การจำลองสามมิติของอุทกพลศาสตร์ในท่อไรเซอร์ของเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน

นายยงยุทธ ประจงการ

วิทยานิพนธ์นี้เป็นส่วนหนึ่งของการศึกษาตามหลักสูตรปริญญาวิทยาศาสตรมหาบัณฑิต สาขาวิชาเทคโนโลยีเชื้อเพลิง ภาควิชาเคมีเทคนิค คณะวิทยาศาสตร์ จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย ปีการศึกษา 2554 ลิขสิทธิ์ของจุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย

บทคัดย่อและแฟ้มข้อมูลฉบับเต็มของวิทยานิพนธ์ตั้งแต่ปีการศึกษา 2554 ที่ให้บริการในคลังปัญญาจุฬาฯ (CUIR) เป็นแฟ้มข้อมูลของนิสิตเจ้าของวิทยานิพนธ์ที่ส่งผ่านทางบัณฑิตวิทยาลัย

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 Graduate School.

THREE-DIMENSIONAL SIMULATION OF HYDRODYNAMICS IN RISER OF CIRCULATING FLUIDIZED BED REACTOR

Mr. Yongyoot Prajongkan

A Thesis Submitted in Partial Fulfillment of the Requirements for the Degree of Master of Science Program in Fuel Technology Department of Chemical Technology Faculty of Science Chulalongkorn University Academic Year 2011 Copyright of Chulalongkorn University

หัวข้อวิทยานิพนธ์	การจำลองสามมิติของอุทกพลศาสตร์ในท่อไรเซอร์ของ
	เครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน
โดย	นายยงยุทธ ประจงการ
สาขาวิชา	เทคโนโลยีเชื้อเพลิง
อาจารย์ที่ปรึกษาวิทยานิพนธ์หลัก	อาจารย์ ดร. เบญจพล เฉลิมสินสุวรรณ
อาจารย์ที่ปรึกษาวิทยานิพนธ์ร่วม	รองศาสตราจารย์ ดร. พรพจน์ เปี่ยมสมบูรณ์

คณะวิทยาศาสตร์ จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย อนุมัติให้นับวิทยานิพนธ์ฉบับนี้เป็นส่วนหนึ่ง ของการศึกษาตามหลักสูตรปริญญามหาบัณฑิต

	คณบดีคณะวิทยาศาสตร์
(ศาสตราจารย์ ดร. สุพจน์ หารหนองบัว)	

คณะกรรมการสอบวิทยานิพนธ์

.....ประธานกรรมการ

(รองศาสตราจารย์ ดร. เก็จวลี พฤกษาทร)

..... อาจารย์ที่ปรึกษาวิทยานิพนธ์หลัก

(อาจารย์ ดร. เบญจพล เฉลิมสินสุวรรณ)

...... อาจารย์ที่ปรึกษาวิทยานิพนธ์ร่วม (รองศาสตราจารย์ ดร. พรพจน์ เปี่ยมสมบูรณ์)

.....กรรมการ

(ผู้ช่วยศาสตราจารย์ ดร. ประพันธ์ คูชลธารา)

.....กรรมการภายนอกมหาวิทยาลัย

(อาจารย์ ดร. บุญรอด สัจจกุลนุกิจ)

ยงยุทธ ประจงการ : การจำลองสามมิติของอุทกพลศาสตร์ในท่อไรเซอร์ของเครื่อง ปฏิกรณ์ ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน. (THREE-DIMENSIONAL SIMULATION OF HYDRODYNAMICS IN RISER OF CIRCULATING FLUIDIZED BED REACTOR) อ. ที่ปรึกษาวิทยานิพนธ์หลัก: อ.ดร. เบญจพล เฉลิมสินสุวรรณ, อ.ที่ปรึกษาวิทยานิพนธ์ ร่วม : รศ.ดร. พรพจน์ เปี่ยมสมบูรณ์, 290 หน้า.

เครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียนได้นำไปใช้ในกระบวนการต่างๆ อย่าง แพร่หลาย เนื่องจากมีข้อดีกว่าเครื่องปฏิกรณ์ชนิดอื่น ความซับซ้อนทางด้านอุทกพลศาสตร์ของ เครื่องปฏิกรณ์ถือเป็นปัญหาสำคัญที่ได้รับความสนใจ จึงมีการใช้วิธีพลศาสตร์ของไหลเชิงคำนวณ เข้ามาช่วยในการอธิบายปรากฏการณ์ที่เกิดขึ้นภายในเครื่องปฏิกรณ์ ในงานวิจัยนี้ได้ทำการเลือก การจำลองในระบบสามมิติเพื่อศึกษาผลของตัวแปรต่างๆ ที่มีต่ออุทกพลศาสตร์ที่เกิดขึ้น และ เปรียบเทียบกับผลการจำลองของเครื่องปฏิกรณ์ในระบบสองมิติกับข้อมูลการทดลองจากงานวิจัย ที่ผ่านมา ผลการจำลองแสดงให้เห็นว่า รูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้า ขนาดทางออกของท่อ ไรเซอร์ แบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฎภาค อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้า ความหนาแน่น ของอนุภาคของแข็ง ความเร็วแก๊สขาเข้า และ ปริมาณฟลักซ์ของแข็ง เป็นตัวแปรที่ส่งผลต่อ อุทกพลศาสตร์ภายในระบบอย่างชัดเจน ส่วน ค่า Specularity coefficient ค่า Restitution coefficient แบบจำลองความหนืด และความหนืดเสียดทาน เป็นตัวแปรที่ส่งผลต่อระบบเพียง เล็กน้อย แต่มีความจำเป็นเพื่อปรับค่าให้ผลการจำลองมีความถูกต้อง ส่วน สัดส่วนปริมาตร ของแข็งสูงสุดในระบบ ขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็ง อุณหภูมิกระบวนการ และ ความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ เป็นตัวแปรที่ไม่ส่งผลต่อระบบเท่าใดนัก โดยเมื่อ เปรียบเทียบระหว่างการจำลองในระบบสามมิติและระบบสองมิติได้ข้อสรุปว่า ถ้าระบบเครื่อง ปฏิกรณ์มีการป้อนเข้าแบบสมมาตร ผลการจำลองในระบบสองมิติดีเพียงพอต่อการอธิบาย อุทกพลศาสตร์ภายในระบบ แต่ถ้าระบบเครื่องปฏิกรณ์มีการป้อนเข้าแบบไม่สมมาตร การจำลอง ในระบบสามมิติจะเป็นตัวเลือกที่ดีกว่า

ภาควิชา	เคมีเทคนิค	ลายมือชื่อนิสิต
สาขาวิชา	เทคโนโลยีเชื้อเพลิง	ลายมือชื่อ อ.ที่ปรึกษาวิทยานิพนธ์หลัก
ปีการศึกษา	2554	ลายมือชื่อ อ.ที่ปรึกษาวิทยานิพนธ์ร่วม

5372307223 : MAJOR FUEL TECHNOLOGY

KEYWORDS: CIRCULATING FLUIDIZED BED / COMPUTATIONAL FLUID DYNAMICS / HYDRODYNAMICS / THREE-DIMENSIONAL SIMULATION

YONGYOOT PRAJONGKAN: THREE-DIMENSIONAL SIMULATION OF HYDRODYNAMICS IN RISER OF CIRCULATING FLUIDIZED BED REACTOR. ADVISOR: BENJAPON CHALERMSINSUWAN, Ph.D., CO-ADVISOR: ASSOC.PROF. PORNPOTE PIUMSOMBOON, Ph.D., 290 pp.

Gas-solid circulating fluidized bed reactors are applied in many industrial operations due to the advantages over other reactors. However, the complexity of hydrodynamics is the major challenge to improve and understand these systems. Computational fluid dynamics has been conducted to explain the complex hydrodynamics for this system. This research was conducted in three-dimensional domain to investigate the effect of parameters on the hydrodynamics and was compared the results with experimental data and previous two-dimensional domain simulation results. The simulation results showed that the effects of different gas inlet condition, gas outlet configuration, drag model, inlet granular temperature, particle density, gas inlet velocity, and solid mass flux inlet had significantly affected on the hydrodynamics in this system. The effects of specularity coefficient, restitution coefficient, frictional viscosity and viscous model had some effect. However, these parameters were necessary for adjusting the correctness of simulation results. The packing limit value, particle diameter process temperature and pressure outlet had seemingly no affected on the hydrodynamics. In addition, when comparing between three-dimensional and two-dimensional domain, it can be concluded that if the reactor has symmetrical inlets, simulations with two-dimensional domain is adequate to explain the hydrodynamics. However, if the reactor has asymmetrical inlets, simulations with three-dimensional domain will be a better solution.

Department : Chemical Techr	ology Student's Signature
Field of Study : Fuel Technolog	y Advisor's Signature
Academic Year : 2011	Co-advisor's Signature

กิตติกรรมประกาศ

วิทยานิพนธ์การจำลองสามมิติของอุทกพลศาสตร์ในท่อไรเซอร์ของเครื่องปฏิกรณ์ ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียนฉบับนี้ ได้รับทุนอุดหนุนวิทยานิพนธ์สำหรับนิสิตจากบัณฑิตวิทยาลัย จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย และสำเร็จลุล่วงได้ด้วยดี ด้วยความช่วยเหลืออย่างดียิ่งของ อาจารย์ ดร. เบญจพล เฉลิมสินสุวรรณ อาจารย์ที่ปรึกษาวิทยานิพนธ์หลัก และรองศาสตราจารย์ ดร. พรพจน์ เปี่ยมสมบูรณ์ อาจารย์ที่ปรึกษาวิทยานิพนธ์ร่วม รวมทั้งคณาจารย์ทุกท่านในภาควิชา เคมีเทคนิค ซึ่งท่านได้ให้คำแนะนำและข้อคิดเห็นต่างๆ ในงานวิจัยนี้ตลอดมา

ขอกราบขอบพระคุณ รองศาสตราจารย์ ดร. เก็จวลี พฤกษาทร ประธานกรรมการสอบ วิทยานิพนธ์ ผู้ช่วยศาสตราจารย์ ดร.ประพันธ์ คูชลธารา และ ดร.บุญรอด สัจจกุลนุกิจ กรรมการ สอบวิทยานิพนธ์ ที่กรุณาให้คำแนะนำในการจัดทำวิทยานิพนธ์ให้มีความสมบูรณ์

สุดท้ายนี้ขอกราบขอบพระคุณบิดา มารดา ญาติพี่น้อง ที่ให้ความช่วยเหลือ เป็นกำลังใจ อย่างดีและให้การสนับสนุนจนสำเร็จการศึกษา รวมทั้งขอขอบคุณพี่ๆ เพื่อนๆ และน้องๆ ชาว เคมีเทคนิคทุกคนที่ให้กำลังใจและความช่วยเหลือที่อบอุ่นด้วยดีเสมอมา

สารบัญ

	หน้า
บทคัดย่อภาษาไทย	१
บทคัดย่อภาษาอังกฤษ	৭
กิตติกรรมประกาศ	น
สารบัญ	ป
สารบัญตาราง	ស្
สารบัญภาพ	ຈົ
บทที่	
1 บทน้ำ	1
1.1 ความเป็นมาและความสำคัญของปัญหา	1
1.2 วัตถุประสงค์ของการวิจัย	3
1.3 ขอบเขตของการวิจัย	3
1.4 คำจำกัดความที่ใช้ในการวิจัย	3
1.5 ประโยชน์ที่คาดว่าจะได้รับจากงานวิจัย	3
1.6 วิธีดำเนินการวิจัย	4
1.7 ลำดับขั้นตอนในการเสนอผลการวิจัย	5
2 เอกสารและงานวิจัยที่เกี่ยวข้อง	6
2.1 แนวคิดและทฤษฎี	6
2.1.1 ฟลูอิไดเซชัน	6
2.1.2 ประเภทของฟลูอิไดเซชัน	7
2.1.3 ลักษณะช่วงการใหลของฟลูอิไดเซชัน	7
2.1.4 การจำแนกประเภทของอนุภาคด้วยวิธีของ Geldart	12
2.1.5 ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน	12
2.1.6 อุทกพลศาสตร์ภายในระบบฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน	13
2.1.7 ข้อดีและข้อเสียของเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน	14
2.1.8 พลศาสตร์ของไหลเชิงคำนวณ	15
2.1.9 ระเบียบวิธีไฟในต์วอลุม	
2.2 เอกสารและงานวิจัยที่เกี่ยวข้อง	

บทที่		หน้า
3 วิธีดำเนินเ	าารวิจัย	27
3.1 การ:	สร้างแบบจำลองและรายละเอียดแบบจำลอง	27
3.1.	1 การสร้างแบบจำลองการไหลโดยโปรแกรม Gambit	27
3.1.	2 การจำลองภาวะด้วยโปรแกรม ANSYS FLUENT	
3.2 แบบ	เจ้าลองทางคณิตศาสตร์	
3.2.	1 สมการควบคุมที่ใช้ในการคำนวณ	
3.2.	2 สมการประกอบที่ใช้ในการคำนวณ	32
3.2.	3 แบบจำลองสัมประสิทธ์ของแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาค	
3.3 ภาว	ะเริ่มต้นและภาวะขอบ	37
3.4 ขั้นต	เอนการทดลอง	38
3.4.	1 ตัวแปรออกแบบ	38
3.4.	2 ตัวแปรแบบจำลอง	39
3.4.	3 ตัวแปรดำเนินการ	40
4 ผลงานวิจั	ยและการวิเคราะห์ผล	
4.1 ผลข	องขนาดเซลล์คำนวณ	48
4.2 ผลข	องเวลาคำนวณที่เข้าสู่ภาวะเสมือนคงตัว	49
4.3 ผลข	องรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้า	59
4.4 ผลข	องขนาดทางออกของท่อไรเซอร์	
4.5 ผลข	องแบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาค	86
4.6 ผลข	อง Specularity coefficient	102
4.7 ผลข	อง Restitution coefficient	116
4.8 ผลข	องอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้า	129
4.9 ผลข	องสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบ	143
4.10 ผล	ของความหนื่ดเสียดทาน	157
4.11 ผล	ของแบบจำลองความหนืด	170
4.12 ผล	ของความหนาแน่นของอนุภาค	182
4.13 ผล	ของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็ง	196
4.14 ผล	ของความเร็วแก๊สขาเข้า	209

บทที่		หน้า
4.15 ผลขย	งปริมาณฟลักซ์ของแข็ง	223
4.17 ผลขย	งอุณหภูมิกระบวนการ	236
4.15 ผลขย	งความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์	250
4.18 เปรีย	บเทียบการจำลองในระบบสามมิติกับระบบสองมิติ	263
5 สรุปผลการวิ	จัย และข้อเสนอแนะ	
5.1 สรุปผะ	งการวิจัย	270
5.1.1	การศึกษาผลของตัวแปรออกแบบ	
5.1.2	การศึกษาผลของตัวแปรแบบจำลอง	271
5.1.3	การศึกษาผลของตัวแปรดำเนินการ	
5.1.4	การเปรียบเทียบการจำลองในระบบสามมิติกับระบบสองมิติ .	
5.2 ข้อเสน	อแนะ	
รายการอ้างอิง.		
ภาคผนวก		
ภาคผนวก	ก การคำนวณช่วงความเร็วที่ใช้ในงานวิจัย	
ภาคผนวก	ข แสดงรูปร่างความเร็วที่ต่างกันของรูปแบบที่ 5-7	
ประวัติผู้เขียนวิ	ทยานิพนธ์	290
ภาคผนวก ภาคผนวก ภาคผนวก ประวัติผู้เขียนวิ	ก การคำนวณช่วงความเร็วที่ใช้ในงานวิจัย ข แสดงรูปร่างความเร็วที่ต่างกันของรูปแบบที่ 5-7 ทยานิพนธ์	

สารบัญตาราง

ตารางที่		หน้า
3.1	รายละเอียดของระบบและตัวแปรที่ใช้ในการจำลอง	44
4.1	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของแบบจำลอง	
	แรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0	
	และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x	100
4.2	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของแบบจำลอง	
	แรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0	
	และ 10.5 เมตร ในทิศทาง y	101
4.3	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของค่า	
	Specularity coefficient ค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5	
	เมตร ในทิศทาง x	114
4.4	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของค่า	
	Specularity coefficient ค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5	
	เมตร ในทิศทาง y	115
4.5	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของค่า	
	Restitution coefficient ค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5	
	เมตร ในทิศทาง x	127
4.6	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของค่า	
	Restitution coefficient ค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5	
	เมตร ในทิศทาง y	128
4.7	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของค่าอุณหภูมิ	
	แกรนูลาร์ขาเข้าค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5,7.0 และ 10.5 เมตร ใน	
	ทิศทาง x	141
4.8	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของค่าอุณหภูมิ	
	แกรนูลาร์ขาเข้าค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5,7.0 และ 10.5 เมตร ใน	
	ทิศทาง y	142

ตารางที่		หน้า
4.9	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของสัดส่วน	
	ปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5,7.0 และ	
	10.5 เมตร ในทิศทาง x	155
4.10	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของสัดส่วน	
	ปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5,7.0 และ	
	10.5 เมตร ในทิศทาง y	156
4.11	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของความหนืด	
	เสียดทานแบบต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ใน	
	ทิศทาง x	169
4.12	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของความหนืด	
	เสียดทานแบบต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ใน	
	ทิศทาง y	169
4.13	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของแบบจำลอง	
	ความหนืดแบบต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ใน	
	ทิศทาง x	181
4.14	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของแบบจำลอง	
	ความหนืดแบบต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ใน	
	ทิศทาง y	181
4.15	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของความ	
	หนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5,	
	7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x	194
4.16	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของความ	
	หนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5,	
	7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง y	195
4.17	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของขนาดเส้น	
	ผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ	
	3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x	207

ตารางที่		หน้า
4.18	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของขนาดเส้น	
	ผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ	
	3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง y	208
4.19	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของความเร็วแก๊ส	
	ขาเข้าที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5,7.0 และ 10.5 เมตร ใน	
	ทิศทาง x	221
4.20	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของความเร็วแก๊ส	
	ขาเข้าที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5,7.0 และ 10.5 เมตร ใน	
	ทิศทาง y	222
4.21	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของความดัน	
	บริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5,	
	7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x	234
4.22	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของความดัน	
	บริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5,	
	7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง y	235
4.23	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของปริมาณ	
	ฟลักซ์ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5,7.0 และ 10.5	
	เมตร ในทิศทาง x	248
4.24	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของปริมาณ	
	ฟลักซ์ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5,7.0 และ 10.5	
	เมตร ในทิศทาง y	249
4.25	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของอุณหภูมิ	
	กระบวนการที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร	
	ในทิศทาง x	261
4.26	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของอุณหภูมิ	
	กระบวนการที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร	
	ในทิศทาง y	262

สารบัญภาพ

	สารบญภาพ	
ภาพที่		หน้า
2.1	ลักษณะคล้ายของไหลของฟลูอิไดซ์เบด	23
2.2	แสดงช่วงการไหลสำหรับฟลูอิไดเซชันแบบต่างๆ	23
2.3	ลักษณะการเกิดการผสมของของแข็งในระบบฟลูอิไดเซชันแบบฟองแก๊ส	24
2.4	การจำแนกประเภทของอนุภาคด้วยวิธีของ Geldart	24
2.5	ระบบฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน (Circulating Fluidized Bed: CFB)	25
2.6	ขอบเขตของปัญหาที่ถูกแบ่งด้วยระเบียบวิธีไฟในต์วอลุม	25
2.7	แสดงการประมาณค่าด้วยระเบียบวิธีผลต่างต้นลมอันดับที่หนึ่ง	26
2.8	แสดงการประมาณค่าด้วยระเบียบวิธีผลต่างต้นลมอันดับที่สอง	26
3.1 ก	แผนภาพอุปกรณ์การทดลอง	42
3.1 ข	รูปวาดเชิงเรขาคณิตอย่างง่ายในระบบสองมิติ	42
3.2 ก	รูปวาดพื้นที่การคำนวณในระบบสามมิติของท่อไรเซอร์เครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์	
	เบดแบบหมุนเวียน	43
3.2 ข	รูปขยายแสดงรายละเอียดพื้นที่การคำนวณในระบบสามมิติของท่อไรเซอร์	
	เครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน	43
3.3	ผลของข้อมูลปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตรสำหรับใช้เปรียบเทียบกับผลการจำลอง โดยนำมาจากข้อมูลการทดลอง	
	ของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจาก	
	งานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009)	45
3.4	ผลของข้อมูลความหนาแน่นของของแข็งในแนวรัศมีเฉลี่ยที่ความสูงเท่ากับ	
	3.90 เมตร สำหรับใช้เปรียบเทียบกับผลการจำลอง โดยนำมาจากข้อมูลการ	
	ทดลอง ของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติ	
	จากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009)	46
3.5	ผลของข้อมูลความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ สำหรับใช้เปรียบเทียบกับผล	
	การจำลอง โดยน้ำมาจากข้อมูลการทดลอง ของ Knowlton และคณะ (1995)	
	และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
	Chalermsinsuwan และคณะ (2009)	47

ภาพที่		หน้า
4.1	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของขนาดเซลล์คำนวณที่มี	
	ขนาดต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995)	
	และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
	Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x	51
4.2	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของขนาดเซลล์คำนวณที่มี	
	ขนาดต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995)	
	และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
	Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y	52
4.3	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของขนาดเซลล์	
	คำนวณที่มีขนาดต่างกันในทิศทาง x	53
4.4	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของขนาดเซลล์	
	คำนวณที่มีขนาดต่างกันในทิศทาง y	54
4.5	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของเวลาในการคำนวณที่เข้าสู่	
	ภาวะเสมือนคงตัวเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ	
	(1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
	Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x	55
4.6	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของเวลาในการคำนวณที่เข้าสู่	
	ภาวะเสมือนคงตัวเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ	
	(1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
	Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y	56
4.7	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของเวลาในการ	
	คำนวณที่เข้าสู่ภาวะเสมือนคงตัวในทิศทาง x	57
4.8	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของเวลาในการ	
	คำนวณที่เข้าสู่ภาวะเสมือนคงตัวในทิศทาง y	58
4.9	แผนผังการจำลองรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้าที่ต่างกันทั้ง 7 รูปแบบ	63
4.10	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการป้อนเข้าของ	
	ทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 1-4 ในทิศทาง x	64

ฑ

ภาพที่		หน้า
4.11	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการป้อนเข้าของ	
	ทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 1-4 ในทิศทาง y	65
4.12	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการป้อนเข้าของ	
	ทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 5-7 ในทิศทาง x	66
4.13	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการป้อนเข้าของ	
	ทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 5-7 ในทิศทาง y	67
4.14	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 1-4	
	ในทิศทาง x	68
4.15	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 1-4	
	ในทิศทาง y	68
4.16	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 5-7	
	ในทิศทาง x	69
4.17	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 5-7	
	ในทิศทาง y	69
4.18	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการ	
	ป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 1-4 ในทิศทาง x	70
4.19	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการ	
	ป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 1-4 ในทิศทาง y	71
4.20	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการ	
	ป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 5-6 ในทิศทาง x	72
4.21	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการ	
	ป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 5-6 ในทิศทาง y	73

ภาพที่		หน้า
4.22	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการ	
	- ป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 1-4	74
4.23	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการ	
	ป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 5-6	75
4.24	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของขนาดทางออกของท่อ	
	ไรเซอร์ที่แตกต่างกันในทิศทาง x	79
4.25	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของขนาดทางออกของท่อ	
	ไรเซอร์ที่แตกต่างกันในทิศทาง y	80
4.26	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของขนาดทางออกของท่อไรเซอร์ที่แตกต่างกันในทิศทาง x	81
4.27	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของขนาดทางออกของท่อไรเซอร์ที่แตกต่างกันในทิศทาง y	81
4.28	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของขนาดทางออกของ	
	ท่อไรเซอร์ที่แตกต่างกันในทิศทาง x	82
4.29	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของขนาดทางออกของ	
	ท่อไรเซอร์ที่แตกต่างกันในทิศทาง y	83
4.30	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของขนาดทางออก	
	ของท่อไรเซอร์ที่แตกต่างกัน	84
4.31	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของขนาดทางออก	
	ของท่อไรเซอร์ที่แตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร และ 13.0 เมตร	85
4.32	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองแรงต้านการ	
	เคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ เปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ	
	Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่	
	ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x	91

าาพที่		หน้า
4.33	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองแรงต้านการ	
	เคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ เปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ	
	Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่	
	ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y	92
4.34	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของแบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ	
	เปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการ	
	จำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ	
	(2009) ในทิศทาง x	93
4.35	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของแบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ	
	เปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการ	
	จำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ	
	(2009) ในทิศทาง y	93
4.36	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองแรง	
	ต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ ในทิศทาง x	94
4.37	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองแรง	
	ต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ ในทิศทาง y	95
4.38	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของแบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ ใน	
	ทิศทาง x	96
4.39	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของแบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ ใน	
	ทิศทาง y	97
4.40	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองแรง	
	้ ต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ	98
4.41	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองแรง	
	ต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร	99

ภาพที่

ภาพที่

4.42	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของค่า Specularity	
	coefficient ที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และ	
	คณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
	Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x	105
4.43	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของค่า Specularity	
	coefficient ที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และ	
	คณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
	Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y	106
4.44	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของค่า Specularity coefficient ที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการ	
	ทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติ	
	จากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x	107
4.45	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของค่า Specularity coefficient ที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการ	
	ทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติ	
	จากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y	107
4.46	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของค่า Specularity	
	coefficient ที่แตกต่างกันในทิศทาง x	108
4.47	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของค่า Specularity	
	coefficient ที่แตกต่างกันในทิศทาง y	109
4.48	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของค่า Specularity coefficient ต่างๆ ในทิศทาง x	110
4.49	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของค่า Specularity coefficient ต่างๆ ในทิศทาง y	111
4.50	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของค่า Specularity	
	coefficient ที่แตกต่างกัน	112

୭

หน้า

ภาพที่		หน้า
4.51	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของค่า Specularity	
	coefficient ที่แตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร	113
4.52	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของค่า Restitution	
	coefficient ที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และ	
	คณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
	Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x	118
4.53	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของค่า Restitution	
	coefficient ที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และ	
	คณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
	Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y	119
4.54	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของค่า Restitution coefficient ที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการ	
	ทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติ	
	จากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x	120
4.55	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของค่า Restitution coefficient ที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการ	
	ทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติ	
	จากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y	120
4.56	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของค่า Restitution	
	coefficient ที่แตกต่างกันในทิศทาง x	121
4.57	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของค่า Restitution	
	coefficient ที่แตกต่างกันในทิศทาง y	122
4.58	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของค่า Restitution coefficient ต่างๆ ในทิศทาง x	123
4.59	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของค่า Restitution coefficient ต่างๆ ในทิศทาง y	124

ຄ

ภาพที่		หน้า
4.60	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของค่า Restitution	
	coefficient ที่แตกต่างกัน	125
4.61	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของค่า Restitution	
	coefficient ที่แตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร	126
4.62	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ขา	
	เข้าที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ	
	(1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
	Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x	132
4.63	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ขา	
	เข้าที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ	
	(1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
	Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y	133
4.64	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการ	
	ทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติ	
	จากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x	134
4.65	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการ	
	ทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติ	
	จากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y	134
4.66	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของค่าอุณหภูมิ	
	แกรนูลาร์ขาเข้าที่แตกต่างกันในทิศทาง x	135
4.67	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของค่าอุณหภูมิ	
	แกรนูลาร์ขาเข้าที่แตกต่างกันในทิศทาง y	136
4.68	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของค่า อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าค่าต่างๆ ในทิศทาง x	137

ท

ภาพที่		หน้า
4.69	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของค่า อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าค่าต่างๆ ในทิศทาง y	138
4.70	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของค่าอุณหภูมิ	
	แกรนูลาร์ขาเข้าที่แตกต่างกัน	139
4.71	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของค่าอุณหภูมิ	
	แกรนูลาร์ขาเข้าที่แตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร	140
4.72	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของสัดส่วนปริมาตรของแข็ง	
	สูงสุดในระบบที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton	
	และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
	Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x	146
4.73	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของสัดส่วนปริมาตรของแข็ง	
	สูงสุดในระบบที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton	
	และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
	Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y	147
4.74	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับ	
	ข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบ	
	สองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ใน	
	ทิศทาง x	148
4.75	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับ	
	ข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบ	
	สองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ใน	
	ทิศทาง y	148
4.76	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของสัดส่วนปริมาตร	
	ของแข็งสูงสุดในระบบที่แตกต่างกันในทิศทาง x	149
4.77	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของสัดส่วนปริมาตร	
	ของแข็งสูงสุดในระบบที่แตกต่างกันในทิศทาง y	150

ภาพที่		หน้า
4.78	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบค่าต่างๆ ในทิศทาง x	151
4.79	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบค่าต่างๆ ในทิศทาง y	152
4.80	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของสัดส่วนปริมาตร	
	ของแข็งสูงสุดในระบบที่แตกต่างกัน	153
4.81	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของสัดส่วนปริมาตร	
	ของแข็งสูงสุดในระบบที่แตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร	154
4.82	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความหนืดเสียดทานที่	
	แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995)	
	และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
	Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x	160
4.83	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความหนืดเสียดทานที่	
	แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995)	
	และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
	Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y	161
4.84	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของความหนืดเสียดทานที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลอง	
	ของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจาก	
	งานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x	162
4.85	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของความหนืดเสียดทานที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลอง	
	ของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจาก	
	งานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y	162
4.86	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของความหนืดเสียด	
	งการเพิ่มตกต่างกับใบพิสงการ 🗸	163

น

ภาพที่		หน้า
4.87	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของความหนืดเสียด	
	ทานที่แตกต่างกันในทิศทาง y	164
4.88	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของความหนืดเสียดทานแบบต่างๆ ในทิศทาง x	165
4.89	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของความหนืดเสียดทานแบบต่างๆ ในทิศทาง y	166
4.90	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความหนืดเสียด	
	ทานที่แตกต่างกัน	167
4.91	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความหนืดเสียด	
	ทานที่แตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร	168
4.92	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองความหนืดที่	
	แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995)	
	และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
	Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x	172
4.93	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองความหนืดที่	
	แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995)	
	และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
	Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y	173
4.94	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของแบบจำลองความหนืดที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลอง	
	ของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจาก	
	งานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x	174
4.95	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของแบบจำลองความหนืดที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลอง	
	ของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจาก	
	งานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y	174

ป

ภาพที่		หน้า
4.96	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองความ	
	หนืดที่แตกต่างกันในทิศทาง x	175
4.97	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองความ	
	หนืดที่แตกต่างกันในทิศทาง y	176
4.98	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของแบบจำลองความหนืดแบบต่างๆ ในทิศทาง x	177
4.99	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของแบบจำลองความหนืดแบบต่างๆ ในทิศทาง y	178
4.100	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองความ	
	หนืดที่แตกต่างกัน	179
4.101	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองความ	
	หนืดที่แตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร	180
4.102	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความหนาแน่นของ	
	อนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	185
4.103	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความหนาแน่นของ	
	อนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	186
4.104	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	187
4.105	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	187
4.106	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของความหนาแน่น	
	ของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	188
4.107	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของความหนาแน่น	
	ของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	189
4.108	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	190

ภาพที่		หน้า
4.109	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	191
4.110	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความหนาแน่น	
	ของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน	192
4.111	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความหนาแน่น	
	ของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร	193
4.112	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลาง	
	ของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	198
4.113	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลาง	
	ของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	199
4.114	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันใน	
	ทิศทาง x	200
4.115	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร ของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันใน	
	ทิศทาง y	200
4.116	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของขนาดเส้นผ่าน	
	ศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	201
4.117	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของขนาดเส้นผ่าน	
	ศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	202
4.118	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันใน	
	ทิศทาง x	203
4.119	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	- ต่างกันของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันใน	
	- · · · · ทิศทาง y	204
4.120	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของขนาดเส้นผ่าน	
	- ศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน	205
	- 1	

5	~ • •	1.9
11	11/	V

ภาพที่		หน้า
4.121	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของขนาดเส้นผ่าน	
	ศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9	
	เมตร	206
4.122	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความเร็วแก๊สขาเข้าที่มีค่า	
	แตกต่างกันในทิศทาง x	212
4.123	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความเร็วแก๊สขาเข้าที่มีค่า	
	แตกต่างกันในทิศทาง y	213
4.124	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร	
	ของความเร็วแก๊สขาเข้าที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	214
4.125	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร	
	ของความเร็วแก๊สขาเข้าที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	214
4.126	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของความเร็วแก๊สขาเข้าที่	
	มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	215
4.127	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของความเร็วแก๊สขาเข้าที่	
	มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	216
4.128	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของความเร็วแก๊สขาเข้าที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	217
4.129	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของความเร็วแก๊สขาเข้าที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	218
4.130	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความเร็วแก๊สขาเข้า	
	์ ที่มีค่าแตกต่างกัน	219
4.131	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความเร็วแก๊สขาเข้า	
	ที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร	220
4.132	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความดันบริเวณทางออกของ	
	ท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	225
4.133	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความดันบริเวณทางออกของ	
	ท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	226

