วตามแนวแกน spanwise จะมีความสอดคล้องกับทิศ ทางการหมุนวนของโครงสร้าง CVP โดยที่การตัดกันของ lobe ที่มีเครื่องหมาย เหมือนกันซึ่งวางตัวแทยงมุมกันจะทำให้เกิดโครงสร้างอานม้า (saddle point) ที่บริเวณกึ่งกลางเจ็ตขึ้น คล้ายกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม
- เมื่อพิจารณาในที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.25 ซึ่งเป็นตำแหน่ง ที่ทำการฉีดเจ็ตควบคุม พบว่า
 - 2.1) เมื่อทำการฉีดเจ็ตควบคุมในทุกกรณีจะส่งผลให้ค่า V_{j,z} / u_{cf} ของคู่ peak ทั้งสองคู่สูงขึ้นเล็กน้อยเมื่อเทียบกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (จาก ค่าสูงสุดประมาณ 0.6 ในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมกลายเป็นค่าสูงสุด

ประมาณ 0.9 ในกรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m เท่ากับ 13%) นอกจากนั้นยังพบว่าคู่ของ local peak ด้านบนจะถูกยืดออกใน แนวดิ่งเมื่อเทียบกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม

- 2.2) การเพิ่มขึ้นของค่า r_m จะส่งผลให้คู่ของ local peak ด้านบนยึดตัวใน แนวดิ่งมากขึ้น ซึ่งจะเห็นได้ชัดในกรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m เท่ากับ 13%
- เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจาก upstream ไปตาม downstream พบว่าค่าของคู่ peak ทั้ง 2 คู่จะค่อยๆ สลายไปอย่างต่อเนื่องตลอดช่วงระนาบตัดขวางการไหลที่ทำ การประเมินวัดเช่นเดียวกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม

5.2.6 ผลของการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (LVCJ) ต่อการกระจายตัวของ vorticity ในแกน streamwise ไร้มิติ ($\omega_{j,x}d/u_{cf}$)

งานวิจัยนี้นิยาม vorticity จาก $\bar{\omega}_j = \bar{\nabla} \times \bar{V}_j$ เมื่อ \bar{V}_j คือเวกเตอร์สนามความเร็วของ ส่วนผสมของเจ็ตหลัก ดังนั้นองค์ประกอบของ vorticity ในแนวแกน streamwise สามารถเขียนได้ ดังนี้

$$\omega_{j,x} = \frac{\partial V_{j,z}}{\partial y} - \frac{\partial V_{j,y}}{\partial z}$$
(5.2)

ตาลงกรณ์มหาวิทยาล*ั*ย

- เมื่อ $\omega_{j,x}$ คือ vorticity ในแนวแกน streamwise ของส่วนผสมของเจ็ตหลัก เฉลี่ยเทียบกับเวลา
 - *V_{j,z}* คือ องค์ประกอบของความเร็วในแนวแกน spanwise ของส่วนผสม
 ของเจ็ตหลักเฉลี่ยเทียบกับเวลา
 - *V_{j,y}* คือ องค์ประกอบของความเร็วในแนวแกน transverse ของส่วนผสม
 ของเจ็ตหลักเฉลี่ยเทียบกับเวลา

รูปที่ 5.6(ก)-(จ) แสดงผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้าน ท้ายลมต่อเจ็ตหลักต่อการกระจายตัวของ vorticity ของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยไร้มิติในแกน streamwise ($\omega_{j,x}d/u_{cf}$) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd = 0.25, 0.5, 0.75, 1.0, และ 1.5 ตามลำดับ ผลการทดลองพบว่า

กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF)

- ที่บริเวณ upstream พบว่ามีคู่ vortex ที่มีเครื่องหมายตรงข้ามและมีการหมุน สวนทางกัน (Counter-rotating vortex pair, CVP) อยู่ทั้งหมด 3 คู่ด้วยกัน ได้แก่ 1 คู่หลัก ซึ่งมีรูปร่างคล้ายกับจุลภาคกลับหัว (inverse comma) และมี ขนาดใหญ่ที่สุด นอกจากนั้นยังพบคู่ vortex อีก 2 คู่ย่อยซึ่งมีทิศทางการหมุนที่ สวนทางกับคู่หลัก โดยคู่หนึ่งจะวางตัวอยู่บริเวณกลางเจ็ตระหว่าง vortex คู่หลัก และอีกคู่หนึ่งจะวางตัวอยู่บริเวณด้านล่างเจ็ตใต้คู่หลัก อนึ่งทิศทางการหมุนของ vortex ที่วางตัวอยู่บริเวณด้านล่างเจ็ตใต้ vortex คู่หลักนี้จะมีความสอดคล้อง กับทิศทางการหมุนของโครงสร้าง houseshoe vortex
- 2) เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจาก upstream ไปตาม downstream พบว่ากำลังของคู่ vortex ทั้ง 3 คู่จะสลายตัวไปอย่างต่อเนื่องตลอดช่วงระนาบตัดขวางที่ทำการ ประเมินวัด โดยที่เมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd ตั้งแต่ 0.75 ขึ้น ไป จะพบว่า vortex คู่ย่อยที่วางตัวอยู่บริเวณกลางเจ็ตระหว่าง vortex คู่หลัก ได้สลายตัวไปเกือบหมดแล้ว เหลือแต่ vortex คู่หลักที่เป็นโครงสร้าง CVP ของ เจ็ตในกระแสลมขวาง และ vortex คู่ย่อยที่วางตัวอยู่บริเวณด้านล่างเจ็ตใต้คู่ หลัก โดยที่ vortex คู่หลักจะมีความเด่นชัด ในขณะที่ vortex คู่ย่อยที่วางตัวอยู่ บริเวณด้านล่างเจ็ตใต้ vortex คู่หลักจะไม่เด่นชัด

กรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF)

- เมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.25 ซึ่งเป็นตำแหน่งที่ ทำการฉีดเจ็ตควบคุม พบว่า
 - 1.1) โดยภาพรวมแล้ว การฉีดเจ็ตควบคุมจะส่งผลให้ peak ของ vorticity สูงขึ้น เมื่อเทียบกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม
 - 1.2) เมื่อทำการฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m เท่ากับ 3.8% พบว่าโครงสร้างโดย ภาพรวมของการกระจายตัวของ vorticity ในแกน streamwise ยังมี ความคล้ายคลึงกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมอยู่ กล่าวคือ ยังคงพบคู่ vortex ที่มีการหมุนสวนทางกันอยู่ทั้งหมด 3 คู่ เช่นเดียวกับกรณีไม่ฉีด เจ็ตควบคุม
 - 1.3) เมื่อทำการฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m สูงขึ้น พบว่าจะส่งผลให้โครงสร้าง ของการกระจายตัวของ vorticity ในแกน streamwise จะเริ่มมีความ แตกต่างกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมอย่างชัดเจน กล่าวคือจะพบคู่ vortex

ที่มีการหมุนสวนทางกันเพียง 2 คู่เท่านั้น ได้แก่ vortex คู่หลักที่เป็น โครงสร้าง CVP ของเจ็ตและอีกหนึ่งคู่ย่อยที่วางตัวอยู่ด้านล่างใต้ vortex คู่หลัก โดยรูปร่างของคู่ vortex ที่เหลืออยู่มีลักษณะที่เปลี่ยนไป เมื่อเทียบกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม ดังนี้

- รูปร่างโดยภาพรวมของ vortex คู่หลักที่เป็นโครงสร้าง CVP ของเจ็ต จะมีลักษณะตรงและสูงขึ้นในแนวดิ่งเมื่อเปรียบเทียบ กับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมซึ่งมีลักษณะคล้ายจุลภาคกลับหัว (inverse comma)
- 1.3.2) คู่ vortex ย่อยอีกคู่หนึ่งที่เคยวางตัวอยู่บริเวณด้านล่างเจ็ตใต้ vortex คู่หลักและมีเครื่องหมายสอดคล้องกับทิศทางการหมุน ของโครงสร้าง houseshoe vortex จะยืดตัวขึ้นตามแนวดิ่ง และย้ายตำแหน่งจากบริเวณใต้ vortex คู่หลักมาอยู่บริเวณ ระหว่าง vortex คู่หลัก ซึ่งจะเห็นได้อย่างชัดเจนในกรณีฉีดเจ็ต ควบคุมที่ค่า r_m เท่ากับ 13%
- 1.4) การเพิ่มขึ้นของค่า r_m จะส่งผลให้ peak ของ vorticity สูงขึ้น และ ส่งผลให้ vortex คู่หลักและคู่ย่อยก็จะมีการยืดขึ้นในแนวดิ่งมากขึ้น
- เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจาก upstream ไปตาม downstream จะพบว่า peak ของ vorticity ในทุกกรณีของการฉีดเจ็ตควบคุมจะมีการสลายตัวอย่างต่อเนื่องตลอด ช่วงที่ทำการประเมินวัดเช่นเดียวกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม
- 3) ในกรณีของการฉีดเจ็ตควบคุมที่มีค่า r_m สูงกว่า 8% เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจาก upstream ไปยังระนาบตัดขวาง x/rd ตั้งแต่ 0.75 เป็นต้นไป พบว่าเกิดการ ฟอร์มตัวของ vortex คู่หลักของเจ็ตควบคุมขึ้น (โครงสร้าง CVP ของเจ็ต ควบคุม) โดยที่จะเห็นได้ชัดในกรณีที่ฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m เท่ากับ 13% ซึ่ง ชี้แนะถึงเมื่อเจ็ตพัฒนาตัวไปตาม downstream เจ็ตควบคุมจะประพฤติตัว เปรียบเสมือนเป็นเจ็ตในกระแสลมขวางอีกตัวหนึ่งซึ่งอยู่ใต้เจ็ตหลัก โดย CVP คู่ บนมาจากเจ็ตหลัก และ CVP จะคู่ล่างมาจากเจ็ตควบคุม

บทที่ 6

ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้าย ลมต่อเจ็ตหลักต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร ประสิทธิผล ของการใช้เจ็ตควบคุม เส้นทางเดิน และค่า Circulation ของเจ็ต

เนื้อหาในบทนี้ประกอบด้วยผลการทดลองที่บ่งบอกถึงผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวล ของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (E) รวมไปถึง ประสิทธิผลของการใช้เจ็ตควบคุม (η) ทั้งในกรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือ ของไหลชนิดเดียวกับของไหลในกระแสลมขวาง (F_2) และไม่ใช่ของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ต หลัก (F_1) และกรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ต เจ็ตหลัก (F_1) นอกจากนี้เนื้อหาในบทนี้จะกล่าวถึงผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ต ควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ต่อคุณลักษณะและปริมาณทางฟิสิกส์ของเจ็ตในกระแสลมขวางที่สำคัญอีก 2 ปริมาณ ได้แก่ เส้นทางเดิน และค่า circulation ไร้มิติของเจ็ต บน rd scale

เพื่อทบทวนการคำนวณค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรดังที่ได้กล่าวโดย ละเอียดในบทที่ 3 แล้วนั้น อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรสามารถนิยามเป็น

$$E = \frac{Q_{F_1}(x)}{Q_{F_1,o}}$$
(3.1)

Chulalongkorn Universit

โดย

Q_E(x) คือ

คือ

E

อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเฉลี่ยเทียบกับเวลา อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของของไหลที่เป็นของไหลชนิด เดียวกับของไหลในเจ็ตหลักที่ไหลผ่านระนาบตัดขวางที่ตำแหน่ง xเฉลี่ยเทียบกับเวลา โดยในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมและกรณีฉีดเจ็ตควบคุม โดยที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิด เดียวกับของไหลในกระแสลมขวาง (F_2) จะหมายถึงอัตราการไหลเชิง ปริมาตรของส่วนผสมของของไหลที่มาจากเจ็ตหลัก หรือสามารถเรียกอย่าง ย่อเป็น "อัตราการไหลของส่วนผสมของเจ็ตหลัก" และในกรณีที่กำหนดให้ ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ต หลัก (F_1) จะหมายถึง อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของของไหล ที่มาจากทั้งเจ็ตหลักและเจ็ตควบคุม หรือสามารถเรียกอย่างย่อว่า "อัตรา การไหลของส่วนผสมของเจ็ตหลักและส่วนผสมของเจ็ตควบคุม"

Q_{F1,0} คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรรวมของของไหลที่เป็นชนิดเดียวกับเจ็ตหลักที่
 ปากทางออก โดยจะรวมถึงอัตราการไหลของเจ็ตควบคุมในกรณีที่ของไหล
 ที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F₁)

เมื่อประยุกต์ใช้สมการที่ 3.1 กับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) จึงได้เป็น

$$E = \frac{Q_{F_1}(x)}{Q_{F_1,o}} = \frac{(Q_{mj,o} + Q_{cf/mj})}{Q_{mj,o}}$$
(3.2)

เมื่อ $Q_{F_i}(x)$ คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของของไหลที่เป็นของไหลชนิด เดียวกับของไหลในเจ็ตหลักที่ไหลผ่านระนาบตัดขวางที่ตำแหน่ง x เฉลี่ย เทียบกับเวลา ซึ่งในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) จะหมายถึงอัตราการไหล เชิงปริมาตรของส่วนผสมของเจ็ตหลัก โดยที่ตามกฎการอนุรักษ์มวล (conservation of mass) จะสามารถเขียนได้เป็น $Q_{F_i}(x) = Q_{mj,o} + Q_{cf/mj}$

$$Q_{mi,o}$$
คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรที่ปากทางออกของเจ็ตหลัก

Q_{cf/mj} คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของของไหลที่เป็นของไหลชนิด
 เดียวกับกระแสลมขวางทั้งหมด (F₂) ที่ถูกเหนี่ยวนำให้เข้าไปผสมกับเจ็ต
 หลักผ่าน control surface ของปริมาตรควบคุม (CV) ดังแสดงใน
 รูปที่ 3.1

อนึ่ง $Q_{F_1}(x) [= Q_{mj,o} + Q_{cf/mj}]$ ในกรณีนี้จะมีค่าเท่ากับอัตราการไหลเชิงปริมาตรของ ส่วนผสมของเจ็ตหลัก ซึ่งสามารถประเมินวัดได้โดยตรงด้วยเทคนิคการวัดด้วย SPIV ประกอบกับการ ใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะในเจ็ตหลักเท่านั้น โดยที่ค่าที่ประเมินวัดได้นั้นจะมีความถูกต้องและ สอดคล้องกับกายภาพการไหลจริงในงานวิจัยนี้อยู่แล้ว สำหรับกรณีที่มีการฉีดเจ็ตควบคุมนั้น งานวิจัยนี้จะพิจารณาเฉพาะ 2 กรณีของของไหลที่เป็นเจ็ต ควบคุม ดังนั้นสมการที่ 3.1 สามารถประยุกต์ใช้ได้ใน 2 กรณี ได้แก่

 กรณีที่ของไหลที่เป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (F₂) และไม่ใช่ของไหล ชนิดเดียวกับเจ็ตหลัก (F₁) ซึ่งสามารถคำนวณได้จากสมการที่ 3.3

$$E_{1} = \frac{Q_{F_{1}}(x)}{Q_{F_{1},o}} = \frac{(Q_{mj,o} + Q_{cf/mj})}{Q_{mj,o}}$$
(3.3)

เมื่อ $Q_{F_i}(x)$ คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของของไหลที่เป็นของไหลชนิด เดียวกับของไหลในเจ็ตหลักที่ไหลผ่านระนาบตัดขวางที่ตำแหน่ง x เฉลี่ย เทียบกับเวลา ซึ่งในกรณีนี้จะหมายถึงอัตราการไหลเชิงปริมาตรของ ส่วนผสมของเจ็ตหลัก โดยที่ตามกฎการอนุรักษ์มวล (conservation of mass) จะสามารถเขียนได้เป็น $Q_{F_i}(x) = Q_{mj,o} + Q_{cf/mj}$

$$Q_{\scriptscriptstyle mi,o}$$
คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรที่ปากทางออกของเจ็ตหลัก

Q_{cf/mj} คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของของไหลที่เป็นของไหลชนิด
 เดียวกับกระแสลมขวางทั้งหมด (F₂) ที่ถูกเหนี่ยวนำให้เข้าไปผสมกับเจ็ต
 หลักผ่าน control surface ของปริมาตรควบคุม (CV) ดังแสดงในรูปที่ 3.2
 ไม่ว่าของไหลนั้นจะมาจากกระแสลมขวางหรือเจ็ตควบคุมก็ตาม

อนึ่ง $Q_{F_1}(x) [= Q_{mj,o} + Q_{cf/mj}]$ ในกรณีนี้จะมีค่าเท่ากับอัตราการไหลเชิงปริมาตรของ ส่วนผสมของเจ็ตหลัก ซึ่งสามารถประเมินวัดได้โดยตรงด้วยเทคนิคการวัดด้วย SPIV ประกอบกับการ ใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะในเจ็ตหลักเท่านั้น โดยที่ค่าที่ประเมินวัดได้นั้นจะมีความถูกต้องและ สอดคล้องกับกายภาพการไหลจริงในงานวิจัยนี้อยู่แล้ว

 กรณีที่ของไหลที่เป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับเจ็ตหลัก (F₁) ซึ่งสามารถคำนวณได้ จากสมการที่ 3.3

$$E_{2} = \frac{Q_{F_{1}}(x)}{Q_{F_{1},o}} = \frac{(Q_{mj,o} + Q'_{cf/mj}) + Q_{cj,o} + Q'_{cf/cj}}{Q_{mj,o} + Q_{cj,o}}$$
(3.4)

เมื่อ $Q_{F_i}(x)$ คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของของไหลที่เป็นของไหลชนิด เดียวกับของไหลในเจ็ตหลักที่ไหลผ่านระนาบตัดขวางที่ตำแหน่ง x เฉลี่ย เทียบกับเวลา ซึ่งในกรณีนี้จะหมายถึงอัตราการไหลเชิงปริมาตรของ ส่วนผสมของเจ็ตหลักและส่วนผสมของเจ็ตควบคุม โดยที่ตามกฎการ อนุรักษ์มวล (conservation of mass) จะสามารถเขียนได้เป็น

$$Q_{F_1}(x) = (Q_{mj,o} + Q'_{cf/mj}) + Q_{cj,o} + Q'_{cf/cj}$$

$(Q_{mj,o} + Q'_{cf/mj})$) คือ	อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของเจ็ตหลัก
$Q_{mj,o}$	คือ	อัตราการไหลเชิงปริมาตรที่ปากทางออกของเจ็ตหลัก
$Q_{cf/mj}^{\prime}$	คือ	อัตราการไหลเชิงปริมาตรของกระแสลมขวางที่ถูกเจ็ต
		หลักเหนี่ยวนำเข้ามาผสมผ่าน control surface ที่เป็น
		ผิวสัมผัสระหว่างส่วนผสมของเจ็ตหลักกับกระแสลมขวาง
		บริสุทธิ์เท่านั้น ไม่รวมส่วนของเจ็ตควบคุม
$Q_{cj,o}$	คือ	อัตราการไหลเชิงปริมาตรที่ปากทางออกของเจ็ตควบคุม
$Q_{cf/cj}^{\prime}$	คือ	อัตราการไหลเชิงปริมาตรของกระแสลมขวางที่ถูกเจ็ต
		ควบคุมเหนี่ยวนำเข้ามาผสมผ่าน control surface ที่
		เป็นผิวสัมผัสระหว่างส่วนผสมของเจ็ตควบคุมและกระแส
		ลมขวางเท่านั้น ไม่รวมส่วนของเจ็ตหลัก ก่อนที่เจ็ตหลัก
		จะเหนี่ยวนำให้เจ็ตควบคุมเข้ามาผสม

อย่างไรก็ตามเนื่องด้วยข้อจำกัดของอุปกรณ์การทดลอง จึงส่งผลให้งานวิจัยนี้ไม่สามารถใส่ อนุภาคติดตามการไหลในเจ็ตควบคุมได้ ดังนั้นอัตราการไหลเชิงปริมาตรที่สามารถประเมินวัดได้จริง ด้วย SPIV นั้นคืออัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของเจ็ตหลักเท่านั้น จึงทำให้ไม่ครอบคลุมใน ทุกกรณีของการประยุกต์ใช้สมการที่ 3.4 อย่างไรก็ตามด้วยข้อสมมติฐานที่ว่า "ที่ระนาบตัดขวางการ ไหล *x* ที่ทำการประเมินวัดอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร เจ็ตควบคุมถูกเจ็ตหลัก เหนี่ยวนำเข้าไปผสมหมดแล้ว" จึงส่งผลให้อัตราการไหลเชิงปริมาตรที่สามารถประเมินวัดได้จริงด้วย SPIV มีความสอดคล้องกับการประยุกต์ใช้ในสมการที่ 3.4 และทำให้การประยุกต์ใช้ค่า *E*₂ มีความถูก ต้อง โดยที่การพิสูจน์ได้ถูกกล่าวไปโดยละเอียดแล้วในหัวข้อที่ 3.1 อนึ่งเนื่องจากงานวิจัยนี้ใช้เทคนิค SPIV ประกอบกับการใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะใน เจ็ตหลักเท่านั้น ไม่ใส่ในกระแสลมขวางและเจ็ตควบคุม ดังนั้น เส้นทางเดินและค่า circulation ไร้มิติ ของเจ็ต ที่จะกล่าวถึงในงานวิจัยนี้จะหมายถึงปริมาณของของไหลที่เป็นส่วนผสมของเจ็ตหลักเท่านั้น **หมายเหตุสัญลักษณ์ :** เพื่อให้เกิดความกระขับในการเขียนสัญลักษณ์ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ต หลักซึ่งคือ " V_{m_j} " ที่ได้กล่าวไปในหัวข้อ 3.5 งานวิจัยนี้จะเขียนแทนด้วย " V_j " (เขียน subscript " *j*" แทน "*mj*")

6.1 การสอบทวนค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรกับงานวิจัยก่อนหน้า

รูปที่ 6.1 แสดงการเปรียบเทียบค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรสำหรับกรณี ไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) ระหว่างงานวิจัยนี้กับงานวิจัยภายใน Fluid Mechanics Research Laboratory (FMRL) ซึ่งประกอบไปด้วยทั้งหมด 8 งานวิจัยด้วยกันคือ งานวิจัยปัจจุบัน, Witthayaprapakorn (2013), Srimekharat (2013), Dawyok (2014), Wongthongsiri (2014), Soupramongkol (2015), Sornphom (2015), และ Tekhuad (2015) ในกรณีที่อัตราส่วนความเร็ว ประสิทธิผล (*r*) เท่ากับ 4 รวมไปถึงยังเปรียบเทียบค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรใน งานวิจัยนี้กับสมการของ Pruekwatana *at al.* (2016) และงานวิจัยของ Yuan and Street ซึ่ง ศึกษาอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรที่อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (*r*) เท่ากับ 3.3 ผลการศึกษาพบว่า

ลงกรณ์มหาวิทยาลัเ

 เพื่อให้สามารถเปรียบเทียบผลการทดลองในงานวิจัยปัจจุบันกับงานวิจัยในอดีตได้ งานวิจัยนี้ จึงนิยามค่าความคลาดเคลื่อนขึ้นดังนี้

$$e = \left| \frac{E_{\text{present work}} - E_{ref}}{E_{ref}} \right| \times (100\%)$$

โดยที่

e

คือ ค่าความคลาดเคลื่อน

คือ

คือ

อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรที่ประเมินวัด ได้ในงานวิจัยนี้ที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd ใดๆ จุดอ้างอิงของค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิง ปริมาตรที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd ใดๆ ในกรณีที่ ไม่ฉีดเจ็ตควบคุม

 $E_{\it ref}$

E_{present work}

สำหรับการเปรียบเทียบโดยที่กำหนดให้ $E_{_{ref}}$ เท่ากับ \overline{E} ของทั้ง 8 งานวิจัยภายใน FMRL ผลการเปรียบเทียบพบว่าค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรในกรณีไม่ฉีดเจ็ต ควบคุมจะมีความสอดคล้องกันและมีความคลาดเคลื่อนสูงสุด ($e_{_{
m max}}$) ไม่เกิน 11%

- 2) เมื่อทำการเปรียบเทียบค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรในกรณีไม่ฉีดเจ็ต ควบคุมโดยการกำหนดให้ E_{ref} คือค่า E จากสมการการประมาณการพัฒนาตัวของ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรที่เสนอโดย Pruekwatana at al. (2016) โดย การแทนค่า r เท่ากับ 4 ผลการเปรียบเทียบพบว่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิง ปริมาตรของงานวิจัยนี้และงานวิจัยของ Pruekwatana et al. (2016) มีความสอดคล้องกัน โดยที่มีความคลาดเคลื่อนสูงสุด (e_{max}) ไม่เกิน 4.8%
- การประยุกต์ใช้สมการการประมาณการพัฒนาตัวของอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิง ปริมาตรที่เสนอโดย Pruekwatana *et al.* (2016) ที่ค่าอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) เท่ากับ 3.3 ซึ่งเท่ากับงานวิจัยของ Yuan and Street (1998) พบว่า สมการที่เสนอโดย Pruekwatana *et al.* (2016) มีความสอดคล้องกับผลการทดลองของ Yuan and Street (1998)
- มื่อทำการเปรียบเทียบค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรที่ประเมินวัดได้จาก งานวิจัยนี้ซึ่งทำการทดลองที่อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) เท่ากับ 4 กับงานวิจัยของ Yuan and Street (1998) โดยทำการทดลองที่อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) เท่ากับ 3.3 พบว่าค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรในงานวิจัยนี้มากกว่าสมการจาก งานวิจัยของ Yuan and Street (1998) ในทุกๆระนาบตัดขวาง x/rd ซึ่งเป็นผลจากการที่ ค่า r ของงานวิจัยนี้สูงกว่างานวิจัยของ Yuan and Street (1998) เล็กน้อย

โดยที่ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรและสัมประสิทธิ์จากสมการยกกำลังของงานวิจัย ทั้งหมดจะถูกสรุปไว้ในตารางที่ 6.1

6.2 ผลของการกำหนดชนิดของของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมต่อค่าอัตราส่วน การเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร

ก่อนที่จะกล่าวถึงผลของ r_m ที่มีต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร เส้นทางเดิน และค่า circulation ของเจ็ตโดยละเอียด เพื่อให้เห็นถึงภาพรวมถึงผลของการกำหนดชนิดของของ ไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมต่อค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรจึงนำมาสู่เนื้อหาใน หัวข้อนี้ที่จะกล่าวถึงการเปรียบเทียบค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรระหว่างกรณีไม่ ฉีดเจ็ตควบคุม, ฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m เดียวกันในกรณีที่มีการเลือกใช้ชนิดของของไหลที่แตกต่างกัน 2 ชนิด (E_1, E_2) , และกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมโดยคิดเปรียบเสมือนว่าเจ็ตหลักมีอัตราส่วนความเร็ว ประสิทธิผล (r) ซึ่งรวมผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ไป แล้ว $(E_{\mathrm{ICF, mod } r})$

อนึ่งจากผลการทดลองที่จะกล่าวต่อไปในหัวข้อที่ 6.3 พบว่าเมื่อเปรียบเทียบระหว่างค่า อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรใน case I (E_1) และ case II (E_2) ในแต่ละ r_m จะมี แนวโน้มไปทางเดียวกัน ดังนั้นในหัวข้อนี้จึงเลือกแสดงเฉพาะกรณี r_m เท่ากับ 13% เท่านั้น

รูปที่ 6.2 แสดงการเปรียบเทียบค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรกรณี

- 1) ไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF)
- 2) ฉีดเจ็ตควบคุมโดยมีค่า r_m เท่ากับ 13% เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือ ของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (E₁)
- ฉีดเจ็ตควบคุมโดยมีค่า r_m เท่ากับ 13% เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือ ของไหลชนิดเดียวกับเจ็ตหลัก (E₂)
- 4) ไม่ฉีดเจ็ตควบคุมโดยคิดเปรียบเสมือนว่าเจ็ตหลักมีอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) ซึ่ง รวมผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ซึ่งเท่ากับ 13% ไปแล้ว ดังนั้นค่า r_{mod} จะเท่ากับ 4.52 (ที่ r_m = 13%)

ผลการเปรียบเทียบโดยภาพรวมสามารถอธิบายได้ดังนี้

- ในทุกระนาบตัดขวางการไหล การฉีดเจ็ตควบคุมทั้ง 2 กรณี (E₁ หรือ E₂) จะส่งผลให้ค่า อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรสูงกว่ากรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมและกรณีไม่ฉีดเจ็ต ควบคุมโดยคิดเปรียบเสมือนว่าเจ็ตหลักมีอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) ซึ่งรวมผลของ อัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ไปแล้ว (E_{JICF, mod r})
- เมื่อเปรียบเทียบระหว่าง 2 กรณีของการกำหนดชนิดของของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมที่ ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เดียวกัน พบว่า ในทุกๆระนาบตัดขวาง x/rd อัตราส่วน การเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรในกรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือ ของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (E₁) จะมีค่าสูงกว่ากรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมา ฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับเจ็ตหลัก (E₂)

สำหรับทั้ง 3 กรณีของค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรจะพบว่า

 $E_1 > E_2 > E_{\text{JICF, mod }r}$ ในทุกระนาบตัดขวางการไหล x / rd

อนึ่ง จากผลการทดลองที่พบว่า E_1 มากกว่า E_2 เสมอในทุกระนาบตัดขวางการไหล สามารถอธิบายได้ดังนี้ การฉีดเจ็ตควบคุมโดยกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมนั้นเป็นของ ไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (F_2) จะสามารถมองเปรียบเสมือนการผลักกระแสลมขวางให้เข้าไป ผสมกับเจ็ตหลักโดยตรง ในขณะที่การฉีดเจ็ตควบคุมโดยกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม นั้นเป็นของไหลชนิดเดียวกับเจ็ตหลัก (F_1) จะสามารถมองเปรียบเสมือนได้ว่าเจ็ตควบคุมซึ่งเป็นของ ไหลชนิดเดียวกับเจ็ตหลักจะทำหน้าที่ช่วยเหนี่ยวนำกระแสลมขวางเข้ามาผสมกับเจ็ตหลักในลักษณะ คล้ายเจ็ตอิสระเท่านั้น

เมื่อมองในมุมการเปรียบเทียบเชิงตัวเลข การนิยามอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิง ปริมาตรในสมการที่ 3.1 พบว่า พจน์ $Q_{F_{1,o}}$ ที่ส่วนซึ่งคือ ผลรวมของอัตราการไหลเชิงปริมาตรของ ของไหลที่เป็นชนิดเดียวกับเจ็ตหลักที่ปากทางออก (โดยจะรวมถึงอัตราการไหลของเจ็ตควบคุมใน กรณีที่ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก) ดังนั้นการ ฉีดเจ็ตควบคุมโดยการกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียกับเจ็ตหลัก จึงส่งผลให้พจน์ $Q_{F_{1,o}}$ ที่ส่วนสูงขึ้น ในขณะที่พจน์ $Q_{F_1}(x)$ ที่เศษ ซึ่งคืออัตราการไหลเชิงปริมาตร อัตราการไหลเชิงปริมาตรของส่วนผสมของของไหลที่เป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลักที่ ไหลผ่านระนาบตัดขวางที่ตำแหน่ง x เฉลี่ยเทียบกับเวลา ที่สามารถประเมินวัดได้ด้วย SPIV มีค่าเท่า เดิมไม่ว่าจะกำหนดชนิดของของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมเป็นชนิดใดก็ตาม ด้วยเหตุนี้จึงส่งผลให้ ค่า E_1 มากกว่า ค่า E_2 ในทุกระนาบตัดขวางที่ทำการประเมินวัดอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสม เชิงปริมาตร

6.3 ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลักต่ออัตราส่วน การเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร

รูปที่ 6.3(ก)-(ข) แสดงผลของอัตราส่วนอัตราไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลักต่อ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร โดยกรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม คือของไหลที่เป็นชนิดเดียวกับของไหลในกระแสลมขวาง (*E*₁) จะแสดงในรูปที่ 6.3(ก) และกรณีที่ กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (*E*₂) จะ แสดงในรูปที่ 6.3(ข)

กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF)

ผลการทดลองในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) พบว่า

- เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวไปตาม downstream แล้ว อัตราส่วนการเหนี่ยวน้ำการผสมเชิงปริมาตร ของเจ็ต (E) จะมีค่าเพิ่มขึ้นอย่างต่อเนื่องในทุกๆ ระนาบตัดขวางการไหลที่ทำการ ประเมินวัด
- การเพิ่มขึ้นของค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (E) จะอยู่ในรูปของ power law และสามารถประมาณด้วยสมการ

$$E = 1 + A_E \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_E}$$
(6.1)

โดยที่ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (E) ในระนาบตัดขวางการไหลที่ทำการ ประเมินวัดและสัมประสิทธิ์ A_E และ B_E จากสมการที่ 6.1 ได้ถูกสรุปไว้ในตารางที่ 6.2

กรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF)

ผลการทดลองในกรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF) พบว่า

- เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวไปตาม downstream อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรของเจ็ต (E₁ และ E₂) จะมีค่าเพิ่มขึ้นอย่างต่อเนื่องในทุกๆ ระนาบตัดขวางการไหลที่ทำการประเมิน วัดเช่นเดียวกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF)
- การเพิ่มขึ้นของค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (E) ในกรณีของการฉีดเจ็ต ควบคุม (cJICF) จะอยู่ในรูปของ power law ดังนั้นค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิง ปริมาตร (E) จะสามารถประมาณด้วยสมการเลขยกกำลังตามสมการที่ 6.1 โดยที่ค่า อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรและสัมประสิทธิ์ A_E และ B_E จากสมการที่ 6.1 จะถูกสรุปไว้ใน
 - ตารางที่ 6.2 กรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหล ชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (E₁)
 - ตารางที่ 6.3 กรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหล ชนิดเดียวกับเจ็ตหลัก (E₂)
- เมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวางของการไหล x/rd เดียวกัน การฉีดเจ็ตควบคุมจะส่งผลให้
 อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (E₁ และ E₂) มีค่าเพิ่มขึ้นเมื่อเทียบกับกรณีไม่
 ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) และเมื่อทำการเพิ่มค่าอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุม

ต่อเจ็ตหลัก (*r_m*) จะส่งผลให้ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเพิ่มขึ้นทั้งใน กรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (*E*₁) และกรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับเจ็ต หลัก (*E*₂)

 เมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวางของการไหล x/rd เดียวกัน ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการ ผสมเชิงปริมาตรในกรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิด เดียวกับกระแสลมขวาง (E₁) จะมีค่ามากกว่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร ในกรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ต หลัก (E₂) เสมอ ซึ่งเหตุผลได้อธิบายไว้แล้วในหัวข้อที่ 6.2

6.4 การเปรียบเทียบอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรระหว่างการ ประยุกต์ใช้เจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (LVCJ) กับการประยุกต์ใช้เจ็ตควบคุม ตามแนวเส้นรอบวง (ACJ)

เนื้อหาในบทที่ 1 ได้กล่าวถึงแนวคิดใหม่และแรงจูงใจของงานวิจัยนี้ที่จะปรับแต่งเพิ่ม อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตในกระแสลมขวางด้วยการส่งเสริมกลไกการเหนี่ยวนำการ ผสมของเจ็ตในกระแสลมขวางในระนาบตัดขวางโดย CVP ซึ่งเป็นกลไกที่มีอยู่แล้วด้วยการประยุกต์ใช้ เจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม ซึ่งหลักการดังกล่าวเป็นหลักการใหม่ที่มีความแตกต่างจาก หลักการที่ใช้ในงานวิจัยในอดีตที่ส่วนใหญ่มักประยุกต์ใช้หลักการการปรับแต่งและควบคุมการ เหนี่ยวนำการผสมผ่านการกระตุ้นการก่อตัวและการพัฒนาตัวของ flow shear layer รอบปาก ทางออกของเจ็ต เช่น การประยุกต์ใช้เจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวง (ACJ) เป็นต้น ดังนั้นเพื่อให้ ทราบถึงประสิทธิภาพและเปรียบเทียบความสามารถในการส่งเสริมการเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตใน กระแสลมขวางของเทคนิคที่ประยุกต์ใช้ในงานวิจัยนี้ จึงนำมาสู่เนื้อหาในหัวข้อนี้ซึ่งจะเปรียบเทียบค่า อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรระหว่างการประยุกต์ใช้เจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้าย ลม (LVCJ) กับการประยุกต์ใช้เจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวง (ACJ)

อนึ่ง การเปรียบเทียบค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรจะทำการพิจารณา เปรียบเทียบเฉพาะในกรณีของการประยุกต์ใช้ ACJ (ที่อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (*r*) เท่ากับ 4) ที่ส่งผลให้เกิดค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรที่สูงสุด ซึ่งคือกรณีที่ทำการฉีดเจ็ต ควบคุมตามแนวเส้นรอบวงที่ตำแหน่งเชิงมุมเท่ากับ 165 องศา (I165) ที่ค่าอัตราส่วนอัตราการไหล เชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวงต่อเจ็ตหลัก (*r*_m) เท่ากับ 4% โดยการเปรียบเทียบจะ กระทำโดยการอ้างอิงผลการทดลองของ Tekhuad (2015) เพื่อเป็นการสอบทวนกรณีพื้นฐานหรือกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) ซึ่งเป็นกรณีอ้างอิงก่อน การเปรียบเทียบค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรของการประยุกต์ใช้ LVCJ และ ACJ ซึ่งจะทำให้ผลการเปรียบเทียบผลของการประยุกต์ใช้เทคนิคการฉีดเจ็ตควบคุมต่ออัตราส่วนการ เหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรระหว่างทั้งสองงานวิจัยมีความน่าเชื่อถือจึงทำได้ดังแสดงในรูปที่ 6.4(ก)

รูปที่ 6.4(ก) แสดงการพัฒนาตัวของอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรในกรณีไม่ ฉีดเจ็ตควบคุมในงานวิจัยนี้และงานวิจัยของ Tekhuad (2015) และสมการการประมาณการพัฒนา ตัวของอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรของ Pruekwatana *et al.* (2016) พบว่า ค่า อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรในแต่ละระนาบตัดขวางการไหลงานวิจัยนี้มีความ สอดคล้องกับงานวิจัยของ Tekhuad (2015) โดยที่มีความคลาดเคลื่อน (ซึ่งคิดจาก $\left| \frac{E_{\text{Present work}} - E_{\text{Tekhuad (2015)}} \right| \times (100\%))$ ในแต่ระนาบตัดขวางการไหลx/rd สูงสุดไม่เกิน 13% นอกจากนี้ยังพบว่าการการพัฒนาตัวของอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรของงานวิจัยนี้มี ความสอดคล้องกับทั้งงานวิจัยของ Tekhuad (2015) และ สมการประมาณการพัฒนาตัวของ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรจากงานวิจัยของ Pruekwatana *et al.* (2016) ที่ *r* เท่ากับ 4

รูปที่ 6.4(ข) แสดงการพัฒนาตัวของอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรด้วยการ ประยุกต์ใช้เจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมในงานวิจัยนี้และการประยุกต์ใช้เจ็ตควบคุมตามแนว เส้นรอบวงโดย Tekhuad (2015) โดยกรณีทั้งหมดที่ทำการแสดงในรูปที่ 6.4(ข) มีดังนี้

- 1) กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมของงานวิจัยนี้
- 2) กรณีฉีด LVCJ ที่ค่า $r_m = 3.8\%$ เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของ ไหลชนิดเดียวกับของไหลในกระแสลมขวาง (F_2) หรือ E_1
- 3) กรณีฉีด LVCJ ที่ค่า $r_m = 3.8\%$ เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของ ไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F_1) หรือ E_2
- 4) กรณีฉีด LVCJ ที่ค่า $r_m = 13\%$ เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหล ชนิดเดียวกับของไหลในกระแสลมขวาง (F_2) หรือ E_1
- กรณีฉีด LVCJ ที่ค่า r_m = 13% เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหล ชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F₁) หรือ E₂