ภาพที่		หน้า
4.134	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร	
	ของความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	227
4.135	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร	
	ของความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	227
4.136	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของความดันบริเวณ	
	ทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	228
4.137	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของความดันบริเวณ	
	ทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	229
4.138	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	230
4.139	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	
	ต่างกันของความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	231
4.140	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความดันบริเวณ	
	ทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกัน	232
4.141	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความดันบริเวณ	
	ทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร	233
4.142	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่มีค่า	
	แตกต่างกันในทิศทาง x	239
4.143	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่มีค่า	
	แตกต่างกันในทิศทาง y	240
4.144	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร	
	ของปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	241
4.145	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร	
	ของปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	241
4.146	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของปริมาณฟลักซ์	
	ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	242

หน้า		ภาพที่
	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของปริมาณฟลักซ์	4.147
243	ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	
	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	4.148
244	ต่างกันของปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	
	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	4.149
245	ต่างกันของปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	
	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของปริมาณฟลักซ์	4.150
246	ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน	
	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของปริมาณฟลักซ์	4.151
247	ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร	
	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของอุณหภูมิกระบวนการที่มี	4.152
252	ค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	
	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของอุณหภูมิกระบวนการที่มี	4.153
253	ค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	
	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	4.154
254	เมตร ของอุณหภูมิกระบวนการที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	
	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	4.155
254	เมตร ของอุณหภูมิกระบวนการที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	
	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของอุณหภูมิ	4.156
255	กระบวนการที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	
	ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของอุณหภูมิ	4.157
256	กระบวนการที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	
	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	4.158
257	ต่างกันของอุณหภูมิกระบวนการที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x	
	ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่	4.159
258	ต่างกันของอุณหภูมิกระบวนการที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y	

ſ	กาพที่		หน้า
Ū	4.160	รปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของอณหภมิ	,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,
		้ กระบวนการที่มีค่าแตกต่างกัน	259
	4.161	รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของอุณหภูมิ	
		้ กระบวนการที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร	260
	4162	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของการจำลองระบบสามมิติ	
		เปรียบเทียบกับผลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการ	
		จำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ	
		(2009) ในทิศทาง x	266
	4.163	ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของการจำลองระบบสามมิติ	
		เปรียบเทียบกับผลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการ	
		จำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ	
		(2009) ในทิศทาง y	267
	4.164	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
		เมตรของการจำลองระบบสามมิติเปรียบเทียบกับผลการทดลองของ Knowlton	
		และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
		Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x	268
	4.165	ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9	
		้ เมตรของการจำลองระบบสามมิติเปรียบเทียบกับผลการทดลองของ Knowlton	
		และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
		Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y	268
	4.166	ผลการจำลองความหนาแน่นของของแข็งในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.90	
		เมตรของการจำลองระบบสามมิติเปรียบเทียบกับผลการทดลองของ Knowlton	
		และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
		Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x	269
	4.167	ผลการจำลองความหนาแน่นของของแข็งในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.90	
		เมตรของการจำลองระบบสามมิติเปรียบเทียบกับผลการทดลองของ Knowlton	
		และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ	
		Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y	269

ภาพที่		หน้า
ก1	แสดงลักษณะรูปร่างความเร็วที่ต่างกันของรูปแบบที่ 5-7	289

บทที่ 1

บทนำ

1.1 ความเป็นมาและความสำคัญของปัญหา

การดำรงชีวิตของมนุษย์ในปัจจุบันมีความผูกพันอย่างแน่นแฟ้นกับทรัพยากรพลังงาน ประเภทที่ไม่สามารถสร้างทดแทนได้ ซึ่งได้แก่ น้ำมันปิโตรเลียม ถ่านหิน และแก๊สธรรมชาติ โดยเฉพาะน้ำมันที่จัดว่าเป็นกลไกสำคัญในการดำเนินกิจกรรมแทบทุกอย่างของมนุษย์ จะเห็นได้ ว่า เมื่อมีการขึ้นราคาน้ำมันครั้งใดคนทุกอาชีพจะได้รับผลกระทบกันถ้วนหน้า สิ่งที่น่าวิตกมาก ที่สุดเกี่ยวกับความสัมพันธ์ระหว่างมนุษย์กับทรัพยากรพลังงานประเภทนี้คือ ปัญหาการขาดแคลน พลังงานที่ได้เกิดขึ้นแล้วและนับวันจะมีความรุนแรงมากขึ้น ในปัจจุบัน ประเทศต่างๆ ทั่วโลก ได้ ตระหนักถึงปัญหาดังกล่าวนี้จึงพยายามศึกษา แสวงหา และพัฒนาพลังงานจากแหล่งอื่นมาใช้ ทดแทน แหล่งของพลังงานทดแทนที่สำคัญที่ได้มีการพัฒนามาใช้ประโยชน์แล้วในหลายๆ ประเทศ คือ พลังงานแสงอาทิตย์ พลังงานน้ำ และพลังงานลม (Sahi, 2004; Falcao, 2010; Mekhilef และคณะ, 2011; Michalak และ Zimny, 2011; Solangi และคณะ, 2011) พลังงาน ชีวมวลกำลังเริ่มเป็นที่สนใจในการศึกษาและพัฒนา เนื่องจาก นอกจากจะช่วยแก้ปัญหาการขาด แคลนพลังงานดังกล่าว ยังจะช่วยลดมลภาวะในสิ่งแวดล้อมอีกด้วย ซึ่งขั้นตอนหนึ่งที่สำคัญ สำหรับการนำพลังงานจากชีวมวลมาใช้ คือ การเลือกเครื่องปฏิกรณ์เพื่อที่จะแปรรูปชีวมวลเหล่านี้ ให้มาอยู่ในรูปพลังงานที่ต้องการ

เครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน (Circulating fluidized bed) ได้ถูกใช้ใน กระบวนการต่างๆ อย่างแพร่หลาย เช่น การเผาไหม้ (Combustion) และการผลิตแก๊ส (Gasification) เป็นต้น เนื่องจากข้อดีเหนือเครื่องปฏิกรณ์ชนิดอื่น คือ มีการสัมผัสกันระหว่าง ของแข็ง – ของไหลสูงที่ส่งผลให้มีอัตราการถ่ายโอนมวลและความร้อนสูงขึ้นด้วย มีหลักการ ทำงาน คือ ของไหลตัวกลาง ซึ่งในที่นี้คือ แก๊สจะไหลผ่านของแข็งภายในท่อไรเซอร์ด้วยความเร็วที่ เหมาะสมเพื่อเปลี่ยนให้ของแข็งนั้นมีพฤติกรรมคล้ายกับของไหล พฤติกรรมการเคลื่อนที่ของ ของแข็งในระบบจะเกิดการเปลี่ยนแปลงเมื่อเพิ่มความเร็วของของไหล เกิดช่วงการไหลแบบต่างๆ ตามลำดับ ดังนี้ ฟลูอิไดซ์เบดแบบปั่นป่วน ฟลูอิไดซ์เบดแบบความเร็วสูง และฟลูอิไดซ์เบดแบบ เบาบาง (Kunii และ Levenspiel, 1991) โดยภายในท่อไรเซอร์จะเป็นส่วนที่เกิดปฏิกิริยาเคมีขึ้น จากนั้น ของแข็งที่หลุดออกจากท่อไรเซอร์จะไหลผ่านไซโคลนซึ่งเป็นอุปกรณ์สำหรับแยกของไหล และของแข็งออกจากกัน ของแข็งที่ยังมีขนาดใหญ่หรือยังเกิดปฏิกิริยาไม่สมบูรณ์จะถูกป้อนกลับ เข้ามาในกระบวนการใหม่ตรงปริเวณส่วนล่างของท่อไรเซอร์ผ่านท่อดาวเนอร์และท่อป้อนกลับ ดังนั้น ความเข้าใจในอุทกพลศาสตร์ของเครื่องปฏิกรณ์จึงเป็นสิ่งสำคัญอย่างยิ่งต่อการคิดค้นและ พัฒนาการออกแบบเครื่องปฏิกรณ์ให้มีประสิทธิภาพสูงที่สุด โดยความซับซ้อนทางด้าน อุทกพลศาสตร์ของระบบถือเป็นปัญหาที่สำคัญที่กำลังพบกันอยู่ อีกทั้งผลการทดลองที่มีอยู่ก็ยังให้ ข้อมูลไม่เพียงพอต่อความต้องการ นอกจากนี้ การขยายขนาดของเครื่องปฏิกรณ์สำหรับการใช้ งานในอุตสาหกรรมก็ทำได้ยากและมีค่าใช้จ่ายค่อนข้างสูง (Eaton และคณะ, 1999) จึงมีการใช้ วิธีการคำนวณทางคณิตศาสตร์เพื่อแก้ปัญหานี้

้วิธีพลศาสตร์ของไหลเชิงคำนวณ (Computational fluid dynamics) เป็นวิธีการที่กำลัง ใด้รับความนิยม เนื่องจากเป็นวิธีที่ใช้งานง่าย สะดวกรวดเร็ว และสามารถลดค่าใช้จ่ายเมื่อ เปรียบเทียบกับการทดลองจริง อีกทั้งให้ข้อมูลที่ต้องการได้ละเอียด สามารถแก้ปัญหาและอธิบาย ปัญหาปรากฏการณ์ที่เกี่ยวข้องกับการไหล (Radulovic และคณะ, 1995; Benyahia และคณะ, 2000; Goldschmidt และคณะ, 2002) โดยสมการคำนวณพื้นฐานที่ใช้ในวิธีพลศาสตร์ของไหล เชิงคำนวณ ได้แก่ สมการอนุรักษ์มวล สมการอนุรักษ์โมเมนตัม และสมการอนุรักษ์พลังงาน (Tu และคณะ, 2008) วิธีการคำนวณที่ใช้มีทั้งที่ทำในระบบสองมิติและระบบสามมิติซึ่งโดยทั่วไป ในการคำนวณจะนิยมคำนวณในระบบสองมิติเนื่องจากใช้เวลาคำนวณที่น้อยกว่า อีกทั้งการ ้คำนวณในระบบสามมิติยังต้องใช้ทรัพยากรคอมพิวเตอร์ที่มาก แต่ในปัจจุบัน คอมพิวเตอร์ได้มี การพัฒนาให้มีระบบประมวลผลที่เร็วขึ้น การคำนวณในระบบสามมิติจึงเป็นที่สนใจ เพราะ สามารถแสดงรายละเอียดของลักษณะการใหลได้ดีกว่าในระบบสองมิติ อีกทั้งการคำนวณใน ระบบสามมิติยังเป็นการจำลองที่ใกล้เคียงกับระบบในชีวิตจริง โดยมีนักวิจัยบางกลุ่มได้ ทำการศึกษาเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียนแล้วพบว่าการคำนวณในระบบสามมิติ ให้ผลการทำนายใกล้เคียงกับการทดลองมากกว่าในระบบสองมิติ (Kuipers และ Van Swaaij, 1999; Mathiesen และคณะ, 1999; Ibsen และคณะ, 2001; Zhang และ Heyden, 2001; De Wilde และคณะ, 2003; Hua และคณะ, 2005; Petersen และ Werther, 2005) แต่ก็มีงานวิจัย บางกลุ่มที่แสดงว่าผลการทำนายในระบบสองมิติกับสามมิติให้ผลใกล้เคียงกัน (Xie และคณะ, 2008) ดังนั้น ในงานวิจัยนี้จะทำการหาแบบจำลองภาวะในระบบสามมิติของเครื่องปฏิกรณ์ ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน แล้วทำการเปรียบเทียบผลที่ได้กับผลจากการทดลองจริงและผลจาก แบบการจำลองภาวะในระบบสองมิติเพื่อหาข้อสรุปและตอบปัญหาความสับสนของระบบการ ้จำลองดังกล่าว จากนั้นจะทำการศึกษาผลของตัวแปรออกแบบ (Designing parameter) ตัวแปร แบบจำลอง (Modeling parameter) และตัวแปรดำเนินการ (Operating parameter) ต่างๆ ที่ สำคัญต่ออุทกพลศาสตร์ภายในเครื่องปฏิกรณ์

1.2 วัตถุประสงค์ของการวิจัย

- จำลองภาวะท่อไรเซอร์ของเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียนในระบบสามมิติ ด้วยวิธีพลศาสตร์ของไหลเชิงคำนวณ และเปรียบเทียบผลที่ได้กับผลการทดลองจริง และผลการจำลองภาวะในระบบสองมิติ
- วิเคราะห์ผลของตัวแปรออกแบบ ตัวแปรแบบจำลอง และตัวแปรดำเนินการต่างๆ ที่มี ต่ออุทกพลศาสตร์ภายในท่อไรเซอร์ของเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน

1.3 ขอบเขตของการวิจัย

- แบบจำลองที่ใช้เป็นแบบจำลองในระบบสามมิติของท่อไรเซอร์เครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์
 เบดแบบหมุนเวียน โดยมีภาวะอุณหภูมิคงที่ ไม่มีปฏิกิริยาเคมีเกิดขึ้นในกระบวนการ
- ผลของตัวแปรแบบจำลอง จะถูกน้ำมาเปรียบกับผลการทดลองจริงและผลการจำลอง ภาวะในระบบสองมิติ

1.4 คำจำกัดความที่ใช้ในการวิจัย

ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน คือ เครื่องปฏิกรณ์ชนิดหนึ่งซึ่งใช้ในการดำเนินการ ฟลูอิไดเซชัน โดยมีการหมุนเวียนของเบดอย่างต่อเนื่อง

วิธีพลศาสตร์ของไหลเชิงคำนวณ คือ สาขาหนึ่งในกลศาสตร์ของไหล ที่ใช้กระบวนการเชิง ตัวเลขและขั้นวิธีในการแก้ปัญหาเกี่ยวกับการไหลของของไหล

อุทกพลศาสตร์ คือ การศึกษาการเคลื่อนที่ของของไหล และการเคลื่อนที่ของวัตถุในของ ไหล

การจำลองในระบบสามมิติ คือ การใช้วิธีพลศาสตร์ของไหลเชิงคำนวณในการจำลอง ภาวะในระบบสามมิติหรือระบบที่เสมือนจริง

อุณหภูมิแกรนูลาร์ คือ พลังงานจลน์ภายใน หรือความเร็วกวัดแกว่งของอนุภาคของแข็ง

1.5 ประโยชน์ที่คาดว่าจะได้รับ

- ได้แบบจำลองทางคณิตศาสตร์ของท่อไรเซอร์เครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบ หมุนเวียนในระบบสามมิติที่ทำนายผลทางอุทกพลศาสตร์ภายในได้ใกล้เคียงกับผล การทดลองจริง
- 2. ได้แนวทางในการจำลองกระบวนการเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียนให้มี ประสิทธิภาพสูงขึ้น

- ได้ทราบผลของตัวแปรออกแบบ ตัวแปรแบจำลอง และตัวแปรดำเนินการ ที่มีต่อ อุทกพลศาสตร์ภายในท่อไรเซอร์ของเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน
- 4. ได้นักวิชาการ/นักวิจัยรุ่นใหม่ที่มีความสนใจและชำนาญการด้านพลศาสตร์ของไหล เชิงคำนวณ
- ได้ผลงานวิจัยตีพิมพ์ในวารสารวิชาการหรือเอกสารการประชุมวิชาการ อย่างน้อย จำนวน 1 ฉบับ

1.6 วิธีดำเนินการวิจัย

- ศึกษาเอกสารและงานวิจัยที่เกี่ยวข้อง ดังรายละเอียดต่อไปนี้ เครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์ เบดแบบหมุนเวียน อุทกพลศาสตร์ในเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน วิธี พลศาสตร์ของไหลเชิงคำนวณ รวมทั้งโปรแกรม ANSYS[®]FLUENT[®]
- 2. ออกแบบและวางแผนการทดลอง
- จำลองภาวะท่อไรเซอร์ของเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียนด้วยวิธีพลศาสตร์ ของไหลเชิงคำนวณในระบบสามมิติโดยใช้โปรแกรมจำลองกระบวนการสำเร็จรูป ANSYS[®]FLUENT[®] เพื่อให้ได้ผลสอดคล้องกับข้อมูลการทดลองในภาวะการทดลอง ต่างๆ ของ Knowlton และคณะ (1995) และเปรียบเทียบผลที่ได้กับผลการจำลองใน ระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009)
- 4. พิจารณาผลของตัวแปรออกแบบ (Designing parameters) (ผลของทางเข้า-ทางออก) ตัวแปรแบบจำลอง (Modeling parameters) (ผลของ Specularity coefficient ผล ของ Restitution coefficient ผลของสมการแรงต้านทานการเคลื่อนที่ของวัตถุ ผลของ แบบจำลองความหนืด ผลของความหนืดเสียดทาน ผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้า ผลของการจัดเรียงตัวของแข็งจำกัด) และตัวแปรดำเนินการ (Operating parameters) (ผลของความเร็วแก๊สขาเข้า ผลของปริมาณฟลักซ์ของแข็ง ผลของขนาดของของแข็ง ผลของความหนาแน่นของของแข็ง และ ผลของอุณหภูมิกระบวนการ) ที่มีต่อ อุทกพลศาสตร์ภายในท่อไรเซอร์ของเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน เช่น สัดส่วนปริมาตรของแข็ง อุณหภูมิแกรนูลาร์ ความเร็วในทิศทางต่างๆ เป็นต้น
- 5. ประมวล วิเคราะห์ สรุปผลการทดลอง และเขียนวิทยานิพนธ์

1.7 ลำดับขั้นตอนในการเสนอผลการวิจัย

ลำดับขั้นตอนในการเสนอผลการวิจัยนี้ประกอบด้วยเนื้อหาต่างๆ ดังนี้

- บทที่ 1 ความเป็นมาและความสำคัญของปัญหา วัตถุประสงค์ของการวิจัย ขอบเขตของการวิจัย ข้อจำกัดของการวิจัย คำจำกัดความที่ใช้ในการวิจัย ประโยชน์ที่คาดว่าจะได้รับจากงานวิจัย วิธีดำเนินการวิจัย และขั้นตอน ในการเสนอผลการวิจัย
- บทที่ 2 ฟลูอิไดเซชัน ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน วิธีพลศาสตร์ของไหลเชิง คำนวณ (Computational fluid dynamics) และงานวิจัยที่เกี่ยวข้อง
- บทที่ 3 การสร้างแบบจำลองและรายละเอียดแบบจำลองการไหลของวัฏภาค แก๊สและวัฏภาคของแข็ง สมการทางคณิตศาสตร์ที่ใช้ในการคำนวณ
- บทที่ 4 ผลการจำลองตัวแปรออกแบบ ตัวแปรแบบจำลอง และตัวแปร ดำเนินการ การเปรียบเทียบการจำลองในระบบสามมิติกับระบบสองมิติ
- บทที่ 5 สรุปผลการวิจัย อภิปรายผลการวิจัย และข้อเสนอแนะ

บทที่ 2 เอกสารและงานวิจัยที่เกี่ยวข้อง

2.1 แนวคิดและทฤษฎี

2.1.1 ฟลูอิไดเซชัน

ฟลูอิไดเซซัน ได้มีการเริ่มใช้ในอุตสาหกรรมเป็นครั้งแรกในกระบวนการแตกตัวน้ำมันโดย ใช้ตัวเร่งปฏิกิริยา (Fluid catalytic cracking) ในปี 1942 (Avidan และ Shinnar, 1990; Avidan, 1997) เป็นปรากฏการณ์ที่ของแข็งมีพฤติกรรมคล้ายกับของไหลโดยเกิดจากการที่อนุภาคของแข็ง สัมผัสกับตัวกลางที่เป็นของไหล ซึ่งอาจเป็นแก๊สหรือของเหลวก็ได้ กล่าวคือ เมื่อของไหลผ่านเข้า มาทางด้านล่างในหอทดลองที่มีของแข็งอยู่ภายใน ของไหลก็จะไหลผ่านชั้นอนุภาคของแข็งแล้ว ไหลออกส่วนบนของหอทดลอง ที่ความเร็วของไหลต่ำๆ อนุภาคของแข็งยังคงอยู่นิ่งและไม่มีการ เคลื่อนไหวใดๆ จนกระทั่งเมื่อเพิ่มความเร็วของไหลให้มากขึ้นเรื่อยๆ ในที่สุดจะเห็นอนุภาคของแข็ง ขยับตัวและลอยตัวขึ้นเป็นอิสระไม่เกาะติดกัน ของแข็งที่อยู่ในลักษณะนี้จะมีคุณสมบัติและ พฤติกรรมคล้ายของไหลดังได้แสดงไว้ในภาพที่ 2.1 สามารถอธิบายได้ดังนี้

 ความดันที่ความสูงใดๆ จะมีค่าเท่ากับน้ำหนักของอนุภาคของแข็งต่อพื้นที่หน้าตัดที่ ตำแหน่งนั้นๆ

 2) อนุภาคของแข็งที่ลอยตัวอยู่ผิวหน้าของเบดจะเรียบสม่ำเสมอตามแนวระนาบเหมือน ผิวหน้าของของไหลที่ใส่อยู่ในภาชนะ นอกจากนี้ถ้ามีการจัดหอทดลองเอนไปทางซ้ายหรือขวา ผิวหน้าของเบดก็ยังคงเรียบอยู่อย่างเดิม

3) ถ้าเจาะรูด้านข้างของเบด อนุภาคของแข็งจะไหลออกทางรูนั้นได้เหมือนของเหลว

4) ถ้านำวัตถุของแข็งที่มีความถ่วงจำเพาะน้อยกว่าอนุภาคเบดใส่ลงไปในหอทดลอง วัตถุ ของแข็งนั้นจะลอยอยู่บนผิวหน้าของเบด

5) อนุภาคของแข็งผสมกันได้อย่างดีและเมื่อให้ความร้อนกับระบบอนุภาคของแข็งจะ สามารถรักษาอุณหภูมิให้เท่ากันได้ทั่วทั้งภาชนะ

พฤติกรรมการเคลื่อนที่ของของแข็งในระบบจะเกิดการเปลี่ยนแปลงเมื่อเพิ่มความเร็วของ ของไหล เกิดช่วงการไหลแบบต่างๆ ตามลำดับ ดังนี้ ฟลูอิไดเซชันแบบฟองแก๊ส ฟลูอิไดเซชันแบบ ปั่นป่วน ฟลูอิไดเซชันแบบความเร็วสูง และฟลูอิไดเซชันแบบเบาบาง (Kunii และ Levenspiel, 1991) รายละเอียดในแต่ละช่วงการไหลจะได้กล่าวถึงในส่วนต่อไป
2.1.2 ประเภทของฟลูอิไดเซชัน

ฟลูอิไดเซชัน สามารถแบ่งได้เป็น 2 ประเภท คือ ฟลูอิไดเซชันแบบสองวัฏภาคและ ฟลูอิไดเซชันแบบสามวัฏภาค

2.1.2.1 ฟลูอิไดเซชันแบบสองวัฏภาค (Two-phase fluidization) คือ ฟลูอิไดเซชันที่ ปฏิบัติการในหอทดลองหรือในเบดที่ประกอบด้วยสองวัฏภาค คือ ของแข็งกับของไหล โดยที่ของ ไหลจะเป็นแก๊สหรือของเหลวอย่างใดอย่างหนึ่ง ดังนั้นฟลูอิไดซ์เบด 2 วัฏภาคจึงแบ่งย่อยอีกได้เป็น

- ฟลูอิไดเซชันของแก๊ส (Gas fluidization)

- ฟลูอิไดเซชันของเหลว (Liquid fluidization)

2.1.2.2 ฟลูอิไดเซชันแบบสามวัฏภาค (Three-phase fluidization) คือ ฟลูอิไดเซชันที่ ปฏิบัติการในหอทดลองหรือในเบดที่ประกอบด้วยของสามวัฏภาค คือ ของแข็ง ของเหลว และแก๊ส โดยส่วนมากจะนิยมใช้ระบบฟลูอิไดเซชันที่เป็นระบบแก๊สหรืออากาศกับของแข็งมากกว่าจะเป็น ระบบของเหลวกับของแข็ง

2.1.3 ลักษณะช่วงการใหลของฟลูอิไดเซชัน (Fluidization flow regimes)

ดังที่ได้กล่าวไปพฤติกรรมการเคลื่อนที่ของของแข็งในระบบจะเปลี่ยนไปเมื่อเพิ่มความเร็ว ของของไหล ซึ่งสามารถแบ่งช่วงการไหลตามความเร็วของไหลที่เปลี่ยนไปได้ดังแสดงภาพที่ 2.2

2.1.3.1 ฟลูอิไดเซชันแบบฟองแก๊ส (Bubbling fluidization)

เมื่อเพิ่มความเร็วของแก๊สขึ้นจนถึงความเร็วค่าหนึ่ง อนุภาคของแข็งจะเริ่มเกิดการ เคลื่อนที่ขึ้น เรียก ความเร็วจุดนี้ว่าความเร็วต่ำสุดในการเกิดฟลูอิไดเซชันหรือความเร็วต่ำสุดที่ทำ ให้ของแข็งเคลื่อนที่ (Minimum fluidization velocity: u_{mr}) ซึ่งจุดนี้เป็นจุดแรกที่อนุภาคของแข็ง ประพฤติตัวคล้ายของไหล และจะมีฟองแก๊สเกิดขึ้น อันเป็นลักษณะเด่นของช่วงการไหลนี้ และ เรียกช่วงการไหลแบบนี้ว่า ฟลูอิไดเซชันแบบฟองแก๊ส โดยสามารถคำนวณความเร็วต่ำสุดในการ เกิดฟลูอิไดเซชันได้ดังความสัมพันธ์ต่อไปนี้

สำหรับ Re_{mf} < 20

$$u_{mf} = \frac{(\phi_s d_p)^2}{150} \cdot \frac{(\rho_s - \rho_g)}{\mu_g} g\left(\frac{\varepsilon_{mf}^3}{1 - \varepsilon_{mf}}\right)$$
(2.1)

สำหรับ 20 ≤ Re_{mf} ≤1,000

$$u_{mf} = \frac{\sqrt{\frac{\phi_s d_p}{1.75} \cdot \frac{(\rho_s - \rho_g)}{\rho_g} g \varepsilon_{mf}^3} + \frac{(\phi_s d_p)^2}{150} \cdot \frac{(\rho_s - \rho_g)}{\mu_g} g\left(\frac{\varepsilon_{mf}^3}{1 - \varepsilon_{mf}}\right)}{2}$$
(2.2)

และสำหรับ Re_{mf} >1,000

$$u_{mf} = \sqrt{\frac{\phi_s d_p}{1.75} \cdot \frac{(\rho_s - \rho_g)}{\rho_g} g \varepsilon_{mf}^3}$$
(2.3)

เมื่อ

ρ_s คือ ความหนาแน่นของวัฏภาคของแข็ง (กิโลกรัมต่อลูกบาศก์เมตร)

ρ_σ คือ ความหนาแน่นของวัฏภาคของแก๊ส (กิโลกรัมต่อลูกบาศก์เมตร)

d _n คือ ขนาดอนุภาคของวัฏภาคของแข็ง (เมตร)

g คือ ความเร่งเนื่องจากแรงโน้มถ่วง (เมตรต่อวินาทีกำลังสอง)

 $\phi_{
m c}$ คือ ค่าความเป็นทรงกลมของอนุภาคของแข็ง (-)

μ_g คือ ความหนืดรวมของวัฏภาคแก๊ส (กิโลกรัมต่อเมตรวินาที)

u คือ ความเร็วของวัฏภาคแก๊ส (เมตรต่อวินาที)

ดังที่ได้กล่าวไปช่วงการไหลฟลูอิไดซ์เบดแบบฟองแก๊สมีลักษณะเฉพาะตัว คือ การมีฟอง แก๊สเกิดขึ้นซึ่งจะมีอิทธิพลอย่างมากต่อการผสมกันของแก๊ส-ของแข็งและการดำเนินไปของ ปฏิกิริยาเคมี และสำหรับอนุภาคขนาดที่ต่างกันลักษณะการเกิดช่วงการไหลนี้จะมีความแตกต่าง กันไปด้วย กล่าวคือ สำหรับอนุภาค Geldart A เมื่อความเร็วแก๊สถึงค่าความเร็วต่ำสุดที่ทำให้ ของแข็งเคลื่อนที่ (u_{mr}) ของแข็งจะไม่เกิดฟองแก๊สขึ้นทันที จะมีเพียงการขยายตัวของเบด (Ye และคณะ, 2005) เนื่องจากแรงระหว่างอนุภาคที่เกิดขึ้นในกระบวนการ โดยจะเริ่มเกิดช่วงการไหล ฟลูอิไดซ์เบดแบบฟองแก๊สก็ต่อเมื่อความเร็วแก๊สขาเข้ามีค่ามากกว่าค่าความเร็วต่ำสุดที่ทำให้เกิด ฟองแก๊ส (Minimum bubbling velocity: u_{mb}) สำหรับอนุภาค Geldart B และ D ช่วงการไหล ฟลูอิไดซ์เบดแบบฟองแก๊สจะเกิดขึ้นเมื่อความเร็วแก๊สมีค่าเท่ากับความเร็วต่ำสุดที่ทำให้ของแข็ง เกิดการเคลื่อนที่ (Johnsson และคณะ, 1991) สำหรับอนุภาค Geldart C ที่ของแข็งมีขนาด ละเอียดมากและยากที่จะเกิดพฤติกรรมแบบของไหล ดังนั้น จึงไม่เกิดช่วงการไหลฟลูอิไดซ์เบด แบบฟองแก๊สขึ้นสำหรับกลุ่มอนุภาคนี้ (Basu, 1978) Abrahamsen และ Geldart (1978) ได้ เสนอวิธีประมาณค่า *u_{mb}* ไว้ดังนี้

$$u_{mb} = 33d_p \left(\frac{\rho_g}{\mu_g}\right)^{0.1} \tag{2.4}$$

ลักษณะการเคลื่อนไหวภายในเบดจะแบ่งได้เป็น 2 ส่วน คือ

- 1. Bubble phase คือ ส่วนที่เป็นฟองแก๊ส ซึ่งในส่วนนี้อาจมีอนุภาคของแข็งอยู่บ้างแต่ น้อยมาก
- Emulsion phase คือ ส่วนที่ไม่ใช่ฟองแก๊สหรือส่วนที่มีอนุภาคของแข็งอยู่หนาแน่น ขนาดของฟองแก๊สที่เกิดขึ้นนี้จะมีความสัมพันธ์อยู่กับขนาดของอนุภาคของแข็ง และ ความเร็วแก๊สที่ป้อนเข้ากระบวนการ

ฟองแก๊สที่เกิดขึ้นจะเคลื่อนที่แทรกเบดขึ้นไปและมีการรวมตัวกันผ่าน Emulsion phase โดยที่อาจจะมีของแข็งบางส่วนติดไปด้านบนของฟองแก๊ส และบางส่วนวิ่งตามฟองแก๊สขึ้นมาด้วย จนกระทั่งถึงผิวหน้าเบดด้านบน ฟองแก๊สก็จะเคลื่อนที่หลุดออกไปแล้วแตกกระจายอยู่เหนือ ผิวหน้าเบด ลักษณะการเกิดการผสมของของแข็งในระบบฟลูอิไดเซชันแบบฟองแก๊สได้แสดงใน ภาพที่ 2.3

ส่วนบริเวณที่อยู่เหนือเบดขึ้นไป ฟองแก๊สจะเกิดการแตกตัวและของแข็งที่ติดไปกับฟอง แก๊สจะตกลงมายังเบดอีกครั้งด้วยผลของแรงโน้มถ่วง เรียกว่า บริเวณอิสระ (Freeboard) อย่างไร ก็ตาม อนุภาคของแข็งที่มีขนาดเล็กอาจถูกพัดพาไปกับแก๊สด้วยแต่จะมีปริมาณน้อยมาก

2.1.3.2 ฟลูอิไดเซชันแบบปั่นป่วน (Turbulent fluidization)

เมื่อความเร็วของแก๊สที่ไหลผ่านช่วงการไหลแบบฟองแก๊สเพิ่มขึ้นมากกว่าค่า u_{mb} อนุภาคของเบดจะเริ่มเกิดการขยายตัว และเมื่อเพิ่มความเร็วขึ้นเรื่อยๆ จนในที่สุดส่งผลให้เกิดการ เปลี่ยนแปลงรูปแบบการขยายตัวของเบด มีการเปลี่ยนแปลงรูปแบบการสัมผัสของอนุภาค ของแข็งกับแก๊ส ฟองแก๊สที่เกิดขึ้นมีการรวมตัวและแตกออกจากกันอย่างรวดเร็ว จนดูเหมือนไม่มี ฟองแก๊ส ซึ่งหมายความว่าได้มีการเปลี่ยนแปลงไปสู่ช่วงการไหลใหม่ที่เรียกว่า ฟลูอิไดเซชันแบบ ปั้นป่วน (Turbulent fluidization) (Berruti และคณะ, 1995; Rhodes, 1996; Jiradilok และคณะ, 2007)

้ลักษณะการเคลื่อนไหวภายในเบดปั่นป่วนจะแบ่งได้เป็น 2 ส่วน คือ

- Dense phase คือ บริเวณที่มีอนุภาคของแข็งอยู่หนาแน่น จะอยู่ด้านล่างของหอ ทดลอง
- 2. Dilute phase คือ บริเวณมีอนุภาคของแข็งอยู่เบาบาง จะอยู่ด้านบนของหอ ทดลอง

ความเร็วที่ทำให้เกิดช่วงการไหลแบบปั่นป่วนจะอยู่ในช่วงระหว่าง *u_c* และ *u_k* โดย สามารถหาค่าได้ตามสมการด้านล่าง (Tsukada และคณะ, 1993; Bi และ Grace, 1995)

$$u_c = \frac{0.565\mu_g A r^{0.461}}{\rho_g d_p}$$
(2.5)

$$u_{k} = \frac{1.310\mu_{g}Ar^{0.450}}{\rho_{g}d_{p}}$$
(2.6)