- กรณีฉีด ACJ ที่ค่า r_m = 4% ที่ตำแหน่งเชิงมุมเท่ากับ ±165 องศา (I165) เมื่อกำหนดให้ ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในกระแสลมขวาง (F₂) หรือ E₁
- กรณีฉีด ACJ ที่ค่า r_m = 4% ที่ตำแหน่งเชิงมุมเท่ากับ ±165 องศา (I165) เมื่อกำหนดให้ ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F₁) หรือ E₂
- สมการการประมาณการพัฒนาตัวของอัตราส่วนการเหนี่ยวน้ำการผสมเชิงปริมาตรกรณีไม่ฉีด เจ็ตควบคุมโดย Preukwatana et al. (2016) ที่ r เท่ากับ 4

จากรูปที่ 6.4(ข) พบว่า

- ทุกกรณีของการฉีดเจ็ตควบคุม (ไม่ว่าจะประยุกต์ใช้เทคนิค LVCJ หรือ ACJ ก็ตาม) ค่า E₁
 จะมากกว่า ค่า E₂ เสมอ โดยการอธิบายเหตุผลได้กล่าวไปแล้วในหัวข้อที่ 6.2
- ทุกระนาบตัดขวางการไหล x/rd การฉีด LVCJ ในกรณี r_m เท่ากับ 13% และการฉีด ACJ ในกรณี r_m เท่ากับ 4% จะส่งผลให้อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรสูงกว่ากรณี ไม่ฉีดเจ็ตควบคุมเสมอ ในขณะที่การฉีด LVCJ ในกรณี r_m เท่ากับ 3.8% จะส่งผลให้ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรมีค่าประมาณใกล้เคียงหรือสูงกว่ากรณีไม่ฉีดเจ็ต ควบคุมเล็กน้อย
- เมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวางการไหลเดียวกัน ในกรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ r_m ประมาณ 4% พบว่าการประยุกต์ใช้ ACJ จะส่งผลให้อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรมีค่าสูง กว่าการประยุกต์ใช้ LVCJ
- เมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวางการไหลเดียวกัน เมื่อเปรียบเทียบค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำ การผสมเชิงปริมาตรกรณีฉีดเจ็ตควบคุม จะพบว่า

 $E(LVCJ; r_m = 13\%) > E(ACJ; r_m = 4\%; I165) > E(LVCJ; r_m = 3.8\%) > E_{JICF}$

เมื่อ $E(LVCJ; r_m = 13\%)$ คือ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรจาก การประยุกต์ใช้ LVCJ ที่ค่า r_m เท่ากับ 13% ที่ ประเมินวัดได้ที่ระนาบตัดขวาง x/rd ใดๆ

$$E(ACJ; r_m = 4\%; I165)$$
คืออัตราส่วนการเหนียวนำการผสมเชิงปริมาตรจาก
การประยุกต์ใช้ ACJ ที่ค่า r_m เท่ากับ 4% ที่
ตำแหน่งเชิงมุมเท่ากับ ±165 องศา (I165) ที่
ประเมินวัดได้ที่ระนาบตัดขวาง x/rd ใดๆ $E(LVCJ; r_m = 3.8\%)$ คืออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรจาก
การประยุกต์ใช้ LVCJ ที่ค่า r_m เท่ากับ 3.8% ที่
ประเมินวัดได้ที่ระนาบตัดขวาง x/rd ใดๆ E_{JICF} คืออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร
กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมที่ประเมินวัดได้ที่
ระนาบตัดขวาง x/rd ใดๆ

จากผลการเปรียบสามารถสรุปได้ว่าในช่วงที่ทำการฉีดเจ็ตควบคุมที่มีค่าอัตราส่วนอัตราการ ไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลักใกล้เคียงกัน (ประมาณ 4%) การประยุกต์ใช้เจ็ตควบคุมตาม แนวเส้นรอบวงที่ตำแหน่งเชิงมุม ±165 องศา (I165) จะส่งผลให้อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิง ปริมาตรมีค่าสูงกว่าการประยุกต์ใช้เจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม อย่างไรก็ตามเมื่อทำการฉีดเจ็ต ควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมที่ค่า *r*_m เท่ากับ 13 % จะส่งผลให้ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสม เชิงปริมาตรสูงกว่าการประยุกต์ใช้เจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวงที่ *r*_m เท่ากับ 4 %

อนึ่งจากงานวิจัยของ Korsuwan *et al.* (2016) (unpublished) ซึ่งเป็นหนึ่งในงานวิจัย ภายใน FMRL ชี้แนะว่าการประยุกต์ใช้เจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวงสามารถส่งผลให้อัตราส่วนการ เหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรมีค่าเพิ่มขึ้นได้เพียงแค่ช่วงค่า *r* หนึ่งเท่านั้น การฉีดเจ็ตควบคุมตาม แนวเส้นรอบวงที่ค่า *r* สูงเกินไป เช่น 13% จะส่งผลให้ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิง ปริมาตรลดลง จึงเป็นข้อสันนิษฐานว่าการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวงที่ค่า *r* สูงเกินไปจะทำ ให้การไหลของเจ็ตควบคุมไปขวางการไหลของเจ็ตหลัก ซึ่งส่งผลให้แทนที่เจ็ตควบคุมจะไปส่งเสริมการ เหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตในกระแสลมขวางกลับไปยับยั้งการเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตในกระแสลม ขวาง

เมื่อเปรียบเทียบระหว่าง ACJ และ LCVJ ในเชิงการประยุกต์ใช้งานจริงในงานทางวิศวกรรม นั้นจะพบว่าการประยุกต์ใช้ LVCJ นั้นจะมีความสะดวกกว่าในแง่ของการขึ้นรูปชิ้นงานและการติดตั้ง เพื่อใช้งานจริง

6.5 ผลของการกำหนดชนิดของของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมต่อค่าประสิทธิผล ของการใช้เจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม

เนื้อหาในหัวข้อนี้จะกล่าวถึงการเปรียบเทียบค่าประสิทธิผลของการใช้เจ็ตควบคุมในกรณีที่ ฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m เดียวกันระหว่างค่า η_1 , $\eta_{2,1}$, และ $\eta_{2,2}$ การเปรียบเทียบพบว่าแนวโน้มใน แต่ละกรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m เดียวกันจะให้ผลไปในทิศทางเดียวกัน ดังนั้นงานวิจัยนี้จะเลือก แสดงเฉพาะกรณีที่ฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m เท่ากับ 13 % เท่านั้น

เพื่อเป็นการทบทวนการนิยามค่าประสิทธิผลการใช้เจ็ตควบคุมซึ่งได้กล่าวไปแล้วในหัวข้อที่ 3.4 ประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสมสามารถนิยามตามสมการที่ 3.16 ได้ดังนี้

$$\eta = \frac{E_{\rm cJICF}}{E_{\rm JICF}} \tag{3.16}$$

เมื่อ $E_{
m cJICF}$ คือ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรกรณีฉีดเจ็ตควบคุม $E_{
m JICF}$ คือ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม

เพื่อให้การประยุกต์ใช้ประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสม (η) มีความสอดคล้องกับ 2 กรณีของการ กำหนดชนิดของของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม ดังนั้นการนิยามค่าประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการ ผสมสามารถแบ่งได้ 2 กรณีดังนี้

ลงกรณ์มหาวิทยาลัย

เมื่อของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในกระแสลมขวาง
 (F₂) ดังนั้นค่าประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสมจะสามารถนิยามได้เป็น

$$\eta_1 = \frac{E_1}{E_{\text{JICF}}} \tag{3.17}$$

เมื่อของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F₁)
 ดังนั้นค่าประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสมจะสามารถนิยามได้เป็น

$$\eta_{2,1} = \frac{E_2}{E_{\rm JICF}}$$
(3.18)

อย่างไรก็ตามเมื่อพิจารณาพจน์ $E_{\rm JICF}$ ในสมการที่ 3.18 พบว่าหากของไหลที่นำมา ฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลที่เป็นชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก เราสามารถมีทางเลือก ประยุกต์ใช้คือ ไม่ใช้เจ็ตควบคุมแต่ใช้เจ็ตหลักที่มีอัตราการไหลเชิงปริมาตรเริ่มต้นเท่ากับ ผลรวมของอัตราการไหลเชิงปริมาตรที่ปากทางออกของเจ็ตหลักและเจ็ตควบคุมของกรณีฉีด เจ็ตควบคุม ดังนั้นจึงเป็นการเหมาะสมกว่าที่จะเปรียบเทียบเปรียบเสมือนว่าอัตราการไหล เชิงปริมาตรของเจ็ตหลักที่ปากทางออกมีค่าเท่ากับ ผลรวมของอัตราการไหลเซิงปริมาตรของ เจ็ตหลักกับอัตราการไหลเชิงปริมาตรของเจ็ตควบคุมที่ปากทางออก จึงทำให้ในกรณีที่ฉีดเจ็ต ควบคุมค่าอ้างอิงของ $E_{\rm JICF}$ ควรจะเป็น $E_{\rm JICF}$ ที่จะเสมือนว่ามีค่าอัตราส่วนความเร็ว ประสิทธิผล (r) ที่มากกว่ากรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม ดังนั้นเพื่อให้การเปรียบเทียบค่า ประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสมมีความเหมาะสมยิ่งขึ้นจึงนิยามประสิทธิผลการเหนี่ยวนำ การผสมตัวที่ 2 ขึ้น โดยคิดเปรียบเสมือนว่าค่าอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) กรณีไม่ฉีด เจ็ตควบคุมที่นำมาเปรียบเทียบกับกรณีฉีดเจ็ตควบคุมนั้น มีการรวมผลของอัตราการส่วน อัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ซึ่งการปรับแก้อัตราส่วนความเร็ว

$$r_{mod} = \sqrt{\frac{\rho_{mj}u_{mj,mod}^2}{\rho_{cf}u_{cf}^2}}$$
(3.19)

เมื่อ r_{mod} คือ อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผลของเจ็ตหลักที่ถูกปรับแก้ u_{mj, mod} คือ ความเร็วที่ปากทางออกของเจ็ตหลักที่ถูกปรับแก้ซึ่งสามารถ คิดได้จาก

$$u_{mj, mod} = \frac{Q_{mj,o} + Q_{cj,o}}{A_{mj,o}}$$
(3.20)

โดยที่ A_{mj,o} คือ พื้นที่หน้าตัดที่บริเวณปากทาง ออกของเจ็ตหลัก

 $ho_{\scriptscriptstyle mj}$ คือ ความหนาแน่นของของไหลที่เป็นเจ็ตหลัก

 $ho_{\scriptscriptstyle cf}$ คือ ความหนาแน่นของของไหลที่เป็นกระแสลมขวาง

79

ดังนั้นประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสมตัวที่ 2 ตามนิยามในสมการที่ 3.16 จะเขียนได้เป็น

$$\eta_{2,2} = \frac{E_2}{E_{\text{JICF, mod }r}}$$
(3.21)

เมื่อ $E_{
m JICF,\ mod}$, คือ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม ที่รวมผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อ เจ็ตหลัก โดยที่ $E_{
m JICF,\ mod}$, จะสามารถประมาณได้จากสมการของ Pruekwatana *et al.*(2016) ดังนี้

$$\frac{E_{\text{JICF, mod }r} - 1}{0.9r_{mod} + 1.4} = \left(\frac{x}{r_{mod}d}\right)^{0.5573}$$
(3.22)

รูปที่ 6.5 แสดงการเปรียบเทียบค่าประสิทธิผลของการใช้เจ็ตควบคุมที่ค่า $r_{\!_m}$ เท่ากับ 13% กรณี $\eta_{\!_1},\;\eta_{\!_{2,1}},$ และ $\eta_{\!_{2,2}}$ ผลการเปรียบเทียบพบว่า

- โดยภาพรวมแล้วเมื่อเจ็ตไหลไปตาม downstream จะส่งผลให้ค่าประสิทธิผลของการใช้เจ็ต ควบคุมทั้ง 3 กรณีเพิ่มขึ้น
- เมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เดียวกัน พบว่า $\eta_1 > \eta_{2,1} > \eta_{2,2}$ ในทุกๆ ระนาบตัดขวางการไหล

6.6 ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลักต่อประสิทธิผล ของการใช้เจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม

รูปที่ 6.6(ก)-(ค) ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลักต่อค่า ประสิทธิผลของการใช้เจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม โดยที่กรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีด เป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลที่เป็นชนิดเดียวกับของไหลในกระแสลมขวาง (F_2) จะแสดงใน รูปที่ 6.6(ก), กรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของไหลใน เจ็ตหลัก (F_1) จะแสดงในรูปที่ 6.6(ข) สำหรับการใช้ค่า $E_{\rm JICF}$ ที่ค่า r เท่ากับ 4 ในการ เปรียบเทียบ และรูปที่ 6.6(ค) สำหรับการใช้ค่า $E_{\rm JICF, mod}$, ที่ค่า r_{mod} ในการเปรียบเทียบ ผลการ ทดลองพบว่า

 สำหรับกรณี η₁ และ η_{2,1} จะพบว่าค่าประสิทธิผลสูงสุดจะเกิดที่ตำแหน่งระนาบตัดขวาง x/rd เท่ากับ 1.5 ซึ่งเป็นระนาบตัดขวางที่ไกลที่สุดที่งานวิจัยนี้ทำการประเมินวัด ยกเว้นกรณี ทำการฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่าอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r,) เท่ากับ 3.8 % ซึ่งพบว่าค่าประสิทธิผลสูงสุดจะเกิดที่ตำแหน่งระนาบตัดขวาง x/rd เท่ากับ 0.5

- สำหรับกรณี η_{2,2} พบว่าในกรณีที่ค่าอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) เท่ากับ 3.8%, 6%, และ 8% ค่าประสิทธิผลสูงสุดจะเกิดขึ้นที่ระนาบตัดขวาง x/rd เท่ากับ 1.0 แต่เมื่ออัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) มีค่าเป็น 10% และ 13% ค่าประสิทธิผลสูงสุดจะเกิดขึ้นที่ระนาบตัดขวาง x/rd เท่ากับ 1.5
- เมื่อเปรียบที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เดียวกัน พบว่าการฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่าอัตราส่วน
 อัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (rm) เท่ากับ 13 % จะส่งผลให้เกิดค่า
 ประสิทธิผลของการใช้เจ็ตควบคุมสูงสุด โดยที่
 - η₁ จะมีค่าสูงสุดเท่ากับ 1.86
 - η_{2,1} จะมีค่าสูงสุดเท่ากับ 1.64
 - $\eta_{_{2,2}}$ จะมีค่าสูงสุดเท่ากับ 1.45

ซึ่งจะเกิดขึ้นที่ระนาบตัดขวาง x/rd เท่ากับ 1.5 ทั้งสามกรณี

โดยที่ค่าประสิทธิผลของการใช้เจ็ตควบคุมในทุกระนาบตัดขวางการไหลจะถูกแสดงไว้ใน

- ตารางที่ 6.4 เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับ กระแสลมขวาง (η₁)
- ตารางที่ 6.5 เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับ
 เจ็ตหลัก(F₁) โดยที่ใช้ค่า E_{JICF} ที่ค่า r เท่ากับ 4 ในการเปรียบเทียบ
 (η_{2,1})
- ตารางที่ 6.6 เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับ
 เจ็ตหลัก (F₁) โดยที่ใช้ค่า E_{JICF, mod r} ในการเปรียบเทียบ (η_{2,2})

6.7 ผลของเจ็ตควบคุมต่อเส้นทางเดินของเจ็ต

เส้นทางเดินของเจ็ตเป็นอีกหนึ่งปริมาณทางฟิสิกส์ที่บ่งบอกถึงคุณลักษณะของเจ็ตในกระแส ลมขวาง เนื่องจากเส้นทางเดินของเจ็ตในกระแสลมขวางสามารถนิยามจากปริมาณทางฟิสิกส์ที่ เกี่ยวข้องกับเจ็ตได้ในหลายรูปแบบ อย่างไรก็ตามงานวิจัยนี้จะนิยามเส้นทางเดินของเจ็ตเป็น center of mass ของขนาดของ vorticity ในแนวแกน streamwise หรือ แกน x นั่นเอง ดังนั้นเส้นทางเดิน ของเจ็ตในงานวิจัยนี้จะสามารถเขียนได้ดังสมการ

$$y_{CM,|\omega_{j,x}|} = \frac{\int y |\omega_{j,x}| dA}{\int A}$$
(6.2)

เมื่อ y_{CM,|ω_{j,x}|} คือ เส้นทางเดินของเจ็ตซึ่งนิยามจาก center of mass ของขนาดของ vorticity ในแนวแกน streamwise ของส่วนผสมของเจ็ตหลัก $\omega_{i,x}$ คือ streamwise vorticity ของส่วนผสมของเจ็ตหลัก

อนึ่งเพื่อความชัดเจนและความกระชับ คำว่า 'เจ็ต' ในงานวิจัยนี้จะหมายถึงส่วนผสมของเจ็ตหลัก เท่านั้น (jet-fluid mixture)

รูปที่ 6.7 แสดงผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลักต่อเส้นทาง เดินไร้มิติของเจ็ต $(y_{_{CM},|\omega_{_{j,x}}|}/rd)$ ซึ่งนิยามจากขนาดของ vorticity ของเจ็ตในแนวแกน streamwise

กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF)

ผลการทดลองพบว่า

- 1) เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวไปตาม downstream เจ็ตจะมีเส้นทางเดินที่สูงขึ้นหรือเจ็ตจะยกตัวสูงขึ้น
- การพัฒนาตัวของเส้นทางเดินของเจ็ตตามระยะทางการไหลจะอยู่ในรูปของ power law ซึ่ง สามารถประมาณได้ด้วยสมการ

$$\frac{y_{CM,|\omega_{j,x}|}}{rd} = A_T \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_T}$$
(6.3)
โดยที่ค่าเส้นทางเดินไร้มิติของเจ็ต $(y_{CM,|\omega_{j,x}|}/rd)$ ที่ระนาบตัดขวางการไหลใดๆ และ สัมประสิทธิ์ A_y และ B_y ที่ได้จากสมการที่ 6.3 ของกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมจะถูกสรุปไว้ในตาราง ที่ 6.7

 ผลการทดลองในงานวิจัยนี้มีความสอดคล้องกับงานวิจัยของ Pruekwatana et al. (2016) โดย ที่ค่า เส้นทางเดินไร้มิติของเจ็ต มีความใกล้เคียงกันตลอดช่วงการเก็บข้อมูล

กรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF)

ผลการทดลองพบว่า

- เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวไปตาม downstream เส้นทางเดินของเจ็ตจะสูงขึ้น หรือเจ็ตจะยกตัวสูงขึ้น เช่นเดียวกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม
- การพัฒนาตัวของเส้นทางเดินของเจ็ตตามระยะทางการไหลสามารถประมาณได้ด้วยสมการ power law ดังแสดงในสมการที่ 6.3 เช่นเดียวกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม โดยที่ค่าเส้นทางเดินไร้ มิติ (y_{CM,|a,x|} / rd) ของเจ็ตที่ระนาบตัดขวางการไหลใดๆ และสัมประสิทธิ์ A_y และ B_y กรณี ฉีดเจ็ตควบคุมจะถูกสรุปไว้ในตารางที่ 6.7
- เมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวางการไหลเดียวกันพบว่า เมื่อทำการฉีดเจ็ตควบคุมในทุกกรณีจะ ส่งผลให้เส้นทางเดินของเจ็ตสูงขึ้นเมื่อเทียบกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม และการฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า อัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (rm) สูงขึ้นจะส่งผลให้เส้นทางเดิน ของเจ็ตสูงขึ้นเช่นกัน

6.8 ผลของเจ็ตควบคุมต่อค่า circulation

เนื่องจากโครงสร้าง CVP เป็นโครงสร้างหลักที่ก่อให้เกิดการเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตใน กระแสลมขวางขึ้น ดังนั้นการประเมินกำลังของโครงสร้าง CVP ซึ่งมีการเคลื่อนที่ในลักษณะหมุนวนจึง เป็นสิ่งที่สำคัญ สำหรับการประเมินกำลังของโครงสร้าง CVP ของส่วนผสมของเจ็ตหลักจะสามารถ ประเมินได้จากค่า circulation ของส่วนผสมของเจ็ตหลัก งานวิจัยนี้จึงคำนวนค่า Γ_j จากสมการ

$$\Gamma_j = \oint_C \vec{V_j} \cdot d\vec{r} \tag{6.4}$$

รอบเส้นโค้งปิด *C* บนระนาบตัดขวางที่ทำการประเมินวัดที่ครอบคลุมบริเวณของส่วนผสมของเจ็ต หลักทุกเวลา

84

เมื่อ Γ_, คือ ค่า circulation ของส่วนผสมของเจ็ตหลัก (ซึ่งได้มาจากการประยุกต์ใช้ เทคนิค SPIV ประกอบกับการใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะเจ็ตหลัก เท่านั้น ไม่ใส่ในการไหลอื่น)

$$ar{V}_i$$
 คือ เวกเตอร์สนามความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตหลักเฉลี่ยเทียบกับเวลา

เมื่อประยุกต์ใช้ทฤษฎีของสโตกส์กับสมการที่ 6.4 ในระนาบ _{yz} ส่งผลให้การอินทิเกรตบนโดเมนที่ เป็นเส้นโค้งปิด *C* สามารถเขียนได้อยู่ในรูปของการอินทิเกรตบนโดเมนพื้นผิวในระนาบ _{yz} ดัง สมการ

$$\Gamma_{j} = \oint_{C} \vec{V}_{j} \cdot d\vec{r} = \int_{A(x)} \vec{\omega}_{j} \cdot d\vec{A}$$
(6.5)

ในงานวิจัยนี้สนใจที่จะประเมินหาค่า circulation ของเจ็ตเฉลี่ยเทียบกับเวลาในระนาบตัดขวางของ การไหลดังนั้นสมการที่ 6.5 สามารถเขียนได้เป็น

$$\Gamma_{j} = \int_{A(x)} \omega_{j,x} dA \tag{6.6}$$

- เมื่อ Γ_j คือ ค่า circulation ของส่วนผสมของเจ็ตหลัก (ซึ่งได้มาจากการประยุกต์ใช้ เทคนิค SPIV ประกอบกับการใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะเจ็ตหลัก เท่านั้น ไม่ใส่ในการไหลอื่น)

 - A(x) คือ พื้นที่หน้าตัดที่ครอบคลุมบริเวณของส่วนผสมของเจ็ตหลักตลอดเวลา

จากผลการทดลองพบว่าขนาดของ circulation ค่าบวกซึ่งประเมินได้จาก vorticity ค่าบวก ของเจ็ตมีค่าประมาณเท่ากับขนาดของ circulation ค่าลบซึ่งประเมินได้จาก vorticity ค่าลบ ดังนั้น ในงานวิจัยนี้จึงเลือกที่แสดง circulation ของเจ็ตที่เป็นเฉพาะค่าบวกเท่านั้น นอกเหนือจากนั้น งานวิจัยนี้จะแสดง circulation ของเจ็ตในรูปของปริมาณไร้มิติ (+ $\Gamma_j / u_{cf}d$) เมื่อ u_{cf} คือความเร็ว ของกระแสลมขวาง และ d คือเส้นผ่านศูนย์กลางที่ปากทางออกของเจ็ตหลัก

รูปที่ 6.8 แสดงผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลักต่อ circulation ไร้มิติของเจ็ต $(\Gamma_{_j}/u_{_{cf}}d)$

กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF)

ผลการทดลองพบว่า

- เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวไปตาม downstream ขนาดของ circulation จะมีค่าลดลงหรือสามารถกล่าว ในอีกนัยหนึ่งว่า circulation ของเจ็ตจะสลายตัวอย่างต่อเนื่องเมื่อเจ็ตพัฒนาตัวไปตาม downstream
- การสลายตัวของ circulation ของเจ็ตอยู่ในรูปของ power law ซึ่งสามารถประมาณได้ด้วย สมการ

$$\frac{\Gamma_j}{u_{cf}d} = A_{\Gamma} \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{\Gamma}}$$
(6.7)

โดยที่ค่า circulation ไร้มิติของเจ็ต (Γ_j/u_d) ในระนาบตัดขวางการไหลใดๆ และสัมประสิทธิ์ A_{Γ} และ B_{Γ} จากสมการที่ 6.7 กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมจะถูกสรุปไว้ในตารางที่ 6.8

 ผลการทดลองในงานวิจัยนี้มีความสอดคล้องกับงานวิจัยของ Pruekwatana et al. (2016) โดยที่ ค่า circulation ไร้มิติของเจ็ต มีความใกล้เคียงกันตลอดช่วงการเก็บข้อมูล

กรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF)

ผลการทดลองพบว่า

- โดยภาพรวมแล้วเมื่อเจ็ตพัฒนาตัวไปตาม downstream ขนาดของ circulation จะมีค่าลดลงซึ่ง แสดงถึงการสลายตัวของ circulation ของเจ็ตเมื่อพัฒนาตัวไปตาม downstream เช่นเดียวกับ กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม
- การสลายตัวของ circulation ของเจ็ตเมื่อเจ็ตพัฒนาตัวไปตาม downstream กรณีฉีดเจ็ต ควบคุมอยู่ในรูปของ power law และสามารถประมาณได้ด้วยสมการ power law เช่นเดียวกับ กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมดังสมการที่ 6.7 โดยที่ค่า circulation ไร้มิติของเจ็ตที่ระนาบตัดขวางการ ไหลใดๆ และสัมประสิทธิ์ A_Γ และ B_Γ กรณีฉีดเจ็ตควบคุมจะถูกสรุปไว้ในตารางที่ 6.8
- เมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เดียวกันพบว่าการฉีดเจ็ตควบคุมจะส่งผลให้ค่า circulation ของเจ็ตสูงขึ้นเมื่อเทียบกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม และเมื่อทำการเพิ่มค่าอัตราส่วน อัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) จะส่งผลให้ค่า circulation ของเจ็ตสูงขึ้น

บทที่ 7

มาตรวัดคุณสมบัติของเจ็ตและการพัฒนาตัวของคุณสมบัติไร้มิติของเจ็ต

การค้นหามาตรวัด (scale) ของปริมาณทางฟิสิกส์ที่เหมาะสมเป็นหนึ่งในประเด็นที่สำคัญที่ จะนำไปสู่แนวทางในการอธิบายและเข้าใจปรากฏการณ์ทางฟิสิกส์นั้นๆ ได้อย่างขัดเจนยิ่งขึ้น นอกเหนือจากนั้นมาตรวัดของปริมาณทางฟิสิกส์ที่เหมาะสมยังทำให้ความสัมพันธ์แบบไร้มิติ (dimensionless physical relation) ทางฟิสิกส์อยู่ในรูปที่กระชับขึ้น กล่าวคือมีตัวแปรไร้มิติที่ใช้ อธิบายน้อยลงตามกฏของ Buckingham pi theorem สำหรับการศึกษาเจ็ตในกระแสลมขวางนั้น พบว่ามีหลายงานวิจัยที่พยายามจะศึกษามาตรวัดที่เหมาะสมเพื่อที่จะอธิบายคุณลักษณะของเจ็ตใน กระแสลมขวาง เช่น งานวิจัยของ Smith and Mungal (1998) ที่ศึกษามาตรวัดที่เหมาะสมเพื่อที่จะ collapse เส้นทางเดินของเจ็ตซึ่งนิยามจากปริมาณ mean passive scalar ผลการศึกษาพบว่ามาตร วัด *rd* สามารถ collapse เส้นทางเดินของเจ็ตได้ดีในระดับหนึ่ง หรืองานวิจัยของ Wongthongsiri (2014) และ Pruekwatana *et al.* (2016) ที่ศึกษามาตรวัดและ model fit ที่เหมาะสมในการ collapse ผลของอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (*r*) ต่อคุณลักษณะของเจ็ตในกระแสลมขวาง ได้แก่ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร เส้นทางเดิน และค่า circulation ของเจ็ตที่นิยาม จากบริเวณที่เป็นส่วนผสมของเจ็ตเท่านั้น ไม่รวมส่วนที่เป็นกระแสลมขวางบริสุทธิ์

เนื้อหาในบทนี้จะกล่าวถึงมาตรวัดและ model fit ที่เหมาะสมที่นอกเหนือจากจะสามารถ collapse ผลของอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) ของเจ็ตในกระแสลมขวางที่ไม่มีการควบคุม ตามที่ Pruekwatana et al. (2016) ได้เสนอไว้แล้ว ยังสามารถ collapse ผลของอัตราส่วนอัตรา การไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r,) ต่อคุณลักษณะต่างๆ ของเจ็ตในกรณีที่ถูกควบคุม ด้วยเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมได้ด้วย อันได้แก่ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร, เส้นทางเดินของเจ็ต (ซึ่งนิยามจาก center of mass ของขนาดของ vorticity ในแนวแกน streamwise), และ ค่า circulation ของเจ็ต โดยเนื้อหาจะเริ่มจากการกล่าวถึงผลการศึกษาของ Pruekwatana et al. (2016) ในการ collapse ผลของอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) ต่อ คุณลักษณะของเจ็ตในกระแสลมขวางที่ไม่มีการควบคุม ต่อจากนั้นจะกล่าวถึงสัญลักษณ์และคำนิยาม เพื่อให้ผู้อ่านเข้าใจถึงตัวแปรต่างๆ ที่จะใช้ต่อไปในการ collapse ต่อมาจะกล่าวถึงการประยุกต์ใช้ มาตรวัดเดิมที่เสนอโดย Pruekwatana et al. (2016) กับผลการทดลองในงานวิจัยนี้ซึ่งจะพบว่า มาตรวัดเดิมที่สามารถ collapse ผลของอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) ในเจ็ตในกระแสลม ขวางที่ไม่มีการควบคุมได้นั้นจะไม่สามารถ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเซิงมวลของเจ็ต ควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r,) ในกรณีที่ฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมได้ จากนั้นจึงกล่าวถึงวิธีการ และขั้นตอนที่ใช้หามาตรวัดและ model fit ใหม่ที่เหมาะสมที่นอกจากจะสามารถ collapse ผลของ อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (*r*) ของเจ็ตในกระแสลมขวางในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมได้แล้ว ยัง สามารถ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อ เจ็ตหลัก (*r*_m) ได้อีกด้วย โดยที่งานวิจัยนี้จะใช้ผลการศึกษาของ Pruekwatana *et al*. (2016) เป็น หลัก และพัฒนาปรับปรุงเพิ่มเติมเพื่อให้สามารถ collapse ผลของ *r*_m ดังกล่าวได้ และในส่วนท้าย บทจะกล่าวถึงการประยุกต์ใช้มาตรวัดและ model fit ที่ได้จากงานวิจัยนี้

7.1 ผลการศึกษาของ Pruekwatana et al. (2016)

Pruekwatana *et al.* (2016) ศึกษามาตรวัดและ model fit ที่เหมาะสมในการ collapse ผลของอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (*r*) ที่มีต่อคุณลักษณะต่างๆ ของเจ็ตในกระแสลมขวางที่ไม่มี การฉีดเจ็ตควบคุม ได้แก่ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร, เส้นทางเดินของเจ็ต (ซึ่งนิยาม จาก center of mass ของขนาดของ vorticity ในแนวแกน streamwise), และ ค่า circulation ของเจ็ต งานวิจัยนี้ทำการทดลองที่อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (*r*) เท่ากับ 4, 8, และ 12 โดยที่ ปริมาณคุณลักษณะเหล่านี้นิยามจากบริเวณที่เป็นส่วนผสมของเจ็ตเท่านั้น ไม่รวมส่วนของกระแสลม ขวางบริสุทธิ์

ผลการศึกษาของงานวิจัยของ Pruekwatana *et al.* (2016) จะอยู่ภายใต้ข้อสมมติฐานคือ 1) งานวิจัยนี้จะพิจารณาเฉพาะผลของพารามิเตอร์ *r* ที่มีต่อคุณลักษณะของเจ็ตในกระแสลมขวางที่ ไม่มีการควบคุมเป็นหลัก โดยจะถือว่าผลของพารามิเตอร์อื่นที่อาจมีผลต่อคุณลักษณะของเจ็ตใน กระแสลมขวางจะเป็นรอง 2) มาตรวัดที่เหมาะสมของระยะทางตามแนวการไหล *x* คือ *rd* 3) การ พัฒนาตัวของปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π_q ตามระยะทางการไหล *x/rd* อยู่ในรูปฟอร์มของ power law : $\pi_q = A_q (x/rd)^{B_q}$

อนึ่ง จากผลการศึกษาที่จะกล่าวต่อไปในหัวข้อ 7.4 พบว่า การใช้ power-law model fit ซึ่งอยู่ในรูปของ $\pi_q = A_q (x/rd)^{B_q}$ สามารถอธิบายการพัฒนาตัวของ π_q ในแต่ละ r_m ได้ดี อย่างไร ก็ตามจะพบว่าสัมประสิทธิ์ค่าคงที่ A_q และ B_q จาก power-law model fit ในแต่ละ r_m จะมีค่า แตกต่างกัน กล่าวคือ A_q และ B_q เป็นฟังก์ชั่นของ r_m , $A_q (r_m)$ และ $B_q (r_m)$, โดยที่ในกรณีไม่ฉีด เจ็ตควบคุม (JICF) จะสอดคล้องกับกรณี r_m เท่ากับ 0 หรือสามารถเขียนได้เป็น $A_q (0)$ และ $B_q (0)$ นั่นเอง

ผลการศึกษาของ Pruekwatana et al. (2016) พบว่า

 มาตรวัดและ model fit ที่เหมาะสมในการ collapse ผลของอัตราส่วนความเร็ว ประสิทธิผล (r) ที่มีต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (E) สามารถแสดง ได้ดังนี้

Scaling	; law :		$[\pi_q = (E - 1) / a_E(r)] = f(x / rd)$	(7.1A)
Power-law correlation :		elation :	$(E-1)/a_E(r) = A_E(0)(x/rd)^{B_E(0)}$	(7.1B)
โดยที่			$a_E(r) = 0.9r + 1.4$	(7.1C)
			$A_E(0) = 1, B_E(0) = 0.5573$	(7.1D)
และ	r	คือ	อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล	
	d	คือ	เส้นผ่านศูนย์กลางที่ปากทางออกของเจ็ตหลัก	

- มาตรวัดและ model fit ที่เหมาะสมในการ collapse ผลของอัตราส่วนความเร็ว ประสิทธิผล(r) ที่มีต่อเส้นทางเดินของเจ็ต (y_{CM, |ωj,x|}) สามารถแสดงได้ดังนี้
 - Scaling law: $[\pi_q = y_{CM, |\omega_{j,x}|} / r^{C_y} d] = f(x/rd)$ (7.2A)
 - Power-law correlation : $y_{CM,|\omega_{j,x}|} / r^{C_y} d = A_y(0)(x / rd)^{B_y(0)}$ (7.2B)

โดยที่

$$A_y(0) = 0.63, \quad B_y(0) = 0.3257$$
 (7.2D)

C_v=1.36

และ

d

คือ เส้นผ่านศูนย์กลางที่ปากทางออกของเจ็ตหลัก

Chulalongkorn University

 มาตรวัดและ model fit ที่เหมาะสมในการ collapse ผลของอัตราส่วนความเร็ว ประสิทธิผล (r) ที่มีต่อค่า circulation ของเจ็ต (Γ_j) สามารถแสดงได้ดังนี้

Scal	ing law :		$[\pi_q = \Gamma_j / u_{cf} r^{C_{\Gamma}} d] = f(x / rd)$	(7.3A)
Pow	ver-law corre	elation :	$\Gamma_{j} / u_{cf} r^{C_{\Gamma}} d = A_{\Gamma} (0) (x / rd)^{B_{\Gamma}(0)}$	(7.3B)
โดย <i>ท</i> ิ			$C_{\Gamma} = 0.94$	(7.3C)
			$A_y(0) = 1.037, B_y(0) = -0.4879$	(7.3D)
และ	u _{cf}	คือ	ความเร็วของกระแสลมขวาง	
	d	คือ	เส้นผ่านศนย์กลางที่ปากทางออกของเจ็ตหลัก	

(7.2C)

อนึ่ง scaling law ในงานวิจัยนี้ หมายถึง ตัวแปรไร้มิติ π_q ซึ่งเกิดจากการสเกลปริมาณทาง ฟิสิกส์แบบมีมิติ q ด้วยมาตรวัด(สเกล) ของ q (s_q) ที่เหมาะสมที่ทำให้เดิมค่าของตัวแปรมีมิติ q ที่ค่าพารามิเตอร์ต่างๆ กัน ที่ยังไม่ collapse ลงเป็นจุดเดียวกัน (เนื่องจากค่าพารามิเตอร์ต่างกันจะ ทำให้ค่าของตัวแปรมีมิติ q ไม่เท่ากัน) จะ collapse ลงเป็นจุดเดียวกันเมื่อใช้ตัวแปรไร้มิติ π_q แทน (ถึงแม้ว่าค่าพารามิเตอร์จะต่างกันแต่ค่า π_q จะเท่ากัน)

ในขณะที่ model fit ในที่นี้จะหมายถึง สมการ correlation ที่สามารถอธิบายความสัมพันธ์ ระหว่างตัวแปรต้นและตัวแปรตามได้ดี

7.2 สัญลักษณ์และคำนิยาม

7.2.1 การพิจารณาชุดข้อมูล

งานวิจัยนี้มีการทดลองและเก็บข้อมูลภายใต้เงื่อนไขที่เจ็ตหลักมีอัตราส่วนความเร็ว ประสิทธิผล (r) เท่ากับ 4 และที่ค่าอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ต หลัก 6 ค่าด้วยกัน ได้แก่ $r_m = 0$ % (JICF), 3.8%, 6%, 8%, และ 13% สำหรับการเก็บ ข้อมูลในแต่ละ r_m งานวิจัยนี้จะทำการเก็บข้อมูลที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd 5 ระนาบ ด้วยกันคือ 0.25, 0.5, 0.75, 1.0, และ 1.5 ดังนั้นจำนวนจุดข้อมูลของผลการทดลองทั้งหมด จะมีอยู่ ($6 r_m \times 5 x/rd$) = 30 จุดข้อมูล เพื่อให้เกิดความชัดเจนในการพิจารณาชุดข้อมูล (Sample) ที่นำมาพิจารณาหาค่าเฉลี่ยและค่าเบี่ยงเบนมาตรฐาน จึงมีการนิยามชุดข้อมูล ดังนี้

Sample = $(r_m \times x / rd)$:	ชุดข้อมูลที่พิจารณาคือจุดข้อมูลทั้งหมดที่ทำการ
		เก็บข้อมูล (ทุก r _m และ ทุก x / rd) เท่ากับ
		30 จุด
Sample = (r_m)	:	ชุดข้อมูลที่พิจารณาประกอบไปด้วย 6 ค่า
		ของ $r_{_{\!m}}$ ที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd
		เดียวกัน
Sample = (x/rd)	:	ชุดข้อมูลที่พิจารณาประกอบไปด้วย 5 ค่า
		ของ x/rd ที่ค่า $r_{_{\!m}}$ เดียวกัน

ดังนี้ในการหาปริมาณทางสถิติ เช่น ค่าเฉลี่ย หรือ ค่าเบี่ยงเบนมาตรฐาน งานวิจัยนี้จะหา "บนชุด ข้อมูล" ที่ระบุ

7.2.2 การกำหนดสัญลักษณ์

และ

เพื่อให้เกิดความสะดวกในการกล่าวถึงปริมาณทางฟิสิกส์ใดๆ จึงมีการกำหนด สัญลักษณ์ในงานวิจัยนี้ ซึ่งสามารถอธิบายได้ดังนี้ กำหนดให้ q คือ ปริมาณทางฟิสิกส์มีมิติที่สนใจ

q	คือ	ปริมาณทางฟิสิกส์มีมิติ
$q_{r_m,x/rd}$	คือ	ปริมาณทางฟิสิกส์มีมิติ q ที่ทำการประเมินค่าที่ $r_{\!_m}$
		ตำแหน่ง <i>x / rd</i>
S_q	คือ	มาตรวัดที่นำไปสเกลปริมาณทางฟิสิกส์มีมิติ q
$\pi_q = q / s_q$	คือ	ปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติของ q ที่ถูกสเกลด้วยมาตรวัด
		s_q ซึ่งโดยทั่วไปจะเป็นฟังก์ชั่นของ 2 ตัวแปร ได้แก่ r_m
		และ x/rd โดยมี $r_{\!_m}$ เป็นพารามิเตอร์, $\pi_{\!_q}(x/rd;r_{\!_m})$
$\pi_{q r_m,x/rd}$	คือ	ปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติของ q (π_q) ที่ประเมินค่าที่ $r_{_m}$
		และที่ตำแหน่ง x/rd
$\pi_{q x/rd}$	คือ	ค่าเฉลี่ยของ $\pi_{_q}$ บนชุดข้อมูล Sample = ($r_{_m}$)
C		ที่ประเมินวัดที่ตำแหน่ง x/rd
$S_{X(n) x/rd}$	คือ	Unbiased standard deviation (SD) ของ
·		ปริมาณ X บนชุดข้อมูล Sample = (n) ที่ประเมินวัด
		ที่ตำแหน่ง <i>x / rd</i>
$\varepsilon_{X(n) x/rd} = S_{X(n) x/r}$	$_{d}$ / \overline{X}	คือ scatter ของปริมาณ X บนชุดข้อมูล Sample =
		(n) ที่ตำแหน่ง $_X$ / rd โดยที่ $S_{_{X(n) _X/rd}}$ คือ ค่า
		เบี่ยงเบนมาตรฐานของ X และ \overline{X} คือค่าเฉลี่ยของ X
		บนชุดข้อมูล Sample = (n) ตัวอย่างเช่น $arepsilon_{\pi_a(r_m) x/rd}$
		หมายถึง scatter ของ π_q บนชุดข้อมูลที่มี Sample =

90

$$(r_m)$$
 ที่ตำแหน่ง x/rd ดังนั้น
 $\mathcal{E}_{\pi_q(r_m)|x/rd} = S_{\pi_q(r_m)|x/rd} / \pi_{q|x/rd}$
 $\pi_q = \Pi_q(x/rd;r_m)$ คือ การพัฒนาตัวของตัวแปรไร้มิติ π_q ตามระยะทางการ
ไหล x/rd ที่แต่ละ r_m
 $\pi_{q,fit} = \Pi_{q,fit}(x/rd;r_m)$ คือ model fit ที่ใช้ในการประมาณ $\pi_q = \Pi_q(x/rd;r_m)$

7.3 พารามิเตอร์ชี้วัด collapsibility (ε) และ goodness of fit (R^2)

7.3.1 พารามิเตอร์ชี้วัด collapsibility (\mathcal{E})

ดังที่ได้กล่าวไปในหัวข้อที่ 7.1 ว่า "scaling law จะหมายถึงตัวแปรไร้มิติ π_q ซึ่งเกิดจาก การสเกลปริมาณทางฟิสิกส์แบบมีมิติ q ด้วยสเกลของ q (s_q) ที่เหมาะสมที่ทำให้เดิมค่าของ ตัวแปรมีมิติ q ที่ค่าพารามิเตอร์ต่างๆ กัน ที่ยังไม่ collapse ลงเป็นจุดเดียวกัน (เนื่องจาก ค่าพารามิเตอร์ต่างกันจะทำให้ค่าของตัวแปรมีมิติ q ไม่เท่ากัน) จะ collapse ลงเป็นจุด เดียวกันเมื่อใช้ตัวแปรไร้มิติ π_q แทน (ถึงแม้ว่าค่าพารามิเตอร์จะต่างกัน แต่ค่า π_q จะเท่ากัน)" ดังนั้นเพื่อที่จะประเมินวัด collapsibility ของ ผลของ r_m ที่มีต่อ π_q ที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เดียวกัน ซึ่งชุดข้อมูลจะประกอบด้วย 6 ค่าของ π_q ซึ่งโดยทั่วไปจะแปรตาม 6 ค่าของ r_m หรือ Sample = (r_m) จึงนิยาม scatter ซึ่งเป็นตัวชี้วัด collapsibility นี้เป็น

CHULALONGKORM UNIVERSITY
$$\varepsilon_{\pi_q(r_m)|x/rd} = \frac{S_{\pi_q(r_m)|x/rd}}{\pi_{q|x/rd}}$$
; Sample = (r_m) (7.4)เมื่อ $\varepsilon_{\pi_q(r_m)|x/rd}$ คือscatter ของ π_q บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) ที่ตำแหน่ง x/rd $S_{\pi_q(r_m)|x/rd}$ คือUnbiased standard deviation ของ π_q บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) ที่ตำแหน่ง x/rd $\pi_{q|x/rd}$ คือค่าเฉลี่ยของ π_q บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) ที่ประเมินวัดที่ตำแหน่ง x/rd

อนึ่ง การแสดงค่า scatter จะแสดงอยู่ในรูปเปอร์เซ็นต์ หรือ $\mathcal{E}_{\pi_q(r_m)|x/rd} = S_{\pi_q(r_m)|x/rd} / \pi_{q|x/rd} (\times 100\%)$ และเนื่องจาก scatter ของ π_q บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) ที่ 5 ระนาบตัดขวาง x/rd ที่ต่างกันอาจมีค่าไม่เท่ากัน ดังนั้นเพื่อที่จะบอก ค่า scatter โดยภาพรวม งานวิจัยนี้จึงจะแสดง scatter เป็นช่วงจากค่าเฉลี่ยของ 5 ระนาบ ตัดขวาง x/rd ถึง ค่าสูงสุดของ 5 ระนาบตัดขวาง x/rd ดังนี้

 $\varepsilon_{\pi_q(r_m)} = \quad (\text{Mean of } \varepsilon_{\pi_q(r_m)|x/rd} \text{ over } 5 x/rd) - (\text{Max of } \varepsilon_{\pi_q(r_m)|x/rd} \text{ over } 5 x/rd)$ (7.5)

7.3.2 พารามิเตอร์ชี้วัด goodness of fit (R^2)

ในขณะเดียวกันเพื่อที่จะประเมินความสามารถของ model fit ในการอธิบายและ ประมาณการพัฒนาตัวของปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใดๆ ของเจ็ตในกระแสลมขวางตามระยะ ทางการไหล x/rd งานวิจัยนี้จะใช้พารามิเตอร์ $R^2_{\pi_q}$ ซึ่งเป็นพารามิเตอร์ที่บ่งบอกถึงความ แม่นยำของ model fit ในการอธิบายการพัฒนาตัวของ π_q ตามระยะการไหล x/rd

7.4 การสเกลคุณลักษณะต่างๆ ของเจ็ตในกระแสลมขวางด้วยมาตรวัดเดียวกับ Pruekwatana et al. (2016)

เมื่อประยุกต์ใช้ scaling law และ power-law model fit ที่เสนอโดย Pruekwatana *et* al. (2016) ซึ่งสามารถ collapse ผลของอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) ในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม ได้ กับผลการทดลองของอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร, เส้นทางเดิน, และค่า circulation ของเจ็ตในกระแสลมขวางในงานวิจัยนี้ซึ่งมีกรณีที่ฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม ด้วย โดยให้ $\pi_q = q/S_q(r)$ ในที่นี้จะหมายถึง scaling law ตามสมการที่ 7.1A-7.3A และ $S_q(r)$ คือมาตรวัดที่เสนอโดย Pruekwatana *et al.* (2016) ที่สามารถ collapse ผลของ r ที่มีต่อ คุณลักษณะของเจ็ตในกระแสลมขวางในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมได้ ผลการศึกษาพบว่า

1) อัตราส่วนการเหนี่ยวน้ำการผสมเชิงปริมาตร (E_1 และ E_2)

รูปที่ 7.1และ รูปที่ 7.2 แสดงการประยุกต์ใช้ scaling law และ power-law model fit ที่เสนอโดย Pruekwatana $et \ al.$ (2016) ตามสมการที่ 7.1A-7.1C กับ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรในกรณี E_1 และ E_2 ตามลำดับ

ผลการศึกษาทั้งสองกรณีของการกำหนดชนิดของของไหลที่ใช้ฉีดเป็นเจ็ตควบคุม (*E*₁ และ *E*₂) มีแนวโน้มไปทางเดียวกันโดยพบว่า

- 1.1) การใช้ power-law model fit ตามสมการที่ 7.1B สามารถอธิบายการพัฒนา ตัวของ π_{E_1} (รูปที่ 7.1) และ π_{E_2} (รูปที่ 7.2) ในแต่ละ r_m ได้ดี โดยที่ค่า π_{E_1} และ π_{E_2} รวมไปถึงสัมประสิทธิ์ค่าคงที่ A_q (A_{E_1} หรือ A_{E_2}) และ B_q (B_{E_1} หรือ B_{E_2}) จาก power-law model fit ในแต่ละ r_m จะถูกแสดงไว้ใน
 - ตารางที่ 7.1 เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม
 คือของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (E₁)
 - ตารางที่ 7.2 เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม
 คือของไหลชนิดเดียวกับเจ็ตหลัก (E₂)
- 1.2) เมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวางไหล x/rd เดียวกัน พบว่าการเพิ่มขึ้นของค่า r_m จะส่งผลให้ทั้ง π_{E_1} (รูปที่ 7.1) และ π_{E_2} (รูปที่ 7.2) เพิ่มขึ้น หรืออีกนัย หนึ่ง การใช้ scaling law ที่เสนอโดย Pruekwatana *et al*. (2016) ยังไม่ สามารถ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อ เจ็ตหลัก (r_m) ต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรได้ โดยที่การใช้ สเกลนี้ส่งผลให้ scatter ของ π_E บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) มีค่าสูงดังนี้

•
$$\left[\pi_{E_1} = \frac{E_1 - 1}{a_E(r)}\right]$$
; $\varepsilon_{\pi_q(r_m)} = 21.4\% - 27.0\%$
• $\left[\pi_{E_2} = \frac{E_2 - 1}{a_E(r)}\right]$; $\varepsilon_{\pi_q(r_m)} = 16.6\% - 22.5\%$

โดยที่ $a_{E}(r) = 0.9r + 1.4$ (ตามสมการที่ 7.1C)

1.3) อย่างไรก็ตามเมื่อพยายามบังคับ collapse ผลของ r_m ต่อ π_E โดยถือว่าข้อมูล ในแต่ละค่า r_m เป็นข้อมูลชุดเดียวกันและทำการประยุกต์ใช้ power-law model fit (เรียกว่า 'Forced collapsing model fit') เพื่อ fit π_E (π_{E_1} และ π_{E_2}) กับ x/rd ผ่านชุดข้อมูล Sample = ($r_m \times x/rd$) ซึ่งประกอบไป ด้วย 30 จุดข้อมูล ผลการศึกษาในรูปที่ 7.1 (สำหรับกรณี E_1) และ รูปที่ 7.2 (สำหรับกรณี E_2) พบว่า

$$\left[\pi_{E_1} = \frac{E_1 - 1}{a_E(r)}\right] = 1.332 \left(\frac{x}{rd}\right)^{0.6067} \quad ; \quad R_{\pi_q}^2 = 0.6974 \tag{7.6}$$

$$\left[\pi_{E_2} = \frac{E_2 - 1}{a_E(r)}\right] = 1.226 \left(\frac{x}{rd}\right)^{0.6122} \quad ; \quad R_{\pi_q}^2 = 0.7826 \tag{7.7}$$

โดยที่ $a_E(r) = 0.9r + 1.4$ (ตามสมการที่ 7.1C) กล่าวคือพารามิเตอร์ $R_{\pi_q}^2$ จาก Forced collapsing model fit มีค่าต่ำ ($E_1; R_{\pi_q}^2 = 0.6974$ และ $E_2; R_{\pi_q}^2 = 0.7826$) หรือกล่าวอีกนัยหนึ่งคือ Forced collapsing model fit ยังไม่สามารถอธิบายการพัฒนาตัวของชุด ข้อมูลตามระยะทางการไหลได้ดี (สาเหตุมาจาก π_E ยังไม่สามารถ collapse ผลของ r_m ได้ดังที่กล่าวใน 1.2)

2) เส้นทางเดินของเจ็ต $(y_{CM,|\omega_{i,j}|})$

รูปที่ 7.3 แสดงการประยุกต์ใช้ scaling law และ power-law model fit ที่เสนอ โดย Pruekwatana *et al.* (2016) ตามสมการที่ 7.2A-7.2C กับเส้นทางเดินเของเจ็ต ผลการศึกษาพบว่า

- 2.1) การใช้ power-law model fit ตามสมการที่ 7.2B สามารถอธิบายการพัฒนา ตัวของ π_y ในแต่ละ r_m ได้ดี โดยที่ค่า π_y และสัมประสิทธิ์ค่าคงที่ A_y และ B_y จาก power-law model fit ในแต่ละ r_m จะถูกแสดงไว้ในตารางที่ 7.3
- 2.2) เมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวางไหล x/rd เดียวกัน พบว่าการเพิ่มขึ้นของค่า r_m ส่งผลให้ π_y สูงขึ้น หรืออีกนัยหนึ่ง การใช้ scaling law ที่เสนอโดย Pruekwatana *et al.* (2016) ยังไม่สามารถ collapse ผลของอัตราส่วนอัตรา การไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ต่อเส้นทางเดินของเจ็ตได้ โดย ที่ scatter ของ π_y บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) จะมีค่าสูงดังนี้

$$\left[\pi_{y} = \frac{y_{CM,|\omega_{j,x}|}}{r^{C_{y}}d}\right], \quad C_{y} = 1.36 \quad ; \quad \varepsilon_{\pi_{q}(r_{m})} = 20.4\% - 23.2\%$$

2.3) อย่างไรก็ตามเมื่อพยายามบังคับ collapse ผลของ r_m ต่อ π_y โดยถือว่าข้อมูล ในแต่ละค่า r_m เป็นข้อมูลชุดเดียวกันและทำการประยุกต์ใช้ power-law model fit (เรียกว่า 'Forced collapsing model fit') เพื่อ fit π_y กับ x/rd ผ่านชุดข้อมูล Sample = $(r_m \times x/rd)$ ซึ่งประกอบไปด้วย 30 จุด ข้อมูล พบว่า

$$\left[\pi_{y} = \frac{y_{CM, |\omega_{j,x}|}}{r^{C_{y}}d}\right] = 0.8576 \left(\frac{x}{rd}\right)^{0.381}, C_{y} = 1.36 \quad ; \quad R_{\pi_{q}}^{2} = 0.5564 \quad (7.8)$$

กล่าวคือพารามิเตอร์ $R_{\pi_q}^2$ จาก Forced collapsing model fit มีค่าต่ำ $(R_{\pi_q}^2 = 0.5564)$ หรือสามารถกล่าวได้ว่า Forced collapsing model fit ยัง ไม่สามารถอธิบายการพัฒนาตัวของชุดข้อมูลตามระยะทางการไหลได้ดี (สาเหตุ มาจาก π_v ยังไม่สามารถ collapse ผลของ r_m ได้ดังที่กล่าวใน 2.2)

3) ค่า circulation ของเจ็ต (Γ_i)

รูปที่ 7.4 แสดงการประยุกต์ใช้ scaling law และ power-law model fit ที่เสนอ โดย Pruekwatana *et al.* (2016) สมการที่ 7.3A-7.3C กับค่า circulation ของเจ็ต ผลการศึกษาพบว่า

- 3.1) การใช้ power-law model ตามสมการที่ 7.3B สามารถอธิบายการพัฒนาตัว ของ π_{Γ} ในแต่ละ r_m ได้ดี โดยที่ค่า π_{Γ} และสัมประสิทธิ์ค่าคงที่ A_{Γ} และ B_{Γ} จาก power-law model fit ในแต่ละ r_m จะถูกแสดงไว้ในตารางที่ 7.4
- 3.2) เมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวางไหล x/rd เดียวกัน พบว่าการเพิ่มขึ้นของค่า r_m ส่งผลให้ π_{Γ} สูงขึ้น หรืออีกนัยหนึ่ง การใช้ scaling law ที่เสนอโดย Pruekwatana *et al.* (2016) ยังไม่สามารถ collapse ผลของอัตราส่วนอัตรา การไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็คหลัก (r_m) ต่อค่า circulation ของเจ็ตได้ โดยที่ scatter ของ π_{Γ} บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) จะมีค่าสูงดังนี้

$$\left[\pi_{\Gamma} = \frac{\Gamma_{j}}{u_{cf} r^{C_{\Gamma}} d}\right], \quad C_{\Gamma} = 0.94 \quad ; \quad \varepsilon_{\pi_{q}(r_{m})} = 32.2\% - 42.2\%$$

3.3) อย่างไรก็ตามเมื่อพยายามบังคับ collapse ผลของ r_m ต่อ π_{Γ} โดยถือว่าข้อมูล ในแต่ละค่า r_m เป็นข้อมูลชุดเดียวกันและทำการประยุกต์ใช้ power-law model fit (เรียกว่า 'Forced collapsing model fit') เพื่อ fit π_{Γ} กับ x/rd ผ่านชุดข้อมูล Sample = $(r_m \times x/rd)$ ซึ่งประกอบไปด้วย 30 จุด ข้อมูล ซึ่งผลการศึกษาดังแสดงในรูปที่ 7.4 พบว่า

$$\left[\pi_{\Gamma} = \frac{\Gamma_{j}}{u_{cf} r^{C_{\Gamma}} d}\right] = 1.581 \left(\frac{x}{rd}\right)^{-0.6101}, C_{\Gamma} = 0.94 \quad ; \quad R_{\pi_{q}}^{2} = 0.5271 \quad (7.9)$$

กล่าวคือพารามิเตอร์ $R^2_{\pi_q}$ จาก Forced collapsing model fit มีค่าต่ำ ซึ่ง แสดงว่า Forced collapsing model fit ยังไม่สามารถอธิบายการพัฒนาตัว ของชุดข้อมูลตามระยะทางการไหลได้ดี (สาเหตุมาจาก π_{Γ} ยังไม่สามารถ collapse ผลของ r_m ได้ ดังที่กล่าวใน 3.2)

ผลการศึกษาในหัวข้อนี้สามารถสรุปได้ดังนี้

- 1) การใช้ power-law model fit ซึ่งอยู่ในรูป $\pi_q = A_q (x/rd)^{B_q}$ สามารถอธิบายการพัฒนา ตัวของ π_q ในแต่ละ r_m ได้ดี
- 2) เมื่อพิจารณาตารางที่ 7.1-7.4 ซึ่งแสดงค่าตัวแปรไร้มิติของคุณลักษณะเจ็ต ได้แก่ อัตราการ เหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (ตารางที่ 7.1 แสดง E_1 , ตารางที่ 7.2 แสดง E_2), เส้นทาง เดินของเจ็ต (ตารางที่ 7.3), และค่า circulation ของเจ็ต (ตารางที่ 7.4) และสัมประสิทธิ์ ค่าคงที่ A_q และ B_q ในแต่ละ r_m ที่ได้จาก power-law model fit พบว่าสัมประสิทธิ์ A_q และ B_q ที่ได้จาก power-law model fit ในแต่ละ r_m จะมีค่าแตกต่างกัน ซึ่งแสดงถึงผล ของ r_m ที่มีต่อสัมประสิทธิ์ A_q และ B_q หรืออีกนัยหนึ่ง $A_q(r_m)$ และ $B_q(r_m)$
- 3) การใช้ scaling law ที่เสนอโดย Pruekwatana *et al.* (2016) ยังไม่สามารถ collapse ผล ของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็คหลัก (r_m) ต่ออัตราส่วนการ เหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร, เส้นทางเดิน, และค่า circulation ของเจ็ตได้ โดยค่า scatter ของ π_q บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) จะยังค่อนข้างสูง ($\mathcal{E}_{\pi_q(r_m)} = 16.6\% - 42.2\%$)
- 4) การประยุกต์ใช้ power-law model fit (เรียกว่า 'Forced collapsing model fit') เพื่อ fit π_q กับ x/rd ผ่านชุดข้อมูล Sample = $(r_m \times x/rd)$ ซึ่งประกอบไปด้วย 30 จุด ข้อมูลจะก่อให้เกิดค่า $R_{\pi_q}^2$ ที่ต่ำ ($R_{\pi_q}^2 = 0.5271 - 0.7826$)

7.5 วิธีการและขั้นตอนในการหาตัวแปรไร้มิติ

ข้อสรุปในหัวข้อที่ 7.4 ที่พบว่า

"การใช้ power-law model fit ซึ่งอยู่ในรูปของ $\pi_q = A_q (x/rd)^{B_q}$ สามารถอธิบายการพัฒนาตัว ของ π_q ในแต่ละ r_m ได้ดี โดยที่สัมประสิทธิ์ค่าคงที่ A_q และ B_q จาก power-law model fit ใน แต่ละ r_m จะมีค่าแตกต่างกัน ซึ่งแสดงถึงผลของ r_m ที่มีต่อสัมประสิทธิ์ A_q และ B_q ; $A_q(r_m), B_q(r_m)$ "

ดังนี้จึงนำมาสู่แนวคิดในงานวิจัยนี้ที่จะพัฒนาและปรับปรุงมาตรวัดใหม่ขึ้นโดยมีจุดประสงค์ เพื่อให้นอกเหนือจากจะสามารถ collapse ผลของอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (*r*)ได้ ยังสามารถ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเซิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อเจ็ตหลัก (*r*_m) ต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร, เส้นทางเดิน, และค่า circulation ของเจ็ตได้ โดยแนวคิดในงานวิจัยนี้จะเสนอให้

▶ สัมประสิทธิ์ A_q เป็นฟังก์ชั่นของ r_m หรือสามารถเขียนได้เป็น $A_q = A_q(r_m)$

→ สัมประสิทธิ์ B_q เป็นฟังก์ชั่นของ r_m หรือสามารถเขียนได้เป็น $B_q = B_q(r_m)$

อนึ่ง ในการใช้ r_m ในความสัมพันธ์ต่างๆ เช่น $A_q(r_m)$ และ $B_q(r_m)$ และการคำนวณจะใช้ ค่า r_m ที่อยู่ในรูปเศษส่วน ไม่ใช่ r_m ที่อยู่ในรูปเปอร์เซ็นต์ เช่น $r_m = 13\%$ จะเป็น $r_m = 0.13$

ดังนั้นปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π_q ที่ประเมินวัดที่ r_m และที่ตำแหน่ง x/rd หรือ $\pi_{q|r_m,x/rd}$ สามารถเขียนได้เป็น

$$\pi_{q|r_m, x/rd} = [A_q(r_m)](x/rd)^{[B_q(r_m)]}$$
(7.10)

้สำหรับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF, $r_{\!_m}\,{=}\,0$) สมการที่ 7.10 สามารถเขียนได้เป็น

$$\pi_{q|0,x/rd} = [A_q(0)](x/rd)^{[B_q(0)]}$$
(7.11)

เมื่อนำสมการที่ 7.10 หารด้วยสมการที่ 7.11 จะได้

$$\frac{\pi_{q|r_m,x/rd}}{\pi_{q|0,x/rd}} = \frac{[A_q(r_m)]}{[A_q(0)]} (x/rd)^{[B_q(r_m)] - [B_q(0)]}$$
(7.12)

เพื่อที่จะ collapse ผลของ *r*_m ได้ ค่าของตัวแปรไร้มิติใหม่ที่ประเมินที่ค่า *r*_m ที่ต่างกันจะต้องมีค่าที่ เท่ากัน (ตัวแปรไร้มิติใหม่จะไม่ขึ้นกับ *r*_m) ที่ตำแหน่ง *x / rd* เดียวกัน ดังนี้จึงชี้แนะว่าควรที่จะจัดรูป ตัวแปรและสมการที่ 7.12 ใหม่ให้อยู่ในรูป

$$\frac{\pi_{q|r_m,x/rd}}{\underbrace{[A_q(r_m)]}_{S_A}} = \pi_{q|0,x/rd} = 6$$

โดยที่ $\pi_{q|r_m,x/rd}$ คือ ปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติของ q เดิม (Pruekwatana et al. (2016)) ที่ประเมินวัดที่ r_m ที่ตำแหน่ง x/rd

$$\pi_{q\mid 0,x/rd}$$
 คือ ปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติของ q เดิม (Pruekwatana et $al.$ (2016))
ที่ประเมินวัดที่ $r_{\!_m}\!=\!0$ หรือ $\pi_{\!_q}$ ของกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF)
ที่ตำแหน่ง x/rd

จากการวิเคราะห์ดังแสดงในสมการที่ 7.13A จึงชี้แนะว่าตัวแปรไร้มิติใหม่ที่จะสามารถ collapse ผล ของ r_m ได้ควรอยู่ในรูป

$$\left[\pi_q'' = \frac{\pi_q}{(s_A s_B)}\right] = \pi_{q|0,x/rd}$$
(7.13B)

 $s_A = \frac{A_q(r_m)}{A_q(0)} , \quad s_B = \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_q(r_m) - B_q(0)}$ (7.14)

จากสมการที่ 7.13B สามารถอธิบายได้ว่าพจน์ s_A และ s_B คือ ผลของ r_m ที่มีต่อปริมาณทางฟิสิกส์ ของ q ในกรณีที่มีการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม โดยที่

 \blacktriangleright พจน์ s_{A} คือ ผลของ r_{m} ต่อ A_{q}

 \blacktriangleright พจน์ s_{B} คือ ผลของ r_{m} ต่อ B_{q}

ดังนั้นจากผลการวิเคราะห์ดังแสดงในสมการที่ 7.13B จะสามารถอธิบายได้ดังนี้ ปริมาณทาง ฟิสิกส์ไร้มิติ π_q เดิม (Pruekwatana *et al.* (2016)) เมื่อถูกสเกลด้วยพจน์ ($s_A s_B$) จะส่งผลให้ ปริมาณฟิสิกส์ไร้มิติใหม่ π_q'' นั้นจะมีค่าเท่ากับค่าคงที่ ไม่ขึ้นกับ r_m และมีค่าเท่ากับ π_q ที่ประเมิน วัดในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (r_m เท่ากับ 0) ที่ตำแหน่ง x/rd หรือ $\pi_{q|0,x/rd}$ หรือกล่าวอีกนัยหนึ่งว่า การสเกล π_q ด้วย $s_A s_B (\pi_q'' = \pi_q / (s_A s_B))$ จะทำให้ค่าของปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่ (π_q'') collapse ลงเป็นจุดเดียวกันไม่ขึ้นกับ r_m และมีค่าเท่ากับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม $(\pi_{q|0,x/rd})$

ดังนี้ในความพยายามที่จะ collapse ผลของ r_m ในงานวิจัยนี้จะแบ่งการพิจารณาออกเป็น 2 ขั้นตอน คือ

1) ทำการ collapse ผลของ $r_{\!_m}$ โดยใช้เฉพาะมาตรวัด $s_{\!_A}$ เพื่อไปสเกลปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π_q โดยจะได้ปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่ซึ่งอยู่ในรูป

$$\pi'_q = \frac{\pi_q}{s_A} \tag{7.15A}$$

โดยที่

$$s_A = \frac{A_q(r_m)}{A_q(0)}$$
 (7.15B)

2) ทำการ collapse ผลของ r_m โดยใช้มาตรวัด s_B เพื่อไปสเกลปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π'_q โดยจะได้ปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่ซึ่งอยู่ในรูป

$$\pi_q'' = \frac{\pi_q'}{s_B} = \frac{\pi_q}{s_A s_B} \tag{7.16A}$$

โดยที่

$$s_A = \frac{A_q(r_m)}{A_q(0)}, \qquad s_B = \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_q(r_m) - B_q(0)}$$
 (7.16B)

ดังนั้นสมการที่ 7.13B สามารถเขียนได้ใหม่เป็น

$$\left[\pi_{q}'' = \frac{\pi_{q}'}{s_{B}} = \frac{\pi_{q}}{s_{A}s_{B}}\right] = \pi_{q|0,x/rd}$$
(7.17)

ดังนี้งานวิจัยนี้จึงจะแสดงผลการทดลองในรูปตัวแปรไร้มิติซึ่งประยุกต์ใช้มาตรวัดที่แตกต่างกัน 3 รูปแบบ ดังนี้

- ประยุกต์ใช้มาตรวัดเดียวกับ Pruekwatana et al. (2016) หรือปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติจะอยู่ใน รูป π_q (ซึ่งได้แสดงแล้วในหัวข้อที่ 7.4)
- 2) ประยุกต์ใช้มาตรวัดเดียวกับ Pruekwatana et al. (2016) ซึ่งถูกสเกลด้วย s_A หรือปริมาณทาง ฟิสิกส์ไร้มิติจะอยู่ในรูป π'_q

<u>หมายเหตุ</u> : การประยุกต์ใช้แบบนี้ในทางทฤษฎีแล้วจะสามารถ collapse ผลของ r_m ได้ดีก็ ต่อเมื่อเมื่อ $B_q(r_m)$ มีค่าประมาณเท่ากับ $B_q(0)$ หรือ $B_q(r_m) \approx B_q(0)$ ตามสมการที่ 7.13A

 ประยุกต์ใช้มาตรวัดเดียวกับ Pruelwatana et al. (2016) ซึ่งถูกสเกลอีกด้วย s_As_B หรือ ปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติจะอยู่ในรูป \(\pi_q'') ซึ่งการแสดงผลในรูปแบบนี้จะเป็นการประยุกต์ใช้สมการ ที่ 7.13B อย่างเต็มรูปแบบ

อนึ่ง เช่นเดียวกับงานวิจัยของ Pruekwatana *et al.* (2016) การ collapse ผลของ อัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ในงานวิจัยนี้จะอยู่ภายใต้ข้อ สมมติฐานคือ 1) งานวิจัยนี้จะพิจารณาเฉพาะผลของพารามิเตอร์ r และ r_m ที่มีต่อคุณลักษณะของ เจ็ตในกระแสลมขวางเป็นหลัก โดยจะถือว่าผลของพารามิเตอร์อื่นที่อาจมีต่อคุณลักษณะของเจ็ตใน กระแสลมขวางจะเป็นรอง 2) มาตรวัดที่เหมาะสมของระยะทางตามแนวการไหล x คือ rd 3) การ พัฒนาตัวของปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใดๆ ตามระยะทางการไหล x/rd อยู่ในรูปฟอร์มของ power law : $\pi'_q = A'_q (x/rd)^{B'_q}$ หรือ $\pi''_q = A''_q (x/rd)^{B''_q}$

ขั้นตอนในการหาสเกลและตัวแปรไร้มิติ

- ▶ ขั้นตอนที่ 1 ประเมินวัด $q_{r_m,x/rd}$ ทั้ง 30 ค่า (6 $r_m \times 5 x / rd$) ด้วย SPIV ซึ่ง $q_{r_m,x/rd}$ ในที่นี้จะหมายถึงปริมาณ E, $y_{CM,|\omega_{i,x}|}$, และ Γ_j
- ▶ ขั้นตอนที่ 3 $\pi_{q,fit} = \Pi_{q,fit} (x / rd; r_m)$ ตามสมการที่ 7.1B-7.3B; ประยุกต์ใช้ model fit (power-law model fit) ในแต่ละ r_m ดังนั้นในแต่ละ r_m จะได้ สัมประสิทธิ์ค่าคงที่ A_q และ B_q และ $R_{\pi_q}^2$

<u>หมายเหตุ</u> : $R^2_{\pi_q}$ ในขั้นตอนนี้จะหมายถึงค่า R^2 ที่ได้มาจากการ ประยุกต์ใช้ power-law model fit เพื่อ fit ชุดข้อมูลเฉพาะในแต่ละ r_m

ขั้นตอนที่ 4 ประเมินหาค่า scatter ของชุดข้อมูล Sample = (r_m) ที่ตำแหน่ง x/rd ดังนี้

$$\mathcal{E}_{\pi_q(r_m)|x/rd} = \frac{S_{\pi_q(r_m)|x/rd}}{\pi_{q|x/rd}} \text{ , [Sample = (}r_m)\text{]}$$

งั้นตอนที่ 5 ประยุกต์ใช้ model fit (power-law model fit) หรือเรียกว่า "Forced collapsing model fit" โดย fit ปริมาณฟิสิกส์ไร้มิติ π_q ผ่านชุดข้อมูล Sample = $(r_m \times x/rd)$ ซึ่งประกอบไปด้วย 30 จุดข้อมูลของปริมาณ ทางฟิสิกส์ไร้มิติใดๆ โดยจะได้สัมประสิทธิ์ค่าคงที่ A_q , B_q และ $R_{\pi_q}^2$ มา ทรมายเหตุ : $R_{\pi_q}^2$ ในขั้นตอนนี้จะหมายถึงค่า R^2 ที่ได้มาจากการ ประยุกต์ใช้ power-law model fit ที่ fit ผ่านชุดข้อมูล Sample = $(r_m \times x/rd)$

อนึ่ง ขั้นตอนที่ 1 ถึง ขั้นตอนที่ 5 คือผลการศึกษาที่ได้กล่าวไปแล้วในหัวข้อที่ 7.4

<br/

$$\begin{array}{c} A_{E}(0) = 1, & B_{E}(0) = 0.3373 & (7.1D) \\ A_{y}(0) = 0.63, & B_{y}(0) = 0.3257 & (7.2D) \\ A_{\Gamma}(0) = 1.037, & B_{\Gamma}(0) = -0.4879 & (7.3D) \end{array} \right\}$$
(7.18)

- โบ้นตอนที่ 8 ประเมินหาค่า scatter ของ π'_q หรือ π''_q บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) ที่ตำแหน่ง x / rd

$$\mathcal{E}_{\pi'_q(r_m)|x/rd} = rac{S_{\pi'_q(r_m)|x/rd}}{\pi'_{q|x/rd}}$$
 , [Sample = (r_m)]

$$\mathcal{E}_{\pi_q^{"}(r_m)|x/rd} = rac{S_{\pi_q^{"}(r_m)|x/rd}}{\pi_q^{"}|x/rd}$$
, [Sample = (r_m)]

<u>หมายเหตุ</u> :

1) เพื่อให้เกิดความชัดเจนในการกล่าวถึงค่าสัมประสิทธิ์ต่างๆ จากการ ประยุกต์ใช้ power-law model fit กับปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติในแต่ ละรูปแบบ (π'_q หรือ π''_q) งานวิจัยนี้จึงกำหนดสัญลักษณ์ดังนี้

•
$$\left[\pi'_{q} = \frac{\pi_{q}}{s_{A}}\right] = A'_{q} (x / rd)^{B'_{q}}$$
(7.19)

•
$$\left[\pi_{q}'' = \frac{\pi_{q}'}{s_{B}} = \frac{\pi_{q}}{s_{A}s_{B}}\right] = A_{q}''(x/rd)^{B_{q}'}$$
 (7.20)

กล่าวคือจะกำหนดให้ (A'_q, B'_q) และ (A''_q, B''_q) คือ สัมประสิทธิ์จาก การประยุกต์ใช้ power-law model fit กับปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π'_q และ π''_q บนชุดข้อมูล Sample = $(r_m \times x/rd)$ ซึ่งประกอบไป ด้วย 30 จุดข้อมูล ตามลำดับ

2) $R_{\pi_q}^2$ ในขั้นตอนนี้จะหมายถึงค่า R^2 ที่ได้มาจากการประยุกต์ใช้ power-law model fit ที่ fit ผ่านชุดข้อมูล Sample = $(r_m \times x / rd)$

7.6 ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ต่อ สัมประสิทธิ์ค่าคงที่ A_a และ B_a และการวิเคราะห์หาความสัมพันธ์

จากการวิเคราะห์ความสัมพันธ์ในสมการที่ 7.13A พบว่า $A_q(r_m)$ และ $B_q(r_m)$ มีบทบาท สำคัญในการ collapse ผลของ r_m ต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร, เส้นทางเดิน, และค่า circulation ของเจ็ต ดังนั้นเพื่อจะที่ได้มาซึ่ง $A_q(r_m)$ และ $B_q(r_m)$ และนำไปสู่การได้มาซึ่ง ปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่ที่สามารถ collapse ผลของ r_m ได้ จึงนำมาสู่เนื้อหาในหัวข้อนี้ที่จะ กล่าวถึงการหาความสัมพันธ์ระหว่างอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) กับสัมประสิทธิ์ค่าคงที่ A_q และ B_q ของอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร, เส้นทางเดิน, และค่า circulation ของเจ็ต [ขั้นตอนที่ 6 ; $A_q = A_q(r_m)$, $B_q = B_q(r_m)$]

ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ที่มีต่อสัมประสิทธิ์ ค่าคงที่ A_a และการวิเคราะห์หาความสัมพันธ์

เพื่อที่จะได้มาซึ่งความสัมพันธ์ระหว่างอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ต หลัก (r_m) และสัมประสิทธิ์ค่าคงที่ A_q ของปริมาณทางฟิสิกส์ใดๆ หรือ $A_q(r_m)$ งานวิจัยนี้จึง ประยุกต์ใช้โมเดลพหุนามกำลัง 1 (linear), พหุนามกำลัง 2 (parabolic), และพหุนามกำลัง 3 (cubic) ในการอธิบายความสัมพันธ์ระหว่าง r_m และ A_q โดยรูปที่ 7.5-7.8 แสดงผลของอัตราส่วนอัตราการ ไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ต่อ A_{E_1} , A_{E_2} , A_y , และ A_{Γ} ตามลำดับ และ สัมประสิทธิ์ค่าคงที่จากการประยุกต์ใช้แต่ละ model fit จะแสดงในตารางที่ 7.5

เพื่อให้ $A_q(r_m)$ มีความถูกต้องเชิงฟิสิกส์ งานวิจัยนี้จะบังคับให้ค่าของเส้น model fit ที่ค่า $r_m = 0$ เท่ากับ $A_q(0)$ ซึ่งเป็นค่าของกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) ที่เสนอโดย Pruekwatana *et al.* (2016) จึงเป็นผลให้ในการทำ model fit นี้ ค่า C_0 ของแต่ละ model fit จะถูกบังคับให้มีค่า เท่ากับ $A_q(0)$ ดังแสดงในสมการที่ 7.18 และปรากฏในตารางที่ 7.5

จากรูปที่ 7.5-7.8 พบว่าแนวโน้มของผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุม ต่อเจ็ตหลัก (r_m) ที่มีต่อสัมประสิทธิ์ค่าคงที่ A_{E_1} , A_{E_2} , A_y , และ A_{Γ} จะมีแนวโน้มไปทางเดียวกัน กล่าวคือ

- 1) การเพิ่มขึ้นของ r_{m} จะส่งผลให้จะส่งผลให้ $A_{E_{1}}$, $A_{E_{2}}$, A_{y} , และ A_{Γ} เพิ่มขึ้น
- 2) เมื่อพิจารณารูปที่ 7.5-7.8 ประกอบกับตารางที่ 7.5 พบว่า ความสัมพันธ์ระหว่าง r_m กับ A_{E_1} , A_{E_2} , A_y , และ A_{Γ} สามารถอธิบายได้ดีด้วยโมเดลพหุนามกำลัง 2 (parabolic model fit) โดยที่ค่า R^2 จะอยู่ในช่วง 0.9800 ถึง 0.9997

3) เมื่อเพิ่มดีกรีของ polynomial จากพหุนามกำลัง 2 ไปเป็นพหุนามกำลัง 3 เพื่อนำไป อธิบายความสัมพันธ์หว่าง r_m กับ A_{E_1} , A_{E_2} , A_y , และ A_{Γ} จะส่งผลให้ R^2 โดย ภาพรวมสูงขึ้นเล็กน้อยเมื่อเทียบกับ parabolic model fit ซึ่งอยู่ในช่วง 0.9990 ถึง 0.9996 (ดูตารางที่ 7.5 ประกอบ)

ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ที่มีต่อสัมประสิทธิ์ค่าคงที่ B_a และการวิเคราะห์หาความสัมพันธ์

ในทำนองเดียวกับการหา $A_q(r_m)$ งานวิจัยนี้จะประยุกต์ใช้โมเดลพหุนามกำลัง 1 (linear), พหุนามกำลัง 2 (parabolic), และพหุนามกำลัง 3 (cubic) ในการอธิบายความสัมพันธ์ระหว่าง r_m และสัมประสิทธิ์ค่าคงที่ B_q โดยรูปที่ 7.9-7.12 แสดงผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ต ควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ที่มีต่อ B_{E_1} , B_{E_2} , B_y , และ B_{Γ} ตามลำดับ และสัมประสิทธิ์ค่าคงที่จาก การประยุกต์ใช้แต่ละ model fit จะแสดงในตารางที่ 7.6

ในทำนองเดียวกับ $A_q(r_m)$ เพื่อให้ $B_q(r_m)$ มีความถูกต้องเชิงฟิสิกส์ งานวิจัยนี้จะบังคับให้ ค่าของเส้น model fit ที่ค่า $r_m = 0$ เท่ากับ $B_q(0)$ ซึ่งเป็นค่าของกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) ที่ เสนอโดย Pruekwatana et al. (2016) จึงเป็นผลให้ในการทำ model fit นี้ ค่า D_0 ของแต่ละ model fit จะถูกบังคับให้มีค่าเท่ากับ $B_q(0)$ ดังแสดงในสมการที่ 7.18 และปรากฏในตารางที่ 7.6