โดยที่
$$Ar = rac{
ho_g (
ho_s -
ho_g) g d_p^3}{\mu_g^2}$$

ฟลูอิไดเซชันที่กล่าวมาข้างต้นทั้งหมด อาจจะเรียกรวมกันว่า Captive Fluidized Bed เพราะว่า อนุภาคของแข็งซึ่งสัมผัสกับแก๊สจะถูกจำกัดบริเวณอยู่ภายในระยะความสูงหนึ่งเท่านั้น หรือมีอนุภาคของแข็งเพียงเล็กน้อยที่ถูกพัดพาออกจากระบบ

ที่ความสูงหลุดลอยส่งผ่าน Freeboard หรือ Transport Disengaged Height (TDH) เหนือความสูงนี้ไปจะมีของแข็งหลุดออกไปเพียงเล็กน้อยเท่านั้น อนุภาคของแข็งเกือบทั้งหมดจะ ตกกลับลงมายังเบด ของแข็งที่หลุดออกไปกับแก๊สจะหลุดออกไปด้วยอัตราที่สม่ำเสมอ ซึ่งอัตรา การเคลื่อนที่ของของแข็งในช่วงนี้จะเรียกว่า Elutriation rate

ความเร็วที่ทำให้อนุภาคของแข็งหลุดลอยออกไปเรียกว่า ความเร็วปลาย (Terminal velocity: *u*,) โดยสามารถคำนวณได้ดังสมการด้านล่าง

$$u_t = \frac{\mu_g \left(\frac{Ar}{7.5}\right)^{0.666}}{\rho_g d_p} \tag{2.7}$$

2.1.3.3 ฟลูอิไดเซชันแบบความเร็วสูง (Fast fluidization)

ช่วงการไหลฟลูอิไดเซชันแบบความเร็วสูงถูกเสนอเป็นครั้งแรกโดย Yerushalmi และคณะ (1976) โดยเป็นลักษณะการไหลที่อยู่ระหว่างช่วงการไหลแบบปั่นป่วนและช่วงการไหลแบบเบา บาง เกิดขึ้นจากเมื่อเพิ่มความเร็วของแก๊สเพิ่มขึ้นไปอีกจากช่วงการไหลแบบบั่นป่วน เบดจะมีการ ขยายตัวจนไม่สามารถระบุพื้นผิวหน้าด้านบนของเบดได้ อนุภาคของแข็งจะหลุดออกไปทาง ด้านบนหอทดลอง ลักษณะเด่นที่สามารถสังเกตได้จากช่วงการไหลนี้ คือ บริเวณตรงกลางของหอ ทดลองจะมีอนุภาคของแข็งเคลื่อนที่ขึ้นในลักษณะเบาบาง ขณะที่บริเวณผนังกลุ่มอนุภาคของแข็ง มีการรวมตัวเป็นกลุ่มก้อน (Cluster) และเคลื่อนที่ลง เรียกลักษณะการเกิดแบบนี้ว่า การไหลแบบ แกนใน-วงนอก (Core-annulus flow) (Takeuchi และคณะ, 1986; Chen, 1999)

จากที่ได้กล่าวไปในช่วงการไหลแบบฟลูอิไดเซชันแบบความเร็วสูงจะมีการหลุดของ อนุภาคออกไปทางด้านบนของหอทดลอง ถ้ามีการนำอนุภาคที่หลุดออกไปป้อนกลับเข้ามาสู่ระบบ อีกครั้งจะเรียกกระบวนการนี้ว่า ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน (Circulating Fluidized Bed, CFB) ความเร็วน้อยสุดที่ทำให้เกิดช่วงการไหลแบบความเร็วสูง (Transport velocity: *u*,,) ถูกเสนอโดย Monazam และคณะ (2005) มีความสัมพันธ์ดังนี้

$$u_{tr} = \frac{2.28\mu_g A r^{0.419}}{\rho_g d_p}$$
(2.8)

2.1.3.4 ฟลูอิดไดเซชันแบบเบาบาง (Pneumatic transport fluidization)

ช่วงการไหลนี้เกิดจากเมื่อเพิ่มความเร็วของแก๊สขึ้นไปจากช่วงการไหลแบบความเร็วสูง ส่งผลให้ความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งภายในหอทดลองจะเบาบางมาก ลักษณะเด่นของช่วง การไหลนี้คือ อนุภาคของแข็งจะถูกพาขึ้นไปด้านบนและกระจายตัวในวัฏภาคแก๊ส ความเร็วน้อย สุดที่ทำให้เกิดช่วงการไหลนี้ (Minimum pneumatic velocity: **u**_{mp}) ได้ถูกเสนอความโดย Bi และ Fan (1991) มีความสัมพันธ์ดังนี้

$$u_{mp} = 10.1(gd_p)^{0.347} (G_s / \rho_g)^{0.310} (d_p / D)^{-0.139} Ar^{-0.021}$$
(2.9)

- เมื่อ *G*, คือ ปริมาณของแข็งที่ป้อนเข้า (กิโลกรัมต่อตารางเมตรวินาที)
 - D คือ เส้นผ่านศูนย์กลางหอทดลอง (เมตร)

2.1.4 การจำแนกประเภทของอนุภาคด้วยวิธีของ Geldart

การจำแนกกลุ่มของอนุภาคด้วยวิธีของ Geldart (Geldart powder classification) จะ อาศัยค่าผลต่างของความหนาแน่นของของแข็งกับแก๊สและขนาดอนุภาคเฉลี่ยดังแสดงในภาพที่ 2.4 ซึ่งลักษณะของอนุภาคในแต่ละกลุ่มสามารถอธิบายได้ดังนี้ (Grace, 1997)

Group C คือ Cohesive หรือ very fine powders เป็นของแข็งที่มีขนาดอนุภาคเล็กมาก ของแข็งกลุ่มนี้จะเกิดฟลูอิไดซ์ได้ยาก มักจับตัวเป็นก้อนเนื่องจากมีแรงดึงดูดระหว่างอนุภาคสูง

Group A คือ Aeratable เป็นของแข็งที่มีขนาดอนุภาคเล็กและความหนาแน่นต่ำ สามารถ ทำให้เกิดฟลูอิไดซ์ได้ง่ายที่ความเร็วต่ำๆ เป็นฟลูอิไดซ์เบดสม่ำเสมอ (Smooth fluidization) และที่ ความเร็วสูงๆ ก็สามารถควบคุมการเกิดฟองได้

Group B คือ Sandlike เป็นของแข็งที่มีขนาดอนุภาคอยู่ในช่วง 40 ถึง 500 ไมโครเมตร และความหนาแน่นในช่วง 1.4 ถึง 4 กรัมต่อลูกบาศก์เซนติเมตร ของแข็งในกลุ่มนี้ยังสามารถเกิด ฟลูอิไดซ์ได้ง่าย แต่มักจะมีกลุ่มของฟองแก๊สเกิดขึ้นด้วย

Group D คือ Spoutable เป็นของแข็งที่มีขนาดอนุภาคใหญ่และ/หรือความหนาแน่นสูง ดังนั้น ของแข็งในกลุ่มนี้จึงเกิดฟลูอิไดซ์ได้ยาก

2.1.5 ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน (Circulating Fluidized Bed: CFB)

เบด (Bed) หมายถึง อาณาเขตในหอทดลองที่มีอนุภาคของแข็งบรรจุอยู่ ไม่ว่าของแข็งนั้น จะอยู่นิ่งหรือเคลื่อนไหวในหอทดลอง เบดจะมีระดับตั้งแต่แผ่นโลหะทำเป็นตะแกรงรองรับหรือตัว กระจายแก๊ส (Distributor) ไปจนถึงระดับสูงสุดหรือผิวหน้าของอนุภาคเบด ส่วนฟลูอิไดซ์เบด คือ เครื่องปฏิกรณ์ชนิดหนึ่งซึ่งใช้ในการดำเนินการฟลูอิไดเซชัน เนื่องจากปัญหาการหลุดลอยออกของ อนุภาค ส่งผลให้มีการคิดค้นเครื่องปฏิกรณ์แบบใหม่ขึ้นมา คือ เครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบ หมุนเวียน (Circulating fluidized bed reactor) โดยจะช่วยลดปัญหาการหลุดลอยออกของ อนุภาค และมีการถ่ายโอนมวลที่สูงกว่าเครื่องปฏิกรณ์แบบเดิม

ระบบฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน เป็นระบบที่พัฒนาขึ้นได้เป็นครั้งแรกโดย Winkler (Grace, 1997) และได้ถูกนำมาใช้ในวงการอุตสาหกรรม โดย Warren Lewis และ Edwin Gilliland แห่ง Massuchusetts Institute of Technology, MIT ซึ่งพยายามที่จะหารูปแบบที่ เหมาะสมที่สุดของการสัมผัสกันระหว่างแก๊สกับอนุภาคของแข็งในกระบวนการแตกตัวน้ำมันโดย ใช้ตัวเร่งปฏิกิริยา พบว่า ระบบฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียนที่อยู่ในช่วงการไหลแบบฟลูอิไดเซชัน ความเร็วสูง เป็นระบบที่มีประสิทธิภาพสูงและเหมาะสมในการใช้งาน ระบบฟลูอิไดซ์เบดแบบ หมุนเวียน จะประกอบไปด้วยส่วนที่สำคัญ 4 ส่วน (ดังภาพที่ 2.5) คือ

- ท่อไรเซอร์ (Riser) ส่วนนี้จะมีการป้อนเข้าของอนุภาคของแข็งและของไหลบริเวณ ด้านล่างและออกบริเวณด้านบน เป็นส่วนที่ทำให้เกิดการสัมผัสกันระหว่างอนุภาค ของแข็งและของไหล ส่งผลให้เกิดปฏิกิริยาเคมีขึ้นในส่วนนี้
- ไซโคลน (Cyclone) เป็นส่วนที่ทำหน้าที่แยกของแข็งและแก๊สออกจากกัน หลักการ ทำงานของไซโคลนจะอาศัยแรงเหวี่ยงในแนวรัศมีทำให้อนุภาคของแข็งชนกับผนัง อนุภาคของแข็งที่ยังมีขนาดใหญ่จะตกกลับลงสู่ท่อป้อนกลับ ส่วนอนุภาคของแข็งที่มี ขนาดเล็กอาจจะจะหลุดออกไปจากระบบ
- 3. ท่อดาวเนอร์ (Downer) จะเป็นบริเวณพักของแข็งที่มาจากไซโคลน
- ท่อป้อนกลับ (Return system) ทำหน้าที่ป้อนอนุภาคของแข็งจากท่อดาวเนอร์กลับไป ยังด้านล่างของท่อไรเซอร์ เพื่อให้เกิดการหมุนเวียนของอนุภาคของแข็ง

2.1.6 อุทกพลศาสตร์ภายในระบบฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน

อุทกพลศาสตร์ของเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียนเป็นการศึกษาปรากฏการณ์ ทางพลศาสตร์ที่เกิดขึ้นของวัฏภาคแก๊ส-ของแข็งภายในเครื่องปฏิกรณ์ โดยได้มีผู้ทำการศึกษา ดังต่อไปนี้

Benyahia และคณะ (2000) ได้ศึกษาพฤติกรรมของอนุภาคและแก๊สภายในท่อไรเซอร์ ของเครื่องปฏิกรณ์แบบฟลูอิไดซ์เบดที่มีช่วงการไหลแบบความเร็วสูง พบว่า ความหนาแน่นของ อนุภาคของแข็งมีปริมาณมากที่บริเวณผนังและเจือจางที่บริเวณตรงกลางของท่อไรเซอร์ ส่งผลให้ ความเร็วของอนุภาคของแข็งตรงกลางท่อมีค่าสูงและบริเวณผนังมีการเคลื่อนที่ลงของอนุภาค ของแข็ง ความดันลดภายในท่อไรเซอร์จะมีค่าสูงที่บริเวณด้านล่างเนื่องจากเป็นบริเวณที่มีการ ป้อนเข้าของอนุภาคของแข็งและจะมีค่าลดลงเมื่อความสูงเพิ่มขึ้นเพราะปริมาณของแข็งที่ลดลง นั่นเอง ผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์บ่งชี้ว่าบริเวณที่มีของแข็งอยู่หนาแน่นระยะทางระหว่างอนุภาค จะมีค่าน้อยส่งผลให้อุณหภูมิแกรนูลาร์มีค่าต่ำ แต่บริเวณที่เจือจางอุณหภูมิแกรนูลาร์จะเป็น สัดส่วนโดยตรงกับสัดส่วนปริมาตรของแข็งยกกำลังเศษสองส่วนสาม นอกจากนี้ยังได้ศึกษาผล ของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของท่อไรเซอร์ โดยเมื่อขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางมีขนาดใหญ่ขึ้นจะ ส่งผลให้ค่าความดันลดสูงขึ้นเนื่องจากมีของแข็งอยู่ในท่อไรเซอร์มากขึ้นนั่นเอง Zhang และคณะ (2008) ได้ศึกษาลักษณะการใหลภายในเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบด แบบหมุนเวียน พบว่า สัดส่วนปริมาตรของแข็งภายในท่อมีลักษณะเป็น S-shape กล่าวคือ ของแข็งจะอยู่กันหนาแน่นบริเวณด้านล่างและเจือจางบริเวณด้านบนซึ่งจะสอดคล้องกับผลความ ดันลดที่เกิดขึ้น และเมื่อพิจารณาผลของความเร็วอนุภาคของแข็งที่ความสูงแตกต่างกัน พบว่า ที่ ทุกระดับความสูงจะมีรูปแบบความเร็วเป็นแบบแกนใน-วงนอก (core-annular) คือ บริเวณตรง กลางความเร็วของอนุภาคของแข็งมีค่าสูงและบริเวณผนังความเร็วของอนุภาคของแข็งมีค่าน้อย เพราะมีการเคลื่อนที่ลงของอนุภาค นอกจากนี้ยังพบว่าบริเวณตรงกลางจะมีความเร็วเพิ่มขึ้นเมื่อ ความสูงเพิ่มขึ้นเนื่องจากปริมาณของแข็งที่ลดลง และบริเวณผนังความเร็วจะมีค่าสูงที่บริเวณ ความสูงต่ำๆ เนื่องจากอนุภาคของแข็งมีการตกกลับลงมามากกว่านั่นเอง

Hartge และคณะ (2009) ได้ทำการศึกษาอุทกพลศาสตร์เครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบ หมุนเวียน พบว่า สัดส่วนปริมาตรของแข็งจะเปลี่ยนเมื่อความเร็วแก๊สขาเข้าเปลี่ยนไป กล่าวคือ เมื่อความเร็วแก๊สขาเข้าเพิ่มขึ้น ที่บริเวณด้านล่างสัดส่วนปริมาตรจะมีค่าลดลง เนื่องจากของแข็ง ถูกพาไปสู่ด้านบนได้มากขึ้น ส่งผลให้ด้านบนจะมีสัดส่วนปริมาตรของแข็งเพิ่มขึ้นเมื่อความเร็ว แก๊สขาเข้าเพิ่มขึ้น

Armstrong และคณะ (2010) ได้ใช้แบบจำลองศึกษาอุทกพลศาสตร์ของเครื่องปฏิกรณ์ ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียนโดยได้ทำการศึกษาในช่วงการไหลแบบฟองแก๊สไปสู่ช่วงการไหล ฟลูอิไดซ์เบดแบบความเร็วสูง เมื่อเพิ่มความเร็วไม่เกินค่าความเร็วปลาย (Terminal velocity) อนุภาคของแข็งจะยังไม่สามารถหลุดออกได้และจะตกกลับลงมา สิ่งที่เกิดขึ้น คือ เกิดช่วงการไหล แบบฟองแก๊สและแบบปั่นป่วนขึ้น จนกระทั่งเมื่อเพิ่มความเร็วเกินค่าความเร็วปลายจะเกิดช่วงการไหล แบบฟองแก๊สและแบบปั่นป่วนขึ้น จนกระทั่งเมื่อเพิ่มความเร็วเกินค่าความเร็วปลายจะเกิดช่วงการ ไหลแบบความเร็วสูง และพบว่าฟองแก๊สที่เกิดในช่วงการไหลแบบฟองแก๊สมีขนาดเล็กและ สม่ำเสมอใกล้ๆ บริเวณทางเข้า และจะมีขนาดใหญ่ขึ้น มีรูปร่างที่บิดเบือนไปเมื่อความสูงเพิ่มมาก ขึ้นเนื่องจากเกิดการรวมตัวกันของฟองแก๊สที่เกิดขึ้นจากด้านล่างนั่นเอง

2.1.7 ข้อดีและข้อเสียของเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน ข้อดี

- สามารถทำงานแบบต่อเนื่องได้ เนื่องจากคุณสมบัติที่คล้ายกับของไหล โดยปล่อยให้ ของแข็งไหลออกจากเบดและเติมเข้ามาในเบดได้
- อนุภาคของแข็งมีการเคลื่อนที่ตลอดเวลาทำให้เกิดการผสมกันได้อย่างรวดเร็วและ สม่ำเสมอ ดังนั้นการสัมผัสกันระหว่างของแข็ง-แก๊สจะดีขึ้น

- อัตราการถ่ายโอนมวลสารและพลังงานสูง เนื่องจากพื้นที่สัมผัสระหว่างอนุภาค
 ของแข็งกับของไหลมีมากขึ้น
- เนื่องจากการผสมกันอย่างรุนแรงของของแข็งภายในชั้นของไหล ทำให้อุณหภูมิ ภายในเบดมีความสม่ำเสมอกว่าเมื่อเปรียบเทียบกับเบดนิ่ง
- มีการจัดเรียงตัวของอนุภาคของแข็ง โดยอนุภาคที่มีขนาดเล็กและ/หรือความ หนาแน่นต่ำจะอยู่ส่วนบน อนุภาคที่มีขนาดใหญ่และ/หรือความหนาแน่นสูงจะอยู่ ส่วนล่าง ซึ่งสามารถนำไปประยุกต์ใช้ในการแยกของแข็งได้
- สามารถกำจัดขนาดของตัวเร่งปฏิกิริยาที่มีขนาดเล็กมากๆ ได้โดยไม่ต้องหยุดการ ทำงานของเครื่อง
- สามารถใช้ในการขนส่งอนุภาคของแข็งจากที่หนึ่งไปยังอีกที่หนึ่งได้

ข้อเสีย

- ในระบบฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน ที่ดำเนินการโดยใช้ความเร็วของไหลสูงๆ อาจทำ
 ให้ระยะเวลาที่อนุภาคของแข็งสัมผัสและกับของไหลสั้นเกินไป เบดอาจจะไม่ผสมกัน
 เป็นเนื้อเดียวโดยตลอด ซึ่งอาจแก้ไขได้โดยการใช้เบดหลายชั้น
- เกิดการขัดสีระหว่างของแข็งและผนังทำให้เกิดการสึกกร่อนของทั้งอนุภาคและหอ ทดลอง
- ขนาดของห้องเผาไหม้จะสูงกว่าระบบทั่วไป ส่งผลให้มีราคาแพงขึ้น
- มีความซับซ้อนในการออกแบบและควบคุมการหมุนเวียนของอนุภาค

2.1.8 พลศาสตร์ของไหลเชิงคำนวณ

พลศาสตร์ของไหลเชิงคำนวณ (Computational Fluid Dynamics: CFD) เป็นสาขาหนึ่ง ในกลศาสตร์ของไหล ที่ใช้กระบวนการเชิงตัวเลขและขั้นวิธีในการแก้ปัญหา (Algorithm) เกี่ยวกับ การไหลของของไหล เพื่อการนี้คอมพิวเตอร์จะถูกนำมาใช้เพื่อทำการคำนวณนับล้านๆ ครั้ง ก่อนที่ จะสร้างแบบจำลองขึ้นมา วิธีนี้เป็นวิธีการที่กำลังได้รับความนิยม เนื่องจากเป็นวิธีที่ใช้งานง่าย สะดวกรวดเร็ว และสามารถลดค่าใช้จ่ายเมื่อเปรียบเทียบกับการทดลองจริง อีกทั้งให้ข้อมูลที่ ต้องการได้ละเอียด สามารถแก้ปัญหาและอธิบายปัญหาปรากฏการณ์ที่เกี่ยวข้องกับการไหล (Radulovic และคณะ, 1995; Benyahia และคณะ, 2000; Goldschmidt และคณะ, 2002) การ ถ่ายโอนมวล การถ่ายโอนความร้อน และปฏิกิริยาเคมีต่างๆ โดยอธิบายด้วยระบบสมการเชิง อนุพันธ์ (Partial differential equation) แบบไม่เชิงเล้น ที่ไม่สามารถหรือยากต่อการแก้ระบบ สมการเหล่านี้ด้วยการหาผลเฉลยแม่นตรง (Exact solution) ผ่านวิธีการวิเคราะห์เชิงคณิตศาสตร์ ดังนั้นในการนี้จึงต้องเปลี่ยนสมการเชิงอนุพันธ์ให้อยู่ในภาพที่สามารถแก้ปัญหาได้ง่ายขึ้น เรียกวิธี นี้ว่า Discretization

Discretization คือ กระบวนการเปลี่ยนสมการเชิงอนุพันธ์ให้อยู่ในรูปสมการพีชคณิต (Algebraic equation) ที่สามารถแก้ปัญหาออกมาด้วยวิธีระเบียบวิธีเชิงตัวเลข (Numerical solution) โดยปัจจุบันสามารถหาผลเฉลยของระบบสมการนี้ได้ด้วยโปรแกรมคอมพิวเตอร์

วิธีการแก้ปัญหาที่ใช้ทั่วไปมี 3 แบบ คือ

- Finite difference method คือ การเปลี่ยนสมการเชิงอนุพันธ์โดยการประมาณด้วยวิธี อนุกรมเทย์เลอร์ (Taylor series expansion) ที่ตำแหน่งจุดบนกริด
- Finite element method คือ การเปลี่ยนสมการเชิงอนุพันธ์โดยจะแบ่งโดเมนของ ปัญหาออกเป็นส่วนเล็กๆ ที่เรียกว่า Element ผลเฉลยโดยประมาณของสมการเชิง อนุพันธ์จะถูกสร้างขึ้นให้กับ element เหล่านี้ ผลเฉลยทั้งโดเมนจะได้จากการรวมกัน ของคำตอบในแต่ละ element โดยจะต้องสอดคล้องกับค่าที่ขอบของโดเมน
- Finite volume method คือ การเปลี่ยนสมการเชิงอนุพันธ์โดยใช้หลักการทางด้าน พลศาสตร์ของไหลเพื่อแบ่งปัญหาที่อยู่ในปริมาตรควบคุม (Control Volume) ของทั้ง ขอบเขตของปัญหาที่พิจารณา (Domain) ให้กลายเป็นปริมาตรย่อยๆ (Cell) วิธีการนี้ ส่วนมากจะใช้กับการแก้ปัญหาที่เป็นของไหล ดังนั้น จะใช้แก้ปัญหาในงานวิจัยนี้

2.1.9 ระเบียบวิธีไฟในต์วอลุม (Finite volume method)

ระเบียบวิธีไฟไนต์วอลุม เป็นระเบียบวิธีเชิงตัวเลขที่แบ่งขอบเขตของปัญหาที่สนใจ ออกเป็นปริมาตรควบคุมเล็กๆ แล้วอินทิเกรตสมการการอนุรักษ์บนปริมาตรควบคุม (Control volume) ดังแสดงภาพที่ 2.6

การใช้ระเบียบวิธีไฟในต์วอลุมในการแก้ไขปัญหาการพาและการแพร่ของของไหล จะเริ่ม จากสมการควบคุมพื้นฐาน (Governing equations) โดยรูปทั่วไปในภาวะคงตัวของตัวแปร *ф* สามารถแสดงได้ดังนี้

$$\underbrace{\frac{\partial(\rho u\phi)}{\partial x} + \frac{\partial(\rho v\phi)}{\partial y}}_{\text{Convection Terms}} = \underbrace{\frac{\partial}{\partial x} \left(\Gamma \frac{\partial \phi}{\partial x}\right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\Gamma \frac{\partial \phi}{\partial y}\right)}_{\text{Diffusion Terms}} + \underbrace{S_{\phi}}_{\text{Source Term}}$$
(2.10)

สมการ (2.10) เป็นสมการเชิงอนุพันธ์พื้นฐานที่จะนำมาแก้สมการ โดยสามารถใช้ระเบียบ วิธีเชิงตัวเลขไฟไนต์วอลุมมาเปลี่ยนรูปแบบของสมการเชิงอนุพันธ์ย่อยให้เป็นสมการพีชคณิตที่ สามารถทำการคำนวณได้ง่ายขึ้นโดยการอินทิเกรตตลอดปริมาตรควบคุมได้เป็น

$$\int_{CV} \frac{\partial(\rho u\phi)}{\partial x} dV + \int_{CV} \frac{\partial(\rho v\phi)}{\partial y} dV = \int_{CV} \frac{\partial}{\partial x} \left(\Gamma \frac{\partial\phi}{\partial x}\right) dV + \int_{CV} \frac{\partial}{\partial y} \left(\Gamma \frac{\partial\phi}{\partial y}\right) dV + \int_{CV} S_{\phi} dV$$
(2.11)

โดยสมการนี้ก็คือ สมการพื้นฐานในรูปทั่วไปที่เขียนอยู่ในรูปของอินทิกรัลนั่นเอง สามารถ หาค่าของ *φ* บนผิวปริมาตรควบคุม จากการประมาณค่าด้วยระเบียบวิธีทางตัวเลข (Numerical scheme) วิธีต่างๆ เช่น แบบ Central differencing scheme แบบ Upwind scheme หรือแบบ QUICK scheme เป็นต้น โดยในโปรแกรมจำลองกระบวนการสำเร็จรูปทั่วไปจะใช้การประมาณค่า แบบ Upwind scheme ซึ่งมีรายละเอียดดังต่อไปนี้

2.1.9.1 ระเบียบวิธีผลต่างต้นลมอันดับที่หนึ่ง (First order upwind scheme)

จุดประสงค์ในการคิดค้นวิธีนี้ก็เพื่อแก้ไขปัญหาของ Central difference scheme ที่สมมติ ว่าค่าของการพาที่ Interface ϕ_e เกิดจากค่าเฉลี่ยระหว่าง ϕ_E และ ϕ_p ซึ่งจะส่งผลให้ค่า สัมประสิทธิ์ a_N, a_S, a_E หรือ a_W มีค่าติดลบ จึงส่งผลให้ผลเฉลยของปัญหาไม่ลู่เข้าค่าใดๆ ได้ ดังนั้น วิธีการคิดแบบระเบียบวิธีผลต่างต้นลมอันดับที่หนึ่งจึงแก้ปัญหาโดยคิดค่าของ ϕ ที่ Interface ให้มีค่าเท่ากับค่าของ ϕ ที่ Grid point ของผิวปริมาตรควบคุมด้านต้นกระแสการไหล (Upstream) ดังแสดงในภาพที่ 2.7

$$\phi_e = \phi_P \, i \vec{\lambda} \, 0 \qquad (2.12)$$

$$\phi_e = \phi_E \, i \vec{\mathfrak{l}} \, \mathfrak{D} \qquad F_e < 0 \tag{2.13}$$

$$\phi_w = \phi_W$$
 เมือ $F_w > 0$ (2.14)

$$\phi_{_W} = \phi_P$$
 เมื่อ $F_{_W} < 0$ (2.15)

โดยที่ค่าของ ϕ_n และ ϕ_s ก็หาได้ในลักษณะเดียวกัน และ F มีค่าเท่ากับ ρu นอกจากนี้ยังสังเกตได้ว่าค่าสัมประสิทธิ์ต่างๆ จะไม่สามารถมีค่าเป็นลบได้ ทำให้สามารถ แก้ปัญหาต่างๆ ได้โดยที่ผลเฉลยลู่เข้าสู่ค่าใดค่าหนึ่งและผลเฉลยที่ได้มีค่าเป็นไปตามลักษณะทาง กายภาพที่เกิดขึ้นจริง

2.1.9.2 ระเบียบวิธีผลต่างต้นลมอันดับที่สอง (Second order upwind scheme)

วิธีการคิดแบบนี้จะคล้ายกับการประมาณค่าโดยระเบียบวิธีผลต่างต้นลมอันดับที่หนึ่ง เพียงแต่ค่า ϕ จะประมาณค่าที่พื้นผิวของปริมาตรโดยใช้ตำแหน่งข้างเคียงที่อยู่ต้นกระแสการไหล สองตำแหน่งถัดไปดังแสดงในภาพที่ 2.8

$$\begin{split} \phi_e &= \frac{3}{2} \phi_P - \frac{1}{2} \phi_w \qquad \text{เมื่อ} \qquad F_e > 0 \end{split} \tag{2.16} \\ \phi_e &= \frac{3}{2} \phi_E - \frac{1}{2} \phi_{EE} \qquad \text{เมื่อ} \qquad F_e < 0 \end{split}$$

(2.17)

$$\phi_w = \frac{3}{2}\phi_W - \frac{1}{2}\phi_{WW}$$
 เมื่อ $F_w > 0$ (2.18)

$$\phi_w = \frac{3}{2}\phi_P - \frac{1}{2}\phi_E$$
 iii $F_w > 0$ (2.19)

เมื่อเปรียบเทียบระหว่างสองระเบียบวิธีพบว่าระเบียบวิธีผลต่างต้นลมอันดับที่หนึ่งจะให้ การลู่เข้าหาคำตอบดีกว่า และมีความเสถียรกว่า ในขณะที่ระเบียบวิธีผลต่างต้นลมอันดับที่สองจะ ให้คำตอบที่แม่นยำมากกว่า

2.1.10 Under-relaxation factor

เนื่องจากสมการควบคุมที่ถูกแก้ปัญหามีลักษณะเป็นแบบไม่เชิงเส้น ดังนั้น ความผันผวน ในการคำนวณจึงเกิดขึ้นอย่างมาก เพื่อลดความผันผวนที่เกิดขึ้นจึงมีการใส่ค่าตัวแปรเพิ่มเข้าไป เรียกตัวแปรนี้ว่า Under-relaxation factor โดยค่านี้มีเพื่อไม่ให้การคำนวณลู่เข้าสู่คำตอบเร็ว เกินไป เนื่องจากการเปลี่ยนแปลงที่เร็วเกินไปจะส่งผลให้คำตอบไม่เกิดการลู่เข้า (Diverge) โดยจะ มีค่าตั้งแต่ศูนย์ถึงหนึ่ง สามารถเขียนให้อยู่ในรูปสมการได้ดังนี้

$$\phi = \phi_{old} + \alpha \Delta \phi \tag{2.20}$$

เมื่อ
$$\phi_{\scriptscriptstyle old}$$
 คือ ตัวแปรจากการคำนวณในครั้งก่อน

lpha คือ Under-relaxation factor มีค่า ($0 \le lpha \le 1$)

2.1.11 กระบวนการหาคำตอบแบบ SIMPLE

เพื่อให้ค่าความดันและความเร็วในสมการสอดคล้องกับสมการความต่อเนื่องดังนั้น กระบวนหาคำตอบแบบ SIMPLE (Semi Implicit Method for Pressure Linked Equation) จึงถูก นำมาใช้เพื่อตรวจสอบค่าความดันและความเร็วให้สอดคล้องกัน มีหลักการ คือ สมมติค่าความดัน และความเร็วในขอบเขตของปัญหาที่สนใจ แล้วคำนวณค่าความเร็ว (ในสมการ Momentum conservation) เพื่อที่จะนำค่าความเร็วที่ได้นี้ไปคำนวณเพื่อหาค่าความดันอีกครั้ง (ในสมการ Mass conservation) โดยใช้ Pressure-correction method ช่วยในการคำนวณค่าความดันที่ ถูกต้อง ซึ่งค่า Pressure-correction ที่ได้นี้จะถูกนำกลับมาหาค่าความเร็ว และทำซ้ำขั้นตอน ดังกล่าวข้างต้นจนกระทั่งผลเฉลยลู่เข้าสู่ค่าใดค่าหนึ่ง วิธีการนี้เป็นวิธีการที่ช่วยให้ค่าความเร็ว และความดันมีความสัมพันธ์เป็นไปตามการอนุรักษ์มวล และโมเมนตัม (Patankar, 1980)

2.2 เอกสารและงานวิจัยที่เกี่ยวข้อง

Benyahia และคณะ (2000) เสนอแบบจำลองทางคณิตศาสตร์เพื่อศึกษาผลของตัวแปรที่ มีต่อพฤติกรรมการไหลแก๊ส–ของแข็งภายในเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียนในระบบ สองมิติโดยวิธีพลศาสตร์ของไหลเชิงคำนวณ ระบบมีความสูงของท่อไรเซอร์ 14.2 เมตร เส้นผ่าน ศูนย์กลาง 0.2 เมตร ใช้อนุภาคที่มีขนาด 76 ไมโครเมตร ความหนาแน่น 1,712 กิโลกรัมต่อ ลูกบาศก์เมตร พบว่า แบบจำลองที่ได้สามารถทำนายผลของการกระจายตัวของความหนาแน่น ของแข็ง ปริมาณของแข็งในกระบวนการ ความดันลดภายในท่อไรเซอร์ได้สอดคล้องกับผลการ ทดลอง นอกจากนี้ยังได้ศึกษาผลของการออกแบบทางเข้า-ทางออกของท่อไรเซอร์ โดยการ ออกแบบนี้ส่งผลสำคัญต่อลักษณะการไหลของแก๊ส-ของแข็งและการเกิดกลุ่มอนุภาคในท่อไรเซอร์ และยังได้ศึกษาผลของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของท่อไรเซอร์ โดยเมื่อขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางมี ขนาดใหญ่ขึ้นจะส่งผลให้ค่าความดันลดสูงขึ้นเนื่องจากมีของแข็งอยู่ในท่อไรเซอร์มากขึ้นนั่นเอง