จากรูปที่ 7.9-7.12 พบว่าแนวโน้มของผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุม ต่อเจ็ตหลัก (r_m) ที่มีต่อสัมประสิทธิ์ค่าคงที่ B_{E_1} , B_{E_2} , และ B_y จะมีแนวโน้มไปทางเดียวกัน กล่าวคือ การเพิ่มขึ้นของ r_m จะส่งผลให้ค่า B_{E_1} , B_{E_2} , และ B_y โดยภาพรวมเพิ่มขึ้น ในทางกลับกัน กับผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ที่มีต่อสัมประสิทธิ์ค่าคงที่ B_{Γ} ซึ่งพบว่าการเพิ่มขึ้นของ r_m จะส่งผลให้ค่า B_{Γ} โดยภาพรวมต่ำลง และเมื่อพิจารณาสัมประสิทธิ์ ค่าคงที่จากการประยุกต์ใช้แต่ละ model fit ในตารางที่ 7.6 ประกอบ พบว่า

- 1) เมื่อทำการประยุกต์ใช้ linear model fit ในการอธิบายความสัมพันธ์ระหว่าง $r_{_m}$ กับ B_{E_1} , B_{E_2} , B_y , และ B_{Γ} จะส่งผลให้ R^2 โดยภาพรวมต่ำ ซึ่งอยู่ในช่วง 0.6127 ถึง 0.8832
- 2) เมื่อประยุกต์ใช้ parabolic model fit จะส่งผลให้ R^2 สูงขึ้นเล็กน้อยเมื่อเทียบกับ linear model fit ซึ่งอยู่ในช่วง 0.7232 ถึง 0.9402
- 3) อย่างไรก็ตามเมื่อทำการเพิ่มดีกรีของ model fit ไปเป็น cubic จะส่งผลให้ R² สูงขึ้นอีก เมื่อเทียบกับ parabolic model fit ซึ่งอยู่ในช่วง 0.9014 ถึง 0.9901

7.7 ผลการศึกษาการ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ต ควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลม (r,) ต่อคุณลักษณะต่างๆ ของเจ็ตในกระแสลมขวาง

้จากผลการทดลองในหัวข้อที่ 7.4 พบว่าการประยุกต์ใช้ scaling law ที่เสนอโดย Pruekwatana et al. (2016) ยังไม่สามารถ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของ เจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r,,) ต่อ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร, เส้นทางเดิน, และ ค่า circulation ของเจ็ตได้ โดยในภาพรวมการใช้ scaling law ดังกล่าวจะก่อให้เกิด scatter ของ π_q บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) ที่สูง : $\mathcal{E}_{\pi_a(r_m)} = 17.0\% - 42.2\%$ [ขั้นตอนที่ 1 ถึง ขั้นตอนที่ 4] ในขณะที่เมื่อพยายามบังคับ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ต หลัก (r_m) โดยการประยุกต์ใช้ power-law model fit (เรียกว่า 'Forced collapsing model fit') เพื่อ fit π_q กับ x/rd บนชุดข้อมูล Sample = $(r_m \times x/rd)$ ซึ่งประกอบไปด้วย 30 จุดข้อมูล จะ ก่อให้เกิดค่า $R_{\pi_a}^2$ ที่ต่ำ : $R_{\pi_a}^2 = 0.5271 - 0.7826$ [ขั้นตอนที่ 5] ดังนั้นเพื่อที่จะทำให้สามารถ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการใหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r,,) ต่อคุณลักษณะ ต่างๆ ของเจ็ตตามการวิเคราะห์ในสมการที่ 7.13A จึงนำมาสู่เนื้อหาในหัวข้อที่ 7.6 ที่ได้หา ความสัมพันธ์ระหว่างอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) กับสัมประสิทธิ์ A_a และ B_q [ขั้นตอนที่ 6 ; $A_q = A_q(r_m)$, $B_q = B_q(r_m)$] เมื่อทราบถึง $A_q(r_m)$ และ $B_q(r_m)$ จึง ้นำมาสู่เนื้อหาในหัวข้อนี้จะกล่าวถึงการประยุกต์ใช้สมการที่ 7.17 เพื่อที่จะศึกษาหามาตรวัดที่ เหมาะสมในการ collapse ผลของ r_m โดยที่จะแบ่งการแสดงผลการทดลองในรูปตัวแปรไร้มิติเป็น 2 ขั้นตอนด้วยกัน ได้แก่

ขั้นตอนที่ 1 การประยุกต์ใช้มาตรวัด s_A เพื่อนำไปสเกลปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติไร้มิติ π_q หรือ ปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่นี้จะอยู่ในรูป $\pi_q' = \pi_q / s_A$

ขั้นตอนที่ 2 การประยุกต์ใช้มาตรวัด s_B เพื่อนำไปสเกลปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π'_q หรือ ปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่นี้จะอยู่ในรูป $\pi''_q = \pi'_q / s_B$ (กล่าวอีกนัยหนึ่งคือนำ π_q ไปสเกลด้วยมาตรวัด $s_A s_B$) 7.7.1 การประยุกต์ใช้มาตรวัด s_A เพื่อนำไปสเกลปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π_q หรือปริมาณทาง ฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป $\pi'_q = \pi_q/s_A$

 อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ต ควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (F₂) หรือ E₁

ตารางที่ 7.7 แสดงผลของการสเกลปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ $\pi_{_{E_1}}$ ด้วยมาตรวัด $s_{_A}$ ตามสมการ 7.15A และ 7.15B ดังนี้

$$\left[\pi'_{E_1} = \frac{\pi_{E_1}}{s_A}\right] ; \qquad s_A = A_{E_1}(r_m) / A_{E_1}(0)$$

และค่า scatter ของ π'_{E_1} บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) จากการประยุกต์ใช้ $A_{E_1}(r_m)$ ที่ อยู่ใน 3 รูปฟอร์มที่แตกต่างกัน ได้แก่ เส้นตรง (linear), พหุนามกำลัง 2 (parabolic), และ พหุนามกำลัง 3 (cubic) ซึ่งพบว่า scatter ของชุดข้อมูลเป็นดังนี้

กล่าวคือเมื่อ $A_{E_1}(r_m)$ อยู่ในรูปพหุนามกำลัง 2 จะส่งผลให้ค่า scatter ของ π'_{E_1} บนชุด ข้อมูล Sample = (r_m) มีค่าต่ำกว่าพหุนามกำลัง 1 (สามารถ collapse ผลของ r_m ที่มีต่อ E_1 ได้ดีกว่า) อย่างไรก็ตามเมื่อทำการเพิ่มดีกรีของ $A_{E_1}(r_m)$ เป็นพหุนามกำลัง 3 แล้ว พบว่า scatter ของ π'_{E_1} บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) มีค่าใกล้เคียงกับพหุนามกำลัง 2 ดังนั้นเพื่อความสะดวกต่อการใช้งาน งานวิจัยนี้จึงเสนอว่าการใช้ $A_{E_1}(r_m)$ ในรูปพหุนาม กำลังสองในมาตรวัด s_A มีความเหมาะสมที่จะ collapse ผลของ r_m ที่มีต่อ E_1

นอกจากนั้นยังพบว่าการประยุกต์ใช้ power-law model fit ระหว่าง π'_{E_1} กับ x/rd บนชุดข้อมูล Sample = $(r_m \times x/rd)$ สามารถอธิบายการพัฒนาตัวของชุดข้อมูล ได้ดีดังแสดงในรูปที่ 7.13 โดยพบความสัมพันธ์ดังนี้

$$\left[\pi_{E_1}' = \frac{\pi_{E_1}}{s_A} = \frac{(E_1 - 1)/a_E(r)}{s_A}\right] = A_{E_1}' \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{E_1}'}$$
(7.21)

Coefficient of scaling law :
$$a_E(r) = 0.9r + 1.4$$
, $s_A = \frac{A_{E_1}(r_m)}{A_{E_1}(0)}$,
 $A_{E_1}(r_m) = 39.16r_m^2 + 1.269r_m + 1$, $A_{E_1}(0) = 1$

Coefficient of model fit : $A'_{E_1} = 0.995$, $B'_{E_1} = 0.5959$, $R^2_{\pi'_q} = 0.9796$

 อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ต ควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับเจ็ตหลัก (F₁) หรือ E₂

ตารางที่ 7.7 แสดงผลของการสเกลปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ $\pi_{\scriptscriptstyle E_2}$ ด้วยมาตรวัด $s_{\scriptscriptstyle A}$ ตามสมการ 7.15A และ 7.15B ดังนี้

$$\left[\pi'_{E_2} = \frac{\pi_{E_2}}{s_A}\right] \quad ; \quad s_A = A_{E_2}(r_m) / A_{E_2}(0)$$

และค่า scatter ของ π'_{E_2} บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) จากการประยุกต์ใช้ $A_{E_2}(r_m)$ ที่ อยู่ใน 3 รูปฟอร์มที่แตกต่างกัน ได้แก่ เส้นตรง (linear), พหุนามกำลัง 2 (parabolic), และ พหุนามกำลัง 3 (cubic) ซึ่งพบว่า scatter ของชุดข้อมูลเป็นดังนี้

$A_{E_2}(r_m)$:	Liinear	$\mathcal{E}_{\pi'_q(r_m)} = 6.59\% - 10.1\%$
$A_{E_2}(r_m)$:	Parabolic	$\mathcal{E}_{\pi'_q(r_m)} = 4.04\% - 6.92\%$
$A_{E_2}(r_m)$:	Cubic	$\varepsilon_{\pi'_q(r_m)} = 4.16\% - 7.37\%$

กล่าวคือเมื่อ $A_{E_2}(r_m)$ อยู่ในรูปพหุนามกำลัง 2 จะส่งผลให้ค่า scatter ของ π'_{E_2} บนชุด ข้อมูล Sample = (r_m) มีค่าต่ำกว่าพหุนามกำลัง 1 (สามารถ collapse ผลของ r_m ที่มีต่อ E_2 ได้ดีกว่า) อย่างไรก็ตามเมื่อทำการเพิ่มดีกรีของ $A_{E_2}(r_m)$ เป็นพหุนามกำลัง 3 แล้ว พบว่า scatter ของ π'_{E_2} บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) มีค่าใกล้เคียงกับพหุนามกำลัง 2 ดังนั้นเพื่อความสะดวกต่อการใช้งาน งานวิจัยนี้จึงเสนอว่าการใช้ $A_{E_1}(r_m)$ ในรูปพหุนาม กำลังสองในมาตรวัด s_A มีความเหมาะสมที่จะ collapse ผลของ r_m ที่มีต่อ E_2 นอกจากนั้นยังพบว่าการประยุกต์ใช้ power-law model fit ระหว่าง π'_{E_2} กับ x/rd บนชุดข้อมูล Sample = $(r_m \times x/rd)$ สามารถอธิบายการพัฒนาตัวของชุดข้อมูล ได้ดีดังแสดงในรูปที่ 7.14 โดยพบความสัมพันธ์ดังนี้

$$\left[\pi'_{E_2} = \frac{\pi_{E_2}}{s_A} = \frac{(E_2 - 1)/a_E(r)}{s_A}\right] = A'_{E_2} \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{E_2}}$$
(7.22)

Coefficient of scaling law :
$$a_E(r) = 0.9r + 1.4$$
, $s_A = \frac{A_{E_2}(r_m)}{A_{E_2}(0)}$,
 $A_{E_2}(r_m) = 32.97r_m^2 + 0.2905r_m + 1$, $A_{E_2}(0) = 1$

Coefficient of model fit : $A'_{E_2} = 0.9952$, $B'_{E_2} = 0.6032$, $R^2_{\pi'_q} = 0.9785$

3) เส้นทางเดินของเจ็ต $[y_{CM,|\omega_{i,x}|}]$

ตารางที่ 7.7 แสดงผลของการสเกลปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π_y ด้วยมาตรวัด s_A ตามสมการ 7.15A และ 7.15B ดังนี้

$$\left[\pi'_{y} = \frac{\pi_{y}}{s_{A}}\right] \quad ; \quad s_{A} = A_{y}(r_{m})/A_{y}(0)$$

และค่า scatter ของ π'_y บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) จากการประยุกต์ใช้ $A_y(r_m)$ ที่ อยู่ใน 3 รูปฟอร์มที่แตกต่างกัน ได้แก่ เส้นตรง (linear), พหุนามกำลัง 2 (parabolic), และ พหุนามกำลัง 3 (cubic) ซึ่งพบว่า scatter ของชุดข้อมูลเป็นดังนี้

$A_y(r_m)$:	Liinear	$\varepsilon_{\pi'_q(r_m)} = 6.39\% - 7.81\%$
$A_y(r_m)$:	Parabolic	$\varepsilon_{\pi_q'(r_m)} = 4.55\% - 6.75\%$
$A_y(r_m)$:	Cubic	$\varepsilon_{\pi_q'(r_m)} = 3.23\% - 6.62\%$

กล่าวคือเมื่อ $A_y(r_m)$ อยู่ในรูปพหุนามกำลัง 2 จะส่งผลให้ค่า scatter ของ π'_y บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) มีค่าต่ำกว่าพหุนามกำลัง 1 (สามารถ collapse ผลของ r_m ที่มีต่อเส้นทาง

เดินของเจ็ตได้ดีกว่า) อย่างไรก็ตามเมื่อเพิ่มดีกรีของ $A_y(r_m)$ เป็นพหุนามกำลัง 3 แล้วพบว่า scatter ของ π'_y บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) มีค่าต่ำกว่าพหุนามกำลัง 2 เล็กน้อย ดังนั้น งานวิจัยนี้จึงเสนอว่าการประยุกต์ใช้มาตรวัด s_A โดยที่ $A_y(r_m)$ อยู่ในรูปของพหุนามกำลัง 2 และพหุนามกำลัง 3 มีความเหมาะสมและสามารถ collapse ผลของ r_m ที่มีต่อเส้นทางเดิน ของเจ็ตได้ทั้งสอง อย่างไรก็ตามในแง่ของการประยุกต์ใช้งานจริงจะขึ้นอยู่กับดุลยพินิจของ ผู้ใช้งานซึ่งต้องถ่วงดุลความเหมาะสมระหว่างความสะดวกกับความแม่นยำ

นอกจากนั้นยังพบว่าการประยุกต์ใช้ power-law model fit ระหว่าง π'_y กับ x/rd บนชุดข้อมูล Sample = $(r_m \times x/rd)$ สามารถอธิบายการพัฒนาตัวของชุดข้อมูล ได้ดีดังนี้

รูปที่ 7.15(ก) แสดงการประยุกต์ใช้ power-law model fit ระหว่าง π'_y กับ x/rdบนชุดข้อมูล Sample = $(r_m \times x/rd)$ เมื่อ $A_y(r_m)$ อยู่ในรูปพหุนามกำลัง 2 โดยพบ ความสัมพันธ์ดังนี้

$$\left[\pi'_{y} = \frac{\pi_{y}}{s_{A}} = \left(\frac{y_{CM,|\omega_{j,x}|}/r^{C_{y}}d}{s_{A}}\right)\right] = A'_{y} \left(\frac{x}{rd}\right)^{B'_{y}}$$
(7.23)

Coefficient of scaling law : $C_y = 1.36$, $s_A = \frac{A_y(r_m)}{A_y(0)}$, $A_y(r_m) = 16.2r_m^2 + 1.83r_m + 0.63$, $A_y(0) = 0.63$

Coefficient of model fit : $A'_{y} = 0.6296$, $B'_{y} = 0.3744$, $R^{2}_{\pi'_{q}} = 0.9656$

รูปที่ 7.15(ข) แสดงการประยุกต์ใช้ power-law model fit ระหว่าง π'_y กับ x/rd
 บนชุดข้อมูล Sample = (r_m×x/rd) เมื่อ A_y(r_m) อยู่ในรูปพหุนามกำลัง 3 โดยพบ
 ความสัมพันธ์ดังนี้

$$\left[\pi'_{y} = \frac{\pi_{y}}{s_{A}} = \left(\frac{y_{CM,|\omega_{j,x}|}/r^{C_{y}}d}{s_{A}}\right)\right] = A'_{y}\left(\frac{x}{rd}\right)^{B'_{y}}$$
(7.24)

Coefficient of scaling law :
$$C_y = 1.36$$
, $s_A = \frac{A_y(r_m)}{A_y(0)}$,
 $A_y(r_m) = -414.8r_m^3 + 95.08r_m^2 - 1.581r_m + 0.63$,
 $A_y(0) = 0.63$

Coefficient of model fit : $A'_{y} = 0.6326$, $B'_{y} = 0.374$, $R^{2}_{\pi'_{q}} = 0.9823$

4) ค่า circulation ของเจ็ต [Γ_j]

ตารางที่ 7.7 แสดงผลของการสเกลปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π_{Γ} ด้วยมาตรวัด s_A ตามสมการ 7.15A และ 7.15B ดังนี้

CHURA
$$\left[\pi_{\Gamma}' = \frac{\pi_{\Gamma}}{s_A}\right]$$
; $s_A = A_{\Gamma}(r_m)/A_{\Gamma}(0)$

และค่า scatter ของ π'_{Γ} บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) จากการประยุกต์ใช้ $A_{\Gamma}(r_m)$ ที่ อยู่ใน 3 รูปฟอร์มที่แตกต่างกัน ได้แก่ เส้นตรง (linear), พหุนามกำลัง 2 (parabolic), และ พหุนามกำลัง 3 (cubic) ซึ่งพบว่า scatter ของชุดข้อมูลเป็นดังนี้

$$\begin{array}{rcl} A_{\Gamma}(r_m) & : & \text{Liinear} & & \varepsilon_{\pi'_q(r_m)} = 9.37\% - 20.2\% \\ A_{\Gamma}(r_m) & : & \text{Parabolic} & & \varepsilon_{\pi'_q(r_m)} = 8.21\% - 18.0\% \\ A_{\Gamma}(r_m) & : & \text{Cubic} & & \varepsilon_{\pi'_q(r_m)} = 8.25\% - 18.1\% \end{array}$$

กล่าวคือเมื่อ $A_{\Gamma}(r_m)$ อยู่ในรูปพหุนามกำลัง 2 จะส่งผลให้ค่า scatter ของ π'_{Γ} บนชุด ข้อมูล Sample = (r_m) มีค่าต่ำกว่าพหุนามกำลัง 1 (สามารถ collapse ผลของ r_m ที่มีต่อ ค่า circulation ของเจ็ต ได้ดีกว่า) อย่างไรก็ตามเมื่อทำการเพิ่มดีกรีของ $A_{\Gamma}(r_m)$ เป็น พหุนามกำลัง 3 แล้วพบว่า scatter ของ π'_{Γ} บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) มีค่าใกล้เคียง กับพหุนามกำลัง 2 ดังนั้นเพื่อความสะดวกต่อการใช้งาน งานวิจัยนี้จึงเสนอว่าการใช้ $A_{\Gamma}(r_m)$ ในรูปพหุนามกำลังสองในมาตรวัด s_A มีความเหมาะสมที่จะ collapse ผลของ r_m ที่มีต่อค่า circulation ของเจ็ต

นอกจากนั้นยังพบว่าการประยุกต์ใช้ power-law model fit ระหว่าง π'_{Γ} กับ x/rd บนชุดข้อมูล Sample = $(r_m \times x/rd)$ สามารถอธิบายการพัฒนาตัวของชุดข้อมูล ได้ดีดังแสดงในรูปที่ 7.16 และความสัมพันธ์จะเป็นดังนี้

$$\left[\pi_{\Gamma}' = \frac{\pi_{\Gamma}}{s_{A}} = \left(\frac{\Gamma_{j}/u_{cf}r^{C_{\Gamma}}d}{s_{A}}\right)\right] = A_{\Gamma}' \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{\Gamma}'}$$
(7.25)

Coefficient of scaling law :
$$C_{\Gamma} = 0.94, \ s_A = \frac{A_{\Gamma}(r_m)}{A_{\Gamma}(0)},$$

 $A_{\Gamma}(r_m) = 24.87r_m^2 + 5.835r_m + 1.037, \ A_{\Gamma}(0) = 1.037$
Coefficient of model fit : $A'_{\Gamma} = 1.025, \ B'_{\Gamma} = -0.587, \ R^2_{\pi'_a} = 0.8745$

าลงกรณ์มหาวิทยาลัย

7.7.2 การประยุกต์ใช้มาตรวัด s_B เพื่อนำไปสเกลปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π'_q หรือปริมาณทาง ฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป $\pi''_q = \pi'_q/s_B = \pi_q/s_A s_B$

ผลการศึกษาในหัวข้อที่ 7.7.1 พบว่า การประยุกต์ใช้มาตรวัด s_A เพื่อนำไปสเกลปริมาณทาง ฟิสิกส์ไร้มิติ π_q จะส่งผลให้ scatter ของ π'_q ชุดข้อมูล Sample = (r_m) มีค่าต่ำในระดับหนึ่ง หรือ สามารถกล่าวได้ว่าสามารถ collapse ผลของ r_m ได้ดีในระดับหนึ่ง ($\mathcal{E}_{\pi_q(r_m)} = 3.23\% - 18.0\%$) อย่างไรก็ตามเพื่อที่จะได้มาซึ่งปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่ที่สามารถ collapse ผลของ r_m ได้ดียิ่งขึ้น จึงนำมาสู่การประยุกต์ใช้มาตรวัด s_B เพื่อนำไปสเกลปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π'_q (หรืออีกนัยหนึ่งคือ นำมาตรวัด $s_A s_B$ ไปสเกล π_q) สำหรับการประยุกต์ใช้มาตรววัด $s_A s_B$ นั้น งานวิจัยนี้จะถือว่า s_A ที่ได้เสนอไปในหัวข้อที่ 7.7.1 เป็นมาตรวัด s_A ที่อยู่ในฟอร์มที่เหมาะสมที่สุดในการ collapse ผล ของ r_m และจะใช้มาตรวัด s_A นี้ในการศึกษาต่อในหัวข้อนี้ ดังนี้

$$\begin{split} E_1 &: s_A = \frac{A_{E_1}(r_m)}{A_{E_1}(0)} = \frac{39.16r_m^2 + 1.269r_m + 1}{1} \\ E_2 &: s_A = \frac{A_{E_2}(r_m)}{A_{E_2}(0)} = \frac{32.97r_m^2 + 0.2905r_m + 1}{1} \\ y_{|CM,\omega_{j,x}|} &: s_A = \begin{cases} \frac{A_y(r_m)}{A_y(0)} = \frac{16.2r_m^2 + 1.83r_m + 0.63}{0.63} \\ \frac{A_y(r_m)}{A_y(0)} = \frac{-414.8r_m^3 + 95.08r_m^2 - 1.581r_m + 0.63}{0.63} \end{cases} \\ \Gamma_j &: s_A = \frac{A_{\Gamma}(r_m)}{A_{\Gamma}(0)} = \frac{24.87r_m^2 + 5.835r_m + 1.037}{1.037} \end{split}$$

อย่างไรก็ตามสำหรับมาตรวัด s_B งานวิจัยนี้จะทดลองเปลี่ยนรูปฟอร์มของ $B_q(r_m)$ ในมาตร วัด s_B ทั้งหมด 3 รูปฟอร์มด้วยกันได้แก่ เส้นตรง (linear), พหุนามกำลังสอง (parabolic), และพหุ นามกำลังสาม (cubic) โดยมีจุดประสงค์เพื่อหามาตรวัด s_B ที่เหมาะสมที่สุดสามารถ collapse ผล ของ r_m ที่มีต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร, เส้นทางเดิน, และค่า circulation ของ เจ็ตได้

 อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ต ควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (F₂) หรือ E₁

ตารางที่ 7.8 แสดงผลของการสเกลปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π'_{E_1} ด้วยมาตรวัด s_B ตามสมการ 7.16A และ 7.16B ดังนี้

Chulalongkorn University

$$\left[\pi_{E_1}'' = \frac{\pi_{E_1}'}{s_B} = \frac{\pi_{E_1}}{s_A s_B}\right] \quad ; \quad s_A = A_{E_1}(r_m) / A_{E_1}(0) \quad , \quad s_B = (x / rd)^{B_{E_1}(r_m) - B_{E_1}(0)}$$

และค่า scatter ของ $\pi_{E_1}^{"}$ บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) จากการประยุกต์ใช้ $A_{E_1}(r_m)$ ที่ อยู่ในรูปพหุนามกำลังสอง (parabolic) และ $B_{E_1}(r_m)$ ที่อยู่ใน 3 รูปฟอร์มที่แตกต่างกัน ได้แก่ เส้นตรง (linear), พหุนามกำลัง 2 (parabolic), และ พหุนามกำลัง 3 (cubic) ซึ่ง พบว่า scatter ของชุดข้อมูลเป็นดังนี้

$$B_{E_1}(r_m)$$
 : Liinear $\mathcal{E}_{\pi_q^{''}(r_m)} = 2.89\% - 4.79\%$
 $B_{E_1}(r_m)$: Parabolic $\mathcal{E}_{\pi_q^{''}(r_m)} = 2.99\% - 4.81\%$

$$B_{E_1}(r_m)$$
 : Cubic $\mathcal{E}_{\pi_a^*(r_m)} = 3.40\% - 6.40\%$

กล่าวคือเมื่อ $B_{E_1}(r_m)$ อยู่ในรูปพหุนามกำลัง 1 (linear) จะส่งผลให้ค่า scatter ของ $\pi_{E_1}^{"}$ บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) มีค่าต่ำสุด (สามารถ collapse ผลของ r_m ที่มีต่อ E_1 ได้ดี ที่สุด) อย่างไรก็ตามเมื่อทำการเพิ่มดีกรีของ $B_{E_1}(r_m)$ เป็นพหุนามกำลัง 2 (parabolic) และ พหุนามกำลัง 3 (cubic) แล้วพบว่า scatter ของ $\pi_{E_1}^{"}$ บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) จะมี ค่าสูงขึ้น ดังนั้นงานวิจัยนี้จึงเสนอว่าการใช้ $B_{E_1}(r_m)$ ในรูปพหุนามกำลัง 1 (linear) ในมาตร วัด s_B มีความเหมาะสมที่จะ collapse ผลของ r_m ที่มีต่อ E_1

นอกจากนั้นยังพบว่าการประยุกต์ใช้ power-law model fit ระหว่าง $\pi_{E_1}^{"}$ กับ x/rd บนชุดข้อมูล Sample = $(r_m \times x/rd)$ สามารถอธิบายการพัฒนาตัวของชุดข้อมูล ได้ดีดังแสดงในรูปที่ 7.17 โดยพบความสัมพันธ์ดังนี้

$$\left[\pi_{E_1}'' = \frac{\pi_{E_1}'}{s_B} = \frac{\pi_{E_1}}{s_A s_B} = \frac{(E_1 - 1)/a_E(r)}{s_A s_B}\right] = A_{E_1}'' \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{E_1}'}$$
(7.26)

Coefficient of scaling law :
$$a_E(r) = 0.9r + 1.4$$
,
 $s_A = \frac{A_{E_1}(r_m)}{A_{E_1}(0)}, \quad s_B = \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{E_1}(r_m) - B_{E_1}(0)},$
 $A_{E_1}(r_m) = 39.16r_m^2 + 1.269r_m + 1, \quad A_{E_1}(0) = 1,$
 $B_{E_1}(r_m) = 0.7772r_m + 0.5573, \qquad B_{E_1}(0) = 0.5573$

Coefficient of model fit : $A_{E_1}'' = 0.9948$, $B_{E_1}'' = 0.5437$, $R_{\pi_q'}^2 = 0.9823$

 อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ต ควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับเจ็ตหลัก (F₁) หรือ E₂

ตารางที่ 7.8 แสดงผลของการสเกลปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π'_{E_2} ด้วยมาตรวัด s_B ตามสมการ 7.16A และ 7.16B ดังนี้

$$\left[\pi_{E_2}'' = \frac{\pi_{E_2}'}{s_B} = \frac{\pi_{E_2}}{s_A s_B}\right] \quad ; \quad s_A = A_{E_2}(r_m) / A_{E_2}(0) \quad , \quad s_B = (x / rd)^{B_{E_2}(r_m) - B_{E_2}(0)}$$

และค่า scatter ของ π_{E_2}'' บนชุดข้อมูล r_m จากการประยุกต์ใช้ $A_{E_2}(r_m)$ ที่อยู่ในรูปพหุ นามกำลังสอง (parabolic) และ $B_{E_2}(r_m)$ ที่อยู่ใน 3 รูปฟอร์มที่แตกต่างกัน ได้แก่ เส้นตรง (linear), พหุนามกำลัง 2 (parabolic), และ พหุนามกำลัง 3 (cubic) ซึ่งพบว่า scatter ของ ชุดข้อมูลเป็นดังนี้

$B_{E_2}(r_m)$:	Liinear	$\mathcal{E}_{\pi_q^{"}(r_m)} = 2.99\% - 4.90\%$
$B_{E_2}(r_m)$:	Parabolic	$\mathcal{E}_{\pi_q^{''}(r_m)} = 3.09\% - 4.92\%$
$B_{E_2}(r_m)$:	Cubic	$\varepsilon_{\pi_a^{"}(r_m)} = 3.53\% - 6.59\%$

กล่าวคือเมื่อ $B_{E_2}(r_m)$ อยู่ในรูปพหุนามกำลัง 1 (linear) จะส่งผลให้ค่า scatter ของ π''_{E_2} บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) มีค่าต่ำสุด (สามารถ collapse ผลของ r_m ที่มีต่อ E_2 ได้ดี ที่สุด) อย่างไรก็ตามเมื่อทำการเพิ่มดีกรีของ $B_{E_2}(r_m)$ เป็นพหุนามกำลัง 2 (parabolic) และ พหุนามกำลัง 3 (cubic) แล้วพบว่า scatter ของ π''_{E_2} บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) จะมี ค่าสูงขึ้น ดังนั้นงานวิจัยนี้จึงเสนอว่าการใช้ $B_{E_2}(r_m)$ ในรูปพหุนามกำลัง 1 (linear) ในมาตร วัด s_B มีความเหมาะสมที่จะ collapse ผลของ r_m ที่มีต่อ E_2

นอกจากนั้นยังพบว่าการประยุกต์ใช้ power-law model fit ระหว่าง π''_{E_2} กับ x/rd บนชุดข้อมูล Sample = $(r_m \times x/rd)$ สามารถอธิบายการพัฒนาตัวของชุดข้อมูล ได้ดีดังแสดงในรูปที่ 7.18 และความสัมพันธ์จะสามารถเขียนได้เป็น

หาลงกรณ์มหาวิทยาลัย

$$\left[\pi_{E_2}'' = \frac{\pi_{E_2}'}{s_B} = \frac{\pi_{E_2}}{s_A s_B} = \frac{(E_2 - 1)/a_E(r)}{s_A s_B}\right] = A_{E_2}'' \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{E_2}'}$$
(7.27)

Coefficient of scaling law : $a_E(r) = 0.9r + 1.4$,

$$s_{A} = \frac{A_{E_{2}}(r_{m})}{A_{E_{2}}(0)}, \quad s_{B} = \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{E_{2}}(r_{m}) - B_{E_{2}}(0)},$$
$$A_{E_{2}}(r_{m}) = 32.97r_{m}^{2} + 0.2905r_{m} + 1, \quad A_{E_{2}}(0) = 1,$$
$$B_{E_{2}}(r_{m}) = 0.8835r_{m} + 0.5573, \qquad B_{E_{2}}(0) = 0.5573$$

Coefficient of model fit : $A_{E_2}'' = 0.9949$, $B_{E_2}'' = 0.544$, $R_{\pi_q''}^2 = 0.9815$

3) เส้นทางเดินของเจ็ต $[y_{CM,|\omega_{j,x}|}]$

ตารางที่ 7.8 แสดงผลของการสเกลปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ $\pi'_{,}$ ด้วยมาตรวัด s_{B} ตามสมการ 7.16A และ 7.16B ดังนี้

$$\left[\pi_{y}'' = \frac{\pi_{y}'}{s_{B}} = \frac{\pi_{y}}{s_{A}s_{B}}\right] \quad ; \quad s_{A} = A_{y}(r_{m})/A_{y}(0) \quad , \quad s_{B} = (x/rd)^{B_{y}(r_{m}) - B_{y}(0)}$$

และค่า scatter ของ π''_y บนชุดข้อมูล r_m จากการประยุกต์ใช้ $B_y(r_m)$ ที่อยู่ใน 3 รูป ฟอร์มที่แตกต่างกัน ได้แก่ เส้นตรง (linear), พหุนามกำลัง 2 (parabolic), และ พหุนาม กำลัง 3 (cubic) โดยจะแยกพิจารณาใน 2 รูปฟอร์มของ $A_y(r_m)$ ดังนี้

เมื่อ A, (r,) อยู่ในรูปพหุนามกำลัง 2 (parabolic) พบว่า

$B_y(r_m)$:	Liinear	$\varepsilon_{\pi_q''(r_m)} = 3.70\% - 4.15\%$
$B_y(r_m)$:	Parabolic	$\varepsilon_{\pi_q''(r_m)} = 3.61\% - 3.83\%$
$B_y(r_m)$:	Cubic	$\varepsilon_{\pi_q^{"}(r_m)} = 3.73\% - 4.27\%$

เมื่อ A, (r,) อยู่ในรูปพหุนามกำลัง 3 (cubic) พบว่า

$B_y(r_m)$:	Liinear	$\mathcal{E}_{\pi_{q}^{"}(r_{m})} = 1.84\% - 2.87\%$
$B_y(r_m)$:	Parabolic	$\varepsilon_{\pi_q(r_m)} = 1.73\% - 2.46\%$
$B_y(r_m)$	ĊH	Cubic	$\mathcal{E}_{\pi_{q}''(r_{m})} = 1.72\% - 2.48\%$

กล่าวคือเมื่อพิจารณาเฉพาะกรณีที่ $A_y(r_m)$ อยู่ในฟอร์มเดียวกัน พบว่าการประยุกต์ใช้ มาตรวัด s_B ในทั้งสามรูปฟอร์มของ $B_y(r_m)$ จะส่งผลให้ค่า scatter ของ π''_y บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) มีค่าใกล้เคียงกัน (สามารถ collapse ผลของ r_m ที่มีเส้นทางเดินของเจ็ต ได้ดีใกล้เคียงกัน) ดังนั้นเพื่อความสะดวกในการประยุกต์ใช้งานวิจัยนี้จึงเสนอว่าการใช้ $B_y(r_m)$ ในรูปพหุนามกำลัง 1 (linear) ในมาตรวัด s_B มีความเหมาะสมที่จะ collapse ผล ของ r_m ที่มีต่อเส้นทางเดินของเจ็ต

นอกจากนั้นยังพบว่าการประยุกต์ใช้ power-law model fit ระหว่าง π''_y กับ x/rd บนชุดข้อมูล Sample = $(r_m \times x/rd)$ สามารถอธิบายการพัฒนาตัวของชุดข้อมูล ได้ดีโดยที่

รูปที่ 7.19(ก) แสดงการ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ต ควบคุมต่อเจ็ตหลัก(r_m) ต่อเส้นทางเดินของเจ็ตเมื่อ A_y(r_m) อยู่ในรูปพหุนามกำลัง 2 (parabolic) และ B_y(r_m) ในรูปพหุนามกำลัง 1 (linear) โดยที่ความสัมพันธ์สามารถ เขียนได้เป็น

$$\left[\pi_{y}'' = \frac{\pi_{y}'}{s_{B}} = \frac{\pi_{y}}{s_{A}s_{B}} = \left(\frac{y_{CM,|\omega_{j,x}|}/r^{c_{y}}d}{s_{A}s_{B}}\right)\right] = A_{y}'' \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{y}'}$$
(7.28)

Coefficient of scaling law :
$$C_y = 1.36$$
, $s_A = \frac{A_y(r_m)}{A_y(0)}$, $s_B = \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_y(r_m) - B_y(0)}$
 $A_y(r_m) = 16.2r_m^2 + 1.83r_m + 0.63$, $A_y(0) = 0.63$
 $B_y(r_m) = 0.7616r_m + 0.3257$, $B_y(0) = 0.3257$

Coefficient of model fit : $A''_y = 0.6295$, $B''_y = 0.3237$, $R^2_{\pi''_q} = 0.9665$

รูปที่ 7.19(ข) แสดงการ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเซิงมวลของเจ็ต
 ควบคุมต่อเจ็ตหลัก(r_m) ต่อเส้นทางเดินของเจ็ตเมื่อ A_y(r_m) อยู่ในรูปพหุนามกำลัง 3
 (cubic) และ B_y(r_m) ในรูปพหุนามกำลัง 1 (linear) โดยความสัมพันธ์สามารถเขียนได้
 เป็น

Chulalongkorn University

$$\left[\pi_{y}'' = \frac{\pi_{y}'}{s_{B}} = \frac{\pi_{y}}{s_{A}s_{B}} = \left(\frac{y_{CM,|\omega_{j,x}|}/r^{C_{y}}d}{s_{A}s_{B}}\right)\right] = A_{y}'' \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{y}''}$$
(7.29)

Coefficient of scaling law : $C_y = 1.36$, $s_A = \frac{A_y(r_m)}{A_y(0)}$, $s_B = \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_y(r_m) - B_y(0)}$ $A_y(r_m) = -414.8r_m^3 + 95.08r_m^2 - 1.581r_m + 0.63$, $A_y(0) = 0.63$, $B_y(r_m) = 0.7616r_m + 0.3257$, $B_y(0) = 0.3257$

Coefficient of model fit : $A''_y = 0.6326$, $B''_y = 0.3236$, $R^2_{\pi''_q} = 0.99$

4) ค่า circulation ของเจ็ต [Γ_i]

ตารางที่ 7.8 แสดงผลของการสเกลปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π'_{Γ} ด้วยมาตรวัด s_{B} ตามสมการ 7.16A และ 7.16B ดังนี้

$$\left[\pi_{\Gamma}'' = \frac{\pi_{\Gamma}'}{s_{B}} = \frac{\pi_{\Gamma}}{s_{A}s_{B}}\right] \quad ; \quad s_{A} = A_{\Gamma}(r_{m})/A_{\Gamma}(0) \quad , \quad s_{B} = (x/rd)^{B_{\Gamma}(r_{m}) - B_{\Gamma}(0)}$$

และค่า scatter ของ $\pi_{\Gamma}^{"}$ บนชุดข้อมูล r_m จากการประยุกต์ใช้ $A_{\Gamma}(r_m)$ ที่อยู่ในรูปพหุนาม กำลังสอง (parabolic) และ $B_{\Gamma}(r_m)$ ที่อยู่ใน 3 รูปฟอร์มที่แตกต่างกัน ได้แก่ เส้นตรง (linear), พหุนามกำลัง 2 (parabolic), และ พหุนามกำลัง 3 (cubic) ซึ่งพบว่า scatter ของ ชุดข้อมูลเป็นดังนี้

$B_{\Gamma}(r_m)$:	Liinear	$\mathcal{E}_{\pi_q^{"}(r_m)} = 5.34\% - 10.1\%$
$B_{\Gamma}(r_m)$:	Parabolic	$\mathcal{E}_{\pi_q^{"}(r_m)} = 4.91\% - 9.39\%$
$B_{\Gamma}(r_m)$:	Cubic	$\varepsilon_{\pi_q^{"}(r_m)} = 3.24\% - 4.46\%$

กล่าวคือเมื่อ $B_{\Gamma}(r_m)$ อยู่ในรูปพหุนามกำลัง 3 (cubic) จะส่งผลให้ค่า scatter ของ π'_{Γ} บน ชุดข้อมูล Sample = (r_m) มีค่าต่ำสุดอย่างเด่นชัด (สามารถ collapse ผลของ r_m ที่มีต่อ ค่า circulation ของเจ็ตได้ดีที่สุด) ดังนั้นงานวิจัยนี้จึงเสนอว่าการใช้ $B_{\Gamma}(r_m)$ ในรูปพหุนาม กำลัง 3 (cubic) ในมาตรวัด s_B มีความเหมาะสมที่จะ collapse ผลของ r_m ที่มีต่อค่า circulation ของเจ็ต