Hansen และคณะ (2004) ศึกษาการจำลองในระบบสามมิติของปฏิกิริยาการสลายตัว ของโอโซนในท่อไรเซอร์ของเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียนที่มีความสูง 10.85 เมตร เส้นผ่านศูนย์กลาง 0.254 เมตร อนุภาคของแข็งที่ใช้มีขนาด 71.2 ไมโครเมตร ความหนาแน่น 1,380 กิโลกรัมต่อลูกบาศก์เมตร โดยผลที่ได้จะนำมาเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองและข้อมูล การจำลองในระบบสองมิติของผู้วิจัยอื่น พบว่า แบบจำลองสามารถทำนายความดันลดบริเวณ ด้านบนของท่อไรเซอร์ได้สอดคล้องกับข้อมูลการทดลอง แต่บริเวณด้านล่างยังไม่ถูกต้องและยัง ต้องมีการปรับปรุง ในด้านของผลความเข้มข้นของโอโซนในท่อไรเซอร์ พบว่า แบบจำลองสามารถ ทำนายได้ถูกต้องและสอดคล้องกับข้อมูลการทดลอง เมื่อเปรียบเทียบกับข้อมูลการจำลองใน ระบบสองมิติพบว่าแบบจำลองในระบบสามมิติสามารถทำนายผลได้ใกล้เคียงกับผลการทดลอง มากกว่า

Almuttahar และ Taghipour (2008) เสนอแบบจำลองที่เหมาะสมเพื่ออธิบาย อุทกพลศาสตร์ของเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียนในระบบสองมิติซึ่งมีขนาดความสูง ของท่อไรเซอร์ 6.1 เมตร เส้นผ่านศูนย์กลาง 0.076 เมตร ใช้อนุภาคขนาด 70 ไมโครเมตร ความ หนาแน่น 1,600 กิโลกรัมต่อลูกบาศก์เมตรโดยมีภาวะการดำเนินการที่แตกต่างกัน คือ ฟลูอิไดเซชันแบบความเร็วสูงที่มีปริมาณของแข็งสูง (High density fast fluidization) ฟลูอิไดเซชัน ที่มีปริมาณของแข็งต่ำ (Low density fluidization) และการไหลขึ้นแบบผสมที่มีปริมาณของแข็ง สูง (Dense suspension up-flow) ซึ่งเป็นลักษณะการไหลที่ไม่มีการไหลลงของของแข็งบริเวณ ผนัง อีกทั้งยังมีการกระจายตัวของของแข็งในแนวแกนที่สม่ำเสมอกว่าฟลูอิไดเซชันแบบความเร็ว สูง โดยใช้แบบจำลองที่ใช้กันทั่วไป พบว่า ในช่วงการไหลฟลูอิไดเซชันแบบความเร็วสูงที่มีปริมาณ ของแข็งสูง แบบจำลองสามารถทำนายลักษณะการไหลภายในท่อไรเซอร์ได้เป็นที่น่าพอใจ และ สอดคล้องกับผลการทดลอง ส่วนในช่วงการไหลขึ้นแบบผสมที่มีปริมาณของแข็งสูง และช่วงการ ไหลฟลูอิไดเซชันที่มีปริมาณของแข็งต่ำ แบบจำลองยังไม่สามารถทำนายผลได้ถูกต้อง

Wang และคณะ (2009) ศึกษาแบบจำลองในระบบสามมิติเพื่อดูลักษณะการ เกิดปฏิกิริยาการผลิตแก๊สของถ่านหินในเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดที่มีความสูง 2 เมตร เส้นผ่าน ศูนย์กลาง 0.22 เมตร ถ่านหินที่ใช้มีขนาดอนุภาคโดยเฉลี่ย 0.62 มิลลิเมตร ความหนาแน่น 1,250 กิโลกรัมต่อลูกบาศก์เมตร และมีค่าพลังงานความร้อน 29,695 กิโลจูลต่อกิโลกรัม โดยวัฏภาคของ แก๊สได้ใช้แบบจำลองความหนืดแบบปั่นป่วน ส่วนวัฏภาคของของแข็งใช้ทฤษฏีจลน์การไหลของ ของแข็งในการจำลอง นอกจากสมการดุลมวลแล้วยังมีการใช้สมการดุลพลังงานเพื่อคำนวณความ ร้อนในแต่ละวัฏภาคและคำนวณการแลกเปลี่ยนความร้อนระหว่างวัฏภาค ผลการจำลองจะ พิจารณาลักษณะการไหล ความเร็วของแก๊ส ความเร็วของของแข็ง องค์ประกอบของแก๊ส ผลิตภัณฑ์ การกระจายตัวของปฏิกิริยาเคมีที่เกิดขึ้น โดยผลที่ได้มีความสอดคล้องกับข้อมูลการ ทดลองจริง ดังนั้น แบบจำลองที่ใช้สามารถจำลองพฤติกรรมการไหลและปฏิกิริยาเคมีที่เกิดขึ้นใน กระบวนการผลิตแก๊สของถ่านหินในเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดได้อย่างดี Hartge และคณะ (2009) ศึกษาการจำลองภาวะเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบ หมุนเวียนในระบบสามมิติ ซึ่งท่อไรเซอร์สูง 8.5 เมตร มีขนาดพื้นที่ตัดขวางเท่ากับ 1 เมตร x 0.3 เมตร ใช้ขนาดอนุภาค 190 ไมโครเมตร ความหนาแน่น 2,600 กิโลกรัมต่อลูกบาศก์เมตร ขั้นแรกได้ ศึกษาตัวแปรที่ส่งผลต่อการจำลองซึ่งประกอบด้วย ขนาดของพื้นที่การคำนวณ แบบจำลองความ หนืด และแบบจำลองแรงต้านทานการเคลื่อนที่ของวัตถุ โดยทำการจำลองเปรียบเทียบกับการ ทดลองจริงซึ่งพบว่า ขนาดของพื้นที่การคำนวณที่เหมาะสมที่จะไม่ส่งผลต่อการจำลองมีค่าเท่ากับ 45,365 เซลล์ ในส่วนของแบบจำลองความหนืดที่ให้ค่าการกระจายตัวของของแข็งบริเวณด้านล่าง ของท่อไรเซอร์ใกล้เคียงกับการทดลอง คือ แบบจำลองแบบบั่นป่วนของ RNG k-*c* ในส่วน แบบจำลองแรงต้านทานการเคลื่อนที่ของวัตถุที่เหมาะสม คือ แบบจำลองของ EMMS เนื่องจาก สามารถทำนายผลที่บริเวณส่วนล่างของท่อไรเซอร์ได้ใกล้เคียงกับการทดลองเช่นกัน จากนั้น ได้ เปรียบเทียบผลที่ได้จากการจำลองภาวะด้วยตัวแปรที่เหมาะสมกับการทดลอง พบว่า แบบจำลอง สามารถทำนายการกระจายตัวของของแข็ง สัดส่วนปริมาตรของแข็ง และความเร็วของแข็งได้ ถูกต้องตามทฤษฎีและสอดคล้องกับการทดลองจริง

Armstrong และคณะ (2010) ใช้แบบจำลองศึกษาอุทกพลศาสตร์ของเครื่องปฏิกรณ์ ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียนซึ่งมีความสูงของท่อไรเซอร์ 1 เมตร เส้นผ่านศูนย์กลาง 0.032 เมตร ขนาดอนุภาคที่ใช้เท่ากับ 60 ไมโครเมตร ความหนาแน่น 1,600 กิโลกรัมต่อลูกบาศก์เมตร โดยได้ ทำการศึกษาในช่วงการไหลแบบฟองแก๊สไปสู่ช่วงการไหลฟลูอิไดซ์เบดแบบความเร็วสูงทั้งใน ระบบสองมิติและสามมิติ ในขั้นแรกได้มีการหาค่า Specularity coefficient ที่เหมาะสม พบว่า ค่า Specularity coefficient ที่เหมาะสมกับการทดลองมีค่าเท่ากับ 0.25 ดังนั้น จึงจะใช้ค่านี้จำลองใน ส่วนต่อไป จากนั้นได้ศึกษาผลของแบบจำลองแรงต้านทานการเคลื่อนที่ของวัตถุ โดยเปรียบเทียบ ระหว่างแบบจำลองของ Gidaspow กับ EMMS ซึ่งพบว่าแบบจำลองของ EMMS สามารถทำนาย ผลการเกิดกลุ่มก้อนบริเวณผนังของระบบสามมิติได้ดีกว่าของ Gidaspow อย่างไรก็ตาม เมื่อ เทียบผลที่ได้ระหว่างระบบสองมิติและสามมิติผลการจำลองที่ได้มีความสอดคล้องกันและ ใกล้เคียงกับข้อมูลการทดลองจริง

Esmaili และ Mahinpey (2011) จำลองระบบฟลูอิไดซ์เบดแบบฟองแก๊สในระบบสามมิติ ซึ่งท่อไรเซอร์มีความสูง 1.2 เมตร กว้าง 0.280 เมตร ยาว 1.2 เมตร ลึก 0.0254 เมตร อนุภาคที่ใช้ มีขนาด 275 ใมโครเมตร ความหนาแน่น 2,500 กิโลกรัมต่อลูกบาศก์เมตร โดยศึกษาผลของ แบบจำลองแรงต้านทานการเคลื่อนที่ของวัตถุที่แตกต่างกัน 12 กรณี (Richardon and Zaki, Wen–Yu, Gibilaro, Gidaspow, Syamlal–O'Brien, Arastoopour, RUC, Di Felice, Hill Koch Ladd, Zhang and Reese, Syamlal ที่ปรับปรุงใหม่ และ Di Felice ที่ปรับปรุงใหม่) ผลจากการ จำลองจะถูกนำมาเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองซึ่งได้แก่ ความดันลดและอัตราส่วนการ ขยายตัวของเบด พบว่า ทุกแบบจำลองให้ผลสอดคล้องกับข้อมูลการทดลอง โดยแบบจำลองของ Di Felice ที่ปรับปรุงใหม่ให้การทำนายที่ใกล้เคียงกับข้อมูลการทดลองมากที่สุด เมื่อเปรียบเทียบ ผลของการจำลองในระบบสามมิติและสองมิติ พบว่า ทั้งสองระบบให้ผลสอดคล้องกับข้อมูลการ ทดลองเพียงแต่การทำนายในระบบสามมิติมีความแม่นยำมากกว่าเนื่องจากผลของสมการ ควบคุมในระบบสามมิติพิจารณาผลของความลึกด้วย



ภาพที่ 2.1 ลักษณะคล้ายของไหลของฟลูอิไดซ์เบด (Basu, 2006)



ภาพที่ 2.2 แสดงช่วงการไหลสำหรับฟลูอิไดเซชันแบบต่างๆ (Grace, 1997)



ภาพที่ 2.3 ลักษณะการเกิดการผสมของของแข็งในระบบฟลูอิไดเซชันแบบฟองแก๊ส (Kunii และ Levenspiel, 1991)



ภาพที่ 2.4 การจำแนกประเภทของอนุภาคด้วยวิธีของ Geldart (Grace, 1997)



ภาพที่ 2.5 ระบบฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน (Circulating Fluidized Bed: CFB) (Chalermsinsuwan, 2009).



ภาพที่ 2.6 ขอบเขตของปัญหาที่ถูกแบ่งออกเป็นปริมาตรควบคุมเล็กๆ ด้วยระเบียบวิธีไฟไนต์ วอลุม (Patankar, 1980)



ภาพที่ 2.7 แสดงการประมาณค่าด้วยระเบียบวิธีผลต่างต้นลมอันดับที่หนึ่ง



ภาพที่ 2.8 แสดงการประมาณค่าด้วยระเบียบวิธีผลต่างต้นลมอันดับที่สอง

บทที่ 3

วิธีดำเนินการวิจัย

3.1 การสร้างแบบจำลองและรายละเอียดแบบจำลอง

แบบจำลองถูกสร้างมาจากข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) ดังแสดงใน ภาพที่ 3.1(ก) โดยจะทำการสร้างแบบจำลองกราฟิกเป็นตัวแทนของเครื่องปฏิกรณ์ด้วยโปรแกรม Gambit 2.2.30 เพื่อให้ผู้ใช้สามารถสร้างแบบจำลองกราฟิกของอุปกรณ์ที่ต้องการศึกษาได้ ตัว โปรแกรมจะทำหน้าที่เป็นตัวกำหนดพื้นที่การเกิดกิจกรรมต่างๆ โดยผู้ใช้จะต้องกำหนดภาวะขอบ ต่างๆ เพื่อเป็นค่าตั้งต้นสำหรับการแก้ปัญหาเพื่อหาผลเฉลยต่อไป เมื่อสร้างแบบจำลองเชิง เรขาคณิตเสร็จแล้ว จะทำการแบ่งปริมาตรของอุปกรณ์เหล่านี้ออกเป็นหน่วยปริมาตรเล็กๆ จำนวน มากที่เชื่อมต่อกัน จากนั้นจะนำแบบจำลองที่ได้ไปเข้าสู่การคำนวณจำลองภาวะด้วยโปรแกรม ANSYS[®]FLUENT[®]เพื่อทำการคำนวณโดยใช้ระเบียบวิธีไฟไนต์วอลุมในการจำลองภาวะต่อไป สามารถสรุปขั้นตอนในการสร้างแบบจำลองคำนวณการไหลได้ดังนี้ คือ

- การสร้างแบบจำลองเชิงเรขาคณิตที่กำหนดพื้นที่และขอบเขตการไหลด้วยโปรแกรม Gambit 2.2.30
- 2. การจำลองภาวะด้วยโปรแกรม ANSYS[®]FLUENT[®]

3.1.1 การสร้างแบบจำลองการไหลโดยโปรแกรม Gambit

การทดลองได้ทำในหอฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน ท่อไรเซอร์มีความสูง 14.20 เมตร มีเส้น ผ่านศูนย์กลางท่อ 0.20 เมตร ทางเข้าของอนุภาคของแข็งมีขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางเท่ากับ 0.20 เมตรเหนือด้านล่างขึ้นไป 0.30 เมตร ขณะที่ทางออกของอนุภาคของแข็งมีขนาดเท่ากับ 0.20 เมตร เช่นเดียวกันและอยู่ต่ำกว่าด้านบนของท่อไรเซอร์ 0.30 เมตร วัฏภาคแก๊สจะถูกป้อนเข้าที่ด้านล่าง ของท่อไรเซอร์และออกจากเครื่องปฏิกรณ์ที่บริเวณด้านข้างทางส่วนบนของระบบ ขณะที่อนุภาค ของแข็งจะถูกป้อนเข้าที่ทางเข้าด้านข้างเหนือด้านล่างของท่อไรเซอร์และออกที่ทางออกด้านบน เช่นเดียวกันกับวัฏภาคแก๊ส ดังแสดงในภาพที่ 3.1(ข) แบบจำลองเชิงเรขาคณิตที่สร้างขึ้นมาใช้ ศึกษาประกอบด้วยเซลล์คำนวณเท่ากับ 26,184, 51,789 และ 98,005 เซลล์ โดยใช้ลักษณะเซลล์ การคำนวณแบบเตตระฮีดรอล (Tetrahedral)

3.1.2 การจำลองภาวะด้วยโปรแกรม ANSYS FLUENT

การจำลองภาวะการไหลจะต้องมีข้อมูลของวัสดุที่ใช้และค่าตัวแปรการตั้งค่าต่างๆ ที่ จำเป็นเพื่อสามารถคำนวณรูปแบบการไหลได้อย่างถูกต้อง โดยอนุภาคของแข็งที่ใช้ถูกจัดให้เป็น อนุภาค Geldart A ซึ่งเป็นตัวเร่งที่ใช้ในเครื่องปฏิกรณ์การแตกตัวของไอน้ำมัน (Fluid catalytic cracking) มีเส้นผ่านศูนย์กลางเฉลี่ย 76 ไมโครเมตร และความหนาแน่นเท่ากับ 1,712 กิโลกรัม ต่อลูกบาศก์เมตร ขณะที่แก๊สที่ใช้คืออากาศซึ่งมีความหนาแน่น 1.20 กิโลกรัมต่อลูกบาศก์เมตร และมีความหนืด 2 x 10⁻⁵กิโลกรัมต่อเมตรวินาที

ในการจำลองจะศึกษาระบบแบบ 2 วัฏภาค คือ วัฏภาคแก๊สกำหนดให้เป็นอากาศ และ ้วัฏภาคของแข็งกำหนดให้เป็นตัวเร่งที่ใช้ในเครื่องปฏิกรณ์การแตกตัวของไอน้ำมัน (FCC) การ แก้ปัณหาจะเป็นวิธีการคำนวณแบบสามมิติ กระบวนการแก้ปัณหาจะเริ่มที่โปรแกรมทำการรับค่า คุณสมบัติต่างๆ และภาวะขอบ (Boundary condition) ของแต่ละวัฏภาคที่ต้องใช้ในการคำนวณ โดยในการคำนวณครั้งแรกโปรแกรมจะรับค่าภาวะเริ่มต้นที่กำหนดเข้ามา (Initial condition) เพื่อ เป็นค่าตั้งต้นของการคำนวณ จากนั้น ในการคำนวณครั้งต่อไปโปรแกรมจะรับค่าจากผลการ ้คำนวณที่ได้จากขั้นการคำนวณก่อนหน้า โดยเมื่อโปรแกรมรับค่าเข้ามาแล้วจะทำการแก้สมการ โมเมนตัมเพื่อที่จะหาค่าความเร็ว หลังจากนั้นจะนำค่าความเร็วที่ได้ไปทำการตรวจสอบและปรับ ้ค่าความดัน (Pressure-correction) ด้วยวิธีการแก้ปัญหาแบบ SIMPLE เมื่อทำการปรับปรุงและ แก้ไขเสร็จแล้วจะทำการปรับปรุงค่าคุณสมบัติต่างๆ ที่ใช้ในการคำนวณด้วยค่าที่คำนวณได้ใหม่ และทำการแก้ปัญหา สมการการไหล และสมการเชิงสเกลาร์อื่น (Scalar Equation) ในขั้นตอน สุดท้ายของการคำนวณจะทำการตรวจสอบค่าที่ได้จากการคำนวณว่าลู่เข้าหรือไม่โดยตรวจสอบ จากค่าตกค้าง (Residual) ถ้าผลลัพธ์การคำนวณที่ได้ในรอบนั้นยังไม่ลู่เข้าจะทำการนำค่าที่ได้ ึกลับไปเป็นค่าตั้งต้นสำหรับการคำนวณในรอบต่อไป (Iteration) จนกว่าค่าที่ได้จะลู่เข้า หรือเกิน ้จำนวนรอบมากที่สุด (Maximum Iteration) ที่กำหนดไว้ โดยค่าที่ลู่เข้าแล้วก็จะนำไปใช้ในการ คำนวณขั้นเวลาต่อไป

ขั้นเวลาของการคำนวณ (Time step) ที่ใช้ที่เหมาะสมจะถูกจำกัดโดยค่า Courant number เพื่อให้มีความถูกต้องในการคำนวณทางตัวเลข การลู่เข้า และความเสถียร โดยขั้นเวลาที่ ใช้มีค่าเท่ากับ 1.00x 10⁻³ วินาที พร้อมทั้งการทำซ้ำ 100 ครั้งต่อหนึ่งเวลาคำนวณ แบบจำลองจะ ถูกแก้โดยใช้คอมพิวเตอร์ที่มีความเร็วของซีพียูแบบ Intel® Core™ i3 มีสัญญาณนาฬิกาเท่ากับ 3.20 กิกะเฮิร์ต หน่วยความจำแรมเท่ากับ 8 กิกะไบต์ โดยการคำนวณในระบบสามมิติจะใช้เวลา การคำนวณจริงทั้งหมด 15 วันสำหรับการจำลองกระบวนการทั้งหมด 30 วินาที โดยรายละเอียด ของระบบและข้อมูลของตัวแปรที่ใช้ได้แสดงไว้ในตารางที่ 3.1

3.2 แบบจำลองทางคณิตศาสตร์

ในการจำลองได้ใช้โปรแกรมสำเร็จรูป ANSYS FLUENT ในการจำลองกระบวนการ โดย จะแก้สมการอนุรักษ์มวล และอนุรักษ์โมเมนตัม ร่วมกับสมการประกอบจากทฤษฎีจลน์การไหล ของของแข็ง (Ding และ Gidaspow, 1990; Khoe และคณะ, 1991; Gidaspow, 1994; Taghipour และคณะ, 2005; Benyahia, 2008; Wang, 2009) โดยในการสร้างแบบจำลองการ ไหลของสองวัฏภาค แก๊ส-ของแข็ง จะมีแนวคิดที่ใช้ในการคำนวณอยู่ 2 วิธี คือ

1. การคำนวณแบบ ออยเลอเรียน-ออยเลอเรียน (Eulerian-Eulerian method)

การคำนวณแบบนี้ทั้งสองวัฏภาคจะถูกพิจารณาเป็นของไหลที่ต่อเนื่อง จะนำสมการ อนุรักษ์มวลและโมเมนตัม ของทั้งสองวัฏภาคในรูปของสมการ Navier-Strokes มาคำนวณพร้อม กัน โดยจะแก้สมการร่วมระหว่างวัฏภาคผ่านความดันและสัมประสิทธิ์การแลกเปลี่ยนระหว่าง วัฏภาค (Interphase exchange coefficient) ซึ่งสมบัติทางกายภาพของวัฏภาคของแข็งที่จะต้อง ใส่เข้าไป (เช่น ความหนืด และความดัน) จะคำนวณมาจากสมการอย่างง่าย (Empirical model จากผลการทดลอง) หรือจากทฤษฏีจลน์การไหลของของแข็ง วิธีการนี้เหมาะกับระบบที่มีอนุภาค เป็นจำนวนมาก เช่น ระบบฟลูอิไดซ์เบด (Gidaspow, 1994; Enwald และคณะ, 1996; Kuipers และ Van Swaaij, 1997; Wachem และคณะ, 2003)

2. การคำนวณแบบ ลากรานเจียน-ออยเลอเรียน (Lagrangian-Eulerian method)

การคำนวณแบบนี้วัฏภาคของแข็งจะถูกกำหนดเป็น Source terms ในสมการวัฏภาคแก๊ส (ทั้งสมการอนุรักษ์มวลและโมเมนตัม) ค่าต่างๆ ของวัฏภาคของแข็งจึงคำนวณจากสมการวัฏภาค แก๊ส โดยจะพิจารณาวัฏภาคแก๊สเป็นของไหลต่อเนื่องโดยการแก้สมการ Navier-Strokes และจะ ทำการคำนวณเส้นทางและการเคลื่อนที่ของอนุภาคแต่ละอนุภาค ด้วยสมการการเคลื่อนที่ของ Newton วิธีการนี้จำเป็นต้องใช้ทรัพยากรคอมพิวเตอร์จำนวนมากและใช้เวลาในการคำนวณนาน จึงไม่เหมาะสมกับระบบที่มีอนุภาคจำนวนมาก ในปัจจุบันสามารถจำลองระบบที่มีอนุภาคไม่เกิน 10¹² อนุภาค (Hoomans และคณะ, 1996; Crowe และคณะ, 1998; Kafui และคณะ, 2002; Wachem และคณะ, 2003)

จากที่ได้กล่าวไปในระบบฟลูอิไดซ์เบดที่มีปริมาณของแข็งปริมาณมากจึงได้ใช้การ คำนวณแบบ ออยเลอเรียน-ออยเลอเรียน ในการคำนวณ ซึ่งในการใช้วิธีการคำนวณแบบนี้ ทฤษฎีจลน์การใหลของของแข็ง (Kinetic Theory of Granular Flow: KTGF) ได้ถูกนำมาใช้เพื่อ ้กำหนดค่าความดันและความหนืดของของแข็ง ทฤษฎีนี้มีพื้นฐานมาจากการขยายขอบเขตของ ทฤษฎีจลน์การไหลของแก๊ส (Kinetic Theory of Gas) ด้วยการเพิ่มผลของพลังงานจลน์การกวัด แกว่งของของแข็งและการอธิบายการชนกันของของแข็งแบบไม่ยืดหยุ่น โดยจะตั้งสมมติฐานว่า ้อนุภาคของแข็งมีพฤติกรรมคล้ายโมเลกุลแก๊สตามทฤษฎีจลน์ของแก๊ส กล่าวคือ โดยปกติโมเลกุล ของแก๊สจะมีการเคลื่อนแบบสุ่ม (Random motion) ด้วยความเร็วไม่เท่ากันและไม่คงที่ โมเลกุล ของแก๊สอาจจะกระทบผนังบ้าง ปะทะหรือชนกันเองบ้าง ความเร็วของโมเลกุลแก๊สจึงเปลี่ยนแปลง ทุกครั้งที่มีการชนกัน การถ่ายโอนโมเมนตัมและเปลี่ยนทิศทางขึ้นกับลักษณะการชนของโมเลกุล ในสภาพที่แท้จริงนั้นแก๊สย่อมมีโอกาสชนกันหลายลักษณะไม่เป็นระเบียบ ขึ้นอยู่กับทิศทางและ ความเร็วของการชน แต่ความเร็วเฉลี่ยและพลังงานจลน์ของโมเลกุลทั้งหมดในแก๊สนั้นมีค่าคงที่ เมื่ออุณหภูมิคงที่ การชนในลักษณะที่ความเร็วเฉลี่ยและพลังงานจลน์เฉลี่ยคงที่ เรียกการชนแบบ ้นี้ว่า การชนแบบยืดหยุ่น (Elastic collision) สำหรับอนุภาคของแข็ง ในขณะที่อนุภาคชนมีการ กันเองหรืออนุภาคชนกับผนัง นอกจากมีการถ่ายโอนโมเมนตัมให้กันและกันแล้ว ยังมีการสูญเสีย ้ทั้งความเร็วและพลังงานจลน์ โดยพลังงานจลน์ที่เสียไปจะกลายเป็นความร้อน เรียกการชนแบบนี้ ว่า การชนแบบไม่ยืดหยุ่น (Inelastic collision) ซึ่งทฤษฎีจุลน์การไหลของของแข็งจะมีการ ้คำนวณพลังงานที่หายไปเนื่องจากการชนแบบไม่ยืดหยุ่นนี้ผ่านทางค่า Restitution coefficient ซึ่ง การเปลี่ยนแปลงพลังงานจลน์ (ความเร็ว) ของของแข็ง (อุณหภูมิแกรนูลลาร์ (Granular temperature), heta) จะคำนวณโดยแก้สมการการถ่ายโอนของอุณหภูมิแกรนูลลาร์เพิ่มในชุดสมการ ของวัฏภาคของแข็ง จากนั้น จึงนำค่าอุณหภูมิแกรนูลลาร์ที่ได้ไปคำนวณค่าในสมการช่วยอื่นต่อไป สมการหลักที่ใช้ในการคำนวณได้สรุปไว้ดังข้างล่าง

3.2.1 สมการควบคุมที่ใช้ในการคำนวณ (Governing equation)

3.2.1.1 สมการอนุรักษ์มวล (Mass conservation equations)

วัฏภาคแก๊ส

$$\frac{\partial}{\partial t} \left(\varepsilon_{g} \rho_{g} \right) + \nabla \cdot \left(\varepsilon_{g} \rho_{g} v_{g} \right) = 0$$
(3.1)

วัฏภาคของแข็ง

$$\frac{\partial}{\partial t} \left(\varepsilon_s \rho_s \right) + \nabla \cdot \left(\varepsilon_s \rho_s v_s \right) = 0 \tag{3.2}$$

และ

$$\varepsilon_{g} + \varepsilon_{s} = 1 \tag{3.3}$$

เมื่อ

ç	<u>ଅ</u> ଜନ	สัดส่านเคิ	บาตรของกักกา	อของเเข็ง (.	-)
\boldsymbol{c}_s		61 № 1 61 61 61 61 61 61 61 61 61 61 61 61 6		ыппиети (.	-)

v_s คือ ความเร็วของวัฏภาคของแข็ง (เมตรต่อวินาที)

v_s คือ ความเร็วของวัฏภาคของแก๊ส (เมตรต่อวินาที)

t คือ เวลา (วินาที)

3.2.1.2 สมการอนุรักษ์โมเมนตัม (Momentum conservation equations)

วัฏภาคแก๊ส

$$\frac{\partial}{\partial t} \left(\varepsilon_{g} \rho_{g} v_{g} \right) + \nabla \cdot \left(\varepsilon_{g} \rho_{g} v_{g} v_{g} \right) = -\varepsilon_{g} \nabla P + \nabla \cdot \tau_{g} + \varepsilon_{g} \rho_{g} g - \beta_{gs} \left(v_{g} - v_{s} \right)$$
(3.4)

วัฏภาคของแข็ง

$$\frac{\partial}{\partial t} \left(\varepsilon_s \rho_s v_s \right) + \nabla \cdot \left(\varepsilon_s \rho_s v_s v_s \right) = -\varepsilon_s \nabla P + \nabla \cdot \tau_s - \nabla P_s + \varepsilon_s \rho_s g + \beta_{gs} \left(v_g - v_s \right)$$
(3.5)

เมื่อ *P* คือ ความดันกระบวนการรวม (พาสคาล)

*P*_s คือ ความดันของวัฏภาคของแข็ง (พาสคาล)

- *τ* คือ ความเค้นเทนเซอร์ของวัฏภาคแก๊ส (พาสคาล)
- τ ู คือ ความเค้นเทนเซอร์ของวัฏภาคของแข็ง (พาสคาล)
- β_{ss} คือ สัมประสิทธิ์ของแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาค (Interphase exchange coefficient) (กิโลกรัมต่อเมตรกำลังสามวินาที)
- 3.2.1.3 สมการพลังงานจลน์การกวัดแกว่งของของแข็ง

(Solid fluctuating kinetic energy conservation equation)

$$\frac{3}{2} \left[\frac{\partial}{\partial t} \left(\varepsilon_s \rho_s \theta \right) + \nabla \cdot \left(\varepsilon_s \rho_s \theta \right) v_s \right] = \left(-\nabla P_s \bar{I} + \tau_s \right) : \nabla v_s + \nabla \cdot \left(\kappa_s \nabla \theta \right) - \gamma_s$$
(3.6)

- โดยที่ θ คือ พลังงานจลน์การกวัดแกว่งของของแข็ง (เมตรกำลังสองต่อวินาทีกำลังสอง)
 - *K*, คือ พลังงานจลน์การกวัดแกว่งของของแข็งเนื่องจากการนำ
 (กิโลกรัมต่อเมตรวินาที)
 - γ_s พลังงานจลน์การกวัดแกว่งของของแข็งเนื่องจากการชนแบบไม่ยืดหยุ่น
 (กิโลกรัมต่อเมตรวินาทีกำลังสาม)

3.2.2 สมการประกอบที่ใช้ในการคำนวณ (Constitutive equations)

3.2.2.1 ความเค้นเทนเซอร์ (τ)

วัฏภาคแก๊ส

$$\tau_{g} = \varepsilon_{g} \mu_{g} \left[\nabla v_{g} + \left(\nabla v_{g} \right)^{T} \right] - \frac{2}{3} \varepsilon_{g} \mu_{g} \left(\nabla \cdot v_{g} \right) I$$
(3.7)

วัฏภาคของแข็ง

$$\tau_{s} = \varepsilon_{s} \mu_{s} \left[\nabla v_{s} + (\nabla v_{s})^{T} \right] - \varepsilon_{s} \left(\xi_{s} - \frac{2}{3} \mu_{s} \right) (\nabla \cdot v_{s}) I$$
(3.8)

- เมื่อ I คือ เทนเซอร์เอกลักษณ์ (-)
 - ξ, คือ ความหนืดรวมในวัฏภาคของแข็ง (กิโลกรัมต่อเมตรวินาที)
 - μ_s คือ ความหนืดเนื่องจากความเค้นของวัฏภาคของแข็ง (กิโลกรัมต่อเมตรวินาที)

3.2.2.2 ความหนืดรวมในวัฏภาคของแข็ง (ξ,) โดยที่ความหนืดรวมในวัฏภาคของแข็งเป็นตัวแปรที่แสดงความต้านทานต่อการอัดและ การขยายตัวของอนุภาคซึ่งได้ถูกนิยามไว้ดังนี้

$$\xi_s = \frac{4}{3} \varepsilon_s \rho_s d_p g_0 (1+e) \sqrt{\frac{\theta}{\pi}}$$
(3.9)

3.2.2.3 ความหนืดเนื่องจากความเค้นของวัฏภาคของแข็ง (μ_s)

$$\mu_{s} = \frac{4}{5} \varepsilon_{s} \rho_{s} d_{p} g_{0} (1+e) \sqrt{\frac{\theta}{\pi}} + \frac{10 \rho_{s} d_{p} \sqrt{\pi \theta}}{96(1+e) g_{0} \varepsilon_{s}} \left[1 + \frac{4}{5} g_{0} \varepsilon_{s} (1+e) \right]^{2}$$
(3.10)

3.2.2.4 ความดันของวัฏภาคของแข็ง (*P_s*)

ในพจน์ของความดันในวัฏภาคของแข็ง P, จะประกอบด้วยพจน์ของพลังงานจลน์ซึ่งมีผล ในบริเวณที่เจือจางและพจน์ของการชนที่มีผลในบริเวณที่หนาแน่น ซึ่งนิยามได้ดังนี้

$$P_s = \varepsilon_s \rho_s \theta [1 + 2g_0 \varepsilon_s (1 + e)]$$
(3.11)

$$g_0 = \left[1 - \left(\frac{\varepsilon_s}{\varepsilon_{s,\max}}\right)^{1/3}\right]^{-1}$$
(3.12)

เมื่อ e

คือ Restitution Coefficient (-)

*8*0 คือ ฟังก์ชันการกระจายของอนุภาคของแข็งในแนวรัศมี โดยเป็นตัวบ่งชื้
 ถึงความน่าจะเป็นของการชนระหว่างอนุภาคของแข็งเมื่ออนุภาคมีความ
 หนาแน่น (-)