นอกจากนั้นยังพบว่าการประยุกต์ใช้ power-law model fit ระหว่าง $\pi_{\Gamma}^{\prime\prime}$ กับ x/rd บนชุดข้อมูล Sample = $(r_m \times x/rd)$ สามารถอธิบายการพัฒนาตัวของชุดข้อมูล ได้ดีดังแสดงในรูปที่ 7.20 โดยความสัมพันธ์จะได้เป็นดังนี้

$$\left[\pi_{\Gamma}'' = \frac{\pi_{\Gamma}'}{s_{B}} = \frac{\pi_{\Gamma}}{s_{A}s_{B}} = \left(\frac{\Gamma_{j}/u_{cf}r^{C_{\Gamma}}d}{s_{A}s_{B}}\right)\right] = A_{\Gamma}''\left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{\Gamma}''}$$
(7.30)

Coefficient of scaling law :
$$C_{\Gamma} = 0.94$$
, $s_A = \frac{A_{\Gamma}(r_m)}{A_{\Gamma}(0)}$, $s_B = \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{\Gamma}(r_m) - B_{\Gamma}(0)}$
 $A_{\Gamma}(r_m) = 24.87r_m^2 + 5.835r_m + 1.037$, $A_{\Gamma}(0) = 1.037$, $B_{\Gamma}(r_m) = 993.8r_m^3 - 206.7r_m^2 + 8.422r_m - 0.4879$, $B_{\Gamma}(0) = -0.4879$

Coefficient of model fit : $A_{\Gamma}'' = 1.03$, $B_{\Gamma}'' = -0.4837$, $R_{\pi_a''}^2 = 0.9683$

7.8 สรุป scaling law และ power-law model fit ที่เหมาะสมที่สามารถ collapse ผลของ r_m ต่อคุณลักษณะของเจ็ตในกรณีฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมได้ใน งานวิจัยนี้

7.8.1 เมื่อประยุกต์ใช้มาตรวัด $s_{_{\!A}}$ กับ $\pi_{_{\!q}}$ หรือปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ใน รูป $\pi_{_{\!q}}' = \pi_{_{\!q}}/s_{_{\!A}}$

ภาพรวมของการประยุกต์ใช้มาตรวัด s_A กับ π_q หรือปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป $\pi'_q = \pi_q/s_A$ (ที่กล่าวไปแล้วในหัวข้อที่ 7.7.1) พบว่าจะสามารถ collapse ผลของ r_m ได้ดีในระดับ หนึ่ง ($\varepsilon_{\pi_q(r_m)} = 3.23\% - 18.0\%$) โดยที่มาตรวัด s_A ของปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π_q และ powerlaw model fit ที่งานวิจัยนี้เสนอว่าสามารถ collapse ผลของ r_m ได้ดีและมีความเหมาะสมในเชิง การประยุกต์ใช้งานดังแสดงในสมการที่ 7.21-7.25 จะสามารถสรุปได้ดังนี้
อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม
 คือของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (F₂) หรือ E₁

$$\left[\pi_{E_{1}}'=\frac{\pi_{E_{1}}}{s_{A}}=\frac{(E_{1}-1)/a_{E}(r)}{s_{A}}\right]=A_{E_{1}}'\left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{E_{1}}'}$$
(7.21)

Coefficient of scaling law : $a_E(r) = 0.9r + 1.4$, $s_A = \frac{A_{E_1}(r_m)}{A_{E_1}(0)}$, $A_{E_1}(r_m) = 39.16r_m^2 + 1.269r_m + 1$, $A_{E_1}(0) = 1$ Scatter : $\varepsilon_{\pi'q} = 3.76\% - 6.27\%$ Coefficient of model fit : $A'_{E_1} = 0.995$, $B'_{E_1} = 0.5959$, $R^2_{\pi'_q} = 0.9796$

 อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม คือของไหลชนิดเดียวกับเจ็ตหลัก (F₁) หรือ E₂

$$\left[\pi_{E_2}' = \frac{\pi_{E_2}}{s_A} = \frac{(E_2 - 1)/a_E(r)}{s_A}\right] = A_{E_2}' \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{E_2}'}$$
(7.22)

Coefficient of scaling law : $a_E(r) = 0.9r + 1.4$, $s_A = \frac{A_{E_2}(r_m)}{A_{E_2}(0)}$, $A_{E_2}(r_m) = 32.97r_m^2 + 0.2905r_m + 1$, $A_{E_2}(0) = 1$ Scatter : $\varepsilon_{\pi'q} = 4.04\% - 6.92\%$

Coefficient of model fit : $A'_{E_2} = 0.9952$, $B'_{E_2} = 0.6032$, $R^2_{\pi'_q} = 0.9785$

- 3) เส้นทางเดินของเจ็ต $[y_{CM,|\omega_{i,x}|}]$
 - 3.1) เมื่อกำหนดให้ $A_y(r_m)$ อยู่ในรูปพหุนามกำลัง 2

$$\left[\pi'_{y} = \frac{\pi_{y}}{s_{A}} = \left(\frac{y_{CM,|\omega_{j,x}|}/r^{C_{y}}d}{s_{A}}\right)\right] = A'_{y} \left(\frac{x}{rd}\right)^{B'_{y}}$$
(7.23)

Coefficient of scaling law :
$$C_y = 1.36$$
, $s_A = \frac{A_y(r_m)}{A_y(0)}$,
 $A_y(r_m) = 16.2r_m^2 + 1.83r_m + 0.63$, $A_y(0) = 0.63$
Scatter : $\varepsilon_{\pi'q} = 4.55\% - 6.75\%$
Coefficient of model fit : $A'_y = 0.6296$, $B'_y = 0.3744$, $R^2_{\pi'_q} = 0.9656$

3.2) เมื่อกำหนดให้ $A_{y}(r_{m})$ อยู่ในรูปพหุนามกำลัง 3

$$\left[\pi'_{y} = \frac{\pi_{y}}{s_{A}} = \left(\frac{y_{CM,|\omega_{j,x}|}/r^{C_{y}}d}{s_{A}}\right)\right] = A'_{y} \left(\frac{x}{rd}\right)^{B'_{y}}$$
(7.24)

Coefficient of scaling law : $C_y = 1.36$, $s_A = \frac{A_y(r_m)}{A_y(0)}$, $A_y(r_m) = -414.8r_m^3 + 95.08r_m^2 - 1.581r_m + 0.63$, $A_y(0) = 0.63$ Scatter : $\varepsilon_{\pi'_q} = 3.23\% - 6.62\%$ Coefficient of model fit : $A'_y = 0.6326$, $B'_y = 0.374$, $R_{\pi'_q}^2 = 0.9823$

4) ค่า circulation ของเจ็ต [Γ_i]

$$\left[\pi_{\Gamma}' = \frac{\pi_{\Gamma}}{s_{A}} = \left(\frac{\Gamma_{j}/u_{cf}r^{C_{\Gamma}}d}{s_{A}}\right)\right] = A_{\Gamma}' \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{\Gamma}'}$$
(7.25)

Coefficient of scaling law : $C_{\Gamma} = 0.94$, $s_A = \frac{A_{\Gamma}(r_m)}{A_{\Gamma}(0)}$, $A_{\Gamma}(r_m) = 24.87r_m^2 + 5.835r_m + 1.037$, $A_{\Gamma}(0) = 1.037$ Scatter : $\varepsilon_{\pi'_q} = 8.21\% - 18.0\%$ Coefficient of model fit : $A'_{\Gamma} = 1.025$, $B'_{\Gamma} = -0.587$, $R^2_{\pi'_q} = 0.8745$

อนึ่ง พารามิเตอร์ที่สำคัญต่างๆ จากการประยุกต์ใช้มาตรวัด *s_A* และ power-law model fit ที่ เสนอโดยงานวิจัยนี้ดังแสดงในสมการที่ 7.21-7.25 ได้ถูกสรุปไว้ในตารางที่ 7.9

7.8.2 เมื่อประยุกต์ใช้มาตรวัด $s_{_B}$ กับ π'_q หรือปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป $\pi''_q = \pi'_q/s_{_B} = \pi_q/s_{_A}s_{_B}$

ภาพรวมของการประยุกต์ใช้มาตรวัด s_B กับ π'_q หรือปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป $\pi''_q = \pi'_q/s_B = \pi_q/s_A s_B$ (ที่ได้กล่าวไปแล้วในหัวข้อที่ 7.7.2) ซึ่งพบว่าสามารถ collapse ผลของ r_m ได้ดีกว่าการประยุกต์ใช้เพียงมาตรวัด s_A เพียงพจน์เดียวสเกลบน π_q โดยมาตรวัด $s_A s_B$ ของ ปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π_q และ power-law model fit ที่งานวิจัยนี้เสนอว่าสามารถ collapse ผล ของ r_m ได้ดีและมีความเหมาะสมในเชิงการประยุกต์ใช้งานตามสมการที่ 7.26-7.30 จะสามารถสรุป ได้ดังนี้ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม คือของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (F₂) หรือ E₁

$$\left[\pi_{E_1}'' = \frac{\pi_{E_1}'}{s_B} = \frac{\pi_{E_1}}{s_A s_B} = \frac{(E_1 - 1)/a_E(r)}{s_A s_B}\right] = A_{E_1}'' \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{E_1}''}$$
(7.26)

Coefficient of scaling law : $a_E(r) = 0.9r + 1.4$,

$$s_{A} = \frac{A_{E_{1}}(r_{m})}{A_{E_{1}}(0)}, \quad s_{B} = \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{E_{1}}(r_{m})-B_{E_{1}}(0)},$$

$$A_{E_{1}}(r_{m}) = 39.16r_{m}^{2} + 1.269r_{m} + 1, \quad A_{E_{1}}(0) = 1,$$

$$B_{E_{1}}(r_{m}) = 0.7772r_{m} + 0.5573, \qquad B_{E_{1}}(0) = 0.5573$$
Scatter
$$: \epsilon_{\pi_{q}^{''}} = 2.89\% - 4.79\%$$
Coefficient of model fit
$$: A_{E_{1}}^{''} = 0.9948, \quad B_{E_{1}}^{''} = 0.5437, \quad R_{\pi_{q}^{''}}^{2} = 0.9823$$

 อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม คือของไหลชนิดเดียวกับเจ็ตหลัก (F₁) หรือ E₂

$$\left[\pi_{E_2}'' = \frac{\pi_{E_2}'}{s_B} = \frac{\pi_{E_2}}{s_A s_B} = \frac{(E_2 - 1)/a_E(r)}{s_A s_B}\right] = A_{E_2}'' \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{E_2}''}$$
(7.27)

122

3.1) เมื่อกำหนดให้ $A_{y}(r_{m})$ อยู่ในรูปพหุนามกำลัง 2

$$\left[\pi_{y}'' = \frac{\pi_{y}'}{s_{B}} = \frac{\pi_{y}}{s_{A}s_{B}} = \left(\frac{y_{CM,|\omega_{j,x}|}/r^{C_{y}}d}{s_{A}s_{B}}\right)\right] = A_{y}'' \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{y}'}$$
(7.28)

Coefficient of scaling law :
$$C_y = 1.36$$
, $s_A = \frac{A_y(r_m)}{A_y(0)}$, $s_B = \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_y(r_m) - B_y(0)}$
 $A_y(r_m) = 16.2r_m^2 + 1.83r_m + 0.63$, $A_y(0) = 0.63$
 $B_y(r_m) = 0.7616r_m + 0.3257$, $B_y(0) = 0.3257$
Scatter : $\varepsilon_{\pi_q^{''}} = 3.70\% - 4.15\%$

Coefficient of model fit : $A''_{y} = 0.6295$, $B''_{y} = 0.3237$, $R^{2}_{\pi''_{q}} = 0.9665$

3.2) เมื่อกำหนดให้ $A_{y}(r_{m})$ อยู่ในรูปพหุนามกำลัง 3

$$\begin{bmatrix} \pi''_{y} = \frac{\pi'_{y}}{s_{B}} = \frac{\pi_{y}}{s_{A}s_{B}} = \left(\frac{y_{CM,|\omega_{j,x}|}/r^{C_{y}}d}{s_{A}s_{B}}\right) = A''_{y}\left(\frac{x}{rd}\right)^{B''_{y}}$$
(7.29)

Coefficient of scaling law : $C_y = 1.36$, $s_A = \frac{A_y(r_m)}{A_y(0)}$, $s_B = \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_y(r_m) - B_y(0)}$ $A_y(r_m) = -414.8r_m^3 + 95.08r_m^2 - 1.581r_m + 0.63$, $A_y(0) = 0.63$, $B_y(r_m) = 0.7616r_m + 0.3257$, $B_y(0) = 0.3257$ Scatter : $\varepsilon_{\pi_q^{\prime\prime}} = 1.84\% - 2.87\%$ Coefficient of model fit : $A_y^{\prime\prime} = 0.6326$, $B_y^{\prime\prime} = 0.3236$, $R_{\pi_q^{\prime\prime}}^2 = 0.99$

4) ค่า circulation ของเจ็ต [Γ_i]

$$\left[\pi_{\Gamma}'' = \frac{\pi_{\Gamma}'}{s_{B}} = \frac{\pi_{\Gamma}}{s_{A}s_{B}} = \left(\frac{\Gamma_{j}/u_{cf}r^{c_{\Gamma}}d}{s_{A}s_{B}}\right)\right] = A_{\Gamma}'' \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{\Gamma}''}$$
(7.30)

อนึ่ง พารามิเตอร์ที่สำคัญต่างๆ จากการประยุกต์ใช้มาตรวัด *s_As_B* และ power-law model fit ที่เสนอโดยงานวิจัยนี้ตามสมการที่ 7.26-7.30 ได้ถูกสรุปไว้ในตารางที่ 7.10

7.8.3 การเปรียบเทียบค่าสัมประสิทธิ์ A_q และ B_q จาก power-law model fit

เมื่อพิจารณาสมการที่ 7.13B ดังแสดง

Chulalongkorn University

$$\left[\pi_q'' = \frac{\pi_q}{s_A s_B}\right] = \pi_{q|0,x/rd}$$
(7.13B)

พบว่าตามทฤษฎีแล้ว เมื่อปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π_q ถูกสเกลด้วยมาตรวัด $s_A s_B$ จะส่งผลให้ปริมาณ ทางฟิสิกส์ไร้มิติ π_q'' นั้นมีค่าเท่ากับค่าคงที่ซึ่งไม่ขึ้นกับ r_m และมีค่าเท่ากับ π_q ที่ประเมินวัดในกรณี ไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (r_m เท่ากับ 0) ที่ตำแหน่ง x/rd หรือ $\pi_{q|0,x/rd}$ อย่างไรก็ตาม $\pi_{q|r_m,x/rd}$ นั้นจะ สามารถประมาณด้วยสมการความสัมพันธ์ตามสมการที่ 7.11 ดังนี้

$$\pi_{q|0,x/rd} = A_q(0) \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_q(0)}$$
(7.11)

ดังนั้นเมื่อแทน $\pi_{q|0,x/rd}$ ในสมการที่ 7.11 ลงในสมการที่ 7.13B สามารถเขียนได้เป็น

$$\left[\pi_q'' = \frac{\pi_q}{s_A s_B}\right] = A_q(0) \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_q(0)}$$
(7.31)

นอกจากนั้นจากหัวข้อ 7.7.2 พบว่า power-law model fit สามารถอธิบายการพัฒนาตัวของ ปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π''_q ตามระยะการไหล x/rd ซึ่งอยู่ในรูป

$$\left[\pi_q'' = \frac{\pi_q'}{s_B} = \frac{\pi_q}{s_A s_B}\right] = A_q'' \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_q''}$$
(7.20)

ดังนั้นสมการที่ 7.20 จะเท่ากับ 7.31 ซึ่งเขียนได้เป็น

$$A_{q}''\left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{q}''} = A_{q}(0)\left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{q}(0)}$$
(7.32)

กล่าวคือจากสมการที่ 7.32 พบว่า A_q'' และ B_q'' ในทางทฤษฎีแล้วต้องมีค่าเท่ากับ $A_q(0)$ และ $B_q(0)$ (ซึ่งงานวิจัยนี้จะอ้างอิงมาจาก Pruekwatana *et al.* (2016))

ดังนั้นเมื่อพิจารณาเปรียบเทียบสัมประสิทธิ์ A''_q และ B''_q จาก power-law model fit ของ ปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π''_q ตามสมการที่ 7.26-7.30 กับ $A_q(0)$ และ $B_q(0)$ ดังแสดงในสมการที่ 7.18 ดังนี้

$$A_{E}(0) = 1, \qquad B_{E}(0) = 0.5573 \quad (7.1D)$$

$$A_{y}(0) = 0.63, \qquad B_{y}(0) = 0.3257 \quad (7.2D)$$

$$A_{\Gamma}(0) = 1.037, \qquad B_{\Gamma}(0) = -0.4879 \quad (7.3D)$$

$$(7.18)$$

Entrainment :	$A_{E_1}'' = 0.9948, B_{E_1}'' = 0.5437$	(7.26)	
	$A_{E_2}'' = 0.9949, B_{E_2}'' = 0.544$	(7.27)	
Trajectory :	$A_y(r_m)$ is in parabolic form. ; $A''_y = 0.6295$, $B''_y = 0.3237$	(7.28)	(7.33)
	$A_y(r_m)$ is in cubic form. ; $A''_y = 0.6326$, $B''_y = 0.3236$	(7.29)	
Circulation :	$A_{\Gamma}'' = 1.03, B_{\Gamma}'' = -0.4837$	(7.30)	

ผลการเปรียบเทียบจากสมการที่ 7.18 และสมการที่ 7.33 พบว่าสัมประสิทธิ์ A_q'' และ B_q'' มีความ ใกล้เคียง $A_q(0)$ และ $B_q(0)$ อย่างมาก โดยที่มีความคลาดเคลื่อนสูงสุดไม่เกิน 2.4% (คิดจาก $\frac{A_q'' - A_q(0)}{A_q(0)} \times 100$ และ $\frac{B_q'' - B_q(0)}{B_q(0)} \times 100$) ดังนั้นจึงสามารถสรุปได้ว่าค่าสัมประสิทธิ์ A_q'' และ B_q'' นั้นมีความสอดคล้องตามการวิเคราะห์ดังแสดงในสมการที่ 7.32

7.9 บทสรุปการ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อ เจ็ตหลัก (r,,) ที่มีต่อคุณลักษณะต่างๆ ของเจ็ตในกระแสลมขวาง

ผลการศึกษาในบทนี้พบมาตรวัดใหม่ที่นอกเหนือจากสามารถ collapse ผลของ r ได้แล้วยัง สามารถ collapse ผลของ $r_{\!_m}$ ที่มีต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร, เส้นทางเดิน , และ ้ค่า circulation ของเจ็ตในกระแสลมขวางในกรณีที่มีการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมได้ดังที่ ได้กล่าวไปแล้วในหัวข้อที่ 7.7 โดยเมื่อทำการสเกลปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π_a ด้วยมาตรวัด $s_{_A}=A_{_q}(r_{_m})/A_{_q}(0)$ หรือปริมาณทางฟิสิกส์ไรมิติใหม่จะอยู่ในรูป $\pi_{_q}'=\pi_{_q}/s_{_A}$ จะส่งผลให้ scatter ของ π'_q บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) มีค่าต่ำในระดับหนึ่งหรือสามารถกล่าวได้ว่าสามารถ collapse ผลของ r_m ได้ดีในระดับหนึ่ง ($\mathcal{E}_{\pi_a'(r_m)} = 3.23\% - 18.0\%$) อย่างไรก็ตามเพื่อให้ได้มาซึ่ง ปริมาณฟิสิกส์ไร้มิติใหม่ที่สามารถ collapse ผลของ $r_{\!_m}$ ได้ดียิ่งขึ้น งานวิจัยนี้จึงทำการประยุกต์ใช้ มาตรวัด $s_B = (x/rd)^{B_q(r_m) - B_q(0)}$ เพื่อนำไปสเกลปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π'_q หรือปริมาณทางฟิสิกส์ ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป $\pi_q''=\pi_q'/s_{_B}=\pi_q/s_{_A}s_{_B}$ ผลการศึกษาพบว่าโดยภาพรวม scatter ของ π_q'' บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) จะต่ำ ($\mathcal{E}_{\pi_a'(r_m)} = 1.84\% - 4.90\%$) หรือกล่าวได้ว่าสามารถ collapse ผลของ r, ได้ดีขึ้น นอกจากนั้นยังพบว่าการประยุกต์ใช้ power-law model fit ยังสามารถ อธิบายการพัฒนาตัวของ π_q'' ตามระยะทาง x/rd ได้ดี โดยที่พารามิเตอร์ $R_{\pi_q}^2$ จะอยู่ในช่วง 0.9665 ถึง 0.9900 และเมื่อพิจารณาการพัฒนาตัวของปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π_q'' ตามระยะ *x / rd* พบว่า

1) เมื่อ x/rd เพิ่มขึ้น จะพบว่า π''_{E_1} , π''_{E_2} , π''_y จะเพิ่มขึ้น (ดูรูปที่ 7.17-7.19 ประกอบ) 2) เมื่อ x/rd เพิ่มขึ้น จะพบว่า π''_{Γ} จะลดลง (ดูรูปที่ 7.20 ประกอบ)

อนึ่ง scaling law และ power-law model fit ที่สามารถ collapse ผลของ r_m ที่มีต่อ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร, เส้นทางเดิน , และค่า circulation ของเจ็ตในกระแส ลมขวางในกรณีที่มีการฉีดเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมที่งานวิจัยนี้เสนอจะถูกสรุปไว้ในตารางที่ 7.10



จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย Chulalongkorn University

บทที่ 8 อภิปรายผลการทดลอง

8.1 ข้อสมมติฐานในการประเมินวัดอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร

เพื่อให้การนำอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรไปประยุกต์ใช้ได้อย่างเหมาะสม งานวิจัยนี้จึงนิยามอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (Volumetric Entrainment Ratio, *E*) สำหรับทุกกรณีการทดลองตามสมการที่ 3.1 ดังนี้

$$E = \frac{Q_{F_1}(x)}{Q_{F_1,o}}$$
(3.1)

โดยที่คำอธิบายความหมายของพารามิเตอร์ต่างๆ นั้น สามารถดูประกอบได้ในหัวข้อที่ 3.1

เมื่อพิจารณาการประยุกต์ใช้ในกรณีที่ไม่มีการฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) และกรณีฉีดเจ็ตควบคุม โดยกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในกระแสลมขวาง นั้นจะได้ว่าผลการทดลองโดยใช้เทคนิค SPIV ควบคู่ไปกับการใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะในเจ็ต หลัก ไม่ไส่ในกระแสลมขวางและเจ็ตควบคุมจะทำให้สามารถประเมินวัดค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำ การผสมเชิงปริมาตรได้อย่างถูกต้องและสามารถนำค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรที่ ประเมินวัดได้นั้นไปประยุกต์ใช้ได้โดยตรง อย่างไรก็ตามเมื่อพิจารณาการประยุกต์ใช้ในกรณีฉีดเจ็ต ควบคุมโดยที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในโจตหลัก จะได้ว่าการประเมินวัดค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรที่ถูกต้องในการทดลองนั้น จะต้องมีการใส่อนุภาคติดตามการไหลทั้งในเจ็ตหลักและในเจ็ตควบคุมเพื่อให้ค่าอัตราการไหลเชิง ปริมาตรที่สามารถประเมินวัดได้ด้วย SPIV มีความสอดคล้องกับ *Q_{Fi}(x)* ตามนิยามในสมการที่ 3.1 อย่างไรก็ตามเนื่องด้วยข้อจำกัดของอุปกรณ์การทดลองในงานวิจัยนี้ จึงส่งผลให้ไม่สามารถใส่อนุภาค ติตตามการไหลในเจ็ตควบคุมได้ และทำให้อัตราการไหลเชิงปริมาตรที่สามารถประเมินวัดได้ด้วย SPIV (จากการใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะในเจ็ตหลักเท่านั้น) นั้นจะเป็นอัตราการไหลเชิง ปริมาตรของส่วนผสมของเจ็ตหลักเท่านั้น ซึ่งจะไม่สอดคล้องกับ *Q_{Fi}(x)* ตามนิยามในสมการที่ 3.1 ด้วยเหตุผลนี้จึงนำมาสู่ข้อสมมติฐานของงานวิจัยนี้กล่าวคือ "ที่ระนาบตัดจวางการไหล *x* ที่ทำการ ประเมินวัดอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร เจ็ตควบคุมได้ถูกเจ็ตหลักเหนี่ยวนำเข้าไป ผสมหมดแล้ว" ซึ่งจะสอดคล้องกับปริมาตรควบคุมดังแสดงในรูปที่ 3.3(ค) ด้วยข้อสมมติฐานดังกล่าว นี้เองจะส่งผลให้อัตราการไหลเชิงปริมาตรที่สามารถประเมินวัดได้ด้วย SPIV มีความสอดคล้องกับ $Q_{F_1}(x)$ ตามนิยามในสมการที่ 3.1 (เนื้อหาการพิสูจน์โดยละเอียดได้กล่าวไปในหัวข้อที่ 3.1)

อย่างไรก็ตามเพื่ออภิปรายความเป็นไปได้และประเมินความถูกต้องของข้อสมมติฐานดังกล่าว จึงนำมาสู่เนื้อหาในหัวข้อนี้ที่จะอภิปรายหลักฐานต่างๆ ที่เป็นข้อสนับสนุนข้อสมมติฐานในงานวิจัยนี้ ซึ่งได้แก่ การวิเคราะห์เส้นทางเดินของเจ็ต และหลักฐานทางด้านโครงสร้างของเจ็ต

8.1.1 การวิเคราะห์เส้นทางเดินของเจ็ตเพื่อประเมินความถูกต้องของข้อสมมติฐาน

การเปรียบว่าเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมประพฤติตัวเป็นเจ็ตในกระแสลมขวางอีกตัว หนึ่งที่ถูกฉีดขึ้นมาที่หลังปากทางออกของเจ็ตหลักและมีเส้นทางเดินแตกต่างกับเส้นทางเดินของเจ็ต หลัก ทำให้เกิดแนวคิดที่จะอภิปรายความเป็นไปได้และประเมินความถูกต้องของข้อสมมติฐานด้วย การวิเคราะห์เส้นทางเดินของเจ็ต โดยที่การประมาณการ penetrate ของเจ็ตควบคุมเข้าไปในเจ็ต หลักในงานวิจัยนี้นั้นจะใช้วิธีพล็อตกราฟการพัฒนาตัวของเส้นทางเดินเจ็ต (ซึ่งนิยามจาก center of mass ของขนาดของ vorticity ในแนวแกน streamwise) ของทั้งเจ็ตหลักและเจ็ตควบคุมเป็นจุดชื้แนะว่า เจ็ตควบคุมได้ penetrate เข้าไปในเจ็ตหลักและถูกเจ็ตหลักเหนี่ยวนำให้เข้าไปผสมกลายเป็น ส่วนผสมของเจ็ตหลักจนหมดแล้ว ดังนั้นเพื่อที่จะประมาณการพัฒนาตัวของเส้นทางเดินของทั้งเจ็ต หลักและเจ็ตควบคุมตามระยะการไหล งานวิจัยนี้จึงใช้วิธีดังนี้

 เพื่อที่จะประมาณเส้นทางเดินของเจ็ตหลัก งานวิจัยนี้จะใช้ power-law model fit จากการ fit ชุดข้อมูลที่มาจากผลการทดลองจริงในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) ดังแสดงในตาราง 6.7 ดังนี้

$$\frac{y_{CM,|\omega_{j,x}|}}{rd} = 1.065 (x/rd)^{0.3013}$$
(8.1A)

อย่างไรก็ตามการการวิเคราะห์เส้นทางเดินของเจ็ตในบทนี้นั้นจะทำการวิเคราะห์บนตัวแปรที่ มีมิติดังนั้นสมการที่ 8.1A สามารถเขียนได้เป็น

$$y_{CM,|\omega_{j,x}|} = 1.065r^{0.6987}d^{0.6987}(x)^{0.3013}$$
 (8.1B)

 เพื่อที่จะประมาณเส้นทางเดินของเจ็ตควบคุม งานวิจัยนี้จะประยุกต์ใช้สมการการประมาณ การพัฒนาตัวของเส้นทางเดินของเจ็ตในกรณีไม่มีการควบคุมที่เสนอโดย Pruekwatana et al. (2016) ตามสมการที่ 7.2B-7.2D ดังนี้

$$\frac{y_{CM,|\omega_{j,x}|}}{r^{C_y}d} = A_y(0) \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_y(0)}$$
(7.2B)

$$C_y = 1.36$$
 (7.2C)

$$A_y(0) = 0.63, \quad B_y(0) = 0.3257$$
 (7.2D)

อย่างไรก็ตามการการวิเคราะห์เส้นทางเดินของเจ็ตในบทนี้นั้นจะทำการวิเคราะห์บนตัวแปรที่ มีมิติดังนั้นสมการที่ 7.2B-7.2D สามารถเขียนได้เป็น

$$y_{CM,|\omega_{i,x}|} = 0.63r^{1.0343}d^{0.6743}(x)^{0.3257}$$
(8.2)

การคำนวณค่าอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผลของเจ็ตควบคุม

จากสมการที่ 2.1 อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผลของเจ็ตหลักสามารถเขียนได้เป็น

$$r = \sqrt{\frac{\rho_{mj}u_{mj}^2}{\rho_{cf}u_{cf}^2}}$$
(8.3)

- เมื่อ *u_{mi}* คือ ความเร็วที่ปากทางออกเจ็ตหลัก
 - *น_{cf}* คือ ความเร็วของกระแสลมขวาง
 - $ho_{\scriptscriptstyle m\!i}$ คือ ความหนาแน่นของของไหลที่เป็นเจ็ตหลัก
 - ho_{cf} คือ ความหนาแน่นของของไหลที่เป็นกระแสลมขวาง

หากเปรียบเสมือนว่าเจ็ตควบคุมเป็นเจ็ตในกระแสลมขวางอีกตัวหนึ่ง จากสมการที่ 2.1 จึงทำให้ อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผลของเจ็ตควบคุมสามารถเขียนได้เป็น

$$r_{cj} = \sqrt{\frac{\rho_{cj} u_{cj}^2}{\rho_{cf} u_{cf}^2}}$$
(8.4)

เมื่อ r_{cj} คือ อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผลของเจ็ตควบคุม u_{cj} คือ ความเร็วที่ปากทางออกเจ็ตควบคุม เมื่อ $\rho_{cj} = \rho_{cf}$ สมการที่ 8.4 สามารถเขียนได้เป็น $r_{cj} = \frac{u_{cj}}{u_{cf}}$ (8.5)

อย่างไรก็ตามความเร็วที่ปากทางออกของเจ็ตควบคุมจะสามารถคำนวณได้จาก

$$u_{cj} = \frac{Q_{cj,o}}{A_{cj,o}}$$
(8.6)

เมื่อ $Q_{_{cj,o}}$ คือ อัตราการไหลเชิงปริมาตรที่ปากทางออกเจ็ตควบคุม

A_{ci.o} คือ พื้นที่หน้าตัดที่ปากทางออกเจ็ตควบคุม

จากการประยุกต์ใช้สมการที่ 8.5 และ 8.6 จะสามารถประมาณอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผลของ เจ็ตควบคุม(*r_{cj}*) ตามแต่กรณีของการฉีดเจ็ตควบคุมได้ดังนี้ 1) $r_m = 3.8\%$; $r_{cj} = 15$ 2) $r_m = 6\%$; $r_{cj} = 23$ 3) $r_m = 8\%$; $r_{cj} = 31$ 4) $r_m = 10\%$; $r_{cj} = 38$ 5) $r_m = 13\%$; $r_{cj} = 50$

อนึ่ง เนื่องจากการฉีดเจ็ตควบคุมจะกระทำที่ตำแหน่ง *x/rd* เท่ากับ 0.25 (*x* เท่ากับ 12.75 mm) จึงส่งผลให้การประเมินวัดอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรที่ระนาบตัดขวาง *x/rd* เท่ากับ 0.25 ไม่สอดคล้องกับข้อสมมติฐานอยู่แล้ว และทำให้การอภิปรายความเป็นไปได้และ ประเมินความถูกต้องของข้อสมมติฐานจะครอบคลุมเฉพาะระนาบตัดขวาง *x/rd* เท่ากับ 0.50, 0.75, 1.0, และ 1.5 เท่านั้น

รูปที่ 8.1 แสดงการพัฒนาตัวของเส้นทางเดินของเจ็ตหลักและเส้นทางเดินของเจ็ตควบคุมใน กรณี r_m เท่ากับ 3.8%, 6%, 8%, 10%, และ 13% ตามระยะการไหล x ซึ่งพบว่าเส้นทางเดินของ เจ็ตควบคุมที่ค่า r_m เท่ากับ 3.8% จะไม่พุ่งขึ้นไปตัดกับเส้นทางเดินของเจ็ตหลักตลอดช่วงระนาบ ตัดขวางที่ทำการทดลอง (x เท่ากับ 12.75 mm ถึง 76.5 mm) อย่างไรก็ตามเมื่อฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m ตั้งแต่ 6% ขึ้นไปแล้วจะพบว่าเส้นทางเดินของเจ็ตควบคุมจะพุ่งขึ้นไปตัดกับเส้นทางเดินของเจ็ หลักก่อนที่เจ็ตหลักจะพัฒนาตัวไปยังระนาบตัดขวาง x/rd เท่ากับ 0.50 (หรือตำแหน่ง x = 25.5 mm) จึงชี้แนะว่าสำหรับการฉีดเจ็ตควบคุมที่มีค่า r_m เท่ากับ 6%, 8%, 10%, และ 13% นั้น เจ็ตควบคุมได้ penetrate เข้าไปในเจ็ตหลักและถูกเจ็ตหลักเหนี่ยวนำเข้าไปผสมจนหมดแล้ว ก่อนระนาบตัดขวางที่ทำการประเมินวัดอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (x/rd เท่ากับ 0.50 เป็นต้นไป)

สำหรับการฉีดเจ็ตควบคุมกรณี r_m เท่ากับ 3.8% ที่พบว่าเส้นทางเดินของเจ็ตหลักและ เส้นทางเดินของเจ็ตควบคุมจะไม่ตัดกันตลอดช่วงระนาบตัดขวางที่ทำการประเมินวัดอัตราส่วนการ เหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร ดังนั้นการพิจารณาเฉพาะการตัดกันของเส้นทางเดินของเจ็ตจึงยังไม่ เพียงพอที่จะใช้เป็นข้อชี้แนะว่าเจ็ตควบคุมทั้งหมดได้ penetrate เข้าไปในเจ็ตหลักและถูกเจ็ตหลัก เหนี่ยวนำเข้าไปผสม จึงนำมาสู่การพิจารณาในส่วนของขนาดของเจ็ต กล่าวคือการประมาณส่วน (ขอบเขต) ของเจ็ตควบคุมที่สามารถ penetrate เข้าไปในเจ็ตหลัก ที่ระนาบตัดขวางการไหล *x / rd* เท่ากับ 0.50 (หรือระยะ *x* เท่ากับ 25.5 mm) เป็นการเพิ่มเติม

เพื่อที่จะสามารถประมาณขอบเขตของเจ็ตหลักและเจ็ตควบคุม งานวิจัยจะใช้วิธีดังนี้

1) การประมาณขอบเขตของเจ็ตหลัก (main jet)

งานวิจัยนี้จะประมาณขอบเขตของเจ็ตหลัก โดยการอ้างอิงจากบริเวณขอบของโครงสร้างการ กระจายตัวของความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ต (เส้น contour line ที่ ϕ_j เท่ากับ 0.01) ในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม ที่ระนาบตัดขวางการไหล x / rd เท่ากับ 0.50 (x = 25.5 mm) ดัง แสดงในรูปที่ 5.1(ข) ซึ่งผลการประมาณพบว่าจุด $y_{CM,|\omega_{j,x}|} \approx 45 \text{ mm}$ โดยที่ขอบบนของเจ็ต หลักจะอยู่สูงกว่าจุด $y_{CM,|\omega_{j,x}|}$ อยู่ประมาณ 47 mm ในขณะที่ขอบล่างของเจ็ตหลักจะอยู่ต่ำกว่า จุด $y_{CM,|\omega_{j,x}|}$ อยู่ประมาณ 30 mm

2) การประมาณขอบเขตของเจ็ตควบคุม (control jet)

เช่นเดียวกับเจ็ตหลัก งานวิจัยนี้จะประมาณขอบเขตของเจ็ตควบคุม โดยการอ้างอิงจาก บริเวณขอบของโครงสร้างการกระจายตัวของความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตหลักใน กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่าอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล *r_{ci}* เท่ากับ 15

อย่างไรก็ตามเนื่องด้วยข้อมูลอันจำกัด งานวิจัยนี้จึงทำการประมาณขอบเขตของเจ็ตควบคุม จากโครงสร้างการกระจายตัวของความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตหลักในกรณีไม่ฉีดเจ็ต ควบคุมที่ค่าอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล r เท่ากับ 12 ที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rdเท่ากับ 0.5 โดยการอ้างอิงผลการทดลองจากงานวิจัยของ Wongthongsiri (2014) แทน ซึ่งผล การประมาณพบว่าจุด $y_{CM,|\omega_{j,x}|} \approx 27 \text{ mm}$ โดยที่ขอบบนของเจ็ตควบคุมจะอยู่สูงกว่าจุด $y_{CM,|\omega_{j,x}|}$ อยู่ประมาณ 13 mm ในขณะที่ขอบล่างของเจ็ตควบคุมจะอยู่ต่ำกว่าจุด $y_{CM,|\omega_{j,x}|}$ อยู่ ประมาณ 17 mm ผลการประมาณขอบเขตของเจ็ตหลักและเจ็ตควบคุมที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rdเท่ากับ 0.50 (หรือระยะ x เท่ากับ 25.5 mm) จะแสดงเป็น error bar ในรูปที่ 8.1 ซึ่งพบว่าที่ ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.50 (หรือระยะ x เท่ากับ 25.5 mm) เจ็ตควบคุมเกือบ ทั้งหมดได้ penetrate เข้าไปในเจ็ตหลักแล้วและอาจถูกเหนี่ยวนำเข้าไปผสมกับเจ็ตหลักเกือบ หมดแล้วเช่นเดียวกับกรณี r_m เท่ากับ 6%, 8%, 10%, และ 13%

อนึ่ง การประมาณในที่นี้ยังไม่รวมถึงผลของการที่เจ็ตควบคุมถูกเจ็ตหลักบัง (shielding effect) ซึ่งจะส่งผลให้อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผลของเจ็ตควบคุมสูงกว่าค่าที่ประมาณได้จริงและ จะส่งผลให้เส้นทางเดินของเจ็ตควบคุมสูงขึ้น และทำให้เจ็ตควบคุมสามารถ penetrate เข้าไปในเจ็ต หลักได้มากขึ้น

ดังนั้นโดยภาพรวมของการประมาณการตัดกันระหว่างเส้นทางเดินของเจ็ตหลักและเส้นทาง เดินของเจ็ตควบคุมรวมไปถึงการพิจารณาขอบเขตของเจ็ตควบคุมที่ penetrate เข้าไปในเจ็ตหลัก เฉพาะในกรณี r_m เท่ากับ 3.8% ดังแสดงในรูปที่ 8.1 จึงชี้แนะว่าสำหรับทุกกรณีของการฉีดเจ็ต ควบคุม ที่ระนาบตัดขวางที่ทำการประเมินวัดอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (ตำแหน่ง x/rd ตั้งแต่ 0.5 หรือ ระยะ x ตั้งแต่ 25.5 mm เป็นต้นไป) เจ็ตควบคุมน่าจะถูกเจ็ตหลักเหนี่ยวนำ เข้าไปผสมจนหมดแล้วหรือเกือบหมดแล้วซึ่งจะสอดคล้องกับการพิจารณาในปริมาตรควบคุมที่ 3.3(ค) นอกเหนือจากนั้นงานวิจัยนี้ยังมีหลักฐานเชิงโครงสร้างของเจ็ตที่จะสนับสนุนข้อสมมติฐานดังกล่าว ซึ่ง จะกล่าวถึงต่อไปในหัวข้อ 8.1.2

8.1.2 การวิเคราะห์หลักฐานเชิงโครงสร้างของเจ็ตเพื่อประเมินความถูกต้องของข้อสมมติฐาน

จากหลักฐานในรูปที่ 5.1(ก) ซึ่งแสดงถึงการกระจายตัวของความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสม ของเจ็ต (ϕ_j) ที่ระนาบตัดขวาง x/rd เท่ากับ 0.25 พบว่าการฉีดเจ็ตควบคุมจะส่งผลให้เกิดร่องของ บริเวณที่ความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตต่ำ ซึ่งวางตัวในแนวดิ่งตามแนวการไหลของเจ็ต ควบคุมที่บริเวณกึ่งกลางด้านล่างของเจ็ต ในขณะที่เมื่อพิจารณากรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมจะไม่พบบริเวณ ดังกล่าว ซึ่งสามารถอธิบายได้ว่าร่องดังกล่าวเกิดจากผลของการฉีดเจ็ตควบคุม (ซึ่งไม่มีการใส่อนุภาค ติดตามการไหล) ที่มารบกวนและกระตุ้นการเปลี่ยนแปลงโครงสร้างของเจ็ต โดยเมื่อ r_m สูงขึ้นจะ ส่งผลให้ร่องดังกล่าวมีขนาดที่สูงขึ้นในแนวดิ่ง ซึ่งแสดงถึงการที่เจ็ตควบคุมมีโมเมนตัมที่มากขึ้นและ สามารถที่จะ penetrate เข้าไปในเจ็ตหลักได้มากขึ้น อย่างไรก็ตามเมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจากระนาบ ตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.25 มายังระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.5 ดังแสดงใน รูปที่ 5.1(ข) จะพบว่าร่องของบริเวณที่ความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตต่ำได้หายไปแล้ว จาก หลักฐานดังกล่าวจึงชี้แนะว่าเมื่อเจ็ตพัฒนาตัวมายังระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.5 เจ็ต ควบคุมได้ถูกเจ็ตหลักเหนี่ยวนำให้เข้าไปผสมจนหมดแล้วหรือเกือบหมดแล้ว และเป็นอีกหนึ่ง ข้อสนับสนุนข้อสมมติฐานในงานวิจัยนี้ซึ่งกล่าวว่า "ที่ระนาบตัดขวาง x ที่ทำการประเมินวัด อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร เจ็ตควบคุมได้ถูกเจ็ตหลักเหนี่ยวนำให้เข้าไปผสมจน หมดแล้วหรือเกือบหมดแล้ว" ซึ่งจะสอดคล้องกับการพิจารณาในปริมาตรควบคุมที่ 3.3(ค)

ด้วยการวิเคราะห์เส้นทางเดินของเจ็ตที่กล่าวไปในหัวข้อที่ 8.1.1 ประกอบกับการวิเคราะห์ หลักฐานเชิงโครงสร้างของเจ็ตในหัวข้อที่ 8.1.2 จะชี้แนะไปในเชิงสนับสนุนข้อสมมติฐานในงานวิจัยนี้ กล่าวคือ "ที่ระนาบตัดขวางที่ทำการประเมินวัดอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร เจ็ตควบคุมได้ถูกเจ็ตหลักเหนี่ยวนำให้เข้าไปผสมจนหมดแล้วหรือเกือบหมดแล้ว ซึ่งจะสอดคล้องกับ การพิจารณาในปริมาตรควบคุมที่ 3.3(ค) เป็นหลัก" และหากว่าข้อสมมติฐานในงานวิจัยนี้มีความ ถูกต้องตามกายภาพของการไหลจริง ก็จะส่งผลให้ค่าอัตราการไหลเชิงปริมาตรที่ SPIV สามารถ ประเมินวัดได้นั้นจะสอดคล้องกับ $Q_{F_1}(x)$ ตามนิยามในหลักสมการที่ 3.1 และทำให้ค่าอัตราส่วนการ เหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรในกรณี E_2 จะมีความถูกต้องในเชิงการประยุกต์ใช้งานจริง

> จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย Chulalongkorn University

บทที่ 9

สรุปผลการทดลอง

งานวิจัยนี้มีวัตถุประสงค์เพื่อศึกษาผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุม ตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อเจ็ตหลัก (*r*_m) ต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรและปริมาณ ทางฟิสิกส์อีก 2 ปริมาณ ได้แก่ เส้นทางเดิน และ ค่า circulation ของเจ็ตในกระแสลมขวาง โดยทำ การทดลองที่อัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (*r*) ของเจ็ตหลักเท่ากับ 4 การวัดสนามความเร็วที่ ระนาบตัดขวางการไหลใดๆ ของเจ็ตในกระแสลมขวางจะประยุกต์ใช้เทคนิค Stereoscopic Particle Image Velocimetry (SPIV)

เพื่อที่จะศึกษาโครงสร้างของส่วนผสมของเจ็ตและเพื่อที่จะประเมินวัดค่าอัตราส่วนการ เหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร รวมไปถึงปริมาณทางฟิสิกส์ 2 ปริมาณ ได้แก่ เส้นทางเดิน และค่า circulation ของเจ็ต งานวิจัยนี้จึงประยุกต์ใช้เทคนิค SPIV ประกอบกับการใส่อนุภาคติดตามการ ไหลเฉพาะเจ็ตหลักเท่านั้น ไม่ใส่ในการไหลอื่น ทำให้คุณลักษณะและโครงสร้างของเจ็ตในกระแสลม ขวางที่ประเมินวัดได้ในงานวิจัยนี้นั้นเป็นคุณลักษณะและโครงสร้างของส่วนผสมของเจ็ตหลักเท่านั้น ไม่รวมส่วนของกระแสลมขวางบริสุทธิ์

สำหรับการประยุกต์ใช้ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรในกรณีไม่ฉีดเจ็ต ควบคุม (JICF) และกรณีฉีดเจ็ตควบคุมโดยกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหล ชนิดเดียวกับของไหลในกระแสลมขวาง (E_1) ที่ประเมินวัดได้ด้วยเทคนิค SPIV ประกอบกับการใส่ อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะในเจ็ตหลักเท่านั้น ไม่ใส่ในกระแสลมขวางและเจ็ตควบคุม จะทำให้ค่า อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรที่ประเมินวัดได้ในงานวิจัยนี้มีความถูกต้องตามกายภาพ จริงของการไหลและสามารถนำไปประยุกต์ใช้ได้โดยตรง อย่างไรก็ตามสำหรับการประยุกต์ใช้ค่า อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรในกรณีฉีดเจ็ตควบคุมโดยกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีด เป็นเจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (E_2) นั้น เทคนิคที่ถูกต้องที่ทำให้ สามารถประเมินวัดค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรได้ตรงตามนิยามในสมการที่ 3.1 คือ การประยุกต์ใช้ SPIV ควบคู่ไปกับการใส่อนุภาคติดตามการไหลทั้งในเจ็ตหลักและเจ็ตควบคุม ไม่ ใส่ในกระแสลมขวาง อย่างไรก็ตามเนื่องด้วยข้อจำกัดของอุปกรณ์การทดลองจึงทำให้งานวิจัยนี้ไม่ สามารถใส่อนุภาคติดตามการไหลในเจ็ตควบคุมได้ จึงทำให้ค่า E_2 ที่ประเมินวัดได้ด้วย SPIV ยังไม่ สอดคล้องตามคำนิยามในสมการที่ 3.1 ดังนั้นเพื่อให้ค่า E_2 ที่ประเมินวัดได้ด้วย SPIV มีความ สอดคล้องคำนิยามในสมการที่ 3.1 จึงน้ามาสู่ข้อสมมติฐานในงานวิจัยนี้คือ "ที่ระนาบตัดขวางการไหล x ที่ทำการประเมินวัดอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร เจ็ตควบคุมได้ถูกเจ็ตหลัก
 เหนี่ยวนำให้เข้าไปผสมจนหมดแล้ว ดังแสดงในปริมาตรควบคุมในรูปที่ 3.3(ค)"

9.1 โครงสร้างของส่วนผสมของเจ็ตและผลของเจ็ตควบคุมต่อโครงสร้างของส่วนผสม ของเจ็ต

9.1.1 ความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ต (ϕ_i)

เมื่อพิจารณากรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (รูปที่ 5.1(ก)-(จ) กรณี JICF) สำหรับในทุกระนาบ ตัดขวางการไหลจะพบบริเวณความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตสูงซึ่งวางตัวบริเวณกลางเจ็ต โดยที่ความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตจะลดลงอย่างต่อเนื่องตามแนวรัศมีจากบริเวณกลางเจ็ต จนเป็นศูนย์ที่บริเวณกระแสลมขวางบริสุทธิ์ที่ด้านนอกของเจ็ต

อย่างไรก็ตามเมื่อทำการฉีดเจ็ตควบคุม (ซึ่งไม่มีการใส่อนุภาคติดตามการไหล) จะทำให้พบ ร่องของบริเวณที่ความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตต่ำที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.25 ซึ่งเป็นตำแหน่งที่ทำการฉีดเจ็ตควบคุม (รูปที่ 5.1(ก)) ซึ่งร่องดังกล่าวจะวางตัวในแนวดิ่งตาม แนวการไหลของเจ็ตควบคุมที่บริเวณกึ่งกลางด้านล่างของเจ็ต โดยร่องนี้จะทำให้บริเวณที่ความน่าจะ เป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตสูงเกิดการแยกออกจากกันและทำให้รูปร่างโครงสร้างโดยภาพรวมของ การกระจายตัวของความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตมีลักษณะคล้ายฟันที่มีรากฟัน 2 ข้าง อย่างไรก็ตามเมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจากระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.25 ไปยังระนาบตัดขวาง การไหล x/rd เท่ากับ 0.5 (รูปที่ 5.1(ข)) พบว่าร่องของบริเวณที่ความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสม ของเจ็ตต่ำได้หายไปแล้ว ซึ่งเป็นข้อชี้แนะว่าเจ็ตควบคุมได้ถูกเจ็ตหลักเหนี่ยวนำให้เข้าไปผสมจน หมดแล้วซึ่งเป็นหลักฐานสนุบสนุนข้อสมมติฐานในการประเมินวัดค่า E_2

เมื่อพิจารณากรณีที่ฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m ตั้งแต่ 10% ขึ้นไป พบว่าเมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจาก ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.5 ไปยังระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.75 เป็น ต้นไป (รูปที่ 5.1(ค)-(จ)) จะพบ peak ของความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตแยกออกเป็น 2 peaks ซึ่งวางตัวอยู่ด้านบนและด้านล่างตามแนวกึ่งกลางของเจ็ต โดยการปรากฏของ peak ของ ความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตด้านล่างนั้นชี้แนะว่ามีความเกี่ยวข้องกับการฟอร์มตัวของ โครงสร้าง CVP ของเจ็ตควบคุม

9.1.2 เวกเตอร์ในระนาบตัดขวางการไหลเฉลี่ยไร้มิติ $(ar{V}_{j,yz}/u_{cf})$ หรือ In-plane vector

สำหรับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (รูปที่ 5.2(ก)) พบเวกเตอร์ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ย ในระนาบตัดขวางการไหล (In-plane vector) มีการเคลื่อนที่หมุนวนในลักษณะครึ่งหนึ่งของเวกเตอร์ ความเร็วที่เกิดจากโครงสร้าง CVP โดยที่บริเวณกึ่งกลางเจ็ตจะพบว่าองค์ประกอบของความเร็วของ In-plane vector ส่วนมากจะอยู่ในแกน transverse นอกจากนั้นยังพบช่องการไหลลู่เข้า-ออก (VC) ที่ถูกขับเคลื่อนโดยโครงสร้าง CVP วางตัวอยู่บริเวณกึ่งกลางเจ็ต เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจาก upstream ไป ยัง downstream พบการเคลื่อนที่ในลักษณะหมุนวนของ In-plane vector ได้อย่างชัดเจนยิ่งขึ้นซึ่ง ผลการทดลองมีความสอดคล้องกับ Soupramongkol (2015) และ Sornphrom (2015)

อย่างไรก็ตามเมื่อทำการฉีดเจ็ตควบคุมพบว่าที่บริเวณกลางเจ็ต In-plane vector จะมี องค์ประกอบของความเร็วส่วนมากจะอยู่ในแกน transverse และมีขนาดสูงกว่ากรณีไม่ฉีดเจ็ต ควบคุมซึ่งจะเห็นได้อย่างชัดเจนในกรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า *r*_m เท่ากับ 13% (ดูรูปที่ 5.2(ช) ประกอบ) ซึ่งชี้แนะว่าการเพิ่มขึ้นขององค์ประกอบของความเร็วในแกน transverse นั้นเป็นผลจากเจ็ตควบคุม

9.1.3 ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน streamwise ไร้มิติ $(V_{j,x} / u_{cf})$

สำหรับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (รูปที่ 5.3(ก)-(จ) กรณี JICF) พบโครงสร้างรูปไต (K-S) ซึ่งจะ นิยามเป็นบริเวณที่มีความเร็วในแกน streamwise สูงที่มีลักษณะคล้ายรูปไตและวางตัวอยู่บริเวณ กลางเจ็ต และบริเวณอ่าว (G-R) ซึ่งเป็นบริเวณที่มีความเร็วในแกน streamwise ต่ำ วางตัวอยู่ใต้ K-S และมีลักษณะคล้ายรูปร่าง U กลัวหัว เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวไปตาม downstream พบว่าลักษณะ โครงสร้างโดยรวมของเจ็ตยังคงมีลักษณะคล้ายกับบริเวณ upstream อยู่ กล่าวคือยังพบทั้ง K-S และ G-R อยู่ เพียงแต่ว่ารูปร่างโดยภาพรวมของเจ็ตจะใหญ่ขึ้น และค่า $V_{j,x} / u_{cf}$ ใน K-S จะลดลงหรือ สลายลง ซึ่งผลการทดลองมีความสอดคล้องกับ Soupramongkol (2015), Somphrom (2015), และ Tekhuad (2015)

สำหรับกรณีฉีดเจ็ตควบคุม พบว่าที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.25 ซึ่งเป็น ตำแหน่งที่ทำการฉีดเจ็ตควบคุม (รูปที่ 5.3(ก)) การฉีดเจ็ตควบคุมจะส่งผลให้ภาพรวมของการกระจาย ตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน streamwise ไร้มิติ มีลักษณะคล้ายการ กระจายตัวของความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ต กล่าวคือมีลักษณะเหมือนฟันที่มีรากฟัน 2 ข้าง และเกิดคู่ peak ของค่า $V_{j,x}/u_{cf}$ ขึ้นที่บริเวณรากฟันทั้ง 2 ข้าง ซึ่งจะเห็นได้ชัดเจนกรณีฉีดเจ็ต ควบคุมที่ค่า r_m เท่ากับ 13% โดยการปรากฏของคู่ peak สามารถอธิบายได้ว่าเกิดจากการที่เจ็ต ควบคุมประพฤติตัวคล้ายทรงกระบอกที่ขวางการไหลของเจ็ต จึงทำให้ส่วนผสมของเจ็ตที่อยู่บริเวณ ใกล้เจ็ตควบคุมบางส่วนต้องเคลื่อนที่อ้อมเจ็ตควบคุม และทำให้ความเร็วในแกน streamwise ของ ส่วนผสมของเจ็ตถูกเร่งขึ้นและมีความเร็วสูงขึ้น (ดูรูปที่ 5.3(ฉ) ประกอบ) นอกจากนั้นยังพบว่าการฉีด เจ็ตควบคุมที่ค่า r_m สูงขึ้น จะส่งผลให้คู่ peak ของค่า V_{j,x} / u_{cf} สูงขึ้น ในขณะเดียวกันก็จะส่งผลให้ K-S ยกตัวสูงขึ้นในแนวดิ่ง นอกจากนั้นยังพบว่าค่าของ V_{j,x} / u_{cf} ที่บริเวณกึ่งกลางด้านบนของ K-S ลดต่ำลง (รูปที่ 5.3(ก))

อนึ่ง จากผลการทดลองที่พบว่าเมื่อฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า $r_{\!_m}$ สูงขึ้น จะส่งผลให้ค่า $V_{\!_{j,x}}$ / $u_{\!_{c\!f}}$ ที่ บริเวณกึ่งกลางด้านบนของ K-S ลดลงสามารถอธิบายได้ด้วย 2 คำอธิบาย ดังนี้

- เจ็ตควบคุมซึ่งมีเวกเตอร์ความเร็วในแกน transverse สูงจะไปผลักให้เวกเตอร์ความเร็วของ ส่วนผสมของเจ็ตเบนขึ้น (ดูรูปที่ 5.3(ช) ประกอบ) ทำให้เวกเตอร์ความเร็วของส่วนผสมของ เจ็ตมีองค์ประกอบในแกน transverse สูงขึ้น (V_{j,y} สูงขึ้น) ในขณะที่องค์ประกอบในแกน streamwise ต่ำลง (V_{j,x} ต่ำลง)
- เนื่องจากเจ็ตควบคุม (ซึ่งไม่มีการใส่อนุภาคติดตามการไหล) ที่ถูกฉีดขึ้นมาในแนวดิ่งและมี ความเร็วในแกน transverse สูง ได้ถูกเจ็ตหลักเหนี่ยวนำเข้าไปผสมกลายเป็นส่วนผสมของ เจ็ต จึงส่งผลให้ส่วนผสมของเจ็ตที่เหนี่ยวนำเอาเจ็ตควบคุมเข้าไปผสมนั้น มีความเร็วในแกน transverse สูงขึ้นตามไปด้วย

เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจาก upstream ไปยัง downstream แล้วยังพบ K-S และ G-R อยู่ เพียงแต่ค่า V_{j,x} / u_r มีการสลายตัวลงอย่างต่อเนื่องคล้ายกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (รูปที่ 5.3(ข)-(จ))

9.1.4 ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน transverse ไร้มิติ $(V_{j,y}\,/\,u_{cf})$

สำหรับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (รูปที่ 5.4(ก) กรณี JICF) พบว่าที่บริเวณ upstream ประกอบ ไปด้วย 2 บริเวณหลัก ได้แก่บริเวณที่ความเร็วในแกน transverse เป็นบวกซึ่งวางตัวในแนวดิ่งบริเวณ กลางเจ็ต และบริเวณที่ความเร็วในแกน transverse เป็นลบ ซึ่งมีลักษณะเป็น lobe และวางตัว ประกบด้านข้างของบริเวณที่ความเร็วในแกน transverse เป็นบวก โดยที่บริเวณที่ความเร็วในแกน transverse เป็นบวกจะมี local peak อยู่ 2 บริเวณ ได้แก่ peak ด้านบนซึ่งวางตัวอยู่ตำแหน่ง เดียวกับ K-S ในขณะที่ peak ด้านล่างวางตัวอยู่ประมาณตรงบริเวณช่องการไหลลู่เข้า-ออก ในแนวดิ่ง (VC) (ดูรูปที่ 5.4(ฉ) ประกอบ) โดยเมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจาก upstream ไปยัง downstream พบว่า peak บวกด้านบนได้สลายไป เหลือเพียงแต่ peak บวกด้านล่างเท่านั้น (รูปที่ 5.4(ข)-(จ)) โดยที่ผล การทดลองโดยภาพรวมจะมีความสอดคล้องกับ Witayaprapakorn (2013), Soupramongkol (2015), และ Sornphrom (2015) สำหรับกรณีฉีดเจ็ตควบคุมพบว่า ที่ตำแหน่ง *x / rd* เท่ากับ 0.25 (รูปที่ 5.4(ก)) การฉีดเจ็ต ควบคุมจะส่งผลให้ peak บวกที่วางตัวในแนวดิ่งที่บริเวณกลางเจ็ตมีค่าสูงขึ้น โดยเมื่อฉีดเจ็ตควบคุมที่ ค่า *r_m* สูงกว่า 3.8% จะส่งผลให้ peak บวกปรากฎเพียง peak เดียวเท่านั้น และการเพิ่มขึ้นของ *r_m* จะส่งผลให้ peak บวกมีค่าสูงขึ้น เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวไปยัง downstream (รูปที่ 5.4(ข)-(จ)) พบว่า peak บวกได้ค่อยๆ สลายตัวไปเช่นเดียวกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม

9.1.5 ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน spanwise ไร้มิติ $(V_{j,z} \, / \, u_{cf})$

สำหรับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม และกรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF) ที่ค่า r_m เท่ากับ 3.8%, 6%, 8%, 10%, และ 13% (รูปที่ 5.5(ก)-(จ)) พบ positive local peak และ negative local peak วางตัวเป็นคู่ๆ และมีทั้งหมด 2 คู่ด้วยกัน โดยทิศทางความเร็วในแกน spanwise มีทิศทางที่สอดคล้อง กับทิศทางการหมุนวนของโครงสร้าง CVP นอกจากนั้นยังพบว่าการตัดกันของ lobe ที่มีเครื่องหมาย เหมือนกันซึ่งวางตัวแทยงมุมกันจะทำให้เกิดโครงสร้างอานม้า (saddle point) ที่บริเวณกึ่งกลางเจ็ต ขึ้น เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจาก upstream ไปตาม downstream พบว่าค่าของคู่ local peak ทั้งสองคู่จะ ค่อยๆ สลายไปอย่างต่อเนื่องตลอดช่วงระนาบตัดขวางการไหลที่ทำการประเมินวัด ซึ่งผลการทดลองมี ความสอดคล้องกับ Soupramongkol (2015), Sornphrom (2015), และ Tekhuad (2015)

อย่างไรก็ตามเมื่อทำการฉีดเจ็ตควบคุม พบว่า ที่ระนาบตัดขวางการไหล *x/rd* เท่ากับ 0.25 ซึ่งเป็นตำแหน่งที่ทำการฉีดเจ็ตควบคุม การฉีดเจ็ตควบคุมจะส่งผลให้ peak ของความเร็วมีค่า สูงขึ้น (รูปที่ 5.5(ก)) โดยการฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า *r_m* สูงขึ้นจะส่งผลให้คู่ของ local peak ด้านบนยึด ตัวในแนวดิ่งมากขึ้นเมื่อเทียบกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวจาก upstream ไปยัง downstream (รูปที่ 5.5(ข)-(จ)) พบว่าคู่ของ local peak ทั้งสองจะค่อยๆ สลายไปคล้ายกับกรณีไม่ ฉีดเจ็ตควบคุม

9.1.6 Vorticity ของส่วนผสมของเจ็ตในแกน streamwise ไร้มิติ $(\omega_{j,x}d \, / \, u_{cf})$

เมื่อพิจารณาที่บริเวณ upstream ในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) (รูปที่ 5.6(ก) กรณี JICF) พบว่ามีคู่ vortex ที่มีเครื่องหมายตรงข้ามและมีการหมุนสวนทางกัน (Counter-rotating vortex pair, CVP) อยู่ทั้งหมด 3 คู่ด้วยกัน ได้แก่ 1 คู่หลัก ซึ่งมีรูปร่างคล้ายกับจุลภาคกลับหัว (inverse comma) และมีขนาดใหญ่ที่สุด ซึ่งเป็น CVP ของเจ็ตในกระแสลมขวาง นอกจากนั้นยังพบคู่ vortex อีก 2 คู่ย่อยซึ่งมีทิศทางการหมุนที่สวนทางกับคู่หลัก โดยคู่หนึ่งจะวางตัวอยู่บริเวณกลางเจ็ตระหว่าง vortex คู่หลัก และอีกคู่หนึ่งจะวางตัวอยู่บริเวณด้านล่างเจ็ตใต้คู่หลัก เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวไปตาม downstream (รูปที่ 5.6(ข)-(จ) JICF) พบว่า peak ของ vorticity ค่อยๆ สลายตัวไปอย่างต่อเนื่อง และรูปร่างโดยรวมจะขยายใหญ่ขึ้น

อย่างไรก็ตามเมื่อทำการฉีดเจ็ตควบคุม พบว่า ที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เท่ากับ 0.25 ซึ่งเป็นตำแหน่งที่ทำการฉีดเจ็ตควบคุม (รูปที่ 5.6(ก)) การฉีดเจ็ตควบคุมจะส่งผลให้ peak ของ vorticity สูงขึ้นเมื่อเทียบกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม โดยที่การฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m สูงขึ้นจะส่งผล ให้ peak ของ vorticity สูงขึ้นและส่งผลให้โครงสร้างของการกระจายตัวของ vorticity ในแกน streamwise จะเริ่มมีความแตกต่างกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม กล่าวคือจะพบคู่ vortex ที่มีการหมุน สวนทางกันเพียง 2 คู่เท่านั้น ได้แก่ vortex คู่หลักที่เป็นโครงสร้าง CVP ของเจ็ตที่มีลักษณะตรงและ สูงขึ้นในแนวดิ่ง และอีกหนึ่งคู่ย่อยที่วางตัวอยู่ด้านล่างใต้ vortex คู่หลักจะยืดตัวขึ้นตามแนวดิ่งและ ย้ายตำแหน่งจากบริเวณใต้ vortex คู่หลักมาอยู่บริเวณระหว่าง vortex คู่หลัก เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวไป ตาม downstream (รูปที่ 5.6(ข)-(จ)) พบว่า peak ของ vorticity จะค่อยๆ สลายตัวไปอย่างต่อเนื่อง และรูปร่างการกระจายตัวของ vorticity ขยายใหญ่ขึ้นคล้ายกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม

อนึ่ง เมื่อพิจาณากรณีที่ทำการฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m สูงกว่า 8% พบว่าเมื่อเจ็ตพัฒนาตัวไป ยังระนาบตัดขวาง x/rd เท่ากับ 0.75 เป็นต้นไป (รูปที่ 5.6(ค)-(จ)) พบการฟอร์มตัวของโครงสร้าง CVP อีกคู่ขึ้น ซึ่งชี้แนะว่าเกิดจากการที่เจ็ตควบคุมประพฤติตัวเปรียบเสมือนเป็นเจ็ตในกระแสลม ขวางอีกตัวหนึ่งซึ่งอยู่ใต้เจ็ตหลัก โดย CVP คู่บนมาจากเจ็ตหลัก และ CVP จะคู่ล่างมาจากเจ็ตควบคุม

9.2 ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อ เจ็ตหลักต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร ประสิทธิผลของการใช้เจ็ต ควบคุม เส้นทางเดิน และค่า circulation ของเจ็ต

9.2.1 ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อเจ็ตหลัก ต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร

ทั้งกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) และกรณีฉีดเจ็ตควบคุม (CJICF) ที่ค่า r_m เท่ากับ 3.8%, 6%, 8%, 10%, และ 13% (รูปที่ 6.3(ก) สำหรับ E_1 , รูปที่ 6.3(ข) สำหรับ E_2) พบว่า เมื่อเจ็ต พัฒนาตัวไปตามแนวทางการไหล ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (ทั้ง E_1 และ E_2) จะเพิ่มขึ้น โดยการพัฒนาตัวของอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรตามระยะการไหล x/rd ที่ r_m ใดๆ สามารถอธิบายได้ดีด้วย one-plus-power-law model fit เมื่อพิจารณาที่ ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เดียวกัน พบว่า การฉีดเจ็ตควบคุมจะส่งผลให้ค่าอัตราส่วนการ เหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (ทั้ง E_1 และ E_2) เพิ่มขึ้นเมื่อเทียบกับกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF)

และการเพิ่มขึ้นของ r_m จะส่งผลให้ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (ทั้ง E_1 และ E_2) เพิ่มขึ้นเช่นกัน

9.2.2 ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อเจ็ตหลัก ต่อค่าประสิทธิผลของการใช้เจ็ตควบคุม

สำหรับทุกกรณีของการฉีดเจ็ตควบคุมพบว่า เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวไปตามแนวทางการไหล ค่า ประสิทธิผลของการใช้เจ็ตควบคุมจะเพิ่มขึ้น (ทั้ง η_1 (รูปที่ 6.6(ก)) , $\eta_{2,1}$ (รูปที่ 6.6(ข)) , และ $\eta_{2,2}$ (รูปที่ 6.6(ค))) โดยเมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เดียวกัน พบว่า การเพิ่มขึ้นของ r_m จะส่งผลให้ค่าประสิทธิผลของการใช้เจ็ตควบคุม (ทั้ง η_1 , $\eta_{2,1}$, และ $\eta_{2,2}$) เพิ่มขึ้นเช่นกัน และ โดยทั่วไปจะพบว่า $\eta_1 > \eta_{2,1} > \eta_{2,2}$

9.2.3 ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อเจ็ตหลัก ต่อเส้นทางเดินของเจ็ต

ทั้งกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) และกรณีฉีดเจ็ตควบคุม (CJICF) ที่ค่า r_m เท่ากับ 3.8%, 6%, 8%, 10%, และ 13% (รูปที่ 6.7) พบว่า เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวไปตามแนวทางการไหล เส้นทางเดิน ไร้มิติของเจ็ต ($y_{CM,|\omega_{j,x}|}/rd$) จะสูงขึ้น ซึ่งแสดงถึงการที่เจ็ตสามารถ penetrate เข้าไปในกระแส ลมขวางได้มากขึ้น โดยการพัฒนาตัวของเส้นทางเดินไร้มิติของเจ็ตตามระยะการไหล x/rd ที่ r_m ใดๆ สามารถอธิบายได้ดีด้วย power-law model fit เมื่อพิจารณาที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เดียวกัน พบว่า การฉีดเจ็ตควบคุมจะส่งผลให้เส้นทางเดินไร้มิติของเจ็ตสูงขึ้นเมื่อเทียบกับกรณีไม่ฉีด เจ็ตควบคุม (JICF) และการเพิ่มขึ้นของ r_m จะส่งผลให้เส้นทางเดินไร้มิติของเจ็ตสูงขึ้นเข่นกัน

อนึ่ง การที่เจ็ตมีเส้นทางเดินที่สูงขึ้นซึ่งมีความสอดคล้องกับค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการ ผสมเชิงปริมาตรที่เพิ่มสูงขึ้น สามารถอธิบายได้ด้วยแบบจำลอง wall blocking effect ที่เสนอโดย Kornsri et al. (2009) ซึ่งขี้แนะว่า ถ้าเจ็ตมีเส้นทางเดินที่ต่ำและอยู่ใกล้ผนังด้านล่าง ผนังจะขัดขวาง และลดความสามารถการเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ต ซึ่งจะส่งผลให้ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสม เชิงปริมาตรต่ำ อย่างไรก็ตามหากเจ็ตมีเส้นทางเดินที่สูงขึ้น ผลของผนังจะลดลงซึ่งจะทำให้เจ็ต สามารถเหนี่ยวนำเอากระแสลมขวางบริสุทธิ์รอบข้างเข้ามาผสมได้มากขึ้น

9.2.4 ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อเจ็ตหลัก ต่อค่า circulation ของเจ็ต

ทั้งกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) และกรณีฉีดเจ็ตควบคุม (CJICF) ที่ค่า r_m เท่ากับ 3.8%, 6%, 8%, 10%, และ 13% (รูปที่ 6.8) พบว่า เมื่อเจ็ตพัฒนาตัวไปตามแนวทางการไหล ค่า circulation ไร้มิติของเจ็ต ($\Gamma_j / u_{cf} d$) จะสลายตัวลง โดยการสลายตัวของค่า circulation ไร้มิติ ของเจ็ตตามระยะการไหล x/rd ที่ r_m ใดๆ สามารถอธิบายได้ดีด้วย power-law model fit เมื่อ พิจารณาที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd เดียวกัน พบว่าการฉีดเจ็ตควบคุมจะส่งผลให้ค่า circulation ไร้มิติของเจ็ต ($\Gamma_j / u_{cf} d$) เพิ่มสูงขึ้น โดยที่เมื่อทำการฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m สูงขึ้นจะ ส่งผลให้ ค่า circulation ไร้มิติของเจ็ต ($\Gamma_j / u_{cf} d$) เพิ่มสูงขึ้น โดยที่เมื่อทำการฉีดเจ็ตควบคุมที่ค่า r_m สูงขึ้นจะ

อนึ่ง การเพิ่มขึ้นของค่า circulation นั้นมีความสอดคล้องกับการเพิ่มขึ้นของการเหนี่ยวนำ การผสม ซึ่งสามารถอธิบายได้ว่า การที่โครงสร้าง CVP เจ็ตมี circulation ที่สูงขึ้น จะแสดงถึงว่าเจ็ต มีศักยภาพในการเหนี่ยวนำการผสมสูงขึ้น จึงส่งผลให้ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร เพิ่มขึ้น

9.3 การกำหนดมาตรวัดต่อคุณสมบัติของเจ็ต

ผลการทดลองในบทที่ 6 พบว่า การฉีดเจ็ตควบคุมจะส่งผลให้ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการ ผสมเชิงปริมาตร, เส้นทางเดิน, และค่า circulation ของเจ็ตบน scaling law : E, $y_{CM, |\omega_{j,i}|} / rd$, และ $\Gamma_j / u_{cf} d$ มีการเปลี่ยนแปลงไปจากกรณีที่ไม่มีการฉีดเจ็ตควบคุม ซึ่งแสดงถึงว่า scaling law เดิมนั้นยังไม่สามารถ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่ง ด้านท้ายลมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ต่อปริมาณทางฟิสิกส์เหล่านั้นได้ ดังนั้นเพื่อที่จะศึกษาหามาตรวัดใหม่ที่ สามารถ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ต่อ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร, เส้นทางเดิน, และค่า circulation ของเจ็ตได้ งานวิจัยนี้ จึงใช้วิธีปรับปรุงและพัฒนา scaling law ที่เสนอโดย Pruekwatana *et al.* (2016) เพื่อให้นอกจาก สามารถ collapse ผลของอัตราส่วนความเร็วประสิทธิผล (r) ในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมได้แล้ว ยัง สามารถ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมตามแนวดิ่งด้านท้ายลมต่อ เจ็ตหลัก (r_m) ได้อีกด้วย

การศึกษาหามาตรวัดและ model fit ในงานวิจัยนี้จะอยู่ภายใต้ข้อสมมติฐานคือ 1) งานวิจัย นี้จะพิจารณาเฉพาะผลของพารามิเตอร์ *r* และ *r_m* ที่มีต่อคุณลักษณะของเจ็ตในกระแสลมขวางเป็น หลัก โดยจะถือว่าผลของพารามิเตอร์อื่นที่อาจมีต่อคุณลักษณะของเจ็ตจะเป็นรอง 2) มาตรวัดที่ เหมาะสมของระยะทางตามแนวการไหล *x* คือ *rd* 3) การพัฒนาตัวของปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใดๆ ตามระยะทางการไหล x/rd อยู่ในรูปฟอร์มของ power law : $\pi'_q = A'_q (x/rd)^{B'_q}$ หรือ $\pi''_q = A''_q (x/rd)^{B'_q}$

ผลการศึกษาพบ scaling law ใหม่ที่สามารถ collapse ผลของ r_m ต่ออัตราส่วนการ เหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร, เส้นทางเดิน , และค่า circulation ของเจ็ตในกระแสลมขวางได้ดี โดย ที่ปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่นั้นจะอยู่ในรูป

$$\left[\pi_{q}^{\prime\prime} = \frac{\pi_{q}}{s_{A}s_{B}}\right] = \pi_{q\mid 0, x/rd}$$
(7.13B)

โดยที่ π_q'' คือ ปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่ที่สามารถ collapse ผลของอัตราส่วน ความเร็วประสิทธิผล(r) และอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของ เจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ได้

$$\pi_q = q/S_q(r)$$
 คือ ปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติของ q ที่ถูกสเกลด้วยมาตรวัด $S_q(r)$ ซึ่ง
เป็นมาตรวัดที่สามารถ collapse ผลของ r ที่มีต่อคุณลักษณะ
ของเจ็ตในกระแสลมขวางกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมที่เสนอโดย
Pruekwatana *et al.* (2016)

$$\pi_{q\mid 0,x/rd}$$
 คือ ปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติของ q ที่ประเมินวัดที่ $r_{_m}=0$ % หรือ π_q ของกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) ที่ตำแหน่ง x/rd

$$s_A$$
 คือ มาตรวัด ซึ่งเท่ากับ $A_q(r_m)/A_q(0)$
 s_p คือ มาตรวัด ซึ่งเท่ากับ $(x/rd)^{B_q(r_m)-B_q(0)}$

หมายเหตุ : $A_q(r_m)$ และ $B_q(r_m)$ คือ ความสัมพันธ์ระหว่าง r_m และสัมประสิทธิ์ค่าคงที่ A_q และ B_q โดยที่ A_q และ B_q จะมาจากการประยุกต์ใช้ power-law model fit (ซึ่งอยู่ในรูป $\pi_q = A_q(x/rd)^{B_q}$) กับปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π_q ตามระยะการไหล x/rd ในแต่ละ r_m ดัง แสดงในตารางที่ 7.1-7.4

ผลการศึกษาโดยภาพรวมพบว่า scatter ของ π_q'' บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) จะมีค่าต่ำ (สามารถ collapse ผลของ r_m ได้ดี) เมื่อเปรียบเทียบกับการประยุกต์ใช้มาตรวัดเดิมที่เสนอโดย Pruekwatana *et al.* (2016) ดังนี้ มาตรวัดใหม่ Vs. มาตรวัดเดิมที่เสนอโดย Pruekwatana *et al.* (2016) $\mathcal{E}_{\pi_q(r_m)}$: ต่ำ $\approx 1.84\% - 4.90\%$ Vs. สูง $\approx 16.6\% - 42.2\%$

นอกจากนั้นยังพบว่า power-law model fit สามารถอธิบายการพัฒนาตัวของปริมาณทาง ฟิสิกส์ไร้มิติใหม่ π''_q ที่สามารถ collapse ผลของ r_m ได้ ตามระยะทาง x/rd ได้ดี โดยที่ พารามิเตอร์ $R^2_{\pi'_q}$ จะอยู่ในช่วง 0.9665 ถึง 0.99

ผลการศึกษามาตรวัดใหม่ที่สามารถ collapse ผลของ r_m และความสัมพันธ์ระหว่าง π_q'' และ ระยะการไหล x/rd โดยละเอียดมีดังนี้

 อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ต ควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (F₂) หรือ E₁ (รูปที่ 7.17)

$$\left[\pi_{E_{1}}'' = \frac{\pi_{E_{1}}'}{s_{B}} = \frac{\pi_{E_{1}}}{s_{A}s_{B}} = \frac{(E_{1}-1)/a_{E}(r)}{s_{A}s_{B}}\right] = A_{E_{1}}'' \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{E_{1}}'}$$
(7.26)

Coefficient of scaling law :
$$a_E(r) = 0.9r + 1.4$$
,
 $s_A = \frac{A_{E_1}(r_m)}{A_{E_1}(0)}, \quad s_B = \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{E_1}(r_m) - B_{E_1}(0)},$
 $A_{E_1}(r_m) = 39.16r_m^2 + 1.269r_m + 1, \quad A_{E_1}(0) = 1,$
 $B_{E_1}(r_m) = 0.7772r_m + 0.5573, \quad B_{E_1}(0) = 0.5573$
Scatter : $\varepsilon_{\pi_q^{''}} = 2.89\% - 4.79\%$
Coefficient of model fit : $A_{E_1}^{''} = 0.9948, \quad B_{E_1}^{''} = 0.5437, \quad R_{\pi_q^{''}}^2 = 0.9823$

อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ต ควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับเจ็ตหลัก (F₁) หรือ E₂ (รูปที่ 7.18)

$$\left[\pi_{E_2}'' = \frac{\pi_{E_2}'}{s_B} = \frac{\pi_{E_2}}{s_A s_B} = \frac{(E_2 - 1)/a_E(r)}{s_A s_B}\right] = A_{E_2}'' \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{E_2}'}$$
(7.27)

Coefficient of scaling law : $a_E(r) = 0.9r + 1.4$,

$$s_{A} = \frac{A_{E_{2}}(r_{m})}{A_{E_{2}}(0)}, \quad s_{B} = \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{E_{2}}(r_{m}) - B_{E_{2}}(0)},$$

$$A_{E_{2}}(r_{m}) = 32.97r_{m}^{2} + 0.2905r_{m} + 1, \quad A_{E_{2}}(0) = 1,$$

$$B_{E_{2}}(r_{m}) = 0.8835r_{m} + 0.5573, \qquad B_{E_{2}}(0) = 0.5573$$

$$\vdots \quad \varepsilon_{\pi_{q}''} = 2.99\% - 4.90\%$$

Scatter

Coefficient of model fit : $A_{E_2}'' = 0.9949$, $B_{E_2}'' = 0.544$, $R_{\pi_q''}^2 = 0.9815$

3) เส้นทางเดินของเจ็ต $(y_{CM,|\omega_{j,x}|})$ (รูปที่ 7.19(ก)-(ข))