 $arepsilon_{s,max}$ คือ สัดส่วนปริมาตรในวัฏภาคของแข็งที่มีการอัดตัวแน่นมากที่สุด (-)

3.2.2.5 พลังงานจลน์การกวัดแกว่งของของแข็งเนื่องจากการนำ ($\kappa_{_s}$)

$$\kappa_{s} = \frac{150\rho_{s}d_{p}\sqrt{\theta\pi}}{384(1+e)g_{0}} \left[1 + \frac{6}{5}\varepsilon_{s}g_{0}(1+e)\right]^{2} + 2\rho_{s}\varepsilon_{s}^{2}d_{p}(1+e)g_{0}\sqrt{\frac{\theta}{\pi}}$$
(3.13)

3.2.2.6 พลังงานจลน์การกวัดแกว่งของของแข็งเนื่องจากการชนแบบไม่ยืดหยุ่น (γ_s)

$$\gamma_{s} = 3\left(1 - e^{2}\right)\varepsilon_{s}^{2}\rho_{s}g_{0}\theta\left(\frac{4}{d_{p}}\sqrt{\frac{\theta}{\pi}}\right)$$
(3.14)

3.2.3 แบบจำลองสัมประสิทธิ์ของแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาค
 (Interphase exchange coefficient model) (β_g)
 3.2.3.1 สัมประสิทธิ์ของแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคของ Gidaspow:

สำหรับ ${\cal E}_{_g} \leq 0.8$,

$$\beta_{gs} = 150 \frac{\left(1 - \varepsilon_g\right)^2 \mu_g}{\varepsilon_g d_p^2} + 1.75 \frac{\left(1 - \varepsilon_g\right) \rho_g |v_g - v_s|}{d_p}$$
(3.15)

สำหรับ $arepsilon_{g}>0.8$,

$$\beta_{gs} = \frac{3}{4} \frac{\left(1 - \varepsilon_g\right)\varepsilon_g}{d_p} \rho_g |v_g - v_s| C_{D0} \varepsilon_g^{-2.65}$$
(3.16)

โดยที่ Re < 1000,

$$C_{D0} = \frac{24}{Re} \left(1 + 0.15 \, Re^{0.687} \right); \qquad Re = \frac{\rho_g \varepsilon_g |v_g - v_s| d_p}{\mu_g} \tag{3.17}$$

 ${\rm Re} \ge 1000$,

$$C_{D0} = 0.44$$
 (3.18)

3.2.3.2 สัมประสิทธิ์ของแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคของ

Syamlal:

$$\beta_{gs} = \frac{3}{4} \frac{(1 - \varepsilon_g)\varepsilon_g}{v_{r,s}^2 d_p} \rho_g \frac{\operatorname{Re}_s}{v_{r,s}} C_D |v_g - v_s|$$
(3.19)

โดยที่ v_{r,s} คือ Terminal velocity correlation สำหรับวัฏภาคของแข็ง (เมตรต่อวินาที)

$$v_{r,s} = 0.5 \left(A - 0.06 \,\mathrm{Re}_s + \sqrt{(0.06 \,\mathrm{Re}_s)^2 + 0.12 \,\mathrm{Re}_s (2B - A) + A^2} \right)$$
 (3.20)

ส์ปร

$$C_{D} = \left(0.63 + \frac{4.8}{\sqrt{\text{Re}_{s}/v_{r,s}}}\right)^{2}; \quad \text{Re}_{s} = \frac{\varepsilon_{g} |v_{g} - v_{s}| d_{p}}{\mu_{g}}; \quad A = \varepsilon_{g}^{4.14} \quad (3.21)$$

และสำหรับ $\mathcal{E}_{_g} \leq 0.85$,

$$B = 0.8\varepsilon_g^{1.28} \tag{3.22}$$

$$B = \varepsilon_g^{2.65} \tag{3.23}$$

3.2.3.3 สัมประสิทธิ์ของแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคของ Wen&Yu:

$$\beta_{gs} = \frac{3}{4} \frac{(1 - \varepsilon_g)\varepsilon_g}{d_p} \rho_g |v_g - v_s| C_{D0} \varepsilon_g^{-2.65}$$
(3.24)

3.2.3.4 สัมประสิทธิ์ของแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคของ EMMS (Energy Minimization Multi-Scale):

สำหรับ $\mathcal{E}_{_g} \leq 0.74$,

$$\beta_{gs} = 150 \frac{\left(1 - \varepsilon_g\right)^2 \mu_g}{\varepsilon_g d_p^2} + 1.75 \frac{\left(1 - \varepsilon_g\right) \rho_g |v_g - v_s|}{d_p}$$
(3.25)

สำหรับ $arepsilon_g > 0.74$,

$$\beta_{gs} = \frac{3}{4} \frac{(1 - \varepsilon_g)\varepsilon_g}{d_p} \rho_g | v_g - v_s | C_{D0} \omega(\varepsilon_g)$$
(3.26)

โดยที่

สำหรับ $0.74 < arepsilon_g \leq 0.82$,

$$\omega(\varepsilon_g) = -0.5769 + \frac{0.0214}{4(\varepsilon_g - 0.7463)^2 + 0.0044}$$
(3.27)

สำหรับ $0.82 < arepsilon_g \leq 0.97$,

$$\omega(\varepsilon_g) = -0.0101 + \frac{0.0038}{4(\varepsilon_g - 0.7789)^2 + 0.0040}$$
(3.28)

และสำหรับ $\mathcal{E}_{g} > 0.97$,

$$\omega(\varepsilon_{g}) = -31.8295 + 32.8295\varepsilon_{g} \tag{3.29}$$

3.3 ภาวะเริ่มต้นและภาวะขอบ

ในการทำการจำลองภาวะจะต้องทำการกำหนดค่าภาวะเริ่มต้นและภาวะขอบที่ใช้ในการ จำลอง ในตอนเริ่มต้น ความเร็วแก๊สและสัดส่วนปริมาตรของแต่ละวัฏภาคภายในท่อไรเซอร์ของ เครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียนจะถูกกำหนดค่าไว้ค่าหนึ่งดังที่แสดงไว้ในตารางที่ 3.1 ที่บริเวณทางเข้าวัฏภาคแก๊สความเร็วแก๊สขาเข้าถูกกำหนดให้เป็นแบบไม่สม่ำเสมอ (มีลักษณะ เป็นพาราโบลา) และแบบความเร็วสม่ำเสมอ (มีลักษณะความเร็วเท่ากันตลอดพื้นที่หน้าตัด ทางเข้า) ส่วนที่บริเวณทางเข้าของวัฏภาคของแข็งความเร็วขาเข้าถูกกำหนดให้เป็นแบบสม่ำเสมอ โดยนำค่ามาจากข้อมูลการทดลองจริง ที่บริเวณทางออก ภาวะขอบเขตที่ใช้มีค่าเท่ากับความคัน บรรยากาศ ที่บริเวณผนังของระบบ จะมีการกำหนดภาวะแบบ No-slip ยกเว้นสำหรับความเร็ว แนวสัมผัส (Tangential velocity) ของวัฏภาคของแข็ง และอุณหภูมิแกรนูลาร์ จะถูกกำหนดภาวะ ขอบเขตตามแบบของ Sinclair และ Jackson (1989) ตามสมการข้างล่าง

$$v_{t,W} = -\frac{6\mu_s \varepsilon_{s,\max}}{\pi \phi \rho_s \varepsilon_s g_0 \sqrt{3\theta}} \frac{\partial v_{s,W}}{\partial n}$$
(3.30)

และ

$$\theta_{W} = -\frac{\kappa_{s}\theta}{\gamma_{W}} \frac{\partial\theta_{W}}{\partial n} + \frac{\sqrt{3}\pi\phi\rho_{s}\varepsilon_{s}v_{s,slip}^{2}g_{0}\theta^{\frac{3}{2}}}{6\varepsilon_{s,\max}\gamma_{W}}$$
(3.31)

โดยที่

$$\gamma_W = \frac{\sqrt{3}\pi \left(1 - e_W^2\right) \varepsilon_s \rho_s g_0 \theta^{3/2}}{4\varepsilon_{s,\max}}$$
(3.32)

เมื่อ

- _{V_{s.W} คือ ความเร็วของวัฏภาคของแข็งที่บริเวณผนัง (เมตรต่อวินาที)}
- ϕ คือ ค่า Specularity Coefficient (-)
- *n* คือ เวคเตอร์เอกลักษณ์ (-)
- *v_{s.slip}* คือ ความเร็วเลื่อนไหลของวัฏภาคของแข็งที่บริเวณผนัง (เมตรต่อวินาที)
- e, คือ Restitution Coefficient ระหว่างอนุภาคกับผนัง (-)

3.4 ขั้นตอนการทดลอง

ในการจำลองภาวะท่อไรเซอร์ของเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียนในระบบสาม มิติโดยใช้โปรแกรมจำลองกระบวนการสำเร็จรูป ANSYS[®]FLUENT[®] จะทำการเปรียบเทียบกับผล การทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่าน มาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) อันได้แก่ ผลของความดันลดภายในท่อไรเซอร์ ผล ของปริมาณฟลักซ์ของแข็งในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.90 เมตร และ ผลของความหนาแน่น ของของแข็งในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.90 เมตร ดังแสดงในภาพที่ 3.3-3.5 โดยตัวแปรที่จะ ทำการศึกษามีรายละเอียดดังต่อไปนี้

3.4.1 ตัวแปรออกแบบ (Designing parameters)

3.4.1.1 ผลของรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้า

- 3.4.1.1.1 ปรับเปลี่ยนการเปิดช่องว่างของทางเข้า
- 1) 25 เปอร์เซ็นต์
- 2) 50 เปอร์เซ็นต์
- 3) 75 เปอร์เซ็นต์
- 4) 100 เปอร์เซ็นต์

3.4.1.1.2 ปรับเปลี่ยนลักษณะรูปร่างความเร็วการป้อนเข้าที่แตกต่างกัน

- 1) รูปร่างความเร็วมีลักษณะป้าน
- รูปร่างความเร็วมีลักษณะโค้ง
- 3) รูปร่างความเร็วมีลักษณะแหลม

- 3.4.1.2 ผลของขนาดรัศมีทางออกของท่อไรเซอร์
 - 1) 0.025 เมตร (25 เปอร์เซนต์เทียบกับรัศมีของท่อไรเซอร์)
 - 2) 0.050 เมตร (50 เปอร์เซนต์เทียบกับรัศมีของท่อไรเซอร์)
 - 3) 0.075 เมตร (75 เปอร์เซนต์เทียบกับรัศมีของท่อไรเซอร์)
 - 4) 0.100 เมตร (100 เปอร์เซนต์เทียบกับรัศมีของท่อไรเซอร์)

3.4.2 ตัวแปรแบบจำลอง (Modeling parameters)

- 3.4.2.1 ผลของแบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาค (Drag model)
 - 5) Gidaspow drag model
 - 6) Syamlal drag model
 - 7) Wen&Yu drag model
 - 8) EMMS drag model
- 3.4.2.2 ผลของ Specularity coefficient
 - 1) 0.50
 - 2) 0.10
 - 3) 0.001
 - 4) 0.0001
- 3.4.2.3 ผลของ Restitution coefficient
 - 1) 0.95
 - 2) 0.90
 - 3) 0.80
 - 4) 0.50
- 3.4.2.4 ผลของแบบจำลองความหนืด (Viscous model)
 - 1) Laminar
 - 2) Turbulent
- 3.4.2.5 ผลของความหนืดเสียดทาน (Frictional viscosity)
 - 1) None
 - 2) Schaeffer
- 3.4.2.6 ผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้า (Inlet granular temperature)
 - 1) 0.01 เมตรกำลังสองต่อวินาทีกำลังสอง

- 2) 0.001 เมตรกำลังสองต่อวินาทีกำลังสอง
- 3) 0.0001 เมตรกำลังสองต่อวินาทีกำลังสอง
- 4) 0.00001 เมตรกำลังสองต่อวินาทีกำลังสอง

3.4.2.7 ผลของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบ (Packing limit)

- 1) 0.56
- 2) 0.60
- 3) 0.64

3.4.3 ตัวแปรดำเนินการ (Operating parameters)

- 3.4.3.1 ผลของความเร็วแก๊สขาเข้า
 - 1) 5.2 เมตรต่อวินาที
 - 2) 7.2 เมตรต่อวินาที
 - 3) 11.0 เมตรต่อวินาที
- 3.4.3.2 ผลของปริมาณฟลักซ์ของแข็ง
 - 1) 196 กิโลกรัมต่อตารางเมตรวินาที
 - 2) 489 กิโลกรัมต่อตารางเมตรวินาที
 - 3) 721 กิโลกรัมต่อตารางเมตรวินาที

3.4.3.3 ผลของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็ง

- 1) 46 ไมโครเมตร
- 2) 76 ไมโครเมตร
- 3) 106 ใมโครเมตร
- 3.4.3.4 ผลของความหนาแน่นของอนุภาคของแข็ง
 - 1) 1,412 กิโลกรัมต่อลูกบาศก์เมตร
 - 2) 1,712 กิโลกรัมต่อลูกบาศก์เมตร
 - 3) 2,012 กิโลกรัมต่อลูกบาศก์เมตร
- 3.4.3.5 ผลของอุณหภูมิกระบวนการ
 - 1) 773.15 เคลวิน
 - 2) 1,073.15 เคลวิน
 - 3) 1,273.15 เคลวิน

3.4.3.6 ผลของความดันทางออกกระบวนการ

- 1) 50,662 พาสคาล
- 2) 101,325 พาสคาล
- 3) 202,650 พาสคาล



ภาพที่ 3.1 (ก) แผนภาพอุปกรณ์การทดลอง และ (ข) รูปวาดเชิงเรขาคณิตอย่างง่ายในระบบ สองมิติ


No.	Description	Value
1	เส้นผ่านศูนย์กลางของท่อไรเซอร์	0.20 เมตร
2	ความสูงของท่อไรเซอร์	14.20 เมตร
3	ความหนาแน่นของแก๊ส	1.2 กิโลกรัมต่อลูกบาศก์เมตร
4	ความหนืดของแก๊ส	2×10⁻⁵ กิโลกรัมต่อเมตรวินาที
5	ความหนาแน่นของอนุภาคของแข็ง	1,712 กิโลกรัมต่อลูกบาศก์เมตร
6	เส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็ง	76 ไมโครเมตร
7	ความเร็วแก๊สที่ป้อนเข้า	5.20 เมตรต่อวินาที
8	อุณหภูมิแก๊สที่ป้อนเข้า	298.15 เคลวิน
9	ความเร็วอนุภาคของแข็งที่ป้อนเข้า	0.476 เมตรต่อวินาที
10	อุณหภูมิของแข็งที่ป้อนเข้า	298.15 เคลวิน
11	สัดส่วนปริมาตรของแข็งที่ป้อนเข้า	0.60 (-)
12	ความดันที่ทางออกของวัฏภาคแก็ส/ของแข็ง	101,325 พาสคาล
13	Restitution coefficient ระหว่างอนุภาคของแข็ง	0.999
14	Restitution coefficient ระหว่างอนุภาคของแข็งกับผนัง	0.50, 0.80, 0.90 ແລະ 0.95
15	Specularity coefficient	0.0001, 0.001, 0.10 ແລະ 0.50

ตารางที่ 3.1 รายละเอียดของระบบและตัวแปรที่ใช้ในการจำลอง



ภาพที่ 3.3 ผลของข้อมูลปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร สำหรับใช้เปรียบเทียบกับผลการจำลอง โดยนำมาจากข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และ คณะ (2009)



ภาพที่ 3.4 ผลของข้อมูลความหนาแน่นของของแข็งในแนวรัศมีเฉลี่ยที่ความสูงเท่ากับ 3.90 เมตร สำหรับใช้เปรียบเทียบกับผลการจำลอง โดยนำมาจากข้อมูลการทดลอง ของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และ คณะ (2009)



ภาพที่ 3.5 ผลของข้อมูลความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ สำหรับใช้เปรียบเทียบกับผลการ จำลอง โดยนำมาจากข้อมูลการทดลอง ของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองใน ระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009)

บทที่ 4

ผลงานวิจัยและการวิเคราะห์ผล

ในส่วนนี้จะแสดงผลการจำลองของตัวแปรต่างๆ ที่มีต่ออุทกพลศาสตร์ภายในระบบ โดย ผลการจำลองของตัวแปรแบบจำลองได้ทำการตรวจสอบความถูกต้องของผลการจำลองจาก ข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัย ที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ส่วนผลการจำลองของตัวแปรออกแบบและ ตัวแปรดำเนินการจะเป็นเพียงการอธิบายถึงอุทกพลศาสตร์ที่เกิดขึ้นเท่านั้น และสุดท้ายจะเป็นผล การจำลองหาภาวะที่เหมาะสมที่สุดกับระบบที่ได้ข้อมูลมาจากผลของตัวแปรแบบจำลองที่ได้ ศึกษาไป

ในขั้นตอนแรกของการจำลองต้องหาขนาดเซลล์การคำนวณและเวลาในการคำนวณที่เข้า สู่ภาวะเสมือนคงตัว (Quasi-steady state) ที่เหมาะสมเพื่อตัดปัจจัยไม่คงที่ของการจำลองทิ้งไป ผลของขนาดเซลล์คำนวณและเวลาในการจำลองจะได้แสดงในส่วนต่อไป

4.1 ผลของขนาดเซลล์คำนวณ

ผลของขนาดเซลล์คำนวณที่ต่างกันย่อมให้ผลการจำลองที่ต่างกัน สอดคล้องกับงานวิจัย ที่ผ่านมาของ Hartge และคณะ (2009) และ Atsonios และคณะ (2011) โดยเซลล์คำนวณที่มี ความละเอียดย่อมให้ผลการจำลองที่มีความถูกต้องมากกว่า แต่เวลาในการคำนวณก็จะใช้เวลา มากตามไปด้วย จึงจำเป็นที่จะต้องหาเซลล์คำนวณที่เหมาะสมทั้งในแง่ความถูกต้องและเวลาที่ใช้ ในการจำลอง ในงานวิจัยนี้ได้ศึกษาผลของเซลล์คำนวณที่มีขนาดต่างกัน 3 ขนาด คือ 26,184, 51,789 และ 98,005 เซลล์

ภาพที่ 4.1 และ 4.2 แสดงผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของขนาด เซลล์คำนวณที่มีขนาดต่างกัน เปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ทั้งในทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากกราฟจะสังเกตได้ว่าเมื่อใช้เซลล์คำนวณที่ขนาด เท่ากับ 26,184 เซลล์ ผลการจำลองความดันลดภายในท่อไรเซอร์มีค่าสูงกว่าระบบที่ใช้เซลล์ คำนวณเท่ากับ 51,789 และ 98,005 เซลล์ เล็กน้อย ในขณะที่ความแตกต่างระหว่างเซลล์คำนวณ เท่ากับ 51,789 และ 98,005 เซลล์ เล็กน้อย ในขณะที่ความแตกต่างระหว่างเซลล์คำนวณ เก่ากับ 51,789 และ 98,005 เซลล์ คำนวณเท่ากับ 26,184 เซลล์ ยังมีความละเอียดที่ไม่เพียงพอ ผล การจำลองความดันลดจึงมีค่าสูงกว่าข้อมูลจากการทดลอง ต่อมาเมื่อเปลี่ยนขนาดเซลล์คำนวณ ให้มีความละเอียดมากขึ้นคือเท่ากับ 51,789 เซลล์ พบว่า ผลการจำลองมีค่าใกล้เคียงกับข้อมูล การทดลองมากขึ้น และเมื่อเพิ่มความละเอียดของเซลล์คำนวณเพิ่มขึ้นไปอีกเป็น 98,005 เซลล์ ผลการจำลองแสดงให้เห็นถึงความไม่แตกต่างของความละเอียดเซลล์คำนวณที่เพิ่มขึ้น ดังนั้น เซลล์คำนวณขนาดเท่ากับ 51,789 เซลล์ ก็เพียงพอต่อการจำลองแล้ว ไม่จำเป็นต้องใช้เซลล์ คำนวณที่ละเอียดกว่านี้ เนื่องจากจะใช้เวลาในการคำนวณที่มากขึ้นนั่นเอง นอกจากนี้ ยังสังเกต ว่าเซลล์คำนวณขนาดเท่ากับ 26,184 เซลล์ ผลการจำลองความดันลดบริเวณด้านบนของท่อ ไรเซอร์ไม่ถูกต้องตามหลักอุทกพลศาสตร์ กล่าวคือ ไม่สามารถแสดงผลความดันที่สูงบริเวณ ทางออกของท่อไรเซอร์ซึ่งมีปริมาณของแข็งอยู่สูงได้นั่นเอง อย่างไรก็ตาม เพื่อความถูกต้องจะ พิจารณาร่วมกับผลของสัดส่วนปริมาตรของแข็งในส่วนต่อไป

ภาพที่ 4.3 และ 4.4 แสดงผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ ของขนาดเซลล์คำนวณที่มีขนาดต่างกันทั้งในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลการจำลองแสดงให้ เห็นความแตกต่างระหว่างความละเอียดของเซลล์คำนวณเท่ากับ 26,184 เซลล์ กับ ความละเอียด เท่ากับ 51,789 และ 98,005 เซลล์ เนื่องจาก เซลล์คำนวณเท่ากับ 26,184 เซลล์ ยังไม่ละเอียด เพียงพอนั่นเอง และเมื่อเพิ่มความละเอียดของเซลล์คำนวณขึ้นไป พบว่า ผลการจำลองสัดส่วน ปริมาตรของแข็งมีค่าคงที่ ซึ่งสอดคล้องกับผลความดันลดในส่วนก่อนหน้านี้ ดังนั้น เซลล์คำนวณ ขนาด 51,789 เซลล์จึงถูกใช้ในการจำลองส่วนถัดไป

4.2 ผลของเวลาคำนวณที่เข้าสู่ภาวะเสมือนคงตัว (Quasi-steady state)

เนื่องจากในระบบฟลูอิไดเซชันจะมีความปั่นป่วนจึงเป็นการยากที่จะให้ระบบเข้าสู่ภาวะ คงตัว ดังนั้นจึงกำหนดให้เป็นภาวะเสมือนคงตัวแทน คือ มีการเปลี่ยนแปลงทางอุทกพลศาสตร์ใน ช่วงเวลาหนึ่งๆ ไม่มากนัก ภาพที่ 4.5 และ 4.6 แสดงผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อ ไรเซอร์ของเวลาในการคำนวณที่เข้าสู่ภาวะเสมือนคงตัวเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ทั้งในทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากกราฟจะสังเกตได้ว่า เมื่อเพิ่มเวลาในการจำลองจาก 10 วินาทีไปเป็น 20 วินาที เกิดความแตกต่างของการจำลองขึ้น แต่เมื่อเพิ่มเวลาขึ้นไปอีกเป็น 30 วินาที ผลการจำลองแสดงให้เห็นว่าไม่มีความแตกต่างของความ ดันลด ทั้งในทิศทาง x และทิศทาง y แสดงว่าระบบเข้าสู่ภาวะเสมือนคงตัวแล้วตั้งแต่วินาทีที่ 10-20 ส่งผลให้เมื่อเพิ่มเวลาไปอีกจนถึงวินาทีที่ 30 ผลความดันลดจึงมีค่าคงที่ นอกจากนี้ผลการ จำลองให้ค่าความดันลดที่สอดคล้องกับข้อมูลการทดลอง แต่เพื่อความถูกต้องจะมีการพิจารณา ผลของสัดส่วนปริมาตรของแข็งควบคู่กันไปด้วย

ภาพที่ 4.7 และ 4.8 แสดงผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ ของเวลาในการคำนวณที่เข้าสู่ภาวะเสมือนคงตัวทั้งในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลการจำลอง แสดงให้เห็นว่ามีความแตกต่างระหว่างช่วงเวลาที่ 0-10, 10-20 และ 20-30 ความแตกต่างระหว่าง ช่วงเวลา 0-10 วินาที กับ 10-20 วินาที พบว่า มีความแตกต่างกันค่อนข้างมากเนื่องจากระบบยัง ไม่เข้าสู่ภาวะเสมือนคงตัวนั่นเอง ส่วนในช่วงเวลา 10-20 วินาทีกับ 20-30 วินาที พบว่ามีความ แตกต่างของสัดส่วนปริมาตรของแข็งเล็กน้อย ซึ่งสอดคล้องกับผลความดันลดในส่วนก่อนหน้านี้ ดังนั้น ช่วงเวลา 20-30 วินาทีจึงถูกเลือกเพื่อใช้เป็นตัวแทนการจำลองในส่วนถัดไป



ภาพที่ 4.1 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของขนาดเซลล์คำนวณที่มีขนาด ต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองใน ระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.2 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของขนาดเซลล์คำนวณที่มีขนาด ต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองใน ระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.3 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของขนาดเซลล์คำนวณที่มี ขนาดต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.4 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของขนาดเซลล์คำนวณที่มี ขนาดต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.5 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของเวลาในการคำนวณที่เข้าสู่ภาวะ เสมือนคงตัวเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลอง ในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.6 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของเวลาในการคำนวณที่เข้าสู่ภาวะ เสมือนคงตัวเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลอง ในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.7 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของเวลาในการคำนวณที่เข้าสู่ ภาวะเสมือนคงตัวในทิศทาง x



ภาพที่ 4.8 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของเวลาในการคำนวณที่เข้าสู่ ภาวะเสมือนคงตัวในทิศทาง y

ในส่วนนี้จะเป็นการศึกษาผลของตัวแปรออกแบบ (Designing parameters) อัน ประกอบด้วย ผลของรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้า และผลขนาดทางออกของท่อไรเซอร์ ว่าจะ ส่งผลต่อระบบอย่างไร โดยมีรายละเอียดผลการจำลองดังต่อไปนี้

4.3 ผลของรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้า

รูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้าที่ต่างกันย่อมส่งผลต่ออุทกพลศาสตร์ภายในเครื่อง ปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียน (Cheng และคณะ, 1998; De Wilde และคณะ, 2005) ใน ส่วนนี้ได้ทำการศึกษาผลของรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้าที่ต่างกัน 7 รูปแบบ ดังแสดงในภาพที่ 4.9 ซึ่งสามารถแบ่งเป็นกลุ่มย่อยได้ 2 กลุ่มคือ กลุ่มที่ 1 (รูปแบบที่ 1-4) คือ กลุ่มที่ปรับเปลี่ยนพื้นที่ ช่องเปิดของทางเข้า กล่าวคือ ในการป้อนเข้าของแก๊สบริเวณด้านล่าง อาจไม่ได้ป้อนเต็ม พื้นที่หน้าตัดที่ทำการป้อน จึงทำการศึกษาโดยปรับเปลี่ยนช่องว่างการป้อนเข้าที่ต่างกัน มี รายละเอียดดังนี้ รูปแบบที่ 1 เปิดช่องว่างของทางเข้า 25 เปอร์เซ็นต์ (บริเวณสีแดงในรูปหมายถึง พื้นที่ของช่องว่างที่ป้อนแก๊สเข้า ส่วนพื้นที่สีขาวถูกตั้งค่าให้เป็นผนังด้านล่างของทางเข้า) รูปแบบที่ 2 เปิดช่องว่างของทางเข้า 50 เปอร์เซ็นต์ รูปแบบที่ 3 เปิดช่องว่างของทางเข้า 75 เปอร์เซ็นต์ และ รูปแบบที่ 4 เปิดช่องว่างของทางเข้า 100 เปอร์เซ็นต์ (หมายถึงป้อนแก๊สเข้าเต็มพื้นที่หน้าตัดของ ท่อไรเซอร์นั่นเอง) โดยทำการกำหนดความเร็วในการป้อนเข้าในทุกกรณีให้มีค่าเท่ากับ 5.2 เมตร ต่อวินาที กลุ่มที่ 2 (รูปแบบที่ 5-7) คือ กลุ่มที่ปรับเปลี่ยนลักษณะรูปร่างความเร็วการป้อนเข้า กล่าวคือ ในสายป้อนเข้าก่อนที่จะมาถึงบริเวณทางเข้าของท่อไรเซอร์ รูปร่างของความเร็วอาจมี รูปร่างที่แตกต่างกันก่อนที่จะเข้าสู่ท่อไรเซอร์ เป็นไปได้ทั้งรูปแบบการไหลแบบลามินาร์หรือแบบ เทอร์บิวเลนท์ ดังนั้นจึงทำการศึกษารูปร่างความเร็วที่ต่างกันว่าจะส่งผลอย่างไร มีรายละเอียดดังนี้ รูปแบบที่ 5 รูปร่างของความเร็วเป็นแบบลามินาร์โดยจะมีลักษณะเรียวแหลม (บริเวณตรงกลางมี ความเร็วสูงกว่าบริเวณผนังมาก) รูปแบบที่ 6 รูปร่างของความเร็วเป็นแบบ เทอร์บิวเลนท์มี ลักษณะ รูปร่างป้านลงมาเล็กน้อย และรูปแบบสุดท้าย รูปแบบที่ 7 รูปร่างของความเร็วเป็นแบบ เทอร์บิวเลนท์ที่มีลักษณะความเร็วตรงกลางน้อยกว่ารูปแบบอื่นๆ โดยสามารถดูภาพประกอบที่ ชัดเจนในภาพที่ ข1 ซึ่งอยู่ในภาคผนวก

โดยทั่วไปแล้วสำหรับกลุ่มที่ 1 (กลุ่มที่ปรับเปลี่ยนพื้นที่ช่องเปิดของทางเข้า) สามารถ ทำการศึกษาได้สองลักษณะ ลักษณะแรกคือ ลักษณะที่ปรับเปลี่ยนความเร็วเมื่อพื้นที่ช่องเปิดของ ทางเข้าเปลี่ยน เพื่อให้ปริมาณแก๊สที่ป้อนเข้าเท่ากันต่อหน่วยพื้นที่ ซึ่งผลการศึกษาจากงานวิจัยที่ ผ่านมาของ Gao และคณะ (2012) พบว่า การเปลี่ยนแปลงพื้นที่ช่องเปิดของทางเข้าที่ต่างกัน ส่งผลให้บริเวณด้านล่างของท่อไรเซอร์มีลักษณะการไหลที่ต่างกันเท่านั้น ส่วนบริเวณด้านบน ลักษณะการไหลเหมือนกันหรือการเปลี่ยนแปลงพื้นที่ช่องเปิดไม่ส่งผลนั่นเอง ลักษณะที่สองคือ ลักษณะที่กำหนดความเร็วให้เท่ากันในทุกกรณี ซึ่งเป็นลักษณะที่จำลองในงานวิจัยนี้ เนื่องจากใน ข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) ไม่ได้ให้รายละอียดลักษณะการป้อนเข้าว่า ป้อนเข้าแบบใด แต่ทำการกำหนดความเร็วในการป้อนเข้าให้มีค่าเท่ากับ 5.2 เมตรต่อวินาที จึงทำ การกำหนดความเร็วให้เท่ากับข้อมูลการทดลองแล้วทำการปรับเปลี่ยนพื้นที่การเปิดให้แตกต่างกัน เพื่อให้ได้ผลการจำลองใกล้เคียงกับข้อมูลการทดลองนั่นเอง

ผลความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 1-4 ได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.10 และ 4.11 ทั้งในทิศทาง x และ y ตามลำดับ จาก การจำลองจะเห็นได้ว่าผลของรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้าที่ต่างกันส่งผลให้ความดันลด ภายในท่อไรเซอร์มีค่าแตกต่างกัน กล่าวคือ สำหรับรูปแบบที่ 1-4 เมื่อระบบมีเปอร์เซ็นต์การเปิด ช่องว่างของทางเข้าเพิ่มขึ้น ความดันลดภายในท่อไรเซอร์มีค่าลดลง เนื่องจากเมื่อเปอร์เซ็นต์การเปิด ช่องว่างทางเข้าเพิ่มขึ้น ความดันลดภายในท่อไรเซอร์มีค่าลดลง เนื่องจากเมื่อเปอร์เซ็นต์การ เปิดช่องว่างทางเข้าเพิ่มขึ้น แก๊สที่ป้อนเข้าก็จะเพิ่มขึ้นต่อพื้นที่หน้าตัด ดังนั้นสามารถพาอนุภาค ของแข็งออกจากระบบได้มากกว่า จึงมีของแข็งในระบบน้อยกว่า ส่งผลให้ความดันลดมีค่าลดลง ตามปริมาณของแข็งที่ลดลงไปด้วย เมื่อเปรียบเทียบกับรูปแบบที่ 1 จะเห็นได้ว่ามีเปอร์เซ็นต์การ เปิดช่องว่างเพียง 25 เปอร์เซ็นต์ แก๊สที่ผ่านเข้ามาจึงพาอนุภาคของแข็งออกจากระบบได้น้อย ความดันลดภายในท่อไรเซอร์จึงสูงกว่ารูปแบบอื่นๆ มาก นั่นเอง โดยสามารถเห็นผลที่เกิดขึ้นอย่าง ชัดเจนในส่วนของรูปคอนทัวร์ที่จะได้กล่าวในส่วนต่อไป นอกจากนี้ผลที่ได้ยังสอดคล้องกันทั้ง สองทิศทาง

ภาพที่ 4.12 และ 4.13 แสดงผลความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการ ป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 5-7 ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลการ จำลอง พบว่า การเปลี่ยนลักษณะรูปร่างความเร็วการป้อนเข้าไม่ส่งผลให้ความดันลดภายในท่อ ไรเซอร์แตกต่างกันมากนัก ทั้งสองทิศทาง อย่างไรก็ตามเมื่อพิจารณาร่วมกับผลของคอนทัวร์ พบว่า รูปร่างความเร็วการป้อนเข้าที่มีลักษณะที่ป้านลง จะมีปริมาณของแข็งในระบบที่ลดลง เล็กน้อย