สำหรับมาตรวัดใหม่ของเส้นทางเดินของเจ็ตใหม่นั้น งานวิจัยนี้จะเสนอใน 2 รูปแบบ ดังนี้ 3.1) เมื่อ *A_y(r_m)* อยู่ในรูปพหุนามกำลัง 2 (รูปที่ 7.19(ก))

$$\left[\pi_{y}'' = \frac{\pi_{y}'}{s_{B}} = \frac{\pi_{y}}{s_{A}s_{B}} = \left(\frac{y_{CM,|\omega_{j,x}|}/r^{c_{y}}d}{s_{A}s_{B}}\right)\right] = A_{y}'' \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{y}''}$$
(7.28)

Coefficient of scaling law :
$$C_y = 1.36$$
, $s_A = \frac{A_y(r_m)}{A_y(0)}$, $s_B = \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_y(r_m) - B_y(0)}$
 $A_y(r_m) = 16.2r_m^2 + 1.83r_m + 0.63$, $A_y(0) = 0.63$
 $B_y(r_m) = 0.7616r_m + 0.3257$, $B_y(0) = 0.3257$
Scatter : $\varepsilon_{\pi_q^{"}} = 3.70\% - 4.15\%$
Coefficient of model fit : $A_y^{"} = 0.6295$, $B_y^{"} = 0.3237$, $R_{\pi_q^{"}}^2 = 0.9665$

3.2) เมื่อ $A_{y}(r_{m})$ อยู่ในรูปพหุนามกำลัง 3 (รูปที่ 7.19(ข))

$$\left[\pi_{y}'' = \frac{\pi_{y}'}{s_{B}} = \frac{\pi_{y}}{s_{A}s_{B}} = \left(\frac{y_{CM,|\omega_{j,x}|}/r^{c_{y}}d}{s_{A}s_{B}}\right)\right] = A_{y}''\left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{y}''}$$
(7.29)

Coefficient of scaling law : $C_y = 1.36$, $s_A = \frac{A_y(r_m)}{A_y(0)}$, $s_B = \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_y(r_m) - B_y(0)}$ $A_y(r_m) = -414.8r_m^3 + 95.08r_m^2 - 1.581r_m + 0.63$, $A_y(0) = 0.63$, $B_y(r_m) = 0.7616r_m + 0.3257$, $B_y(0) = 0.3257$ Scatter : $\varepsilon_{\pi_q^{''}} = 1.84\% - 2.87\%$ Coefficient of model fit : $A_y^{''} = 0.6326$, $B_y^{''} = 0.3236$, $R_{\pi_q^{''}}^2 = 0.99$

4) ค่า circulation ของเจ็ต (รูปที่ 7.20)

$$\left[\pi_{\Gamma}'' = \frac{\pi_{\Gamma}'}{s_{B}} = \frac{\pi_{\Gamma}}{s_{A}s_{B}} = \left(\frac{\Gamma_{j}/u_{cf}r^{c_{\Gamma}}d}{s_{A}s_{B}}\right)\right] = A_{\Gamma}'' \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{\Gamma}''}$$
(7.30)

Coefficient of scaling law : $C_{\Gamma} = 0.94$, $s_A = \frac{A_{\Gamma}(r_m)}{A_{\Gamma}(0)}$, $s_B = \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{\Gamma}(r_m) - B_{\Gamma}(0)}$ $A_{\Gamma}(r_m) = 24.87r_m^2 + 5.835r_m + 1.037$, $A_{\Gamma}(0) = 1.037$, $B_{\Gamma}(r_m) = 993.8r_m^3 - 206.7r_m^2 + 8.422r_m - 0.4879$, $B_{\Gamma}(0) = -0.4879$ Scatter : $\varepsilon_{\pi_q^{\prime\prime}} = 3.24\% - 4.46\%$ Coefficient of model fit : $A_{\Gamma}^{\prime\prime} = 1.03$, $B_{\Gamma}^{\prime\prime} = -0.4837$, $R_{\pi_q^{\prime\prime}}^2 = 0.9683$

อนึ่ง พารามิเตอร์ที่สำคัญต่างๆ จากการประยุกต์ใช้มาตรวัด *s_As_B* และ power-law model fit ที่เสนอโดยงานวิจัยนี้ตามสมการที่ 7.26-7.30 ได้ถูกสรุปไว้ในตารางที่ 7.10

ประมวลตาราง

ตารางที่ 6.1	อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรกับผลการทดลองจากงานวิจัยภายใน
	FMRL และ Yuan and Street (1998)

		Jet vo	olumetric	entrainn	nent ratio	(<i>E</i>)					
	Work		Experimental Data						Empirical Curve Fit $E = 1 + A_E (x / rd)^{B_E}$		
		x / rd = 0.25	0.50	0.75	1	1.5	A_{E}	B_E	R^2		
	Present Work	3.36	4.29	5.24	6.29	6.95	4.95	0.53	0.98		
	Witayaprapakorn (2013)	-	2.88	4.00	4.80	5.39	3.48	0.67	0.93		
	Srimekharat (2013)	-	2.91	3.91	4.89	5.36	3.48	0.67	0.92		
	Dawyok (2014)	-	3.22	4.55	5.43	7.12	4.36	0.86	0.99		
<i>r</i> = 4	Wongthongsiri (2014)	2.96	4.44	5.67	6.37	6.47	4.88	0.50	0.89		
	Soupramongkol (2015)	-	4.18	5.53	6.38	7.25	5.12	0.56	0.96		
	Somphrom (2015)	-	4.51	5.36	6.31	7.24	4.98	0.64	0.95		
	Tekhuad (2015)	-	4.44	5.51	5.88	7.86	5.22	0.63	0.97		
	Pruekwatana et al. (2016)	-	-	-	-	-	5.00	0.56	-		
r = 3.3	Yuan and Street (1998)	-	-	-	-	-	4.38	0.7	-		
	N	2	8	8	8	8	-	-	-		
	\overline{E}	3.16	3.86	4.97	5.79	6.71	4.60	0.57	0.99		
	S_E	0.283	0.723	0.713	0.669	0.906					
	$S_{_{\!E}}$ / \overline{E}	0.090	0.187	0.143	0.115	0.135					
	Precision uncertainty of \overline{E} $P_{\overline{E}} = tS_E / \sqrt{N} @ 95\%$	2.54ª	0.604	0.596	0.559	0.757					
	Fraction of precision uncertainty of \overline{E} , $P_{\overline{E}} / \overline{E}$	0.804	0.157	0.120	0.0965	0.113					

CHULALONGKORN UNIVERSITY

หมายเหตุ :	Ν	คือ	จำนวนข้อมูลในชุดข้อมูลที่ทำการพิจารณา
	\overline{E}	คือ	ค่าเฉลี่ยของอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร
			ของชุดข้อมูลที่พิจารณา

 $S_{\scriptscriptstyle E}$ คือ ค่าเบี่ยงเบนมาตรฐาน (unbiased standard deviation) ของ ชุดข้อมูลที่พิจารณา

^a precision uncertainty มีค่าสูงเนื่องจากจำนวนข้อมูลในชุดข้อมูลที่พิจารณาที่ น้อย (N=2) ตารางที่ 6.2 ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมและกรณี ฉีดเจ็ตควบคุม เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิด เดียวกับกระแสลมขวาง(F₂) และสัมประสิทธิ์จาก power-law model fit

			$E_1\left(\frac{x}{rd}\right)$		curve fi	curve fit : $E_1 = 1 + A_{E_1} \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{E_1}}$		
$\frac{x}{rd}$	0.25	0.50	0.75	1.0	1.5	$A_{_{E_1}}$	B_{E_1}	R^2
JICF	3.363	4.294	5.243	6.289	6.946	4.948	0.5255	0.9799
$r_m = 3.8\%$	3.458	4.665	5.505	6.657	7.279	5.273	0.5146	0.9772
$r_{m} = 6\%$	3.722	4.971	6.009	7.334	8.747	6.121	0.5999	0.995
$r_{m} = 8\%$	3.737	5.494	6.529	8.092	9.729	6.833	0.6342	0.9942
$r_m = 10\%$	4.409	5.844	7.189	8.893	11.05	7.733	0.6391	0.9944
$r_m = 13\%$	4.684	6.785	8.090	10.18	12.89	9.035	0.6692	0.9956

ตารางที่ 6.3 ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมและกรณีฉีดเจ็ต ควบคุม เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของ ไหลในเจ็ตหลัก(F₁) และสัมประสิทธิ์จาก power-law model fit

		จุฬ Сниц	$E_2\left(\frac{x}{rd}\right)$	น์มหา (orn l	curve fit	$: E_2 = 1 + A$	$\mathbf{A}_{E_2}\left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{E_2}}$				
$\frac{x}{rd}$	0.25	0.50	0.75	1.0	1.5	A_{E_2}	B_{E_2}	R^2			
JICF	3.363	4.294	5.243	6.289	6.946	4.948	0.5255	0.9799			
$r_m = 3.8\%$	3.331	4.494	5.303	6.414	7.012	5.042	0.519	0.977			
$r_m = 6\%$	3.512	4.689	5.669	6.919	8.252	5.715	0.6073	0.995			
$r_m = 8\%$	3.460	5.087	6.045	7.493	9.009	6.249	0.6435	0.994			
$r_m = 10\%$	4.008	5.313	6.535	8.085	10.04	6.935	0.6498	0.9947			
$r_m = 13\%$	4.145	6.004	7.159	9.006	11.41	7.874	0.6818	0.9958			

	$\eta_1\left(\frac{x}{rd}\right)$									
$\frac{x}{rd}$	0.25	0.50	0.75	1.0	1.5					
JICF	1	1	1	1	1					
$r_m = 3.8\%$	1.0283	1.0865	1.0499	1.0586	1.0479					
$r_m = 6\%$	1.1070	1.1577	1.1460	1.1663	1.2594					
$r_m = 8\%$	1.1112	1.2795	1.2452	1.2868	1.4008					
$r_m = 10\%$	1.3112	1.3611	1.3711	1.4141	1.5902					
$r_m = 13\%$	1.3929	1.5801	1.5429	1.6183	1.8556					

ตารางที่ 6.4 ค่าประสิทธิผลของการฉีดเจ็ตควบคุม เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม คือของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (η_i)

ตารางที่ 6.5 ค่าประสิทธิผลของการฉีดเจ็ตควบคุม เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม คือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก(F₁) เมื่อใช้ค่า E_{JICF} ที่ค่า r เท่ากับ 4 ในการเปรียบเทียบ ($\eta_{2,1}$)

	24										
	จุฬาลง	$\eta_{2,1}\left(\frac{x}{rd}\right)$									
$\frac{x}{rd}$	0.25	0.50	0.75	1.0	1.5						
JICF	1	1	1	1	1						
$r_m = 3.8\%$	0.99069	1.0467	1.0115	1.0199	1.0096						
$r_m = 6\%$	1.0443	1.0921	1.0812	1.1003	1.1881						
$r_m = 8\%$	1.0289	1.1848	1.1530	1.1914	1.2970						
$r_m = 10\%$	1.1920	1.2373	1.2464	1.2856	1.4457						
$r_m = 13\%$	1.2326	1.3984	1.3654	1.4322	1.6421						

ตารางที่ 6.6 ค่าประสิทธิผลของการฉีดเจ็ตควบคุม เมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม คือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F_1) เมื่อใช้ค่า $E_{
m JICF,\ mod\ r}$ ในการ เปรียบเทียบ $(\eta_{2,2})$

	$\eta_{2,2}\left(rac{x}{rd} ight)$									
$\frac{x}{rd}$	0.25	0.50	0.75	1.0	1.5					
JICF	1	1	1	1	1					
$r_m = 3.8\%$	0.98782	1.0007	0.98650	1.0451	0.94258					
$r_m = 6\%$	1.0301	1.0318	1.0414	1.1131	1.0946					
$r_m = 8\%$	1.0051	1.1074	1.0982	1.1916	1.1809					
$r_m = 10\%$	1.1533	1.1444	1.1741	1.2711	1.3008					
$r_m = 13\%$	1.1757	1.2732	1.2653	1.3925	1.4521					

ตารางที่ 6.7 เส้นทางเดินไร้มิติของเจ็ตซึ่งนิยามจาก center of mass ของขนาด vorticity ของ ส่วนผสมของเจ็ตหลักในแนวแกน streamwise ในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมและกรณีฉีด เจ็ตควบคุม และสัมประสิทธิ์จาก power-law model fit

		y _{cn}	$\frac{ \omega_{j,x} }{rd}\left(\frac{1}{r}\right)$	$\left(\frac{x}{d}\right)$	curve fit	$: \frac{y_{CM, \omega_{j,x} }}{rd}$	$=A_{y}\left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{y}}$	
$\frac{x}{rd}$	0.25	0.50	0.75	1.0	1.5	A_{y}	B_{y}	R^2
JICF	0.684	0.883	0.986	1.059	1.20	1.065	0.3013	0.9945
$r_m = 3.8\%$	0.673	0.888	1.03	1.12	1.28	1.119	0.3495	0.9967
$r_m = 6\%$	0.760	1.02	1.18	1.29	1.54	1.31	0.3848	0.9976
$r_m = 8\%$	0.825	1.14	1.34	1.46	1.74	1.481	0.404	0.9964
$r_m = 10\%$	0.943	1.26	1.50	1.63	1.95	1.655	0.3984	0.9981
$r_m = 13\%$	1.03	1.40	1.66	1.83	2.18	1.846	0.412	0.9987

		U	$\frac{\prod_{j}}{d_{cf}d} \left(\frac{x}{rd}\right)$		curve	fit: $\frac{\Gamma_j}{u_{cf}d}$	$=A_{\Gamma}\left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{\Gamma}}$	
$\frac{x}{rd}$	0.25	0.50	0.75	1.0	1.5	$A_{\!\Gamma}$	B_{Γ}	R^2
JICF	7.183	4.720	3.942	3.935	2.894	3.56	-0.4941	0.9743
$r_m = 3.8\%$	8.357	6.096	4.968	5.152	4.096	4.761	-0.3955	0.9688
$r_m = 6\%$	11.64	7.397	6.016	5.893	4.602	5.449	-0.5333	0.9781
$r_m = 8\%$	14.69	8.977	7.017	6.633	4.944	6.142	-0.619	0.9891
$r_m = 10\%$	18.85	10.39	8.204	7.543	5.321	6.836	-0.7202	0.987
$r_m = 13\%$	21.81	12.96	9.402	8.897	6.284	8.172	-0.7024	0.9928

ตารางที่ 6.8 ค่า circulation ไร้มิติของเจ็ตในกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุมและกรณีฉีดเจ็ตควบคุมและ สัมประสิทธิ์จาก power-law model fit



จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย Chulalongkorn University

	$\left[\pi_q = \right]$	$=\frac{E_1-1}{a_E(r)}\bigg],$	$a_E(r)$	$\left[\frac{E_1-1}{a_E(r)}\right]$	$\left[\frac{1}{\cdot}\right] = A_{E_1} \left($	$\left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{E_1}}$		
$\frac{x}{rd}$	0.25	0.50	0.75	1.0	1.5	A_{E_1}	B_{E_1}	R^2
JICF	0.473	0.659	0.849	1.06	1.19	0.9896	0.5255	0.9799
$r_m = 3.8\%$	0.491	0.7330	0.901	1.13	1.26	1.055	0.5146	0.9772
$r_m = 6\%$	0.545	0.794	1.00	1.27	1.55	1.224	0.5999	0.995
$r_m = 8\%$	0.547	0.899	1.11	1.42	1.75	1.367	0.6342	0.9942
$r_m = 10\%$	0.682	0.969	1.24	1.58	2.00	1.547	0.6390	0.9944
$r_m = 13\%$	0.737	1.157	1.42	1.84	2.38	1.807	0.6692	0.9956
	Forced c	collapsing	model f	ìt		1.332	0.6067	0.6974
$\pi_{q x/rd}$	0.579	0.868	1.09	1.38	1.69			
$S_{\pi_{q(r_m)}\mid x/rd}$	0.11	0.18	0.22	0.29	0.46			
$arepsilon_{\pi_q(r_m) x/rd}$ (%)	18.4	20.7	19.8	21.1	27.0			

ตารางที่ 7.1 ค่าปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ $\pi_{\scriptscriptstyle E_1}$ และสัมประสิทธิ์จาก power-law model fit

ุทม เอเทตุ	หม	ายเ	หตุ
------------	----	-----	-----

คือ E_1

<i>q</i>	คือ	E_1
$\pi_{_{q x/rd}}$	คือ	ค่าเฉลี่ยของ $\pi_{_q}$ บนชุดข้อมูล Sample = ($r_{_m}$)
		ที่ประเมินวัดที่ตำแหน่ง x/rd
$S_{\pi_q(r_m) x/rd}$	คือ	Unbiased standard deviation ของ $\pi_{_q}$ บนชุดข้อมูล
		Sample = (r_m) ที่ตำแหน่ง x/rd
$\mathcal{E}_{\pi_q(r_m) x/rd}$	คือ	scatter ของ $\pi_{_q}$ บนชุดข้อมูล Sample = ($r_{_m}$)
		ที่ตำแหน่ง <i>x / rd</i>

	$\left[\pi_{q} = \frac{E_{2} - 1}{a_{E}(r)}\right], a_{E}(r) = 0.9r + 1.4$					$\left[\frac{E_2 - 1}{a_E(r)}\right] = A_{E_2} \left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{E_2}}$		
$\frac{x}{rd}$	0.25	0.50	0.75	1.0	1.5	A_{E_2}	$B_{_{E_2}}$	R^2
JICF	0.473	0.659	0.849	1.06	1.19	0.9896	0.5255	0.9799
$r_m = 3.8\%$	0.466	0.699	0.861	1.08	1.20	1.008	0.519	0.977
$r_m = 6\%$	0.502	0.738	0.934	1.18	1.45	1.143	0.6073	0.995
$r_m = 8\%$	0.492	0.817	1.01	1.20	1.60	1.25	0.6435	0.994
$r_m = 10\%$	0.602	0.863	1.11	1.42	1.81	1.387	0.6498	0.9947
$r_m = 13\%$	0.629	1.00	1.23	1.60	2.08	1.575	0.6818	0.9958
Forced collapsing model fit						1.226	0.6122	0.7826
$\pi_{_{q x/rd}}$	0.527	0.796	0.998	1.27	1.56			
$S_{\pi_{q(r_m) x/rd}}$	0.070	0.13	0.15	0.21	0.35			
$ \begin{bmatrix} \boldsymbol{\mathcal{E}}_{\pi_q(r_m) x/rd} \\ (\%) \end{bmatrix} $	13.3	15.7	15.0	16.5	22.5			

ตารางที่ 7.2 ค่าปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ $\pi_{\scriptscriptstyle E_2}$ และสัมประสิทธิ์จาก power-law model fit

หมายเหตุ

คือ
$$E_2$$

 $\pi_{q|x/rd}$ คือ ค่าเฉลี่ยของ π_q บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) ที่ประเมินวัดที่ตำแหน่ง x/rd $S_{\pi_q(r_m)|x/rd}$ คือ Unbiased standard deviation ของ π_q บนชุดข้อมูล

Sample = (r_m) ที่ตำแหน่ง x/rd

 $\mathcal{E}_{\pi_q(r_m)|x/rd}$ คือ scatter ของ π_q บนชุดข้อมูล Sample = (r_m)

ที่ตำแหน่ง x/rd
	π	$z_q = \frac{y_{CM}}{r^{C_y}}$	$\left \frac{ \omega_{j,x} }{d} \right ,$	$C_{y} = 1.36$	5	$\left[\frac{y_{CM, a }}{r^{C_y}a}\right]$	$\left \frac{P_{j,x} }{l}\right = A_{y}$	$\left(\frac{x}{rd}\right)^{B_y}$
$\frac{x}{rd}$	0.25	0.50	0.75	1.0	1.5	A_{y}	B_{y}	R^2
JICF	0.415	0.536	0.599	0.643	0.727	0.6466	0.3013	0.9945
$r_m = 3.8\%$	0.408	0.539	0.624	0.679	0.777	0.6791	0.3495	0.9967
$r_m = 6\%$	0.462	0.619	0.714	0.783	0.934	0.7951	0.3848	0.9976
$r_m = 8\%$	0.501	0.693	0.812	0.886	1.06	0.8989	0.404	0.9964
$r_m = 10\%$	0.572	0.766	0.909	0.991	1.18	1.005	0.3984	0.9981
$r_m = 13\%$	0.623	0.852	1.01	1.11	1.32	1.121	0.412	0.9987
	Forced c	collapsing	g model	fit		0.8576	0.381	0.5564
$\pi_{q x/rd}$	0.497	0.667	0.777	0.849	1.00			
$S_{\pi_{q(r_m) x/rd}}$	0.086	0.13	0.16	0.18	0.23			
$\mathcal{E}_{\pi_q(r_m) x/rd}$ (%)	17.4	19.0	20.8	21.5	23.2			

ตารางที่ 7.3 ค่าปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π_y และสัมประสิทธิ์จาก power-law model fit

หมายเหตุ	j
----------	---

q

คือ y_{CM,|wj,x}|

$\pi_{q x/rd}$ CHU	คือ	ค่าเฉลี่ยของ $\pi_{_q}$ บนชุดข้อมูล Sample = ($r_{_m}$)
		ที่ประเมินวัดที่ตำแหน่ง x/rd
$S_{\pi_q(r_m) x/rd}$	คือ	Unbiased standard deviation ของ $\pi_{_q}$ บนชุดข้อมูล
		Sample = (r_m) ที่ตำแหน่ง x/rd
$\mathcal{E}_{\pi_q(r_m) x/rd}$	คือ	scatter ของ $\pi_{_q}$ บนชุดข้อมูล Sample = ($r_{_m}$)
		ที่ตำแหน่ง <i>x / rd</i>

155

		$\pi_q = \frac{1}{u_{cf}}$	$\left[\frac{1}{r^{C_{\Gamma}}d}\right],$	$C_{\Gamma} = 0.94$	1	$\left[\frac{\Gamma_j}{u_{cf}r^{C}}\right]$	$\left[\frac{1}{\Gamma d}\right] = A_{\Gamma} \left($	$\left(\frac{x}{rd}\right)^{B_{\Gamma}}$
$\frac{x}{rd}$	0.25	0.50	0.75	1.0	1.5	$A_{\!\Gamma}$	B_{Γ}	R^2
JICF	1.952	1.282	1.071	1.069	0.7862	0.9671	-0.4941	0.9743
$r_m = 3.8\%$	2.270	1.656	1.350	1.400	1.113	1.293	-0.3956	0.9688
$r_m = 6\%$	3.164	2.010	1.635	1.601	1.250	1.481	-0.5333	0.9781
$r_m = 8\%$	3.990	2.439	1.906	1.802	1.343	1.669	-0.619	0.9891
$r_m = 10\%$	5.122	2.824	2.229	2.049	1.446	1.857	-0.7202	0.987
$r_m = 13\%$	5.926	3.520	2.555	2.417	1.707	2.22	-0.7024	0.9928
	Forced	d collapsi	ing mode	el fit		1.581	-0.6101	0.5271
$\pi_{q x/rd}$	3.74	2.29	1.79	1.72	1.27			
$S_{\pi_{q(r_m)} x/rd}$	1.6	0.81	0.55	0.48	0.31			
$ \begin{array}{c} \boldsymbol{\mathcal{E}}_{\pi_q(r_m) x/rd} \\ \textbf{(\%)} \end{array} $	42.2	35.6	30.8	27.7	14.5			
	•	S.			100			

ตารางที่ 7.4 ค่าปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π_{Γ} และสัมประสิทธิ์จาก power-law model fit

หมายเหตุ

q

คือ Γ_j กวิทยาลัย

 $\pi_{q|x/rd}$ CHUL คือ NGK ค่าเฉลี่ยของ π_q บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) ที่ประเมินวัดที่ตำแหน่ง x/rd

$$egin{aligned} S_{\pi_q(r_m)|x/rd} &$$
 คือ Unbiased standard deviation ของ π_q บนชุดข้อมูล Sample = (r_m) ที่ตำแหน่ง x/rd $\mathcal{E}_{\pi_q(r_m)|x/rd} &$ คือ scatter ของ π_q บนชุดข้อมูล Sample = (r_m)

ที่ตำแหน่ง x/rd

	A	$A_q(r_m) = C_3 r_q$	$a_n^3 + \overline{C_2 r_m^2} + \overline{C_2 r_m^2}$	$C_1 r_m + C_0$	
	C_3	C_2	C_1	$C_0 = A_q(0)$	R^2
Entrainment	-	-	5.333		0.8989
	-	39.16	1.269		0.9916
$(q = E_1)$	-412.4	117.6	-2.122	1	0.9990
F 1	-	-	3.712		0.8619
Entrainment	_	32.97	0.2905		0.9840
$(q = E_2)$	-417.9	112.5	-3.147		0.9981
Trajactory	-		3.511		0.9385
$(a = v \dots)$		16.2	1.83	0.63	0.9800
$(\mathbf{q} - \mathbf{y}_{CM}, \omega_{j,x})$	-414.8	95.08	-1.581		0.9995
Circuitatian	-	////	8.416		0.9797
	-	24.87	5.835	1.037	0.9997
$(q=1_j)$	41.81	16.91	6.179		0.9996
	Se la companya de la company		X	3	·

ตารางที่ 7.5	สรุปสัมประสิทธิ์ของ	model fit	เพื่ออธิบายคว	ามสัมพันธ์ระหว่าง	r_m	และ	A_q

จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย Chulalongkorn University

	B_q	$(r_m) = D_3 r_m^3$	$+D_2r_m^2+D_1$	$r_m + D_0$	2
	D_3	D_2	D_1	$D_0 = B_q(0)$	R^2
Entrainmont	-	-	0.7772		0.6628
(a, E)	-	6.964	0.05445		0.7463
$(q = E_1)$	-354.2	74.33	-2.858	0 5572	0.9014
Futuriaurent	_	-	0.8835	0.5575	0.708
	-	6.637	0.1946		0.7744
$(q = E_2)$	-356.9	74.52	-2.74		0.9122
Trajactory	_		0.7616		0.8832
(a = y)		-3.415	1.116	0.3257	0.9402
$(\mathbf{q} \mathcal{I}_{CM}, \omega_{j,x})$	-66	9.139	0.5733		0.9555
Circulation	-		-1.586		0.6127
$(a - \Gamma)$	-	-17.69	0.2495	-0.4879	0.7232
$(q=1_j)$	993.8	-206.7	8.422		0.9901

ตารางที่ 7.6 สรุปสัมประสิทธิ์ของ model fit เพื่ออธิบายความสัมพันธ์ระหว่าง $r_{_m}$ และ $B_{_q}$

จุหาลงกรณ์มหาวิทยาลัย Chulalongkorn University

$\begin{bmatrix} \pi' & \pi_q \end{bmatrix}$	A_q	$(r_m) = C_3$	$r_m^3 + C_2 r_m^2$	$+C_1r_m+C_0$	c (%)
$\begin{bmatrix} \mathcal{I}_q - \overline{s_A} \end{bmatrix}$	<i>C</i> ₃	C_2	C_1	$C_0 = A_q(0)$	$\mathcal{E}_{\pi'_q(r_m)}(70)$
	-	-	5.333		6.59 - 7.32
$\frac{(E_1-1)/a_E(r)}{S}$	-	39.16	1.269		3.76 - 6.27
~A	-412.4	117.6	-2.122	1	3.92 - 6.69
	-	-	3.712	I	6.59 – 10.1
$\frac{(E_2-1)/a_E(r)}{S}$	- 0	32.97	0.2905		4.04 - 6.92
	-417.9	112.5	-3.147		4.16 - 7.37
/ C, ,	-//	7/11 - (*	3.511		6.39 – 7.81
$\frac{\mathcal{Y}_{CM,\left \omega_{mj,x}\right }/r^{-j}a}{2}$	_	16.2	1.83	0.63	4.55 - 6.75
S _A	-414.8	95.08	-1.581		3.23 - 6.62
		An z ak	8.416		9.37 – 20.2
$\frac{\frac{1}{j} / u_{cf} r^{s_1} d}{s}$	- 2	24.87	5.835	1.037	8.21 - 18.0
3 _A	41.81	16.91	6.179		8.25 - 18.1
Coefficient of scaling	law				
Entrainment : <i>c</i>	$u_E(r)=0.$.9r + 1.4			
Trajectory: C	$C_y = 1.36$				
Circulation : C	$T_{\Gamma} = 0.94$				

ตารางที่ 7.7 ค่า scatter ของชุดข้อมูลจากการประยุกต์ใช้มาตรวัด s_A กับปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ π_q โดยที่ $s_A = A_q(r_m) / A_q(0)$

(%) 3	$c_{\pi_q^{''}(r_m)}$	2.89 – 4.79	2.99 – 4.81	3.40 - 6.40	2.99 – 4.90	3.09 - 4.92	3.53 - 6.59	3.70 - 4.15	3.61 – 3.83	3.73 - 4.27	1.84 - 2.87	1.73 – 2.46	1.72 - 2.48	5.34 - 10.1	4.91 – 9.39	3.24 - 4.46
$D_1r_m + D_0$	$D_0=B_q(0)$			O EE72	C/CC.0					0 2767	1070.0				-0.4879	
$r_{1}^{3} + D_{2}r_{m}^{2} + L_{2}$	D_1	0.7772	0.05445	-2.858	0.8835	0.1946	-2.74	0.7616	1.116	0.5733	0.7616	1.116	0.5733	-1.586	0.2495	8.422
$r_m = D_3 r_m^2$	$D_2^{}$	I	6.964	74.33	I	6.637	74.52	I	-3.415	9.139	I	-3.415	9.139	I	-17.69	-206.7
$B_q(i$	D_3	Ι	I	-354.2	I	I	-356.9	I	I	-66	I	I	-66	I	I	993.8
$C_1 r_m + C_0$	$C_0 = A_q(0)$			1						27.0	CO.0				1.037	
$+C_2r_m^2 +$	C_1		1.269			0.2905			1.83			-1.581			5.835	
$r_m) = C_3 r_m^3$	C_2		39.16			32.97			16.2			95.08			24.87	
$A_q(i)$	C_3		I			I						-414.8			I	
$\begin{bmatrix} \pi^{\prime\prime} & \pi_q \end{bmatrix}$	$\sqrt{-\frac{s_A S_B}{s_A S_B}}$	$(E_1-1)/a_E(r)$	s _A s _B	$a_E(r) = 0.9r + 1.4$	$(E_2-1)/a_E(r)$	$S_A S_B$	$a_E(r) = 0.9r + 1.4$		$y_{cut_n} / r^{c_y} d$	SASB 3		$C_{y} = 1.36$		$\Gamma_{_{i}}/u_{_{cf}}r^{\mathrm{c}_{\Gamma}}d$	S _A S _B	$C_{\rm T} = 0.94$

ตารางที่ 7.8 ค่า scatter ของชุดข้อมูลจากการประยุกต์ใช้มาตรวัด $s_A s_B$ กับปริมาณหางฟิสิกส์ไร้มิติ π_q โดยที่ $s_A = A_q(r_m)/A_q(0)$ ଧାନିଅ $s_B = (x/rd)^{B_q(r_m)-B_q(0)}$

$\begin{bmatrix} \pi' & \pi_q \end{bmatrix}$	A_q	$(r_m) = C_3$	$r_m^3 + C_2 r_m^2 + ($	$C_1 r_m + C_0$	(%)	И	$r_q' = A_q'(x/ra$	$I)^{B_q'}$
$u_q - \frac{s_A}{S_A}$	C_3	C_2	C_1	$C_0 = A_q(0)$	$\boldsymbol{c}_{\pi_q'}(r_m)$	A_q'	B_q'	$R^2_{\pi_q'}$
$\frac{(E_1-1)/a_E(r)}{s_A}$	I	39.16	1.269	.	3.76 - 6.27	0.995	0.5959	0.9796
$\frac{(E_2-1)/a_E(r)}{s_A}$	I	32.97	0.2905	-	4.04 - 6.92	0.9952	0.6032	0.9785
$y_{_{CM,[\omega_{j,x}]}}/r^{_{Cy}d}$	I	16.2	1.83	0 62	4.55 – 6.75	0.6296	0.3744	0.9656
S _A	-414.8	95.08	-1.581		3.23 - 6.62	0.6326	0.374	0.9823
$rac{\Gamma_j/u_{cf}r^{C_{\Gamma}}d}{s_A}$	I	24.87	5.835	1.037	8.21 – 18.0	1.025	-0.587	0.8745
Coefficient of scali	ng law			-				
Entrainment :	$a^{}_{E}(r)$	= 0.9r +	1.4					
Trajectory :	$C_y = 1$.36						
Circulation :	$C_{\rm T} = 0$.94						

ตารางที่ 7.9 สรุป scaling law และสัมประสิทธิ์จาก power-law model fit ของปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ $\pi_q'=\pi_q/s_A$ โดยที่ $s_A=A_q(r_m)/A_q(0)$

^b	A_q	$(r_m) = C_3$	$r_m^3 + C_2 r_m^2$	$+C_1r_m+C_0$	$B_q(r_i)$	$m_n) = D_3 r_n$	$n_{m}^{3} + D_{2}r_{m}^{2} + n_{2}r_{m}^{2}$	$-D_1r_m + D_0$	د (%) د
	C_3	C_2	C_1	$C_0 = A_q\left(0 ight)$	D_3	D_2	D_1	$D_0=B_q(0)$	$e_{\pi_q^{''}(r_m)}$
r)	I	39.16	1.269	1	I	I	0.7772	0.5573	2.89 – 4.79
			$\pi_{E_1}^{\prime\prime}=A_{E_1}^{\prime\prime}($	$(x/rd)^{B_{E_1}^n}; A_{E_1}^n =$	= 0.9948,	$B_{E_1}^{\prime\prime}=($.5437,	$R_{\pi_q^r}^2 = 0.9823$	
(<i>r</i>)	ı	32.97	0.2905	-	I	ı	0.8835	0.5573	2.99 – 4.90
 			$\pi_{E_2}^{\prime\prime}=A_{E_2}^{\prime\prime}$ ($(x/rd)^{B_{E_2}^{\mu}}; A_{E_2}^{\mu}$	= 0.9949	, $B_{E_2}^{\prime\prime} =$	0.544,	$R_{\pi_{g}^{*}}^{2}=0.9815$	
		16.2	1.83	0.63	1	ı	0.7616	0.3257	3.70 - 4.15
$c_{y}d$			$\pi_y'' = A_y''($	$(x/rd)^{B_y^n}; A_y^{\prime\prime} =$	0.6295,	$B_y'' = 0.$	3237, R	$\pi_q^2 = 0.9665$	
<u> </u>	414.8	95.08	-1.581	0.63	1	ı	0.7616	0.3257	1.84 – 2.87
<u> </u>			$\pi_y'' = A_y'$	$(x/rd)^{B_y}$; A_y''	= 0.6326,	$B_y'' = 0$.3236,	$R^2_{\pi^{s}_{ extsf{q}}}=0.99$	
<i>b</i>	ı	24.87	5.835	1.037	993.8	-206.7	8.422	-0.4879	3.24 - 4.46
 			$\pi_{\Gamma}'' = A_{\Gamma}''$	$(x/rd)^{B_{\Gamma}^{n}}$; A_{Γ}^{n} =	=1.03, 1	$3_{\Gamma}^{"} = -0.4$	1837, R ³	$r_{r_q}^2 = 0.9683$	
t of scali	ng law								
inment	$a_E(r)$	-) = 0.9r +	+1.4						
ctory :	C =	:1.36							
lation:	$C_{\Gamma} =$	0.94							

ตารางที่ 7.10 สรุป scaling law และสัมประสิทธิ์จาก power-law model fit ของปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติ $\pi_q^{\prime}=\pi_q^{\prime}/s_B=\pi_q/s_As_B$ ໂຄຍທີ່ $s_{_A} = A_q(r_{_m}) / A_q(0)$ ແລະ $s_{_B} = (x/rd)^{B_q(r_{_m}) - B_q(0)}$

ประมวลรูปภาพ









รูปที่ 2.1 โครงสร้างของ vortical structure ของเจ็ตในกระแสลมขวาง (Fric and Roshko, 1994)



รูปที่ 2.2 Skewed mixing layer ที่พัฒนาตัวขึ้นระหว่างเจ็ตและกระแสลมขวางที่บริเวณ ด้านข้างปากทางออกของเจ็ต (Yuan *et al.*, 1999)



รูปที่ 2.3 การพับตัวของ vortex ring ทำให้เกิดโครงสร้าง CVP (ก) มุมมอง isometric ของ jet shear layer vortex ring (ข) Schematic diagram ของการเปลี่ยนตำแหน่งของ shear layer vorticity (Cortelezzi and Karagozian, 2001)



รูปที่ 2.4 การเกิดโครงสร้าง CVP จากการพัฒนาตัวของ vortex loop (Lim *et al.*, 2001)



รูปที่ 2.5 วิวัฒนาการของ streamlines ในการก่อตัวของ Kelvin-Helmholtz roller (Sau *et al.,* 2004)



รูปที่ 2.6

Average magnitude of vorticity field (Cortelezzi and Karagozian, 2001)

Chulalongkorn University



รูปที่ 2.7 Instantaneous of streamline ซึ่งแสดงถึงการที่โครงสร้าง horseshoe vortex ถูกเหนี่ยวนำให้ไปผสมกับเจ็ตผ่านช่องระหว่างคู่ CVP (Sau *et al.*, 2004)



รูปที่ 2.8 ภาพวาดซึ่งแสดงถึงกลไกการเหนี่ยวนำการผสมโดยโครงสร้าง CVP ใน ระนาบตัดขวางของเจ็ตในกระแสลมขวาง (Sornphrom and Bunyajitradulya, 2016)



รูปที่ 2.9 บริเวณที่มีการเหนี่ยวนำการผสมสูง (ก) กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (ข) กรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ตำแหน่งมุม ±165 องศา (Na Takuathung and Bunyajitradulya, 2016)



รูปที่ 2.10 การสเกลเส้นทางเดินของเจ็ตในกระแสลมขวางด้วย rd, d, และ r²d (Smith and Mungal, 1998)



รูปที่ 2.11 เส้นทางเดินของเจ็ตบนสเกล *rd* อยู่ในรูปแบบของ power law (Yuan and Street, 1998)



รูปที่ 2.12 ความสัมพันธ์ระหว่าง $\frac{\dot{V}_{_{jet}}}{\dot{V_{_0}}} - 1$ และ x / rd บน log-log scale (Yuan and Street, 1998)



รูปที่ 2.13 ผลของการติด delta tab ที่มีต่อเส้นทางเดินของเจ็ต (Zaman and Fross, 1997)



รูปที่ 2.14 ชุดเจ็ตควบคุมตามแนวเส้นรอบวง (Azimuthal control jet) (Kornsri *et al.*, 2009)



รูปที่ 2.15 ผลของตำแหน่งเชิงมุมของการฉีดเจ็ตควบคุมต่อเส้นทางเดินของเจ็ต (Kornsri *et al.*, 2009)



รูปที่ 2.16 ผลของตำแหน่งเชิงมุมของการฉีดเจ็ตควบคุมต่อค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำ การผสมเชิงปริมาตร (Witayaprapakorn, 2013)



รูปที่ 2.17 ผลของอัตราส่วนการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (*r_m*) ต่อค่า อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตร (Chaikasetsin *et al.,* 2014)





รูปที่ 2.18 (ก) ค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรตามแนวการไหล (ข) ผลของตำแหน่งเชิงมุมของการฉีดเจ็ตควบคุมต่อค่าประสิทธิผลการ เหนี่ยวนำการผสม (Wangkiat *et al.,* 2015)



รูปที่ 2.19 ผลของตำแหน่งเชิงมุมของการฉีดเจ็ตควบคุมต่อค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำ การผสมเชิงปริมาตร (*E*) (Tekhuad, 2015)



รูปที่ 2.20 ผลของตำแหน่งเชิงมุมของการฉีดเจ็ตควบคุมต่อค่าประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการ ผสม (η) (Tekhuad, 2015)



รูปที่ 3.1 ปริมาตรควบคุมแสดงการเหนี่ยวนำการผสมของเจ็ตในกระแสลมขวางกรณี ไม่มีการฉีดเจ็ตควบคุม

บทที่ 3



รูปที่ 3.2 ปริมาตรควบคุมแสดงการเหนี่ยวนำการผสมกรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็น เจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในกระแสลมขวาง (F₂) และไม่ใช่ของ ไหลชนิดเดียวกับเจ็ตหลัก (F₁)