ภาพที่ 4.14 และ 4.15 แสดงผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความ สูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 1-4 ใน ทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลการจำลองพบว่า ระบบที่มีเปอร์เซ็นต์การเปิดช่องว่างของทางเข้า 100 เปอร์เซ็นต์ มีปริมาณฟลักซ์ของแข็งต่ำสุด และเมื่อเปอร์เซ็นต์การเปิดช่องว่างของทางเข้า ลดลง ปริมาณฟลักซ์ของแข็งก็เพิ่มขึ้น อย่างไรก็ตามสำหรับรูปแบบที่ 1-3 ผลที่ได้มีค่าใกล้เคียงกัน ทั้งในทิศทาง x และ y

ภาพที่ 4.16 และ 4.17 แสดงผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความ สูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 5-7 ใน ทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลการจำลองพบว่า การเปลี่ยนลักษณะรูปร่างความเร็วการป้อนเข้า ไม่ส่งผลให้ปริมาณฟลักซ์ของแข็งแตกต่างกันมากนัก ทั้งในทิศทาง x และ y

ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการป้อนเข้าของ ทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 1-4 ทั้งในทิศทาง x และ y ได้ถูกแสดงในภาพที่ 4.18 และ 4.19 ตามลำดับ ผลการจำลองแสดงให้เห็นว่า ระบบที่มีเปอร์เซ็นต์การเปิดช่องว่างของทางเข้าสูง จะมีสัดส่วนปริมาตรของแข็งลดลง เนื่องจากแก๊สสามารถพาอนุภาคของแข็งออกจากระบบได้ มากกว่า และเมื่อเปอร์เซ็นต์การเปิดช่องว่างของทางเข้าลดลง สัดส่วนปริมาตรของแข็งก็จะมีค่า เพิ่มขึ้น ทั้งทิศทาง x และ y โดยผลที่ได้สอดคล้องกับผลความดันลด ดังที่ได้กล่าวไป

ภาพที่ 4.20 และ 4.21 แสดงผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของ รูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 5-7 ทั้งในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลการจำลองพบว่า การเปลี่ยนลักษณะรูปร่างความเร็วการป้อนเข้าไม่ส่งผลให้สัดส่วน ปริมาตรของแข็งแตกต่างกันทั้งสองทิศทาง และสอดคล้องกับผลความดันลดที่ได้กล่าวไปข้างต้น

ภาพที่ 4.22 แสดงรูปคอนทัวร์ของสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการ ป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 1-4 จากรูปสามารถสังเกตได้อย่างซัดเจนว่า เมื่อเปอร์เซ็นต์การเปิดช่องว่างของทางเข้ามีค่าสูง ระบบจะมีปริมาณของแข็งที่ลดลง และที่ เปอร์เซ็นต์การเปิดช่องว่างของทางเข้าเท่ากับ 25 เปอร์เซ็นต์ ซึ่งมีค่าน้อยสุด รูปคอนทัวร์ (ภาพที่ 4.22 (ก)) จะมีสีของคอนทัวร์ที่เข้มกว่ารูปแบบอื่นๆ มาก แสดงถึงปริมาณของแข็งที่มีค่าสูงนั่นเอง สอดคล้องกับผลในส่วนอื่นๆ ดังที่ได้กล่าวไป

ภาพที่ 4.23 แสดงรูปคอนทัวร์ของสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการ ป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 5-7 จากรูปจะเห็นได้ว่าไม่มีความแตกต่างกัน สำหรับผลของรูปร่างความเร็วการป้อนเข้าที่ต่างกัน อย่างไรก็ตามสังเกตได้ว่าเมื่อระบบมีรูปร่าง ความเร็วการป้อนเข้าที่ป้านลง (รูปร่างความเร็วมีลักษณะเป็นแบบเทอร์บิวเลนท์มากขึ้น) จะมี ปริมาณของแข็งในระบบลดลง (สีของคอนทัวร์ดูจางกว่าเล็กน้อย) เนื่องจากว่าเมื่อพิจารณา แผนผังในภาพที่ 4.9 จะเห็นได้ว่ารูปแบบที่ 5 มีพื้นที่ส่วนสีแดง ซึ่งมีความเร็วสูงกว่าส่วนสีน้ำเงิน น้อยกว่ารูปแบบที่ 6 และ 7 จึงเป็นไปได้ว่าแก๊สสามารถพาอนุภาคของแข็งออกจากระบบได้ยาก กว่ารูปแบบที่ 6 และ 7 ส่งผลให้มีปริมาณของแข็งมากกว่านั่นเอง

จากผลของกลุ่มที่ 1 (กลุ่มที่ปรับเปลี่ยนพื้นที่ช่องเปิดของทางเข้า) สังเกตได้ว่าผลของพื้นที่ ช่องเปิดของทางเข้าส่งผลให้อุทกพลศาสตร์ต่างกันตลอดทั้งท่อไรเซอร์ เนื่องจาก ดังที่ได้กล่าวไป ในข้างต้นว่า ในงานวิจัยนี้ทำการตั้งความเร็วให้มีค่าคงที่ในทุกกรณี ผลของพื้นที่ช่องเปิดของ ทางเข้าจึงส่งผลต่อรูปแบบการไหลตลอดท่อไรเซอร์ ซึ่งสอดคล้องกับงานวิจัยของ Peng และคณะ (2011) ที่ได้ทำการศึกษาลักษณะพื้นที่เปิดของทางเข้าที่ต่างกันโดยตั้งความเร็วให้เท่ากันในทุก กรณี แล้วพบว่าผลของพื้นที่เปิดที่ต่างกันจะส่งผลให้อุทกพลศาสตร์ต่างกันตลอดช่วงความสูงของ ท่อไรเซอร์



ภาพที่ 4.9 แสดงแผนผังการจำลองรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้าที่ต่างกันทั้ง 7 รูปแบบ



ภาพที่ 4.10 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้า ที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 1-4 ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.11 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้า ที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 1-4 ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.12 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้า ที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 5-7 ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.13 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้า ที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 5-7 ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.14 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ รูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 1-4 ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.15 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ รูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 1-4 ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.16 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ รูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 5-7 ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.17 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ รูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 5-7 ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.18 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการป้อนเข้าของ ทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 1-4 ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.19 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการป้อนเข้าของ ทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 1-4 ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.20 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการป้อนเข้าของ ทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 5-7 ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.21 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการป้อนเข้าของ ทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 5-7 ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.22 รูปคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการป้อนเข้าของ ทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 1-4 โดยที่ (ก) รูปแบบที่ 1 (ข) รูปแบบที่ 2 (ค) รูปแบบที่ 3 และ (ง) รูปแบบที่ 4



ภาพที่ 4.23 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของรูปแบบการป้อนเข้า ของทางเข้าที่แตกต่างกัน สำหรับรูปแบบที่ 5-7 โดยที่ (ก) รูปแบบที่ 5 (ข) รูปแบบที่ 6 และ (ค) รูปแบบที่ 7

4.4 ผลของขนาดทางออกของท่อไรเซอร์

ขนาดทางออกของท่อไรเซอร์มีความสำคัญต่ออุทกพลศาสตร์ที่เกิดขึ้นในระบบ ขนาด ทางออกที่แตกต่างย่อมส่งผลถึงปรากฏการณ์ภายในท่อไรเซอร์ที่แตกต่าง (Cheng และคณะ, 1998; De Wilde และคณะ, 2003) ดังนั้นในงานวิจัยนี้ได้ทำการศึกษาขนาดทางออกของท่อ ไรเซอร์ที่แตกต่างกัน 4 ค่า อันได้แก่ รัศมีทางออกของท่อไรเซอร์เท่ากับ 0.100 เมตร (100 เปอร์เซนต์เทียบกับรัศมีของท่อไรเซอร์), 0.075 เมตร (75 เปอร์เซนต์เทียบกับรัศมีของท่อไรเซอร์), 0.050 เมตร (50 เปอร์เซนต์เทียบกับรัศมีของท่อไรเซอร์) และ 0.025 เมตร (25 เปอร์เซนต์เทียบกับ รัศมีของท่อไรเซอร์)

ผลความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของขนาดทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีขนาดแตกต่าง กันได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.24 และ 4.25 ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากการจำลองจะเห็นได้ว่า ผลของขนาดทางออกที่ต่างกันไม่ส่งผลให้ความดันลดบริเวณตรงกลางของท่อไรเซอร์แตกต่างกัน มากนัก แต่บริเวณด้านบนของท่อไรเซอร์ซึ่งเป็นบริเวณใกล้ทางออกจะสังเกตเห็นว่ามีความ แตกต่างกันเกิดขึ้น กล่าวคือ เมื่อรัศมีของทางออกท่อไรเซอร์มีค่าสูง ความดันลดบริเวณทางออกก็ จะมีค่าสูงตามไปด้วย เนื่องจากปริมาณของแข็งที่สามารถออกจากระบบไปได้มากกว่า (พื้นที่ ทางออกมีมาก ทำให้ของแข็งออกได้มาก) และเมื่อลดขนาดของรัศมีทางออกของท่อไรเซอร์ลงมา ความดันลดบริเวณทางออกก็จะมีค่าลดลงตามไปด้วย นอกจากนี้จะสังเกตได้ว่าเมื่อใช้รัศมี ทางออกที่มีขนาดเล็ก จะมีความดันลดภายในสูงกว่าเล็กน้อย ปรากฏการณ์ที่เกิดขึ้นสามารถ สังเกตได้อย่างชัดเจนจากผลของสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ย และรูปคอนทัวร์ ที่จะได้กล่าวถึงใน ส่วนต่อไป ในด้านผลของการจำลองในทิศทาง y พบว่ามีความสอดคล้องกัน

ภาพที่ 4.26 และ 4.27 แสดงผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความ สูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของขนาดทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีขนาดแตกต่างกันในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลการจำลองพบว่า ที่ขนาดทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าต่ำ จะมีปริมาณฟลักซ์ ของแข็งบริเวณตรงกลางของท่อไรเซอร์สูงกว่าเมื่อเทียบกับขนาดทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าสูง โดยเมื่อขนาดทางออกของท่อไรเซอร์เพิ่มขึ้น ปริมาณฟลักซ์ของแข็งบริเวณตรงกลางของท่อไรเซอร์ ก็จะมีค่าลดลง ทั้งในทิศทาง x และทิศทาง y เนื่องจากว่าขนาดทางออกที่มีขนาดเล็กนั้นจะทำให้ ของแข็งออกจากระบบได้ยาก จึงทำให้มีปริมาณของแข็งตกกลับลงหรือคงเหลือในระบบมากกว่า นั่นเอง ซึ่งจะเห็นได้ชัดจากภาพคอนทัวร์ที่จะได้กล่าวถึงในส่วนต่อไป อย่างไรก็ตาม ที่บริเวณผนัง ปริมาณฟลักซ์ของแข็งของระบบที่มีขนาดทางออกของท่อไรเซอร์ขนาดใหญ่จะมีค่าสูงกว่า และ เมื่อลดขนาดทางออกของท่อไรเซอร์ลง ปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่บริเวณผนังก็มีค่าลดลงด้วย เนื่องจากว่า ปริมาณฟลักซ์ของแข็งคิดมาจาก ความเร็วในแนวแกนคูณกับ สัดส่วนปริมาตร ของแข็งคูณกับ ความหนาแน่นของของแข็ง ถึงแม้ว่าที่ขนาดทางออกของท่อไรเซอร์ขนาดเล็กจะมี สัดส่วนปริมาตรของแข็งอยู่มากก็ตาม แต่ผลของความเร็วของแข็งตามแนวแกนที่มีค่าน้อย (เพราะ มีปริมาณของแข็งมาก) จึงทำให้ปริมาณฟลักซ์ของแข็งบริเวณผนังน้อยกว่า อีกนัยหนึ่งคือ ผลของ ความเร็วของแข็งตามแนวแกนบริเวณผนังส่งผลมากกว่าปริมาณของแข็งนั่นเอง นอกจากนี้ยัง สังเกตว่าผลในทิศทาง x ที่ขนาดทางออกของท่อไรเซอร์เท่ากับ 0.025 เมตร ซึ่งเป็นขนาดที่เล็ก ที่สุดในงานวิจัยนี้ มีความไม่สมมาตรของภาพเกิดขึ้น สาเหตุของความไม่สมมาตรในทิศทาง x เกิด มาจากเมื่อขนาดทางออกของท่อไรเซอร์มีขนาดเล็กลงส่งผลให้ของแข็งจะออกจากระบบได้ยากจึง ตกกลับลงมาด้านล่างบริเวณฝั่งเดียวกับทางออกหรือในที่นี้ก็คือในทิศทาง x นั่นเอง จึงเกิดความ ไม่สมมาตรขึ้น และเมื่อของแข็งตกลงมาส่งผลให้ของแข็งสะสมตัวอยู่บริเวณด้านขวาของท่อ ไรเซอร์ (ในทิศทาง x) มากกว่าด้านซ้ายจึงทำให้ความเร็วของแข็งตามแนวแกนในทิศทาง x บริเวณ ด้านขวาของท่อไรเซอร์มีค่าน้อยกว่าด้านซ้าย ทำให้ปริมาณฟลักซ์ของแข็งไม่สมมาตรนั่นเอง

ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของขนาดทางออกของท่อไรเซอร์ ที่แตกต่างกันทั้งในทิศทาง x และ y ได้ถูกแสดงในภาพที่ 4.28 และ 4.29 ตามลำดับ ผลการจำลอง แสดงให้เห็นว่าขนาดทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีขนาดเล็กจะมีสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงกว่าขนาด ทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีขนาดใหญ่ เนื่องจากทางออกขนาดเล็กส่งผลให้ของแข็งออกสู่ระบบได้ ยาก ดังนั้นของแข็งจึงตกกลับลงมาด้านล่าง ซึ่งสอดคล้องกับงานวิจัยที่ผ่านมาของ De Wilde และ คณะ (2003) ผลที่ได้สอดคล้องกับความดันลดที่เกิดขึ้น และในส่วนผลในทิศทาง y นั้นพบว่า เป็นไปในทิศทางเดียวกัน

ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของขนาดทางออกของท่อ ไรเซอร์ที่แตกต่างกันได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.30 เมื่อพิจารณาภาพคอนทัวร์จะเห็นได้ว่าขนาด ทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีขนาดขนาดเล็กจะมีปริมาณของแข็งในระบบสูงกว่าขนาดทางออกของ ท่อไรเซอร์ที่มีขนาดใหญ่เล็กน้อย นอกจากนี้ที่ขนาดของทางออกของท่อไรเซอร์เท่ากับ 0.025 เมตร จะเห็นถึงการตกกลับของของแข็งบริเวณด้านข้างฝั่งเดียวกันกับที่ตั้งของทางออก โดยสามารถ สังเกตได้จากในภาพที่ 4.31 (ง) ที่ระดับความสูงเท่ากับ 13 เมตร โดยสิ่งที่เกิดขึ้นแตกต่างกับ งานวิจัยที่ผ่านมาของ De Wilde และคณะ (2003) ที่ได้ศึกษาผลของขนาดทางออกในระบบสาม มิติแล้วพบว่า ทางออกที่มีขนาดเล็กจะมีโอกาสที่ของแข็งจะออกจากระบบได้ยากและตกกลับลง มาด้านตรงข้ามของทางออก สาเหตุที่ต่างกันอาจเนื่องมาจากในงานวิจัยนี้มีขนาดเครื่องปฏิกรณ์ที่ เล็กกว่า และขนาดทางออกที่เล็กมาก ส่งผลให้อนุภาคของแข็งออกจากระบบได้ยากกว่า อนุภาค ของแข็งไปชนกับผนังทางออก จึงมีโอกาสตกกลับมาฝั่งเดียวกับทางออกมากกว่าฝั่งตรงข้าม เล็กน้อย


ภาพที่ 4.24 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของขนาดทางออกของท่อไรเซอร์ที่ แตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.25 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของขนาดทางออกของท่อไรเซอร์ที่ แตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.26 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ ขนาดทางออกของท่อไรเซอร์ที่แตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.27 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ ขนาดทางออกของท่อไรเซอร์ที่แตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.28 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของขนาดทางออกของท่อ ไรเซอร์ที่แตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.29 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของขนาดทางออกของท่อ ไรเซอร์ที่แตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.30 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของขนาดทางออกของท่อ ไรเซอร์ที่แตกต่างกัน โดยที่ (ก) รัศมี = 0.100 เมตร (ข) รัศมี = 0.075 เมตร (ค) รัศมี = 0.050 เมตร และ (ง) รัศมี = 0.025 เมตร



ภาพที่ 4.31 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของขนาดทางออกของท่อ ไรเซอร์ที่แตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร และ 13.0 เมตร โดยที่ (ก) รัศมี = 0.100 เมตร (ข) รัศมี = 0.075 เมตร(ค) รัศมี = 0.050 เมตร และ (ง) รัศมี = 0.025 เมตร

ในส่วนนี้เป็นการศึกษาผลของตัวแปรแบบจำลอง (Modeling parameters) อัน ประกอบด้วย ผลของแบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาค ผลของ Specularity coefficient ผลของ Restitution coefficient ผลของแบบจำลองความหนืด ผลของความหนืดเสียด ทาน ผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้า และ ผลของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบ ที่มีต่อ อุทกพลศาสตร์ภายในระบบและนำค่าที่สอดคล้องกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) เพื่อไปหาแบบจำลองที่ดีที่สุดในส่วนท้ายของการจำลอง

4.5 ผลของแบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาค

แบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาค คือ ฟังก์ชันทางคณิตศาสตร์ซึ่งถูกนิยาม ให้เป็นตัวแทนแรงต้านการเคลื่อนที่ของวัตถุดังที่ได้แสดงสมการในบทที่ 2 โดยค่าสัมประสิทธิ์แรง ด้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคที่มีค่าสูงแสดงถึงแรงต้านการเคลื่อนที่ของวัตถุที่มาก ในงานวิจัย ที่ผ่านมาของ Jie และ Jam (2005) ได้บ่งชี้ว่าแบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคส่ง ผลอย่างมากต่อการจำลองในระบบของฟลูอิไดข์เบดในวัฏภาคแก๊ส-ของแข็ง นอกจากนี้ Esmaili และ Mahinpey (2011) ได้แสดงให้เห็นว่าแบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคที่ แตกต่างกันย่อมให้ผลที่แตกต่างกัน ดังนั้นในงานวิจัยนี้ได้ทำการศึกษาผลของตัวแปรสัมประสิทธิ์ แรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคที่แตกต่างกัน 4 แบบ คือ แบบจำลองของ EMMS (Yang และ คณะ, 2003) Gidaspow (Gidaspow และคณะ, 1992) Syamlal (Syamlal และคณะ, 1993) และ Wen&Yu (Wen และ Yu, 1966) ผลการจำลองจะถูกนำมาเปรียบเทียบกับผลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) อันได้แก่ ผลของความดันลดภายในท่อไรเซอร์ และผลของ ปริมาณฟลักซ์ของแข็งในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.90 เมตรเท่านั้น ส่วนผลของความหนาแน่น ของของแข็งในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.90 เมตร จะได้เปรียบเทียบกับแบบจำลองที่ดีที่สุดซึ่ง เป็นส่วนสุดท้ายของงานวิจัย

ผลของความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ในทิศทาง x และทิศทาง y ได้ถูกนำเสนอไว้ใน ภาพที่ 4.32 และ 4.33 ตามลำดับ จะเห็นได้ว่าแบบจำลองของ Gidaspow, Syamlal และ Wen&Yu ไม่สามารถทำนายพฤติกรรมของความดันได้ถูกต้องมากนัก กล่าวคือ ทั้งสาม แบบจำลองทำนายผลของความดันลดบริเวณด้านล่างของท่อไรเซอร์ได้ต่ำกว่าความเป็นจริง และ ลักษณะของความดันลดที่เกิดขึ้นมีลักษณะคงที่ตลอดความสูงของท่อไรเซอร์ แต่ในความเป็นจริง ความดันลดที่เกิดขึ้นควรจะมีลักษณะสูงบริเวณด้านล่าง จากนั้นค่อยๆ ลดลงเมื่อความสูงเพิ่มขึ้น และความดันจะสูงอีกครั้งบริเวณทางออกของท่อ มีลักษณะเฉพาะตัวที่เรียกว่า S-shape นั่นเอง มี เพียงแบบจำลองของ EMMS เท่านั้นที่สามารถทำนายพฤติกรรมที่เกิดขึ้นได้ สาเหตุที่เป็นเช่นนี้ เนื่องจากว่าแบบจำลองของ EMMS จะพัฒนามาจากแนวคิดการเกิดกลุ่มก้อนอนุภาค (Cluster) ที่เกิดขึ้นในระบบ (Yang และคณะ, 2003; Shah และคณะ, 2011) ส่งผลให้สามารถทำนายใน ส่วนบริเวณด้านล่างของท่อไรเซอร์ซึ่งเป็นบริเวณที่มีปริมาณของแข็งอยู่สูงนั่นเอง เมื่อเทียบกับ แบบจำลองอื่นที่ไม่มีการคิดผลของการเกิดกลุ่มก้อนอนุภาคและเป็นแบบจำลองที่คิดมาจากระบบ ที่เจือจาง อย่างไรก็ตามที่บริเวณด้านล่างผลการจำลองจากแบบจำลองของ EMMS ที่ได้มีค่าต่ำ กว่าข้อมูลการทดลองเล็กน้อย เมื่อเปรียบเทียบผลการจำลองในระบบสองมิติและสามมิติพบว่าผล ที่ได้มีความสอดคล้องกัน ค่าที่ได้มีความใกล้เคียงกัน ส่วนผลของความดันลดในทิศทาง y พบว่า ผลการจำลองสอดคล้องกันกับในทิศทาง x

ภาพที่ 4.34 และ 4.35 แสดงผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความ สูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของแบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากผลการจำลองพบว่าแบบจำลองของ EMMS ให้ผลสอดคล้องกับข้อมูลการ ทดลองมากกว่าแบบจำลองอื่นๆ เล็กน้อยเช่นเดียวกับผลของความดันลด อย่างไรก็ตามสิ่งที่ แตกต่างอย่างเห็นได้ชัดคือในทิศทางของแกน x (ภาพที่ 4.36) ผลปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยของ แบบจำลองของ Gidaspow, Syamlal และ Wen&Yu จะไม่มีความสมมาตรเนื่องจากรูปแบบของ การป้อนเข้าในทิศทางเดียว ส่งผลให้ของแข็งไปรวมกันด้านซ้ายของท่อไรเซอร์ แต่แบบจำลองของ EMMS มีความสมมาตร เนื่องจากว่ามีการคิดผลของการเกิดกลุ่มอนุภาคขึ้น จึงสามารถทำนาย การตกกลับลงมาของกลุ่มอนุภาคได้นั่นเอง เมื่อเปรียบเทียบระหว่างผลการจำลองในระบบสองมิติ และสามมิติ พบว่า ผลการจำลองในระบบสามมิติมีค่าน้อยกว่าการจำลองในระบบสองมิติ โดยเฉพาะบริเวณตรงกลางของท่อไรเซอร์ สาเหตุที่เป็นเช่นนี้เกิดมาจากในระบบสามมิติจะ พิจารณามิติความลึกซึ่งเป็นส่วนด้านหน้าและด้านหลังของท่อไรเซอร์ ดังนั้น ของแข็งจึงมีโอกาส เคลื่อนที่ไปตกบริเวณด้านหน้ากับด้านหลังของท่อไรเซอร์นอกจากบริเวณด้านข้างด้วย ส่งผลให้ ปริมาณของแข็งบริเวณตรงกลางของท่อไรเซอร์จึงลดลงนั่นเอง ผลที่เกิดขึ้นสอดคล้องกับงานวิจัยที่

ผ่านมาของ Briongos และ Guardiola (2005) และ Chalermsinsuwan และคณะ (2011) ผลของสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ ในทิศทาง x และ y ได้ถูกแสดงในภาพที่ 4.36 และ 4.37 ตามลำดับ ผล ที่ได้มีความสอดคล้องกับผลของความดันลดภายในท่อไรเซอร์กล่าวคือ แบบจำลองของ EMMS สามารถทำนายสัดส่วนปริมาตรของแข็งได้มากกว่าแบบจำลองอื่นๆ ทั้งในทิศทาง x และทิศทาง y ดังเหตุผลที่ได้กล่าวไปข้างต้น ผลที่ได้สามารถสังเกตได้อย่างชัดเจนเมื่อพิจารณาผลของคอนทัวร์ ในภาพที่ 4.40 และ 4.41 ซึ่งจะกล่าวถึงในส่วนต่อไป

ผลความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ต่างกันของ แบบจำลองแรงด้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ สำหรับทิศทาง x และ y แสดงไว้ใน ภาพที่ 4.38 และ 4.39 ตามลำดับ จะเห็นได้ว่าที่ทุกระดับความสูง (ยกเว้นที่ความสูงเท่ากับ 14 เมตรซึ่งเป็นบริเวณทางออก) ความเร็วของแข็งตามแนวแกนของแบบจำลองของ EMMS มีค่าน้อย กว่าแบบจำลองต้านการเคลื่อนที่แบบอื่นๆ เนื่องจากลักษณะเด่นของแบบจำลองที่สามารถทำนาย การเกิดกลุ่มก้อนของแข็งหรือทำนายบริเวณที่มีอนุภาคของแข็งอยู่อย่างหนาแน่นได้ดี ส่งผลให้ สามารถทำนายอนุภาคของแข็งที่เคลื่อนจากด้านล่างสู่ด้านบนได้มากกว่าแบบจำลองอื่นๆ ดังนั้น ความเร็วของแข็งตามแนวแกนจึงมีค่าต่ำกว่าเพราะสามารถทำนายปริมาณของแข็งได้มากกว่า นั่นเอง อย่างไรก็ตาม สามารถสังเกตได้ว่าที่ความสูงต่ำๆ ประมาณ 0.5-3.9 เมตร ผลความเร็ว ของแข็งตามแนวแกนในทิศทาง x และ y แตกต่างกัน ทั้งนี้เนื่องจากมีการป้อนเข้าของของแข็งเข้า ในทิศทาง x นั่นเองจึงทำให้ของแข็งไปกองบริเวณด้านซ้ายของท่อไรเซอร์ นอกจากนี้บริเวณ ทางออกที่ความสูงเท่ากับ 14 เมตรก็จะพบความไม่สมมาตรระหว่างสองทิศทางของความเร็ว ของแข็งตามแนวแกนเช่นดียวกัน

จากที่ได้กล่าวไว้ในส่วนของผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งว่าผลของความแตกต่างระหว่าง แบบจำลองสามารถพบได้ชัดเจนจากภาพคอนทัวร์ โดยในภาพที่ 4.40 แสดงภาพคอนทัวร์ผล สัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบ ต่างๆ สามารถสังเกตได้อย่างชัดเจนว่าแบบจำลองของ EMMS ที่แสดงในภาพ 4.40 (ง) มีการ เคลื่อนตัวของอนุภาคของแข็งจากด้านล่างไปสู่ด้านบนของท่อไรเซอร์ และสามารถพบถึงความ หนาแน่นของปริมาณของแข็งที่เกิดขึ้นได้ (สีที่เข้มหมายถึงสัดส่วนปริมาตรของแข็งที่มากกว่า) ในขณะที่แบบจำลองอื่นๆ ไม่พบการเกิดขึ้นในลักษณะนี้ ปรากฏเพียงลักษณะที่เจือจางตลอด ความสูงของท่อไรเซอร์เท่านั้นเอง และเมื่อพิจารณาที่บริเวณด้านล่างของท่อไรเซอร์ในภาพที่ 4.41 จะเห็นได้อย่างชัดเจนถึงปริมาณของแข็งที่มากกว่าในแบบจำลองของ EMMS ในภาพ 4.41 (ง) เมื่อเทียบกับแบบจำลองอื่นๆ

อุณหภูมิแกรนูลาร์ (Granular temperature) เป็นหนึ่งในตัวแปรที่สามารถใช้อธิบายถึง ปรากฏการณ์การเคลื่อนที่ของแก๊ส-ของแข็งภายในเครื่องปฏิกรณ์ มีนิยามคือ พลังงานจลน์ภายใน หรือความเร็วกวัดแกว่งของอนุภาคของแข็ง Tartan และ Gidaspow (2004) ได้ทำการหาอุณหภูมิ แกรนูลาร์ของอนุภาคโดยใช้ทฤษฏีจลน์การไหลของของแข็ง และพบว่า มี 2 แบบคือ อุณหภูมิ แกรนูลาร์แบบลามินาร์ (Laminar granular temperature) ซึ่งหาค่ามาจากพลังงานการกวัดแกว่ง ของอนุภาคเดี่ยว กับอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์ (Turbulent granular temperature) ที่ หาค่ามาจากค่าเฉลี่ยของ Normal Reynolds stress ที่แสดงพลังงานการกวัดแกว่งของกลุ่ม อนุภาค ในการคำนวณค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบลามินาร์จะได้ค่ามาจากตัวโปรแกรมจำลอง กระบวนการ ในขณะที่อุณหภูมิแกนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์ (θ_t) สามารถคำนวณได้จากค่าเฉลี่ย ของความเร็วกวัดแกว่งกำลังสองในสามทิศทาง ดังสมการด้านล่าง

$$\theta_t(t) \cong \frac{1}{3} \overline{v_x v_x} + \frac{1}{3} \overline{v_y v_y} + \frac{1}{3} \overline{v_z v_z}$$

$$(4.1)$$

ผลรวมระหว่างอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบลามินาร์กับอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์ จะเรียกว่า อุณหภูมิแกรนูลาร์รวม (Total granular temperature) ตารางที่ 4.1 และ 4.2 แสดงการ เปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของแบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากตาราง พบว่า แบบจำลองของ EMMS มีค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบลามินาร์กับ อุณหภูมิแกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์สูงกว่าแบบจำลองอื่นๆ ในขณะที่แบบจำลองอื่นจะมีค่า ใกล้เคียงกัน ซึ่งสอดคล้องกับอุทกพลศาสตร์ที่เกิดขึ้น เนื่องจากว่าแบบจำลองของ EMMS สามารถทำนายการเกิดกลุ่มก้อนอนุภาคในระบบได้ ส่งผลให้สามารถทำนายการสั่นหรือการ เคลื่อนที่ของอนุภาคที่เกิดขึ้นในระบบได้ดีกว่าแบบจำลองอื่นๆ และยังทำให้อุณหภูมิแกรนูลาร์รวม มีค่าสูงตามไปด้วย เมื่อพิจารณาในทุกแบบจำลองจะพบว่าอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์มี ค่าสูงกว่าอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบลามินาร์ สาเหตุเกิดจากระบบที่ทำการวิจัยเป็นระบบที่มีอนุภาค ของแข็งขนาดเล็กอยู่มาก ดังนั้น ผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์ที่แสดงถึงพลังงาน จากกลุ่มก้อนอนุภาคจึงมีผลเหนือกว่าอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบลามินาร์ที่แสดงถึงพลังงานจาก อนุภาคเดี่ยว (มีการสั่นของกลุ่มอนุภาคมากกว่าอนุภาคเดี่ยวนั่นเอง) จึงใช้ผลของอุณหภูมิ แกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์เป็นตัวแทนของระบบ นอกจากนี้ จะเห็นว่าความแตกต่างระหว่าง อุณหภูมิแกรนูลาร์แบบลามินาร์กับอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์ในแบบจำลองของ EMMS ไม่แตกต่างกันมากเมื่อเทียบกับแบบจำลองอื่นที่ค่าทั้งสองแตกต่างกันมาก เมื่อพิจารณาผลของ ความสูงพบว่าแบบจำลองของ Gidaspow, Syamlal และ Wen&Yu แสดงให้เห็นว่าเมื่อความสูง เพิ่มขึ้นอุณหภูมิแกรนูลาร์รวมมีค่าลดลง ที่เป็นเช่นนี้เกิดจากทั้งสามแบบจำลองไม่สามารถทำนาย การเคลื่อนตัวของอนุภาคของแข็งจากด้านล่างขึ้นไปด้านบนได้ ทำนายเป็นเพียงลักษณะที่เจือจาง

ดังนั้น เมื่อความสูงเพิ่มขึ้นจึงมีสัดส่วนปริมาตรของแข็งลดลง ทำให้การสั่นของอนุภาคลดลงตาม ปริมาณของแข็งนั้น อุณหภูมิแกรนูลาร์รวมจึงลดลงเมื่อความสูงเพิ่มขึ้นนั่นเอง แต่ในกรณีของ แบบจำลองของ EMMS ซึ่งสามารถทำนายการเคลื่อนตัวของอนุภาคของแข็งขึ้นสู่ด้านบนได้ พบว่า อุณหภูมิแกนูลาร์รวมมีค่าลดลงบริเวณตรงกลางท่อไรเซอร์เนื่องจากเป็นบริเวณที่มีปริมาณ ของแข็งอยู่น้อย และจะมีค่าสูงขึ้นอีกครั้งบริเวณด้านบนของท่อไรเซอร์ซึ่งที่บริเวณใกล้กับทางออก จะมีปริมาณของแข็งอยู่มาก การสั่นของอนุภาคจึงมีค่ามากตามไปด้วย ในส่วนผลของทิศทาง y ที่ ได้แสดงในตารางที่ 4.2 พบว่ามีความสอดคล้องกันกับผลในทิศทาง x เช่นเดียวกัน



ภาพที่ 4.32 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ เปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และ ผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.33 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ เปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และ ผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.34 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ แบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ เปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.35 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ แบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ เปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.36 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองแรงต้านการ เคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.37 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองแรงต้านการ เคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.38 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของแบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.39 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของแบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.40 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองแรงต้าน การเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ โดยที่ (ก) Gidaspow (ข) Wen&Yu (ค) Syamlal และ (ง) EMMS