รูปที่ 3.3(ก) ปริมาตรควบคุมแสดงการเหนี่ยวนำการผสมกรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็น เจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิด เดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F₁) ในกรณีที่การไหล ของเจ็ตหลักและการไหลของเจ็ตควบคุมยังคงแยกกันอย่างอิสระที่ระนาบตัดขวาง การไหลที่ทำการประเมินวัด E



รูปที่ 3.3(ข) ปริมาตรควบคุมแสดงการเหนี่ยวนำการผสมกรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็น เจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก(F₁) ในกรณีที่เจ็ตควบคุม ถูกเหนี่ยวนำให้เข้าไปผสมกับเจ็ตหลักเฉพาะบางส่วน ในขณะที่อีกส่วนหนึ่งยังไม่ถูก เหนี่ยวนำให้เข้าไปผสมกับเจ็ตหลักที่ระนาบตัดขวางการไหลที่ทำการประเมินวัด E



รูปที่ 3.3(ค) ปริมาตรควบคุมแสดงการเหนี่ยวนำการผสมกรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็น เจ็ตควบคุมเป็นของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก(F₁) ในกรณีที่เจ็ตควบคุม ถูกเหนี่ยวนำให้เข้าไปผสมกับเจ็ตหลักหมดแล้วที่ระนาบตัดขวางการไหลที่ทำการ ประเมินวัด *E*



รูปที่ 3.3(ง) ปริมาตรควบคุมของเจ็ตควบคุมก่อนที่จะถูกเหนี่ยวนำเข้าไปผสมกับเจ็ตหลักซึ่งเป็น ปริมาตรควบคุมย่อยของรูปที่ 3.3(ค)



Chulalongkorn University



(ก) การใส่อนุภาคติดตามการไหลทั้งในเจ็ตหลักและกระแสลมขวาง



- (ข) การใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะในเจ็ตหลักเท่านั้น
- รูปที่ 3.4 การเปรียบเทียบระหว่างภาพอนุภาคติดตามการไหล ณ ขณะใดๆ (ซ้าย) และภาพ เวกเตอร์ความเร็ว ณ ขณะใดๆ (ขวา)
 - (ก) การใส่อนุภาคติดตามการไหลทั้งในเจ็ตหลักและกระแสลมขวาง
 - (ข) การใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะในเจ็ตหลักเท่านั้น

(Sornphrom and Bunyajitradulya, 2016)



รูปที่ 3.5 แผนภูมิแสดงชนิดของของไหลที่เป็นไปได้ที่จะปรากฏ ณ ตำแหน่ง \bar{x} และเวลา t(ก) กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) (ข) กรณีฉีดเจ็ตควบคุม (cJICF) โดยที่บริเวณที่ถูกแรเงาแสดงบริเวณที่สามารถพบอนุภาคติดตามการไหลได้จาก การใส่อนุภาคติดตามการไหลเฉพาะในเจ็ตหลักเท่านั้น ไม่ใส่ในการไหลอื่น (กระแส ลมขวางและเจ็ตควบคุม) ซึ่งทำให้บริเวณนี้สามารถประเมินวัดความเร็วที่ไม่เป็น ศูนย์สัมบูรณ์ ($\bar{V} \neq 0$) ได้ด้วย SPIV

บทที่ 4





รูปที่ 4.3 อุโมงค์ลมภายในห้องปฏิบัติการวิจัยพลศาสตร์การไหลและการควบคุมการไหล ภาควิชาเครื่องกล คณะวิศวกรรมศาสตร์ จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย (Soupramongkol, 2015)



รูปที่ 4.4 พัดลมหอยโข่งแบบ backward curve airfoil blades (Soupramongkol, 2015)



รูปที่ 4.5 เครื่องแปลงความถี่ไฟฟ้า (ABB[™] model ACS401002032, ขนาด 50 Hz, ค่า ความละเอียดเท่ากับ 0.1 Hz) (Soupramongkol, 2015)







รูปที่ 4.7

ส่วนประกอบของชุดเจ็ตหลัก





ส่วนประกอบของชุดเจ็ตควบคุม




รูปที่ 4.10 เครื่องกำเนิดเลเซอร์ชนิด ND:YAG ยี่ห้อ New Wave Research[™] (model Solo 200XT ซึ่งมีกำลังสูงสุด 200 mJ/pulse ที่ความยาวคลื่น 532 nm)



รูปที่ 4.11 ชุดกระจกสะท้อนแสงที่ถูกติดตั้งไว้ในแขนส่งเลเซอร์ (laser light arm, model 610015)



รูปที่ 4.12 เครื่องปล่อยอนุภาคติดตามการไหล TSI[™] six-jet atomizer (TSI[™] model 9306A)



กล้อง CCD





Synchronizer model 610035



รูปที่ 4.15 ผลการสอบเทียบการวัดความเร็วระหว่าง SPIV กับ pitot tube และ Curve fitting ช่วงสีฟ้าคือความเร็วต่ำ และช่วงสีส้มคือความเร็วสูง (Wongthongsiri, 2014)



บทที่ 5

















- รูปที่ 5.2(ก) การพัฒนาตัวของเจ็ตกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม โดยที่เป็นการพล็อตซ้อนทับกันระหว่าง
- Surface contour แสดงการกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน 2. Contour line แสดงความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตที่ค่า streamwise ໃຈ້ມີທີ $(V_{j,x} \, / \, u_{cf})$
 - - $\phi_i = 0.01, 0.25, 0.75, 0.95, 0.99$
 - 3. In-plane vector $(ec{P}_{j,yz}/u_{cf})$



- รูปที่ 5.2(ข) การพัฒนาตัวของเจ็ตกรณีฉีดเจ็ตควบคุมที่ $r_{\!m}^{}=3.8\%$ โดยที่เป็นการพล็อตซ้อนพับกันระหว่าง 1. Surface contour แสดงการกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตาม
- แนวแกน streamwise ไร้มิติ (V_{j.x} / u_{cf}) 2. Contour line แสดงความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตที่ค่า
 - 2. Contour line lighthormungsilungswurdlukglydd $\phi_{j}=0.01,\,0.25,\,0.75,\,0.95,\,0.99$
- 3. In-plane vector $(\vec{V}_{j,yz} / u_{cf})$





Contour line แสดงความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตที่ค่า

 $\phi_j = 0.01, 0.25, 0.75, 0.95, 0.99$

3. In-plane vector $(\vec{V}_{j,yz} / u_{cf})$



- 1. Surface contour แสดงการกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน streamwise ไร้มิติ $(V_{j,x}/u_{cf})$
 - 2. Contour line แสดงความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตที่ค่า

 $\phi_j = 0.01, 0.25, 0.75, 0.95, 0.99$

3. In-plane vector $(\vec{V}_{j,yz} / u_{cf})$





รูปที่ 5.2(ซ) เปรียบเทียบเวกเตอร์ความเร็วเฉลี่ยไร้มิติในระนาบตัดขวางการไหล $(V_{j_{.yz}}/u_{cf})$ หรือ In-plane vector กรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม และ กรณีฉีด เจ็ตควบคุมที่ r_m เท่ากับ 13% ที่ระนาบตัดขวางการไหล x/rd = 0.25

Chulalongkorn University



















รูปที่ 5.3(จ)



รูปที่ 5.3(ฉ) เจ็ตควบคุมประพฤติตัวเหมือนทรงกระบอกที่วางขวางแนวทางการไหลของเจ็ต



รูปที่ 5.3(ซ) การเปลี่ยนแปลงทิศทางของเวกเตอร์ความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเมื่อทำการ ฉีดเจ็ตควบคุม







x/rd = 0.50, โดย contour line จะแสดงค่า $V_{J,y}/u_{cf}$ ที่ $-0.5 \le V_{J,y}/u_{cf} \le 5$ [Resolution : 0.05] และ -0.01, 0.01 รูปที่ 5.4(ข) การกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตามแนวแกน transverse ไร้มิติ $(V_{j,y} \, / \, u_{cf})$ ที่ระนาบตัดขวาง















- รูปที่ 5.4(ฉ) Surface contour แสดงการกระจายตัวของความเร็วของส่วนผสมของเจ็ตเฉลี่ยตาม แนวแกน transverse ไร้มิติ ($V_{j,y}$ / u_{cf}) ในระนาบ x / rd = 0.25 กรณีไม่ฉีดเจ็ต ควบคุม (JICF) ที่พล็อตซ้อนทับกับ
 - 1. Contour line แสดงความน่าจะเป็นที่จะพบส่วนผสมของเจ็ตที่ค่า $\phi_j = 0.01, \, 0.25, \, 0.75, \, 0.95$
 - 2. In-plane vector $(\vec{V}_{j,yz} / u_{cf})$










































- รูปที่ 6.1 การพัฒนาตัวของอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรกรณีไม่ฉีดเจ็ตควบคุม (JICF) ที่ประกอบไปด้วย
 - 1) งานวิจัยปัจจุบัน
 - 2) ค่าเฉลี่ยของอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรของงานวิจัย ภายใน Fluid Mechanics Research Laboratory (FMRL) โดยที่ error bar แสดง precision uncertainty ($P_{\overline{E}} = tS_E/\sqrt{N}$) ของชุดข้อมูลที่ความ เชื่อมั่น 95% โดยที่ระนาบตัดขวาง x/rd เท่ากับ 0.25 จะมีจำนวน sample N เท่ากับ 2 ในขณะที่ระนาบตัดขวาง x/rd อื่นๆจะมีจำนวน sample Nเท่ากับ 8
 - 3) สมการการประมาณการพัฒนาตัวของอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิง ปริมาตรที่เสนอโดย Pruekwatana *et al.* (2016) ที่ค่า r = 3.3 และ r = 4
 - 4) Yaun and Street (1998); r = 3.3







GHULALONGKORN UNIVERSITY



รูปที่ 6.3(ข) ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ต่อค่า อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็น เจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F₁)









จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย Chulalongkorn University







รูปที่ 6.6(ก) ประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสมเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม คือของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (**ŋ**₁)

จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย Chulalongkorn University



รูปที่ 6.6(ข) ประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสมเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม คือของไหลชนิดของไหลในเจ็ตหลัก (F_1) เมื่อใช้ค่า $E_{
m JICF}$ ที่ค่า r เท่ากับ 4 ในการ เปรียบเทียบ $(\eta_{2,1})$

จุฬาลงกรณีมหาวิทยาลัย Chulalongkorn University



รูปที่ 6.6(ค) ประสิทธิผลการเหนี่ยวนำการผสมเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุม คือของไหลชนิดของไหลในเจ็ตหลัก (F₁) เมื่อใช้ค่า E_{JICF, mod r} ในการเปรียบเทียบ

- $(\eta_{2,2})$ โดยในแต่ละ r_{m} จะมีค่า $r_{
 m mod}$ ดังนี้
- 1) $r_m = 3.8\%$; $r_{mod} = 4.15$
- 2) $r_m = 6\%$; $r_{mod} = 4.24$
- 3) $r_m = 8\%$; $r_{mod} = 4.32$
- 4) $r_m = 10\%$; $r_{mod} = 4.40$
- 5) $r_m = 13\%$; $r_{mod} = 4.52$





จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย Chulalongkorn University



รูปที่ 6.8 ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (*r_m*) ต่อ circulation ไร้มิติของเจ็ต

จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย Chulalongkorn University



บทที่ 7



Scaling law:
$$\left[\pi_{E_1} = \frac{E_1 - 1}{a_E(r)}\right] = f(x / rd)$$

Scaling law coefficient : $a_E(r) = 0.9r + 1.4$

Collapsibility :
$$\varepsilon_{\pi_a(r_m)} = 21.4\% - 27.0\%, \quad R_{\pi_a}^2 = 0.6974$$



รูปที่ 7.2 ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ต่อ อัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็น เจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (F₁)

Scaling law :
$$\left[\pi_{E_2} = \frac{E_2 - 1}{a_E(r)}\right] = f(x/rd)$$

Scaling law coefficient : $a_E(r) = 0.9r + 1.4$

Collapsibility: $\varepsilon_{\pi_q(r_m)} = 16.6\% - 22.5\%, R_{\pi_q}^2 = 0.7826$



รูปที่ 7.3 ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ต่อเส้นทาง เดินของเจ็ตซึ่งนิยามจาก center of mass ของขนาด vorticity ของเจ็ตใน แนวแกน streamwise

CHULALONGKORN UNIVERSITY
Scaling law:
$$\left[\pi_{y} = \frac{y_{CM,|\omega_{j,x}|}}{r^{C_{y}}d}\right] = f(x/rd)$$

Scaling law coefficient : $C_y = 1.36$

Collapsibility: $\varepsilon_{\pi_q(r_m)} = 20.4\% - 23.2\%, \quad R_{\pi_q}^2 = 0.5564$



รูปที่ 7.4 ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ต่อค่า circulation ของเจ็ต

Scaling law:
$$\left[\pi_{\Gamma} = \frac{\Gamma_{j}}{u_{cf} r^{c_{\Gamma}} d}\right] = f(x/rd)$$

Scaling law coefficient : $C_{\Gamma} = 0.94$

Collapsibility:
$$\varepsilon_{\pi_q(r_m)} = 32.2\% - 42.2\%, \quad R_{\pi_q}^2 = 0.5271$$



































รูปที่ 7.13 การ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมา ฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (F_2) และไม่เกี่ยวข้อง กับของไหลในเจ็ตหลัก (F_1) โดยปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป $\pi'_q = \pi_q/s_A$

CHULALONGKORN UNIVERSITY
Scaling law:
$$\left[\pi'_{E_1} = \frac{\pi_{E_1}}{s_A} = \left(\frac{(E_1 - 1)/a_E(r)}{s_A}\right)\right] = \pi_{E_1|0,x/rd}$$

$$a_E(r) = 0.9r + 1.4, \quad s_A = A_{E_1}(r_m) / A_{E_1}(0)$$

$$A_{E_1}(r_m) = 39.16r_m^2 + 1.269r_m + 1, \quad A_{E_1}(0) = 1$$

Correlation: $\pi'_{E_1} = A'_{E_1} (x/rd)^{B'_{E_1}}; A'_{E_1} = 0.995, B'_{E_1} = 0.5959$

Collapsibility: $\mathcal{E}_{\pi'_q(r_m)} = 3.76\% - 6.27\%, \quad R^2_{\pi'_q} = 0.9796$



รูปที่ 7.14 การ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (*r*_m) ต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมา ฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (*F*_i) โดยปริมาณทาง ฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป *π*'_q = *π*_q/*s*_A

Scaling law:
$$\left[\pi'_{E_2} = \frac{\pi_{E_2}}{s_A} = \left(\frac{(E_2 - 1)/a_E(r)}{s_A}\right)\right] = \pi_{E_2|0,x/rad}$$

$$a_E(r) = 0.9r + 1.4, \quad s_A = A_{E_2}(r_m) / A_{E_2}(0)$$

$$A_{E_2}(r_m) = 32.97r_m^2 + 0.2905r_m + 1, \quad A_{E_2}(0) = 1$$

Correlation: $\pi'_{E_2} = A'_{E_2} (x/rd)^{B'_{E_2}}; A'_{E_2} = 0.9952, B'_{E_2} = 0.6032$

Collapsibility:
$$\mathcal{E}_{\pi'_q(r_m)} = 4.04\% - 6.92\%, \quad R^2_{\pi'_q} = 0.9785$$



รูปที่ 7.15(ก) การ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ต่อเส้นทางเดินของเจ็ตซึ่งนิยามจาก center of mass ของขนาด vorticity ของเจ็ตในแนวแกน streamwise โดยปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป $\pi'_q = \pi_q/s_A$

Scaling law:
$$\left[\pi'_{y} = \frac{\pi_{y}}{s_{A}} = \left(\frac{y_{CM,|\varpi_{j,x}|}/r^{C_{y}}d}{s_{A}}\right)\right] = \pi_{y|0,x/rd}$$

$$C_y = 1.36, \quad s_A = A_y(r_m) / A_y(0)$$

$$A_{y}(r_{m}) = 16.2r_{m}^{2} + 1.83r_{m} + 0.63, A_{y}(0) = 0.63$$

Correlation: $\pi'_{y} = A'_{y} (x/rd)^{B'_{y}}; A'_{y} = 0.6296, B'_{y} = 0.3744$

Colapsibility:
$$\mathcal{E}_{\pi'_q(r_m)} = 4.55\% - 6.75\%, \quad R^2_{\pi'_q} = 0.9656$$



รูปที่ 7.15(ข) การ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ต่อเส้นทางเดินของเจ็ตซึ่งนิยามจาก center of mass ของขนาด vorticity ของเจ็ตในแนวแกน streamwise โดยปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป $\pi'_q = \pi_q/s_A$

Scaling law:
$$\left[\pi'_{y} = \frac{\pi_{y}}{s_{A}} = \left(\frac{y_{CM,|\omega_{j,x}|}/r^{C_{y}}d}{s_{A}}\right)\right] = \pi_{y|0,x/rd}$$

$$C_y = 1.36, \quad s_A = A_y(r_m) / A_y(0)$$

$$A_y(r_m) = -414.8r_m^3 + 95.08r_m^2 - 1.581r_m + 0.63, \quad A_y(0) = 0.63$$

Correlation: $\pi'_{y} = A'_{y} (x/rd)^{B'_{y}}; A'_{y} = 0.6326, B'_{y} = 0.374$

Collapsibility:
$$\mathcal{E}_{\pi'_q(r_m)} = 3.23\% - 6.62\%, \quad R^2_{\pi'_q} = 0.9823$$



รูปที่ 7.16 การ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ต่อค่า circulation ของเจ็ต โดยปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป $\pi_q' = \pi_q/s_A$

Scaling law: $\left[\pi_{\Gamma}' = \frac{\pi_{\Gamma}}{s_A} = \left(\frac{\Gamma_j / u_{cf} r^{0.94} d}{s_A}\right)\right] = \pi_{\Gamma|0,x/rd}$

 $C_{\Gamma} = 0.94, \quad s_A = A_{\Gamma}(r_m) / A_{\Gamma}(0)$

 $A_{\Gamma}(r_m) = 24.87r_m^2 + 5.835r_m + 1.037, \quad A_{\Gamma}(0) = 1.037$

Correlation: $\pi'_{\Gamma} = A'_{\Gamma} (x/rd)^{B'_{\Gamma}}; A'_{\Gamma} = 1.025, B'_{\Gamma} = -0.587$

Collapsibility: $\varepsilon_{\pi'_{a}(r_{m})} = 8.21\% - 18.0\%, \quad R_{\pi'_{a}}^{2} = 0.8745$



รูปที่ 7.17 การ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมา ฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับกระแสลมขวาง (F_2) และไม่เกี่ยวข้อง กับของไหลในเจ็ตหลัก (F_1) โดยปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป $\pi''_q = \pi'_q/s_B = \pi_q/s_As_B$

Chulalongkonn University Scaling law: $\left[\pi_{E_1}'' = \frac{\pi_{E_1}'}{s_B} = \frac{\pi_{E_1}}{s_A s_B} = \left(\frac{(E_1 - 1)/a_E(r)}{s_A s_B}\right)\right] = \pi_{E_1|0,x/rd}$ $a_E(r) = 0.9r + 1.4, \quad s_A = A_{E_1}(r_m)/A_{E_1}(0), \quad s_B = (x/rd)^{B_{E_1}(r_m) - B_{E_1}(0)}$ $A_{E_1}(r_m) = 39.16r_m^2 + 1.269r_m + 1, \quad A_{E_1}(0) = 1.$ $B_{E_1}(r_m) = 0.7772r_m + 0.5573, \quad B_{E_1}(0) = 0.5573$ Correlation: $\pi_{E_1}'' = A_{E_1}''(x/rd)^{B_{E_1}'}; \quad A_{E_1}'' = 0.9948, \quad B_{E_1}'' = 0.5437$ Collasibility: $\varepsilon_{\pi_q''(r_m)} = 2.89\% - 4.79\%, \quad R_{\pi_q''}^2 = 0.9823$



รูปที่ 7.18 การ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (*r*_m) ต่ออัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิงปริมาตรเมื่อกำหนดให้ของไหลที่นำมา ฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิดเดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก (*F*₁) โดยปริมาณทาง ฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป $\pi''_q = \pi'_q/s_B = \pi_q/s_As_B$

Scaling law: $\begin{bmatrix} \pi_{E_2}' & \pi_{E_2}' & \pi_{E_2}' \\ \pi_{E_2}'' & \pi_{E_2}'' & \pi_{E_2}'' & \pi_{E_2}'' \\ s_A s_B & = \left(\frac{(E_2 - 1)/a_E(r)}{s_A s_B}\right) \end{bmatrix} = \pi_{E_2[0, x/rd]}$ $a_E(r) = 0.9r + 1.4, \quad s_A = A_{E_2}(r_m)/A_{E_2}(0), \quad s_B = (x/rd)^{B_{E_2}(r_m) - B_{E_2}(0)}$ $A_{E_2}(r_m) = 32.97r_m^2 + 0.2905r_m + 1, \quad A_{E_2}(0) = 1.$ $B_{E_2}(r_m) = 0.8835r_m + 0.5573, \quad B_{E_2}(0) = 0.5573$ Correlation: $\pi_{E_2}'' = A_{E_2}''(x/rd)^{B_{E_2}'}; \quad A_{E_2}'' = 0.9949, \quad B_{E_2}'' = 0.544$

Collapsibility: $\mathcal{E}_{\pi_q^{''}(r_m)} = 2.99\% - 4.90\%, \quad R_{\pi_q^{''}}^2 = 0.9815$

259



รูปที่ 7.19(ก) การ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ต่อเส้นทางเดินของเจ็ตซึ่งนิยามจาก center of mass ของขนาด vorticity ของเจ็ตในแนวแกน streamwise โดยปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป

$$\pi_q'' = \pi_q' / s_B = \pi_q / s_A s_B$$

Scaling law: $\begin{bmatrix} \pi_{y}'' = \frac{\pi_{y}'}{s_{B}} = \frac{\pi_{y}}{s_{A}s_{B}} = \left(\frac{y_{CM,|\omega_{j,x}|}/r^{C_{y}}d}{s_{A}s_{B}}\right) \end{bmatrix} = \pi_{y|0,x/rd}$ $C_{y} = 1.36, \quad s_{A} = A_{y}(r_{m})/A_{y}(0), \quad s_{B} = (x/rd)^{B_{y}(r_{m})-B_{y}(0)}$ $A_{y}(r_{m}) = 16.2r_{m}^{2} + 1.83r_{m} + 0.63, \quad A_{y}(0) = 0.63$ $B_{y}(r_{m}) = 0.7616r_{m} + 0.3257, \quad B_{y}(0) = 0.3257$ Correlation: $\pi_{y}'' = A_{y}''(x/rd)^{B'}; \quad A_{y}'' = 0.6295, \quad B_{y}'' = 0.3237$ Collapsibility: $\varepsilon_{\pi_{q}''(r_{m})} = 3.70\% - 4.15\%, \quad R_{\pi_{q}'}^{2} = 0.9665$



รูปที่ 7.19(ข) การ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (rm) ต่อเส้นทางเดินของเจ็ตซึ่งนิยามจาก center of mass ของขนาด vorticity ของเจ็ตในแนวแกน streamwise โดยปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป

$$\pi_q'' = \pi_q' / s_B = \pi_q / s_A s_B$$

Scaling law:
$$\begin{bmatrix} \pi_{y}^{"} = \frac{\pi_{y}^{'}}{s_{B}} = \frac{\pi_{y}}{s_{A}s_{B}} = \left(\frac{y_{CM,|\omega_{j,x}|}/r^{C_{y}}d}{s_{A}s_{B}}\right) \end{bmatrix} = \pi_{y|0,x/rd}$$

$$C_{y} = 1.36, \quad s_{A} = A_{y}(r_{m})/A_{y}(0), \quad s_{B} = (x/rd)^{B_{y}(r_{m})-B_{y}(0)}$$

$$A_{y}(r_{m}) = -414.8r_{m}^{3} + 95.08r_{m}^{2} - 1.581r_{m} + 0.63, \quad A_{y}(0) = 0.63$$

$$B_{y}(r_{m}) = 0.7616r_{m} + 0.3257, \quad B_{y}(0) = 0.3257$$
Correlation:
$$\pi_{y}^{"} = A_{y}^{"}(x/rd)^{B_{y}^{"}}; \quad A_{y}^{"} = 0.6326, \quad B_{y}^{"} = 0.3236$$
Collapsibility:
$$\varepsilon_{\pi_{q}^{"}(r_{m})} = 1.84\% - 2.87\%, \quad R_{\pi_{q}^{2}}^{2} = 0.99$$



รูปที่ 7.20 การ collapse ผลของอัตราส่วนอัตราการไหลเชิงมวลของเจ็ตควบคุมต่อเจ็ตหลัก (r_m) ต่อค่า circulation ของเจ็ต โดยปริมาณทางฟิสิกส์ไร้มิติใหม่จะอยู่ในรูป $\pi_q'' = \pi_q'/s_B = \pi_q/s_A s_B$

Scaling law: $\left[\pi_{\Gamma}'' = \frac{\pi_{\Gamma}'}{s_{B}} = \frac{\pi_{\Gamma}}{s_{A}s_{B}} = \left(\frac{\Gamma_{j}/u_{cf}r^{C_{\Gamma}}d}{s_{A}s_{B}}\right)\right] = \pi_{\Gamma|0,x/rd}$ $C_{\Gamma} = 0.94, \quad s_{A} = A_{\Gamma}(r_{m})/A_{\Gamma}(0), \quad s_{B} = (x/rd)^{B_{\Gamma}(r_{m})-B_{\Gamma}(0)}$ $A_{\Gamma}(r_{m}) = 24.87r_{m}^{2} + 5.835r_{m} + 1.037, \quad A_{\Gamma}(0) = 1.037$ $B_{\Gamma}(r_{m}) = 993.8r_{m}^{3} - 206.7r_{m}^{2} + 8.422r_{m} - 0.4879, \quad B_{\Gamma}(0) = -0.4879$ Correlation: $\pi_{\Gamma}'' = A_{\Gamma}''(x/rd)^{B_{\Gamma}'}; \quad A_{\Gamma}'' = 1.03, \quad B_{\Gamma}'' = -0.4837$ Collapsibility: $\varepsilon_{\pi_{q}''(r_{m})} = 3.24\% - 4.46\%, \quad R_{\pi_{q}''}^{2} = 0.9683$


รูปที่ 8.1 การประมาณการพัฒนาตัวของเส้นทางเดินของเจ็ตหลักและเส้นทางเดินของ เจ็ตควบคุมที่ค่า r_m เท่ากับ 3.8%, 6%, 8%, 10%, และ 13% เพื่อประเมินความ ถูกต้องของข้อสมมติฐานในการประเมินวัดค่าอัตราส่วนการเหนี่ยวนำการผสมเชิง ปริมาตรในกรณีที่กำหนดให้ของไหลที่นำมาฉีดเป็นเจ็ตควบคุมคือของไหลชนิด เดียวกับของไหลในเจ็ตหลัก

บทที่ 8

รายการอ้างอิง



จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย Chulalongkorn University

รายการอ้างอิง

Bunyajitradulya, A. and Sathapornnanon, S. (2005). Sensitivity to tab disturbance of the mean flow structure of nonswirling jet and swirling jet in crossflow, Physics of Fluids, Vol. 17, No. 4, pp. 045102.

Chaikasetsin, S., Sushewakhul, T., Panusittikorn, P. and Bunyajitradulya, A. (2014). Effects of azimuthal control jets to main jet mass flowrate ratio on the entrainment of a jet in crossflow, The 5th TSME - IcoME Iternational Conference on Mechanical Engineering (TSME-ICoME 5), 17-19 December 2014, The Empress, Chiang Mai, Thailand.

Cortelezzi, L. and Karagozian, A. R. (2001). On the formation of the counter-rotating vortex pair in transverse jet, J. Fluid Mech., Vol. 446, No. 11, pp. 347-373.

Dawyok, S. (2014). Effects of the azimuthal control jets to main jet mass flowrate ratio on the flow structures of a jet in crossflow via POD, Master Thesis, Department of Mechanical Engineering, Faculty of Engineering, Chulalongkorn University.

Fric, T. F. and Roshko, A. (1994). A Vortical structure in the wake of a transverse jet, J. Fluid Mech., Vol. 279, No. 11, pp. 1-47.

Hasselbrink, E. F. and Mungal, M. G. (1996). An analysis of the time-averaged properties of the far field of the transverse jet, presented in *The Thirty-fourth Aerospace Sciences Meeting and Exhibit*, AIAA Paper No. 96-0201, Reno, Nevada, U.S.A.

Kamotani, Y. and Greber, I. (1972). Experiments on a turbulent jet in a cross flow, AIAA J., Vol. 10, No. 11, pp. 1425-1429.

Kornsri, P., Pimpin, A. and Bunyajitradulya, A. (2009). A scheme for the manipulation and control of a jet in crossflow: The use of azimuthal control jets, The Twenty-Third Conference of The Mechanical Engineering Network of Thailand (ME-NETT 23), 4-7 November 2009, Chiang Mai.

Lim, T. T., New, T. H. and Luo, S. C. (2001). On the development of large-scale structures of a jet normal to a cross flow, Physics of Fluids, Vol. 13, No. 3, pp. 770-775.

Na Takuathung, I., and Bunyajitradulya, A. (2016). Structures, jet-and-crossflow interactions, and cross-plane entrainment mechanisms of jet and controlled jet in crossflow, paper presented in *The Seventh Thai Society of Mechanical Engineers International Conference on Mechanical Engineering* (*TSME-ICOME 7*), December 13-16, 2016, Duangtawan Hotel, Chiang Mai, Thailand. Paper No TSF016.

Niederhaus, C. E., Champagne, F. H. and Jacobs, J. W. (1997). Scalar transport in a swirling transverse jet, AIAA J., Vol. 35, No. 11, pp. 1697-1704.

Pratte, B. D. and Baines, W. D. (1967). Profiles of the round turbulent jet in a cross flow. *J. Hydraul. Div. ASCE*, Vol. 92, pp. 53-64.

Preukwatana, A., Sornphrom, K., Tekhuad, C., Wongthongsiri, K., Soupramongkol, P., Wangkiat, S., and Bunyajitradulya, A. (2016). Scaling-Power law correlations for collapsing the effects of the effective velocity ratio on jet-fluid mixture trajectory, circulation, and entrainment of jets in crossflow, paper presented in *The Seventh Thai Society of Mechanical Engineers International Conference on Mechanical Engineering (TSME-ICoME 7)*, December 13-16, 2016, Duangtawan Hotel, Chiang Mai, Thailand. Paper No TSF017.

Sau, A., Sheu, T., Hwang, R. and Yang, W. (2004). Three-dimensional simulation of square jets in cross-flow, Phys. Rev. E, Vol. 69, CID 066302.

Smith, S. H. and Mungal, M. G. (1998). Mixing, structure and scaling of the jet in crossflow, J. Fluid Mech., Vol. 357, pp. 83-122.

Sornphrom, K. and Bunyajitradulya, A. (2016). Structures, jet-and-crossflow interactions, and crossplane entrainment mechanism of a jet in crossflow, paper presented in *The Thirtieth Conference of The Mechanical Engineering Network of Thailand (ME-NETT 30)*, July 5-8, 2016, Songkhla, Thailand. Paper No. TSF 0015.

Soupramongkol, P. (2015). Effects of azimuthal control jets on entrainment and cross-plane entrainment mechanism of a jet in crossflow, Master thesis. Department of Mechanical Engineering, Faculty of Engineering, Chulalongkorn University, Bangkok, Thailand.

Srimekharat, A. (2014). Analysis of structures of a controlled jet in crossflow with POD, Master Thesis, Department of Mechanical Engineering, Faculty of Engineering, Chulalongkorn University.

Tekhuad, C. and Bunyajitradulya, A. (2016). Effects of azimuthal position of azimuthal control jets on manipulation and control of entrainment of jets in crossflow, paper presented in *The Thirtieth Conference of The Mechanical Engineering Network of Thailand (ME-NETT 30)*, July 5-8, 2016, Songkhla, Thailand. Paper No. TSF 0004.

Tekhuad, C. (2015). Optimal injection angles of the azimuthal control jets for entrainment of jets in crossflow, Master Thesis, Department of Mechanical Engineering, Faculty of Engineering, Chulalongkorn University.

Wangjiraniran, W. and Bunyajitradulya, A. (2001). Temperature distribution in Non-zero circulation swirling jet in crossflow, Proceedings of The Fifteenth Conference of The Mechanical Engineering Network of Thailand, Bangkok, Thailand, 28-30 November 2001, Vol. 1, pp. TF104-TF116.

Witayaprapakorn, T. (2013). Effects of azimuthal control jets on the entrainment of a jet in crossflow, Master thesis. Department of Mechanical Engineering, Faculty of Engineering, Chulalongkorn University, Bangkok, Thailand.

Wangkiat, S., Khemakanon, S., Kengkarnpanich, A., and Bunyajitradulya, A. (2015). Effects of the azimuthal positions of the azimuthal control jets on structures and entrainment of a jet in crossflow at high effective velocity ratio 12, paper presented in *The Sixth Thai Society of Mechanical Engineers International Conference on Mechanical Engineering (TSME-ICoME 6)*, December 16-18, 2015, The Regent Cha-am beach Resort, Hua-Hin, Thailand. Paper No TSF006.

Yuan, L. L. and Street, R. L., (1998), "Trajectory and entrainment of a round jet incrossflow", Physics of Fluids, Vol. 10, No. 9, pp. 2323-2335.

Yuan, L. L., Street, R. L., and Ferziger, J. H., (1999), "Large-eddy simulations of a round jet in crossflow" J. Fluid Mech., Vol. 379, pp. 71-104.

Zaman, K. B. M. Q. and Foss, J.K. (1997). The effect of vortex generators on a jet in a cross-flow, *Phys. Fluids*, Vol. 9, No. 1, pp.106-114.

ภาคผนวก

ภาคผนวก ก : ตารางสรุปพารามิเตอร์ที่สำคัญในการทดลอง

ตารางที่ 1

x/rd = 0.25; JICF, $r_m = 3.8\%$, $r_m = 6\%$, $r_m = 8\%$, $r_m = 10\%$, $r_m = 13\%$

	x / rd	0.25	
General	$T_{\rm atm}[^{\circ}{\rm C}]$	31.5	
	P _{atm} [kPa]	101.4	
Laser	Thickness [mm]	3	
Seeding	P[psig]	26	
(six jet atomizer)	No. of nozzle	3	
	u_{mj} [m/s]	15.95	
Jet & Crossflow	u_{cf} [m/s]	4.030	
	r	3.96	
	Camera position [cm]	5	
	Lens [mm]	SITY 100	
Camera (L/R)	F no. (L/R)	5.6/8	
	Crosshair location	อยู่ต่ำกว่าจุดศก. Target 2 ช่อง	
	Spatial resolution [mm ²]	1.059x1.059 (66.183 μm/pixel)	
Note	SNR = 1.5	$\Delta t = 10 \ \mu s$	

$$x/rd = 0.50$$
; JICF, $r_m = 3.8\%$, $r_m = 6\%$, $r_m = 8\%$, $r_m = 10\%$, $r_m = 13\%$

	x / rd	0.50		
General	$T_{\rm atm}[^{\circ}{\rm C}]$	31.5		
	P _{atm} [kPa]	101.4		
Laser	Thickness [mm]	3		
Seeding	P[psig]	26		
(six jet atomizer)	No. of nozzle	3		
	u_{mj} [m/s]	15.95		
Jet & Crossflow	u_{cf} [m/s]	4.030		
	r	3.96		
	Camera position [cm]	11		
	Lens [mm]	100		
Camera (L/R)	F no. (L/R)	4/5.6		
	Crosshair location	อยู่ต่ำกว่าจุดศก. Target 1 ช่อง		
	Spatial resolution [mm ²]	1.113x1.113 (69.538 µm/pixel)		
	จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาล	$\Delta t = 20 \ \mu s$		
Note	SNR = 1.5	$\Delta t = 18 \mu s (\text{for } r_m = 8\%, 10\%)$		
		$\Delta t = 15 \ \mu s \ (\text{for } r_m = 13\%)$		

x / rd = 0.75	;	JICF, r_m	=3.8%, r	$r_{m} = 6\%, r_{r}$	$r = 8\%, r_{r}$	$r_{1} = 10\%, r_{2}$	₁ =13%
		, m				1 / //	1

	x/rd	0.75		
General	$T_{\rm atm}[^{\circ}{ m C}]$	31.5		
	P _{atm} [kPa]	101.4		
Laser	Thickness [mm]	3		
Seeding	P[psig]	26		
(six jet atomizer)	No. of nozzle	3		
	u_{mj} [m/s]	15.95		
Jet & Crossflow	u_{cf} [m/s]	4.030		
	r	3.96		
	Camera position [cm]	5		
	Lens [mm]	100		
Camera (L/R)	F no. (L/R)	4/5.6		
	Crosshair location	อยู่ต่ำกว่าจุดศก. Target 1 ช่อง		
	Spatial resolution [mm ²]	1.124× 1.124 (70.220 µm/pixel)		
Nota		$\Delta t = 20 \ \mu s$		
Note	SINK = 1.5	$\Delta t = 15 \ \mu s \ (\text{for } r_m = 13\%)$		

$$x/rd = 1.0$$
; JICF, $r_m = 3.8\%$, $r_m = 6\%$, $r_m = 8\%$, $r_m = 10\%$, $r_m = 13\%$

	x/rd	1.0		
General	$T_{\rm atm}[^{\circ}{ m C}]$	31.5		
	P _{atm} [kPa]	101.4		
Laser	Thickness [mm]	3		
Seeding	P[psig]	26		
(six jet atomizer)	No. of nozzle	3		
	u_{mj} [m/s]	15.95		
Jet & Crossflow	u_{cf} [m/s]	4.030		
	r	3.96		
	Camera position [cm]	18		
	Lens [mm]	100		
Camera (L/R)	F no. (L/R)	4/5.6		
	Crosshair location	อยู่ต่ำกว่าจุดศก. Target 0.5 ช่อง		
	Spatial resolution [mm ²]	1.177x1.177 (73.552μm/pixel)		
Note	จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาล	$\Delta t = 25 \ \mu s$		
		$\Delta t = 20 \ \mu s \ (\text{for } r_m = 13\%)$		

x / rd = 1.5	;	JICF, r_m	$=3.8\%, r_{m}$	$r_{n} = 6\%, r_{m}$	$_{n} = 8\%, r_{m}$	$=10\%, r_m$	$_{1} = 13\%$
--------------	---	-------------	-----------------	----------------------	---------------------	--------------	---------------

	x/rd	1.5		
General	$T_{\rm atm}[^{\circ}{ m C}]$	31.5		
	P _{atm} [kPa]	101.4		
Laser	Thickness [mm]	3		
Seeding	P[psig]	26		
(six jet atomizer)	No. of nozzle	3		
	u_{mj} [m/s]	15.95		
Jet & Crossflow	u_{cf} [m/s]	4.030		
	r	3.96		
	Camera position [cm]	27		
	Lens [mm]	100		
Camera (L/R)	F no. (L/R)	4/5.6		
	Crosshair location	จุดศูนย์กลาง		
	Spatial resolution [mm ²]	1.260×1.260 (78.769 µm/pixel)		
Note	SNR = 1.5	SITY $\Delta t = 25 \ \mu s$		

ตารางที่	6	สรุปพารามิเตอร์ที่สำคัญของเจ็ตควบคุม

	r _m					
	3.8%	6%	8%	10%	13%	
u _{cj}	60 m/s	93 m/s	125 m/s	153 m/s	202 m/s	
r_{cj}	15	23	31	38	50	
Re _{cj}	4,873	7,694	10,259	12,824	16,671	

ประวัติผู้เขียนวิทยานิพนธ์

เกิดเมื่อวันที่ 3 ตุลาคม 2536 ที่จังหวัดกรุงเทพมหานคร สำเร็จการศึกษาชั้น มัธยมศึกษาที่โรงเรียนโยธินบูรณะ ปี พ.ศ. 2554 สำเร็จการศึกษาชั้นอุดมศึกษาที่ภาควิชา วิศวกรรมเครื่องกล คณะวิศวกรรมศาสตร์ จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย ปี พ.ศ. 2558 และเข้าศึกษา ต่อในหลักสูตรวิศวกรรมศาสตร์มหาบัณฑิตสาขาวิชาวิศวกรรมเครื่องกล คณะวิศวกรรมศาสตร์ จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย



จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย Chulalongkorn University



จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย Chulalongkorn University