ภาพที่ 4.41 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองแรงต้าน การเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร โดยที่ (ก) Gidaspow (ข) Wen&Yu (ค) Syamlal และ (ง) EMMS

No.	Drag model	Height (m)	Granular temperature (m ² /s ²)		
			Laminar	Turbulent	Total
1	EMMS	3.5	1.0413E-03	2.7193E-01	2.7298E-01
		7.0	9.1834E-04	2.5124E-01	2.5216E-01
		10.5	1.2111E-03	5.0493E-01	5.0614E-01
		Averaged	4.3934E-03	3.4653E-01	3.5092E-01
2	Gidaspow	3.5	8.7418E-07	2.1772E-02	2.1773E-02
		7.0	4.1879E-07	1.4411E-03	1.4415E-03
		10.5	2.5531E-08	2.0451E-04	2.0454E-04
		Averaged	6.3921E-06	9.8533E-02	7.8062E-03
3	Syamlal	3.5	6.8565E-07	8.8453E-02	8.8453E-02
		7.0	2.2301E-07	1.0998E-02	1.0999E-02
		10.5	2.0090E-08	1.4940E-03	1.4940E-03
		Averaged	8.0693E-06	1.1265E-01	3.3649E-02
4	Wen&Yu	3.5	9.2896E-07	2.4781E-02	2.4782E-02
		7.0	4.1262E-07	2.9974E-03	2.9979E-03
		10.5	2.3822E-08	2.7133E-04	2.7136E-04
		Averaged	5.8018E-06	9.6846E-02	9.3503E-03

ตารางที่ 4.1 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของแบบจำลองแรงต้าน การเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x

No.	Drag model	Height (m)	Granular temperature (m ² /s ²)		
			Laminar	Turbulent	Total
1	EMMS	3.5	1.4014E-03	2.5073E-01	2.5213E-01
		7.0	7.7762E-04	2.3831E-01	2.3909E-01
		10.5	1.0475E-03	4.8126E-01	4.8230E-01
		Averaged	4.7041E-03	3.5987E-01	3.6457E-01
2	Gidaspow	3.5	1.6804E-06	2.9373E-02	2.9375E-02
		7.0	3.4197E-07	2.8801E-03	2.8805E-03
		10.5	3.0114E-08	1.5719E-04	1.5722E-04
		Averaged	2.1704E-05	9.3363E-02	1.0804E-02
3	Syamlal	3.5	1.2312E-06	1.3335E-01	1.3335E-01
		7.0	1.7246E-07	2.2607E-02	2.2607E-02
		10.5	2.2723E-08	3.2574E-03	3.2575E-03
		Averaged	3.4063E-06	1.2336E-01	5.3071E-02
4	Wen&Yu	3.5	1.9184E-06	3.9222E-02	3.9224E-02
		7.0	3.3792E-07	5.1470E-03	5.1474E-03
		10.5	2.8833E-08	3.5912E-04	3.5915E-04
		Averaged	1.9725E-05	9.1745E-02	1.4910E-02

ตารางที่ 4.2 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของแบบจำลองแรงต้าน การเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคแบบต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง y

4.6 Specularity coefficient

ค่า Specularity coefficient เป็นหนึ่งในตัวแปรปรับค่าที่ผนังคู่กับค่า Restitution coefficient ซึ่งจะได้กล่าวในส่วนต่อไป ตัวแปรนี้แสดงถึง สัดส่วนของการชนที่ถ่ายเทโมเมนตัม ไปสู่ผนังของระบบ หรืออีกนัยหนึ่งสามารถอธิบายได้ว่าผนังมีแรงเฉือนหรือความขรุขระมากน้อย เพียงใด ค่า Specularity coefficient ที่มีค่าเท่ากับศูนย์ หมายถึง จะมีปริมาณโมเมนตัมที่ถ่ายเท ไปสู่ผนังของระบบน้อยหรือผนังไม่มีความขรุขระ ขณะที่ค่าเท่ากับหนึ่งหมายถึงปริมาณโมเมนตัม ที่ถ่ายเทไปสู่ผนังของระบบมากหรือผนังมีความขรุขระนั่นเอง ในงานวิจัยนี้ได้ทำการศึกษาผลของ ค่า Specularity coefficient ที่แตกต่างกันทั้งสิ้นจำนวน 4 ค่า ดังนี้ 0.5, 0.10, 0.001 และ 0.0001

ผลของความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของค่า Specularity coefficient ที่แตกต่างกัน ทั้งในทิศทาง x และ y ได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.42 และ 4.43 ตามลำดับ ผลการจำลอง พบว่า ความ ดันลดมีค่าเป็นไปตามอุทกพลศาสตร์ คือ มีลักษณะสูงบริเวณด้านล่าง จากนั้น ค่อยๆ ลดลงมา เมื่อความสูงเพิ่มขึ้น และความดันลดจะสูงอีกครั้งบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ นอกจากนี้ จะเห็น ได้ว่าผลของค่า Specularity coefficient ที่ต่างกันไม่ส่งผลให้ความดันลดภายในท่อไรเซอร์ แตกต่างกันทั้งในทิศทาง x และทิศทาง y ซึ่งสอดคล้องกับงานวิจัยที่ผ่านมาของ McKeen และ Pugsley (2003) และ Almuttahar และ Taghipour (2008) ที่แสดงให้เห็นว่าค่า Specularity coefficient ส่งผลเล็กน้อยต่ออุทกพลศาสตร์ในระบบ เป็นเพียงตัวแปรที่ปรับค่าให้สอดคล้องกับ การทดลองเท่านั้น โดยผลการจำลองที่ได้มีแนวโน้มที่สอดคล้องกับข้อมูลการทดลองและการ จำลองในระบบสองมิติ

ภาพที่ 4.44 และ 4.45 แสดงผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความ สูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของค่า Specularity coefficient ที่แตกต่างกันในทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากผลการจำลอง พบว่า ค่า Specularity coefficient เท่ากับ 0.5 ให้ผลสอดคล้องกับข้อมูลการ ทดลองมากกว่าค่าอื่นๆ และเมื่อลดค่า Specularity coefficient ลง ส่งผลให้ปริมาณฟลักซ์ ของแข็งบริเวณตรงกลางท่อไรเซอร์มีค่าลดลงทั้งในทิศทาง x และทิศทาง y เนื่องจากว่า ค่า Specularity coefficient ที่น้อยแสดงถึงปริมาณของโมเมนตัมที่ถ่ายเทไปสู่ผนังของระบบน้อยหรือ ผนังไม่มีความขรุขระ จึงทำให้อนุภาคของแข็งตกลงบริเวณผนังมาก อีกนัยหนึ่งคือ บริเวณตรง กลางของท่อไรเซอร์ก็จะมีปริมาณของแข็งน้อยลงนั่นเอง ซึ่งสามารถสังเกตได้ว่าค่า Specularity coefficient ที่น้อยสุดในการจำลองนี้คือ 0.0001 มีปริมาณของแข็งบริเวณตรงกลางท่อไรเซอร์น้อย กว่าค่าอื่นๆ ผลการจำลองที่ได้สอดคล้องกับงานวิจัยที่ผ่านมาของ Benyahia และคณะ (2005) และ Almuttahar และ Taghipour (2008) ที่ได้เสนอว่าค่า Specularity coefficient ที่น้อยจะ ส่งผลให้ปริมาณของแข็งที่บริเวณผนังของระบบนั้นสูงขึ้น

ผลของสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของค่า Specularity coefficient ที่ แตกต่างทั้งสองทิศทางได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.46 และ 4.47 ผลที่ได้พบว่า สัดส่วนปริมาตรของแข็ง จะมีค่าสูงบริเวณด้านล่างและด้านบนของท่อไรเซอร์ และพบว่าค่า Specularity coefficient ที่ แตกต่างกันไม่ส่งผลให้สัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยแตกต่างกัน ซึ่งสอดคล้องกับผลของความดัน ลดดังที่ได้กล่าวไป เมื่อเปรียบเทียบผลระหว่างสองทิศทางพบว่า มีความเหมือนกันทั้งสองทิศทาง

ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ต่างกัน ของค่า Specularity coefficient ที่แตกต่างทั้งทิศทาง x และ y ได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.48 และ4.49 ตามลำดับ จะเห็นได้ว่าผลของค่า Specularity coefficient ที่แตกต่างกันไม่ส่งผลให้ความเร็ว แตกต่างกันดังที่ได้กล่าวไปว่าตัวแปรนี้ไม่ส่งผลต่อระบบเท่าใดนัก เมื่อพิจารณาในแต่ละความสูง จะพบว่า ที่ความสูงต่ำๆ ความเร็วของแข็งตามแนวแกนจะมีค่าน้อยกว่าที่ความสูงมากขึ้น เนื่องจากที่บริเวณด้านล่างเป็นบริเวณที่มีอนุภาคของแข็งอยู่ปริมาณมากจึงส่งผลให้ความเร็ว ของแข็งตามแนวแกนมีค่าน้อยกว่าเมื่อเทียบกับระดับความสูงที่เพิ่มขึ้น ซึ่งมีปริมาณของแข็งอยู่ น้อยนั่นเอง สอดคล้องกับงานวิจัยที่ผ่านมาของ Zhang และคณะ (2008) และ Hartge และคณะ (2009) ที่ค้นพบว่า เมื่อความสูงเพิ่มขึ้นความเร็วของแข็งตามแนวแกนมีแนวใน้มที่จะเพิ่มขึ้น เนื่องจากปริมาณของแข็งที่ลดลงนั่นเอง ในด้านผลระหว่างสองทิศทาง พบว่า ไม่มีความแตกต่าง กัน เพียงแต่บริเวณความสูงต่ำๆ ผลความเร็วในแนวแกนในทิศทาง x และ y มีค่าแตกต่างกัน เนื่องจากผลของการป้อนเข้าในทิศทาง x นั่นเอง และบริเวณทางออกที่ความสูงเท่ากับ 14 เมตรก็ จะพบความไม่สมมาตรระหว่างสองทิศทางของความเร็วของแข็งตามแนวแกนเช่นเดียวกัน

ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของค่า Specularity coefficient ที่แตกต่างกัน ได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.50 สังเกตเห็นได้ว่าทุกค่า Specularity coefficient จะมีการเคลื่อนตัวของอนุภาคของแข็งจากด้านล่างไปสู่ด้านบนของท่อไรเซอร์ และค่า Specularity coefficient ที่แตกต่างกันไม่ส่งผลต่อระบบมากนัก ซึ่งสอดคล้องกับผลที่ได้กล่าวไป ข้างต้น และเมื่อพิจารณาที่บริเวณด้านล่างของท่อไรเซอร์ในภาพที่ 4.51 จะเห็นได้อย่างชัดเจนถึง ความไม่แตกต่างกันของผลที่เกิดขึ้น

ตารางที่ 4.3 และ 4.4 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของ ค่า Specularity coefficient ค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง × และ y ตามลำดับ จากตาราง พบว่า ทุกค่าของ Specularity coefficient ผลของอุณหภูมิ แกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์มีค่าสูงกว่าอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบลามินาร์ เนื่องจากอุณหภูมิ แกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์ที่คิดมาจากกลุ่มอนุภาคมีผลเหนือกว่าอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบ ลามินาร์ที่คิดมาจากอนุภาคเดี่ยว ดังที่ได้กล่าวไป ผลของค่า Specularity coefficient ที่ต่างกัน ส่งผลให้ค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์แตกต่างกันไปด้วย จะสังเกตได้ว่าค่า Specularity coefficient ที่ น้อยจะมีอุณหภูมิแกรนูลาร์รวมเฉลี่ยสูงกว่า แต่ที่ค่า Specularity coefficient เท่ากับ 0.1 และ 0.5 พบว่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ไม่แตกต่างกันมากนักซึ่งอาจเนื่องจากมีค่าที่ใกล้เคียงกัน เมื่อพิจารณาผล ของความสูง พบว่า อุณหภูมิแกรนูลาร์รวมมีค่าลดลงบริเวณตรงกลางท่อไรเซอร์และจะมีค่าสูงขึ้น อีกครั้งบริเวณด้านบนของท่อไรเซอร์ ในทุกค่าของ Specularity coefficient เนื่องจากปริมาณ ของแข็งที่ลดลงและเพิ่มขึ้นบริเวณตรงกลางและใกล้ทางออกตามลำดับนั่นเอง ในส่วนผลของ ทิศทาง y ที่ได้แสดงในตารางที่ 4.4 พบว่ามีความสอดคล้องในทิศทาง x เช่นเดียวกัน



ภาพที่ 4.42 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของค่า Specularity coefficient ที่ แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลอง ในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.43 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของค่า Specularity coefficient ที่ แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลอง ในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.44 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ ค่า Specularity coefficient ที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และ คณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.45 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ ค่า Specularity coefficient ที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และ คณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.46 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของค่า Specularity coefficient ที่แตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.47 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของค่า Specularity coefficient ที่แตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.48 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของค่า Specularity coefficient ต่างๆ ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.49 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของค่า Specularity coefficient ต่างๆ ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.50 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของค่า Specularity coefficient ที่แตกต่างกัน โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 0.5 (ข) 0.1 (ค) 0.001 และ (ง) 0.0001



ภาพที่ 4.51 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของค่า Specularity coefficient ที่แตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 0.5 (ข) 0.1 (ค) 0.001 และ (ง) 0.0001

No.	Specularity coefficient	Height (m)	Granular temperature (m ² /s ²)		
			Laminar	Turbulent	Total
1	0.0001	3.5	1.0413E-03	2.7193E-01	2.7298E-01
		7.0	9.1834E-04	2.5124E-01	2.5216E-01
		10.5	1.2111E-03	5.0493E-01	5.0614E-01
		Averaged	4.3934E-03	3.4653E-01	3.5092E-01
2	0.001	3.5	1.0324E-05	1.9155E-01	1.9156E-01
		7.0	9.7653E-06	2.6131E-01	2.6132E-01
		10.5	6.5372E-06	3.7291E-01	3.7292E-01
		Averaged	4.5593E-05	2.9372E-01	2.9377E-01
3	0.1	3.5	2.4722E-05	3.1273E-01	3.1276E-01
		7.0	2.0538E-05	1.1219E-01	1.1221E-01
		10.5	1.6983E-05	2.0044E-01	2.0046E-01
		Averaged	6.5751E-05	2.0004E-01	2.0010E-01
4	0.5	3.5	2.5074E-05	2.4762E-01	2.4764E-01
		7.0	2.1177E-05	1.6786E-01	1.6788E-01
		10.5	1.7405E-05	2.5226E-01	2.5228E-01
		Averaged	6.2329E-05	2.1768E-01	2.1775E-01

ตารางที่ 4.3 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของค่า Specularity coefficient ค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x
No	Specularity	Hoight (m)	C repulse temperature (m^2/c^2)		
NO.	coefficient	Height (m)	Granular lemperalure (m /s)		e (m /s)
			Laminar	Turbulent	Total
1	0.0001	3.5	1.4014E-03	2.5073E-01	2.5213E-01
		7.0	7.7762E-04	2.3831E-01	2.3909E-01
		10.5	1.0475E-03	4.8126E-01	4.8230E-01
		Averaged	4.7041E-03	3.5987E-01	3.6457E-01
0	0.001	0.5			
2	0.001	3.5	1.0584E-05	1.9801E-01	1.9802E-01
		7.0	8.2819E-06	2.3660E-01	2.3661E-01
		10.5	6.4934E-06	3.5595E-01	3.5595E-01
		Averaged	7.4447E-05	3.0030E-01	3.0037E-01
3	0.1	3.5	2.2171E-05	3.0696E-01	3.0698E-01
		7.0	1.9604E-05	1.1172E-01	1.1174E-01
		10.5	2.1116E-05	1.9082E-01	1.9084E-01
		Averaged	8.6791E-05	2.1528E-01	2.1536E-01
4	0.5	3.5	2.2209E-05	2.5093E-01	2.5095E-01
		7.0	2.0114E-05	1.6457E-01	1.6459E-01
		10.5	2.1463E-05	2.4366E-01	2.4368E-01
		Averaged	7.9313E-05	2.2966E-01	2.2974E-01

ตารางที่ 4.4 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของค่า Specularity coefficient ค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง y

4.7 Restitution coefficient

ค่า Restitution coefficient ระหว่างอนุภาคและผนัง เป็นหนึ่งในตัวแปรปรับค่าที่ผนังดังที่ ได้กล่าวไว้ นิยามของตัวแปรนี้จะบ่งบอกถึงปริมาณของพลังงานที่สูญสลายไปเนื่องจากการชนกัน ของอนุภาคและผนัง การมีค่าเท่ากับศูนย์หมายถึงพลังงานสูญเสียที่สูง การมีค่าเท่ากับหนึ่งแสดง ถึงพลังงานสูญเสียที่ต่ำ ในส่วนนี้ได้ทำการศึกษาผลของ ค่า Restitution coefficient จำนวน 4 ค่า ประกอบด้วยค่าเท่ากับ 0.50, 0.80, 0.90 และ 0.95

ภาพที่ 4.52 และ 4.53 แสดงผลของความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของค่า Restitution coefficient ที่แตกต่างกันในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลที่ได้ พบว่า ความดันลดมี ค่าสูงบริเวณด้านล่าง จากนั้นค่อยๆ ลดลงเมื่อความสูงเพิ่มขึ้น และความดันจะสูงอีกครั้งบริเวณ ทางออกของท่อไรเซอร์ ในด้านความแตกต่างของค่า Restitution coefficient ที่ต่างกัน พบว่า ไม่ ส่งผลให้ความดันลดภายในท่อไรเซอร์แตกต่างกันทั้งในทิศทาง x และทิศทาง y เช่นเดียวกันกับค่า Specularity coefficient และผลการจำลองที่ได้มีแนวโน้มที่สอดคล้องกับข้อมูลการทดลองและ การจำลองในระบบสองมิติ

ภาพที่ 4.54 และ 4.55 แสดงผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความ สูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของค่า Restitution coefficient ที่แตกต่างกันในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ดังที่ได้กล่าวไปว่าตัวแปรปรับค่าที่บริเวณผนังส่งผลน้อยต่ออุทกพลศาสตร์ภายในระบบ เป็นเพียง ตัวแปรที่ปรับค่าให้สอดคล้องกับการทดลองเท่านั้น เมื่อพิจารณาจากกราฟจะเห็นได้ว่าผลการ จำลองที่ได้ไม่แตกต่างกัน เมื่อค่า Restitution coefficient แตกต่างกัน ทั้งในทิศทาง x และ ทิศทาง y ซึ่งสอดคล้องกับงานวิจัยที่ผ่านมาของ McKeen และ Pugsley (2003) และ Almuttahar และ Taghipour (2008) ที่สังเกตว่าการเปลี่ยนค่า Restitution coefficient จากช่วง 0.5-0.99 ไม่ส่งผล ต่อการทำนายแบบจำลองเท่าใดนัก แต่ในทางทฤษฏีค่า Restitution coefficient ที่น้อย (ค่าเข้า ใกล้ศูนย์) หมายถึงของแข็งมีการชนกับผนังแบบไม่ยืดหยุ่น มีการสูญเสียพลังงานสูง ดังนั้น ของแข็งจึงจะตกปริเวณผนังมาก ยิ่งเพิ่มค่า Restitution coefficient ขึ้นไปบริเวณผนังจะมีปริมาณ ของแข็งจิดลง ในขณะที่บริเวณตรงกลางของท่อไรเซอร์จะมีปริมาณของแข็งเพิ่มขึ้น แต่ที่ไม่เป็น เช่นนี้เป็นไปได้ว่าในระบบนี้ ตัวแปรตัวนี้ไม่ส่งผลหรือส่งผลน้อยมากเมื่อพิจารณาจากผลที่ได้จะ เห็นว่ามีค่าใกล้เคียงกันจนถือว่าไม่มีนัยสำคัญ และบริเวณด้านล่างเป็นบริเวณที่มีความปั่นป่วน มากผลการจำลองที่ได้จึงไม่เป็นไปตามทฤษฎี โดยค่า Restitution coefficient ที่ให้ผลการจำลอง ใกล้เคียงกับข้อมูลการทดลองคือ ค่าเท่ากับ 0.95 ผลของสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของค่า Restitution coefficient ที่ แตกต่างกันในทิศทาง x และ y ได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.56 และ 4.57 ตามลำดับ ผลที่ได้ พบว่า สัดส่วนปริมาตรของแข็งสอดคล้องกับความดันลดที่เกิดขึ้นในระบบ คือจะมีค่าสูงบริเวณด้านล่าง และด้านบนของท่อไรเซอร์ และผลของค่า Restitution coefficient ที่แตกต่างกันไม่ส่งผลให้ สัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยแตกต่างกันทั้งในทิศทาง x และทิศทาง y

ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ต่างกัน ของค่า Restitution coefficient ที่แตกต่างทั้งทิศทาง x และ y ได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.58 และ 4.59 ตามลำดับ จะเห็นได้ว่าผลของค่า Restitution coefficient ที่ต่างกันไม่ส่งผลให้ความเร็วแตกต่าง กันดังที่ได้กล่าวไป และที่บริเวณด้านล่าง ความเร็วของแข็งตามแนวแกนจะมีค่าน้อยกว่าที่บริเวณ ด้านบน เนื่องจากปริมาณของแข็งด้านล่างที่มากกว่าบริเวณด้านบนนั่นเอง เมื่อพิจารณาความ แตกต่างในสองทิศทาง พบว่า มีเพียงบริเวณด้านล่างและด้านบน ที่มีความแตกต่างของความเร็ว เนื่องจากผลของการป้อนเข้าและผลของทางออกดังที่ได้เคยกล่าวไป

ภาพที่ 4.60 แสดงคอนทัวร์ของผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของค่า Restitution coefficient ที่แตกต่างกัน จากภาพสามารถสังเกตการเคลื่อนที่ของอนุภาคของแข็ง จากด้านล่างไปสู่ด้านบนของท่อไรเซอร์ได้ในทุกๆ ค่าของ Restitution coefficient และดังที่ได้ กล่าวไปว่าผลของค่า Restitution coefficient ที่แตกต่างกันไม่ส่งผลต่อระบบ โดยจะเห็นได้ชัดเจน เมื่อพิจารณาร่วมกับภาพคอนทัวร์ที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตรดังที่แสดงในภาพที่ 4.61

ผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของค่า Restitution coefficient ค่าต่างๆ ที่ระดับ ความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ได้แสดงไว้ในตารางที่ 4.5 และ 4.6 ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากตาราง พบว่า ผลของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์มีค่าสูงกว่าอุณหภูมิ แกรนูลาร์แบบลามินาร์ ในทุกค่าของ Restitution coefficient เมื่อพิจารณาถึงความแตกต่างของ ค่า Restitution coefficient ที่มีต่ออุณหภูมิแกรนูลาร์ พบว่า ไม่มีความแตกต่างกันมาก หรือต่าง เพียงเล็กน้อย ซึ่งสอดคล้องกับผลการจำลองในส่วนที่ได้กล่าวไป ในแง่ผลของความสูงที่มีต่อ อุณหภูมิแกรนูลาร์นั้น พบว่า อุณหภูมิแกรนูลาร์รวบมีค่าลดลงบริเวณตรงกลางท่อไรเซอร์และจะมี ค่าสูงขึ้นอีกครั้งบริเวณด้านบนของท่อไรเซอร์ เนื่องจากปริมาณของแข็งที่ลดลงและเพิ่มขึ้นบริเวณ ตรงกลางและใกล้ทางออกตามลำดับนั่นเอง ในส่วนผลของทิศทาง y ที่ได้แสดงในตารางที่ 4.6 พบว่า มีความสอดคล้องในทิศทาง x เช่นเดียวกัน



ภาพที่ 4.52 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของค่า Restitution coefficient ที่ แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลอง ในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.53 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของค่า Restitution coefficient ที่ แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลอง ในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.54 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ ค่า Restitution coefficient ที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และ คณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.55 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ ค่า Restitution coefficient ที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และ คณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.56 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของค่า Restitution coefficient ที่แตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.57 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของค่า Restitution coefficient ที่แตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.58 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของค่า Restitution coefficient ต่างๆ ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.59 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของค่า Restitution coefficient ต่างๆ ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.60 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของค่า Restitution coefficient ที่แตกต่างกัน โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 0.50 (ข) 0.80 (ค) 0.90 และ (ง) 0.95



ภาพที่ 4.61 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของค่า Restitution coefficient ที่แตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 0.50 (ข) 0.80 (ค) 0.90 และ (ง) 0.95

No.	Restitution coefficient	Height (m)	Granular temperature (m²/s²)		
			Laminar	Turbulent	Total
1	0.95	3.5	5.1688E-05	3.1770E-01	3.1776E-01
		7.0	3.8683E-05	2.3437E-01	2.3441E-01
		10.5	1.9766E-05	3.5608E-01	3.5610E-01
		Averaged	1.2749E-04	2.8640E-01	2.8653E-01
2	0.90	3.5	2.1626E-05	3.7134E-01	3.7136E-01
		7.0	1.7474E-05	2.5971E-01	2.5972E-01
		10.5	1.0936E-05	4.3789E-01	4.3790E-01
		Averaged	7.7123E-05	3.2707E-01	3.2715E-01
3	0.80	3.5	1.0413E-03	2.7193E-01	2.7298E-01
		7.0	9.1834E-04	2.5124E-01	2.5216E-01
		10.5	1.2111E-03	5.0493E-01	5.0614E-01
		Averaged	4.3934E-03	3.4653E-01	3.5092E-01
4	0.50	3.5	3.1756E-06	2.7441E-01	2.7441E-01
		7.0	2.9253E-06	2.8398E-01	2.8398E-01
		10.5	2.3242E-06	3.6832E-01	3.6832E-01
		Averaged	1.1645E-05	3.0966E-01	3.0967E-01

ตารางที่ 4.5 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของค่า Restitution coefficient ค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x

Na	Restitution	Height (m) Granular temperature (m ² /s ²)	(1, 2)		
NO.	coefficient		e (m /s)		
			Laminar	Turbulent	Total
1	0.95	3.5	5.8816E-05	3.2647E-01	3.2653E-01
		7.0	3.1585E-05	2.3243E-01	2.3246E-01
		10.5	1.7299E-05	3.3304E-01	3.3306E-01
		Averaged	1.6823E-04	3.0354E-01	3.0371E-01
0	0.00	0.5			0 74005 04
Ζ	0.90	3.5	2.2080E-05	3.7124E-01	3.7126E-01
		7.0	1.4339E-05	2.4907E-01	2.4909E-01
		10.5	1.0646E-05	4.2246E-01	4.2247E-01
		Averaged	9.8152E-05	3.3738E-01	3.3748E-01
3	0.80	3.5	1.4014E-03	2.5073E-01	2.5213E-01
		7.0	7.7762E-04	2.3831E-01	2.3909E-01
		10.5	1.0475E-03	4.8126E-01	4.8230E-01
		Averaged	4.7041E-03	3.5987E-01	3.6457E-01
4	0.50	3.5	3.5231E-06	2.8502E-01	2.8502E-01
		7.0	2.4636E-06	2.7673E-01	2.7674E-01
		10.5	2.1123E-06	3.4677E-01	3.4677E-01
		Averaged	1.5459E-05	3.1988E-01	3.1989E-01

ตารางที่ 4.6 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของค่า Restitution coefficient ค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง y

4.8 อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้า

อุณหภูมิแกรนูลาร์ (Granular temperature) คือ พลังงานจลน์ภายใน หรือความเร็วกวัด แกว่งของอนุภาคของแข็งดังที่ได้กล่าวไป ค่ายิ่งมากแสดงถึงพลังงานภายในที่สูง อนุภาคจะมีการ เคลื่อนที่หรือการสั่นที่มากนั่นเอง ในส่วนนี้จะทำการศึกษาผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ของอนุภาค ของแข็งที่ป้อนเข้าสู่ระบบในภาวะตอนเริ่มต้นของกระบวนการว่าส่งผลอย่างไรต่ออุทกพลศาสตร์ ภายในระบบ โดยจะทำการตั้งค่าให้แตกต่างกันทั้งสิ้น 4 ค่าอันประกอบไปด้วยค่า ดังนี้ 0.01, 0.001, 0.0001 และ 0.00001 เมตรกำลังสองต่อวินาทีกำลังสอง

ผลความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าที่แตกต่างกันได้ แสดงไว้ในภาพที่ 4.62 และ 4.63 ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ สิ่งที่สังเกตได้จากกราฟ คือ ความแตกต่างบริเวณด้านล่างของท่อไรเซอร์ซึ่งเป็นบริเวณที่ป้อนของแข็งเข้ามาเมื่อค่าอุณหภูมิ แกรนูลาร์ขาเข้าเปลี่ยนแปลง กล่าวคือ อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าที่มีค่าสูง หมายถึง อนุภาค ของแข็งมีพลังงานภายในสูง จึงเคลื่อนที่ไปด้านบนของท่อไรเซอร์ได้เร็วกว่า ดังนั้น ปริมาณ ของแข็งบริเวณด้านล่างจึงมีค่าน้อย ส่งผลให้ความดันลดมีค่าน้อยนั่นเอง และเมื่อลดค่าอุณหภูมิ แกรนูลาร์ขาเข้าลง ความดันลดบริเวณด้านล่างจะเพิ่มขึ้นเช่นกัน ปรากฏการณ์ที่เกิดขึ้นสามารถ สังเกตได้อย่างชัดเจนจากผลของสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ย และภาพคอนทัวร์ ที่จะได้กล่าวถึง ในส่วนต่อไป เมื่อพิจารณาผลระหว่างสองทิศทางพบว่าเป็นไปในลักษณะเดียวกัน

ภาพที่ 4.64 และ 4.65 แสดงผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความ สูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าที่แตกต่างกันในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลการจำลอง พบว่า ที่ค่าของอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าที่มีค่าต่ำ จะมีปริมาณฟลักซ์ของแข็งน้อย กว่าเมื่อเทียบกับที่อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าที่มีค่าสูง และเมื่อเพิ่มค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้า ส่งผลให้ปริมาณฟลักซ์มีค่าเพิ่มขึ้นตามไปด้วย ทั้งในทิศทาง x และทิศทาง y เนื่องจากว่า ปริมาณฟลักซ์ของแข็งคิดมาจาก ความเร็วในแนวแกนคูณกับ สัดส่วนปริมาตรของแข็งคูณกับ ความหนาแน่นของของแข็ง ถึงแม้ว่าที่อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าค่าต่ำจะมีสัดส่วนปริมาตรของแข็งคูณกับ ความหนาแน่นของของแข็ง ถึงแม้ว่าที่อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าค่าต่ำจะมีสัดส่วนปริมาตรของแข็ง อยู่มากก็ตาม แต่ผลของความเร็วของแข็งตามแนวแกนที่มีค่าน้อย (เพราะมีปริมาณของแข็งมาก) จึงทำให้ปริมาณฟลักซ์ของแข็งน้อยกว่า อีกนัยหนึ่งคือ ผลของความเร็วของแข็งตามแนวแกนที่มี ค่าลดลงเมื่ออุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าลดลงส่งผลมากกว่านั่นเอง สิ่งนี้จะได้รับการยืนยันในส่วน ของผลความเร็วของแข็งตามแนวแกนที่จะกล่าวในส่วนถัดไป และยังพบว่าค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ ขาเข้าเท่ากับ 0.001 ให้ค่าสอดคล้องกับข้อมูลการทดลองมากที่สุด ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าที่ แตกต่างกันทั้งในทิศทาง x และ y ได้ถูกแสดงในภาพที่ 4.66 และ 4.67 ตามลำดับ ผลการจำลอง แสดงให้เห็นว่าที่อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าค่าต่ำๆ จะมีสัดส่วนปริมาตรของแข็งบริเวณด้านล่าง มากกว่าค่าที่อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าสูง เนื่องจากว่าที่อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าต่ำ อนุภาค ของแข็งมีพลังงานน้อยส่งผลให้เคลื่อนที่ไปด้านบนของท่อไรเซอร์ช้ากว่าเมื่อเทียบกับอนุภาคที่มี พลังงานสูง ดังนั้น ของแข็งจึงอยู่บริเวณด้านล่างมากกว่านั่นเอง ผลที่ได้สอดคล้องกับความดันลด ที่เกิดขึ้น คือ ยิ่งลดค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้า ปริมาณของแข็งบริเวณด้านล่างก็จะเพิ่มขึ้นอย่าง ชัดเจน ผลที่ได้สอดคล้องทั้งในทิศทาง x และ y

ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ต่างกัน
ของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าที่แตกต่างในทิศทาง x และ y ได้ถูกแสดงไว้ในภาพที่ 4.68 และ
4.69 ตามลำดับ จากกราฟ พบว่า ผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าส่งผลที่ระดับความสูงต่ำๆ
เท่านั้น กล่าวคือ ที่อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าค่าต่ำจะมีความเร็วของแข็งตามแนวแกนน้อยกว่าเมื่อ
เทียบกับอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าที่มีค่าสูงเนื่องจาก ปริมาณของแข็งที่มากกว่าที่ระดับความสูง
เดียวกัน (ปริมาณของแข็งที่มากกว่า ส่งผลให้ความเร็วของแข็งตามแนวแกนมีค่าน้อย เป็น
ลักษณะทั่วไปทางอุทกพลศาสตร์ที่เกิดขึ้นภายในท่อไรเซอร์ (Benyahia และคณะ, 2000;
Almuttahar และ Taghipour, 2008) และค่าความเร็วของแข็งตามแนวแกนจะเพิ่มขึ้นเมื่อค่า
อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าสูงขึ้น แต่ที่ระดับความสูงเท่ากับ 0.5 เมตรซึ่งเป็นบริเวณที่มีความปั่นปวน
และอนุภาคของแข็งที่ป้อนเข้ามาเมื่อได้รับพลังงานที่สูงจึงเคลื่อนตัวไปด้านบนอย่างรวดเร็วกว่า
บริเวณตรงกลางของท่อไมเซอร์ ในส่วนของผลในทิศทาง y นั้น พบว่า มีความสอดคล้องกับทิศทาง
x และพบความแตกต่างเนื่องจากความไม่สมมาตรจากการป้อนเข้าในทิศทาง x เช่นเดียวกับผล

ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ขา เข้าที่แตกต่างกันได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.70 เมื่อพิจารณาภาพคอนทัวร์จะเห็นได้ว่าที่อุณหภูมิ แกรนูลาร์ขาเข้าค่าน้อยเช่น ภาพ 4.70 (ง) จะมีปริมาณของแข็งบริเวณด้านล่างของท่อไรเซอร์ที่สูง สังเกตได้จากสีของคอนทัวร์ที่มีสีแดงซึ่งแสดงถึงปริมาณของแข็งที่สูงนั่นเอง เมื่อเปรียบเทียบกับค่า อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าที่สูง ดังภาพ 4.70 (ก) สังเกตได้ถึงปริมาณของแข็งที่สูงนั่นเอง เมื่อเปรียบเทียบกับค่า อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าที่สูง ดังภาพ 4.70 (ก) สังเกตได้ถึงปริมาณของแข็งที่น้อยกว่า และเมื่อ พิจารณาความสูงที่ 3.9 เมตร ในภาพที่ 4.71 จะเห็นสิ่งที่เกิดขึ้นได้อย่างชัดเจนถึงการเปลี่ยนแปลง ค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้า ตารางที่ 4.7 และ 4.8 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของ ค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากตาราง พบว่า ค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์มีค่าสูงกว่าอุณหภูมิ แกรนูลาร์แบบลามินาร์ ดังนั้น ผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์จึงเป็นตัวแทนของ ระบบ เมื่อพิจารณาผลของอุณหภูมิแกนูลาร์ขาเข้าที่แตกต่างกัน พบว่า ค่าของอุณหภูมิแกรนูลาร์ ขาเข้าที่มีค่าน้อยจะมีอุณหภูมิแกรนูลาร์มากกว่าผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าที่มีค่าสูง เมื่อ เปรียบเทียบที่ความสูงเดียวกัน เนื่องจากค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าที่ต่ำ ปริมาณของแข็งจึงมี มากกว่า ดังนั้น การสั่นของกลุ่มอนุภาคจึงมีมากกว่านั่นเอง ส่งผลให้มีค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่สูง กว่าตามไปด้วย จากนั้น พิจารณาผลของความสูงพบว่าอุณหภูมิแกรนูลาร์รวมมีค่าลดลงบริเวณ ตรงกลางท่อไรเซอร์และจะมีค่าสูงขึ้นอีกครั้งบริเวณด้านบนของท่อไรเซอร์ เนื่องจากปริมาณ ของแข็งที่ลดลงและเพิ่มขึ้นบริเวณตรงกลางและใกล้ทางออกตามลำดับนั่นเอง ในส่วนผลใน ทิศทาง y ที่ได้แสดงในตารางที่ 4.8 พบว่า มีความสอดคล้องในทิศทาง x เช่นเดียวกัน



ภาพที่ 4.62 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าที่ แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลอง ในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.63 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าที่ แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลอง ในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.64 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ ค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และ คณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.65 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ ค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และ คณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.66 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ ขาเข้าที่แตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.67 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ ขาเข้าที่แตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.68 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของค่า อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าค่าต่างๆ ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.69 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของค่า อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าค่าต่างๆ ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.70 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ ขาเข้าที่แตกต่างกัน โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 0.01 (ข) 0.001 (ค) 0.0001 และ (ง) 0.00001 เมตรกำลัง สองต่อวินาทีกำลังสอง



ภาพที่ 4.71 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ ขาเข้าที่แตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 0.01 (ข) 0.001 (ค) 0.0001 และ (ง) 0.00001 เมตรกำลังสองต่อวินาทีกำลังสอง

No	Inlet granular		(1,2)		
NO.	temperature (m ² /s ²)	Height (m)	Granuia	e (m /s)	
			Laminar	Turbulent	Total
1	0.00001	3.5	1.0413E-03	2.7193E-01	2.7298E-01
		7.0	9.1834E-04	2.5124E-01	2.5216E-01
		10.5	1.2111E-03	5.0493E-01	5.0614E-01
		Averaged	4.3934E-03	3.4653E-01	3.5092E-01
2	0.0001	3.5	8.7871E-06	2.8768E-01	2.8769E-01
		7.0	8.4275E-06	2.1607E-01	2.1608E-01
		10.5	5.9535E-06	3.5295E-01	3.5296E-01
		Averaged	4.0549E-05	2.7856E-01	2.7860E-01
3	0.001	3.5	2.4979E-04	2.1272E-01	2.1297E-01
		7.0	1.5068E-04	1.7792E-01	1.7807E-01
		10.5	8.2087E-05	2.6434E-01	2.6442E-01
		Averaged	6.4875E-04	2.1277E-01	2.1342E-01
4	0.01	3.5	1.3263E-05	1.8461E-01	1.8462E-01
		7.0	9.4136E-06	1.3579E-01	1.3580E-01
		10.5	6.7664E-06	2.3541E-01	2.3542E-01
		Averaged	2.3556E-04	2.8117E-01	1.8528E-01

ตารางที่ 4.7 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของค่าอุณหภูมิ แกรนูลาร์ขาเข้าค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x

Ne	Inlet granular	Height (m) Cronular temperature (m^2/c^2)			
INO.	temperature (m ² /s ²)	Height (m)	Granular temperature (m /s)		(m/s)
			Laminar	Turbulent	Total
1	0.00001	3.5	1.4014E-03	2.5073E-01	2.5213E-01
		7.0	7.7762E-04	2.3831E-01	2.3909E-01
		10.5	1.0475E-03	4.8126E-01	4.8230E-01
		Averaged	4.7041E-03	3.5987E-01	3.6457E-01
0	0.0004	0.5			
2	0.0001	3.5	9.1553E-06	2.9327E-01	2.9328E-01
		7.0	7.0998E-06	2.1556E-01	2.1556E-01
		10.5	5.2126E-06	3.4208E-01	3.4208E-01
		Averaged	6.0270E-05	2.8775E-01	2.8781E-01
3	0.001	3.5	1.9145E-04	2.0760E-01	2.0780E-01
		7.0	1.0927E-04	1.7159E-01	1.7169E-01
		10.5	6.2714E-05	2.5258E-01	2.5264E-01
		Averaged	7.8413E-04	2.2299E-01	2.2378E-01
4	0.01	3.5	1.2803E-05	2.1944E-01	2.1945E-01
		7.0	7.7647E-06	1.3471E-01	1.3472E-01
		10.5	5.8652E-06	2.2972E-01	2.2973E-01
		Averaged	1.8771E-04	2.9661E-01	1.9464E-01

-1	
ตารางที่ 4.8	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ทีแตกต่างกันของค่าอุณหภูมิ
แกรนูลาร์ขาเข้า	าค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง y

4.9 ผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบ

ผลของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบ (Packing limit) คือ สัดส่วนปริมาตร ของแข็งที่มีอยู่ได้สูงสุดภายในระบบ โดยในตัวโปรแกรมจะสามารถทำการตั้งค่าที่แตกต่างกันได้ว่า จะใช้ค่าเท่าไร ในส่วนนี้จะทำการศึกษาผลของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบที่แตกต่าง กันจำนวน 3 ค่า คือ ค่าเท่ากับ 0.56, 0.60 และ 0.64

ภาพที่ 4.72 และ 4.73 แสดงผลของความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของสัดส่วน ปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบที่แตกต่างกันในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลการจำลองแสดงให้ เห็นว่าค่าสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบที่แตกต่างกัน ไม่ส่งผลให้ความดันลดในท่อไรเซอร์ แตกต่างกันทั้งในทิศทาง x และ y ถึงแม้ว่าในการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) จะใช้ สัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบที่เท่ากับ 0.60 ก็ตาม แต่ผลการจำลองที่ได้กลับให้ค่า ใกล้เคียงทั้งข้อมูลการทดลองจริงและผลการจำลองในระบบสองมิติ อย่างไรก็ตามดูเหมือนว่า สัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบที่มีค่าน้อยสุดจะมีความดันลดน้อยกว่าค่าอื่นๆ เล็กน้อย เนื่องจากว่าปริมาณของแข็งที่มีได้สูงสุดในระบบมีค่าน้อยกว่านั่นเอง ส่วนลักษณะความดันลดที่ ทำนายได้พบว่าเป็นไปตามอุทกพลศาสตร์ซึ่งพึงเกิดขึ้นในระบบ

ภาพที่ 4.74 และ 4.75 แสดงผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความ สูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบที่แตกต่างกันในทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากกราฟ พบว่า ผลของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบที่ต่างกันจะไม่ส่งผลให้ ปริมาณฟลักซ์ของแข็งเปลี่ยนแปลง ผลการจำลองสอดคล้องกับข้อมูลการทดลองและผลการ จำลองในระบบสองมิติ ยกเว้นบริเวณกลางของท่อไรเซอร์ที่เกิดจากผลของความลึกทำให้ปริมาณ ของแข็งน้อยกว่าดังที่ได้เคยกล่าวไปนั่นเอง โดยผลในทิศทาง y พบว่ามีความสอดคล้องกับทิศทาง x

ผลของสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดใน ระบบที่แตกต่างกันในทิศทาง x และ y ได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.76 และ 4.77 ตามลำดับ ผลที่ได้ พบว่าสัดส่วนปริมาตรของแข็งสอดคล้องกับความดันลดที่เกิดขึ้นในระบบ คือจะมีค่าสูงบริเวณ ด้านล่างและด้านบนของท่อไรเซอร์ และผลของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบที่แตกต่าง กันไม่ส่งผลให้สัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยแตกต่างกันเช่นเดียวกันทั้งในทิศทาง x และทิศทาง y แต่จะสังเกตเห็นว่าที่บริเวณด้านล่างค่าของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบที่มีค่าน้อยสุด จะมีค่าสัดส่วนปริมาตรของแข็งน้อยสุดเนื่องจากปริมาณของแข็งที่มีได้น้อยกว่านั่นเอง ซึ่งจะ สอดคล้องกับผลความดันลด ดังที่ได้กล่าวไป ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ต่างกัน ของค่าสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบที่แตกต่างทั้งทิศทาง x และ y ได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.78 และ 4.79 ตามลำดับ จากกราฟจะเห็นได้ว่าผลของค่าสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบ ที่แตกต่างกันไม่ส่งผลให้ความเร็วแตกต่างกัน แต่จะสังเกตได้ว่าค่าสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุด ในระบบที่มีค่าน้อยจะมีความเร็วของแข็งตามแนวแกนสูงกว่า เนื่องจากปริมาณของแข็งที่น้อยกว่า เมื่อพิจารณาความแตกต่างในสองทิศทาง พบว่า มีเพียงบริเวณด้านล่างและด้านบน ที่มีความ แตกต่างของความเร็วเนื่องจากผลของการป้อนเข้าและผลของทางออกดังที่ได้เคยกล่าวไป

ภาพที่ 4.80 แสดงคอนทัวร์ของผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของค่าสัดส่วน ปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบที่แตกต่างกัน จากภาพสามารถสังเกตการเคลื่อนที่ของอนุภาค ของแข็งจากด้านล่างไปสู่ด้านบนของท่อไรเซอร์ได้ในทุกๆ ค่าของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดใน ระบบ และจะเห็นได้ว่าภาพคอนทัวร์มีลักษณะคล้ายกัน แสดงถึงความไม่แตกต่างกันของค่า สัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบที่ต่างกัน ที่เป็นเช่นนี้อาจเนื่องมาจากลักษณะการไหล ในช่วงการไหลฟลูอิไดเซชันแบบความเร็วสูง ดังเช่นในการจำลองนี้มีปริมาณสัดส่วนปริมาตร ของแข็งไม่ถึงค่าสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบนั่นเอง อย่างไรก็ตามหากพิจารณาที่ความ สูงเท่ากับ 3.9 เมตรที่แสดงในภาพที่ 4.81 จะสังเกตเห็นว่าค่าสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดใน ระบบที่มีค่าสูงสุดในที่นี้เท่ากับ 0.64 จะมีปริมาณของแข็งมากกว่าเล็กน้อย (สีของคอนทัวร์บริเวณ ทางเข้ามีสีเข้มกว่า)

ผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของค่าสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบค่า ต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ได้แสดงไว้ในตารางที่ 4.9 และ 4.10 ใน ทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากตาราง พบว่า ผลของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์มีค่า สูงกว่าอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบลามินาร์ในทุกค่าของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบ และ เมื่อพิจารณาถึงความแตกต่างของค่าสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบที่มีต่ออุณหภูมิ แกรนูลาร์ พบว่า ไม่มีความแตกต่างกันมาก หรือต่างเพียงเล็กน้อย ซึ่งสอดคล้องกับผลการจำลอง ในส่วนที่ได้กล่าวไป แต่จะเห็นได้ว่าที่ค่าสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบจะมีค่าอุณหภูมิ แกรนูลาร์รวมสูงกว่าระบบที่มีสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบค่าต่ำๆ เล็กน้อย ซึ่งเป็นตัว ยืนยันถึงปริมาณของแข็งที่แตกต่างกันได้ ในแง่ผลของความสูงที่มีต่ออุณหภูมิแกรนูลาร์นั้น พบว่า อุณหภูมิแกรนูลาร์รวมมีค่าลดลงบริเวณตรงกลางท่อไรเซอร์และจะมีค่าสูงขึ้นอีกครั้งบริเวณ ด้านบนของท่อไรเซอร์ เนื่องจากปริมาณของแข็งที่ลดลงและเพิ่มขึ้นบริเวณตรงกลางและใกล้ ทางออกตามลำดับนั่นเอง ในส่วนผลของทิศทาง y ที่ได้แสดงในตารางที่ 4.10 พบว่ามีความ สอดคล้องกับในทิศทาง x เช่นเดียวกัน



ภาพที่ 4.72 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดใน ระบบที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการ จำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.73 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดใน ระบบที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการ จำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.74 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ สัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.75 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ สัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.76 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของสัดส่วนปริมาตรของแข็ง สูงสุดในระบบที่แตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.77 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของสัดส่วนปริมาตรของแข็ง สูงสุดในระบบที่แตกต่างกันในทิศทาง y


ภาพที่ 4.78 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบค่าต่างๆ ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.79 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบค่าต่างๆ ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.80 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของสัดส่วนปริมาตร ของแข็งสูงสุดในระบบที่แตกต่างกัน โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 0.56 (ข) 0.60 และ (ค) 0.64



ภาพที่ 4.81 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของสัดส่วนปริมาตร ของแข็งสูงสุดในระบบที่แตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 0.56 (ข) 0.60 และ (ค) 0.64

No.	Packing	Llaight (ma)	(m^2/c^2)		
	limit value	Height (m) Granular temperature (m/s)			(m /s)
			Laminar	Turbulent	Total
1	0.56	3.5	1.1007E-05	2.7465E-01	2.7466E-01
		7.0	8.9586E-06	2.4829E-01	2.4830E-01
		10.5	5.7382E-06	3.5640E-01	3.5641E-01
		Averaged	3.6840E-05	2.9794E-01	2.9798E-01
2	0.6	3.5	1.0413E-03	2.7193E-01	2.7298E-01
		7.0	9.1834E-04	2.5124E-01	2.5216E-01
		10.5	1.2111E-03	5.0493E-01	5.0614E-01
		Averaged	4.3934E-03	3.4653E-01	3.5092E-01
3	0.64	3.5	8.8835E-06	3.5803E-01	3.5804E-01
		7.0	8.0710E-06	3.2026E-01	3.2027E-01
		10.5	6.1707E-06	4.6784E-01	4.6785E-01
		Averaged	3.5120E-05	3.5781E-01	3.5784E-01

ตารางที่ 4.9 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของสัดส่วนปริมาตร ของแข็งสูงสุดในระบบค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x

No.	Packing	Lloight (m)	Granular temperature (m^2/s^2)		
	limit value	Height (III)			
			Laminar	Turbulent	Total
1	0.56	3.5	1.1643E-05	2.7549E-01	2.7550E-01
		7.0	7.6495E-06	2.2241E-01	2.2242E-01
		10.5	5.4585E-06	3.4640E-01	3.4640E-01
		Averaged	5.7932E-05	3.0639E-01	3.0645E-01
_					
2	0.6	3.5	1.4014E-03	2.5073E-01	2.5213E-01
		7.0	7.7762E-04	2.3831E-01	2.3909E-01
		10.5	1.0475E-03	4.8126E-01	4.8230E-01
		Averaged	4.7041E-03	3.5987E-01	3.6457E-01
3	0.64	3.5	1.0141E-05	3.5074E-01	3.5075E-01
		7.0	6.9479E-06	3.2088E-01	3.2088E-01
		10.5	5.7134E-06	4.4416E-01	4.4416E-01
		Averaged	6.1760E-05	3.7324E-01	3.7331E-01

ตารางที่ 4.10 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของสัดส่วนปริมาตร ของแข็งสูงสุดในระบบค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง y

4.10 ผลของความหนืดเสียดทาน

ความหนืดเสียดทาน (Frictional viscosity) คือ แรงที่ต้านการเคลื่อนที่ของของไหล เปรียบดังแรงเสียดทานที่มีในของแข็ง โดยในตัวโปรแกรม ตัวแปรนี้จะสามารถตั้งค่าได้ โดยทั่วๆ ไปจะมีให้เลือกใช้อยู่สองแบบ คือ แบบ None ซึ่งก็คือ ไม่คิดผลของแรงเสียดทาน (No frictional viscosity) และแบบ Schaeffer (Schaeffer, 1987) การตั้งค่าแบบ None จะนิยมใช้กับระบบ ฟลูอิไดเซชันแบบปั่นป่วน หรือแบบความเร็วสูง ที่มีปริมาณของแข็งในระบบไม่สูงนัก ส่วนการตั้ง ค่าแบบ Schaeffer ใช้กับระบบที่มีปริมาณของแข็งอยู่สูง นิยมใช้กับฟลูอิไดเซชันแบบฟองแก๊ส ดังนั้น ในส่วนนี้จึงทำการศึกษาผลของความหนืดเสียดทานทั้ง 2 แบบ คือ แบบ None ที่ไม่คิดผล ของแรงเสียดทาน และแบบ Schaeffer ว่าจะส่งผลต่ออุทกพลศาสตร์ภายในระบบอย่างไร

ผลความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความหนืดเสียดทานที่แตกต่างกันได้แสดงไว้ใน ภาพที่ 4.82 และ 4.83 ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากกราฟ พบว่า ผลของความดันลดภายใน ท่อไรเซอร์ไม่มีความแตกต่างกันเท่าใดนักเมื่อเปลี่ยนค่าความหนืดเสียดทาน แต่ดูเหมือนว่าการตั้ง ค่าความหนืดเสียดทานแบบ Schaeffer จะมีความดันลดที่สูงกว่าเล็กน้อย ผลที่เกิดขึ้นเป็นไปใน ทิศทางเดียวกันทั้งในทิศทาง x และทิศทาง y นอกจากนี้ ผลการจำลองที่ได้มีความสอดคล้องกับ ผลข้อมูลการทดลองและการจำลองในระบบสองมิติ และสามารถทำนายอุทกพลศาสตร์ที่เกิดขึ้น ได้ตรงกับความเป็นจริง

ภาพที่ 4.84 และ 4.85 แสดงผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของความหนืดเสียดทานที่แตกต่างกันในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผล การจำลองพบว่า การตั้งค่าความหนืดเสียดทานแบบ None ให้ค่าการจำลองที่สอดคล้องกับข้อมูล การทดลองมากกว่าความหนืดเสียดทานแบบ Schaeffer ทั้งในทิศทาง x และ y เนื่องจากระบบที่ ใช้ในการจำลองเป็นระบบฟลูอิไดเซชันแบบความเร็วสูง ส่งผลให้การตั้งค่าความหนืดเสียดทาน แบบ None ที่เหมาะสมกับระบบมากกว่าให้ผลการทำนายที่แม่นยำกว่านั่นเอง ซึ่งสามารถยืนยัน ได้จากงานวิจัยของ Shah และคณะ (2011) ที่ได้ใช้การตั้งค่าความหนืดเสียดทานแบบ Schaeffer ในการจำลองระบบเดียวกันกับที่ทำการวิจัย ส่งผลให้ค่าที่ได้ไม่สอดคล้องกับข้อมูลการทดลอง ส่วนความแตกต่างที่เกิดขึ้นบริเวณตรงกลางท่อไรเซอร์เมื่อเปรียบเทียบกับผลข้อมูลการทดลอง และการจำลองในระบบสองมิตินั้น อาจเกิดขึ้นเนื่องจากผลของความลึกที่เข้ามาเกี่ยวข้องในการ จำลองระบบสามมิติ ดังที่ได้เคยกล่าวไว้ในตอนต้น

ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของค่าความหนืดเสียดทานใน ทิศทาง x และ y ได้ถูกแสดงในภาพที่ 4.86 และ 4.87 ตามลำดับ ผลการจำลองแสดงให้เห็นว่า สัดส่วนปริมาตรของแข็งของการตั้งค่าความหนืดเสียดทานแบบ None มีค่าน้อยกว่าแบบ Schaeffer ซึ่งสอดคล้องกับผลความดันลดภายในท่อไรเซอร์ เนื่องจากการตั้งค่าความหนืดเสียด ทานแบบ Schaeffer ใช้กับระบบที่มีปริมาณของแข็งสูง เช่น ฟลูอิไดเซชันแบบฟองแก๊ส ดังนั้น จึง ทำนายปริมาณของแข็งที่มีในระบบสูงกว่าความเป็นจริง อย่างไรก็ตามผลของความหนืดเสียดทาน ทั้งสองก็ไม่ได้แตกต่างกันมากนัก และให้การทำนายสัดส่วนปริมาตรของแข็งที่เป็นไปตาม อุทกพลศาสตร์ที่ควรจะเกิดขึ้นจริง ผลการจำลองที่ได้เป็นไปในแนวโน้มเดียวกันทั้งในทิศทาง x และ y

ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ต่างกัน ของค่าความหนืดเสียดทานแบบต่างๆ ในทิศทาง x และ y ได้ถูกแสดงไว้ในภาพที่ 4.88 และ 4.89 ตามลำดับ จากกราฟ พบว่า ผลของความหนืดเสียดทานไม่แตกต่างกันมากนัก แต่จะเห็นแนวโน้ม ที่เกิดขึ้น กล่าวคือ การตั้งค่าความหนืดเสียดทานแบบ None มีความเร็วของแข็งตามแนวแกนที่สูง กว่าความหนืดแบบ Schaeffer เนื่องจากการตั้งค่าความหนืดแบบ Schaeffer ทำนายปริมาณ ของแข็งได้สูงกว่าจึงทำให้มีความเร็วของแข็งตามแนวแกนที่น้อยกว่า ที่ระดับความสูงเดียวกัน นอกจากนี้ ยังพบผลของการป้อนเข้าและทางออกที่มีในทิศทาง x จึงเห็นความเร็วของแข็งตาม แนวแกนที่ระดับความสูงต่ำๆ และที่บริเวณความสูงเท่ากับ 14 เมตร มีความไม่สมมาตรเกิดขึ้น ซึ่ง แตกต่างกันกับในทิศทาง y

ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความหนืดเสียดทานที่ แตกต่างกันได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.90 เมื่อพิจารณาภาพคอนทัวร์จะเห็นได้ว่าการตั้งค่าความหนืด เสียดทานแบบ Schaeffer ภาพที่ 4.90 (ก) ทำนายปริมาณของแข็งได้สูงกว่าดังที่ได้กล่าวไปจริง และเมื่อพิจารณาที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตรที่แสดงในภาพ 4.91 จะเห็นความแตกต่างของ ปริมาณของแข็งที่เกิดขึ้นอย่างเห็นได้ชัดว่าความหนืดแบบ Schaeffer ให้การทำนายปริมาณ ของแข็งสูงกว่าการตั้งค่าความหนืดแบบ None

ตารางที่ 4.11 และ 4.12 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกัน ของความหนืดเสียดทานแบบต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์เป็นอีกตัวที่แสดงให้เห็นว่าการตั้งค่าความหนืดเสียด ทานแบบ Schaeffer ทำนายปริมาณของแข็งสูงกว่าการตั้งค่าความหนืดเสียดทานแบบ None จากตาราง พบว่า ที่ระดับความสูงต่ำๆ ค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์รวมของความหนืดเสียดทานแบบ None มีค่าน้อยกว่าความหนืดเสียดทานแบบ Schaeffer เนื่องจากความหนืดเสียดทานแบบ None มีปริมาณของแข็งที่น้อยกว่า ส่งผลให้การสั่นของอนุภาคหรือพลังงานภายในน้อยกว่า นั่นเอง อย่างไรก็ตาม ในระดับความสูงที่เพิ่มขึ้นผลของความหนืดเสียดทานที่แตกต่างกันไม่ส่งผล ให้อุณหภูมิแกรนูลาร์ต่างกัน และยังพบว่า อุณหภูมิแกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์มีค่าสูงกว่า อุณหภูมิแกรนูลาร์แบบลามินาร์ ส่วนผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ในทิศทาง y ที่แสดงในตารางที่ 4.12 พบว่ามีความสอดคล้องกับในทิศทาง x



ภาพที่ 4.82 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความหนืดเสียดทานที่แตกต่าง กันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบ สองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.83 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความหนืดเสียดทานที่แตกต่าง กันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบ สองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.84 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ ความหนืดเสียดทานที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และ คณะ (2009) ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.85 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ ความหนืดเสียดทานที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และ คณะ (2009) ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.86 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของความหนืดเสียดทานที่ แตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.87 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของความหนืดเสียดทานที่ แตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.88 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของความหนืดเสียดทานแบบต่างๆ ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.89 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของความหนืดเสียดทานแบบต่างๆ ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.90 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความหนืดเสียดทานที่ แตกต่างกัน โดยที่ (ก) Schaeffer และ (ข) None



ภาพที่ 4.91 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความหนืดเสียดทานที่ แตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร โดยที่ (ก) Schaeffer และ (ข) None

No.	Frictional viscosity	Height (m)	Granular temperature (m ² /s ²)		
			Laminar	Turbulent	Total
1	None	3.5	1.0413E-03	2.7193E-01	2.7298E-01
		7.0	9.1834E-04	2.5124E-01	2.5216E-01
		10.5	1.2111E-03	5.0493E-01	5.0614E-01
		Averaged	4.3934E-03	3.4653E-01	3.5092E-01
2	Schaeffer	3.5	3.3755E-04	3.3912E-01	3.3946E-01
		7.0	2.4971E-05	3.0557E-01	3.0560E-01
		10.5	1.4838E-04	4.9055E-01	4.9069E-01
		Averaged	4.0251E-04	3.5043E-01	3.5083E-01

ตารางที่ 4.11	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของความหนืดเสียด
ทานแบบต่างๆ	ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x

ตารางที่ 4.12 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของความหนืดเสียด ทานแบบต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง y

No.	Frictional viscosity	Height (m)	Granular temperature (m ² /s ²)		
			Laminar	Turbulent	Total
1	None	3.5	1.4014E-03	2.5073E-01	2.5213E-01
		7.0	7.7762E-04	2.3831E-01	2.3909E-01
		10.5	1.0475E-03	4.8126E-01	4.8230E-01
		Averaged	4.7041E-03	3.5987E-01	3.6457E-01
2	Schaeffer	3.5	3.9144E-04	3.4017E-01	3.4056E-01
		7.0	2.0476E-05	3.0014E-01	3.0016E-01
		10.5	1.1391E-04	4.5771E-01	4.5783E-01
		Averaged	4.1362E-04	3.6770E-01	3.6811E-01

4.11 ผลของแบบจำลองความหนืด

แบบจำลองความหนืด (Viscous model) เป็นแบบจำลองเพื่อใช้คำนวณพฤติกรรมของ วัฏภาคแก๊ส-ของแข็งภายในระบบ ประกอบด้วย 2 แบบจำลองที่สำคัญคือ แบบจำลองความหนืด แบบลามินาร์ (Laminar model) ที่คำนวณพฤติกรรมของวัฏภาคแก๊สแบบลามินาร์ กับแบบจำลอง ความหนืดแบบเทอร์บิวเลนท์ (Turbulent model) ที่คำนวณพฤติกรรมของวัฏภาคแก๊สแบบ เทอร์บิวเลนท์ อย่างไรก็ตามในแบบจำลองความหนืดแบบเทอร์บิวเลนท์นั้นจะมีหลายสมการให้ เลือกใช้ ในที่นี้จะเลือกแบบจำลองความหนืดเทอร์บิวเลนท์แบบ $k - \varepsilon$ ที่มีความซับซ้อนน้อย ดังนั้นในส่วนนี้จะทำการศึกษาผลของแบบจำลองความหนืดที่ต่างกัน 2 แบบคือ แบบจำลองความ หนืดลามินาร์ และแบบจำลองความหนืดเทอร์บิวเลนท์แบบ $k - \varepsilon$

แลความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองความหนืดที่แตกต่างกันได้แสดงไว้ ในภาพที่ 4.92 และ 4.93 ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลการจำลองแสดงให้เห็นว่าแบบจำลอง ความหนืดที่ต่างกันไม่ส่งผลให้ค่าความดันลดมีค่าต่างกันทั้งในทิศทาง x และทิศทาง y เป็นไป ตามงานวิจัยที่ผ่านมาของ Cloete และคณะ (2011) ที่แสดงให้เห็นว่าแบบจำลองความหนืดที่ แตกต่างกันไม่ส่งผลให้อุทกพลศาสตร์เปลี่ยนแปลง นอกจากนี้แบบจำลองความหนืดทั้งสองยัง สามารถทำนายพฤติกรรมความดันลดที่เกิดขึ้นภายในท่อไรเซอร์ได้ถูกต้องตามหลักอุทกพลศาสตร์ และผลการจำลองสอดคล้องกับข้อมูลการทดลองและผลการจำลองในระบบสองมิติอีกด้วย

ภาพที่ 4.94 และ 4.95 แสดงผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความ สูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของแบบจำลองความหนืดที่แตกต่างกันในทิศทาง x และ y ตามลำดับ จาก ผลการจำลองจะเห็นว่าผลของแบบจำลองความหนืดที่ต่างกันไม่ส่งผลให้ปริมาณฟลักซ์ของแข็ง เปลี่ยนแปลงเท่าใดนัก ถึงแม้จะดูเหมือนว่าแบบจำลองความหนืดเทอร์บิวเลนท์แบบ $k - \varepsilon$ จะ ให้ผลใกล้กับข้อมูลการทดลองมากกว่าก็ตาม โดยในความเป็นจริงแบบจำลองความหนืดลามินาร์ เป็นแบบจำลองที่เหมาะสมกว่าเนื่องจากในทฤษฎีจลน์การไหลของของแข็งจะมีการคิดผลของส่วน เทอร์บิวเลนท์เข้ามาด้วยแล้ว จึงไม่จำเป็นต้องมีการคิดวัฏภาคแก๊สแบบเทอร์บิวเลนท์อีก ซึ่ง สอดคล้องกับงานวิจัยของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ที่ทำการจำลองโดยใช้ แบบจำลองความหนืดลามินาร์และผลที่ได้มีความถูกต้อง นอกจากนี้ Almuttahar และ Taghipour (2008) ยังแสดงการเปรียบเทียบให้เห็นว่าแบบจำลองความหนืดลามินาร์ให้การ ทำนายที่ถูกต้องมากกว่าแบบจำลองความหนืดเทอร์บิวเลนท์แบบ $k - \varepsilon$

ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองความหนืดใน ทิศทาง x และ y ได้ถูกแสดงในภาพที่ 4.96 และ 4.97 ตามลำดับ จากกราฟ พบว่า แบบจำลอง ความหนืดทั้งสองแบบให้ผลการทำนายสัดส่วนปริมาตรของแข็งได้ถูกต้อง และสอดคล้องกับความ ดันลดภายในท่อไรเซอร์ที่เกิดขึ้น ดังที่ได้กล่าวไป แบบจำลองความหนืดทั้งสองให้ค่าการจำลองไม่ แตกต่างกัน ทั้งในทิศทาง x และ y

ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ต่างกัน ของค่าแบบจำลองความหนืดที่แตกต่างในทิศทาง x และ y ได้ถูกแสดงไว้ในภาพที่ 4.98 และ 4.99 ตามลำดับ จากกราฟ พบว่า ผลของความเร็วของแข็งตามแนวแกนไม่เปลี่ยนแปลงเมื่อมีการ เปลี่ยนแปลงความหนืดเสียดทาน เช่นเดียวกัน ทั้งในทิศทาง x และ y นอกจากนี้ ยังพบความไม่ สมมาตรเนื่องจากการป้อนเข้าและทางออกในทิศทาง x ส่งผลให้กราฟบริเวณด้านล่างแตกต่างกัน กับในทิศทาง y และบริเวณที่ความสูงเท่ากับ 14 เมตร นั่นเอง

ภาพที่ 4.100 แสดงคอนทัวร์ของผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของแบบจำลอง ความหนืดที่แตกต่างกัน จากภาพสามารถสังเกตการเคลื่อนที่ของอนุภาคของแข็งจากด้านล่าง ไปสู่ด้านบนของท่อไรเซอร์ได้ในทุกแบบจำลอง และดังที่ได้กล่าวไปว่าผลของแบบจำลองความ หนืดส่งผลต่อระบบเพียงเล็กน้อย จึงไม่เห็นความแตกต่างที่เกิดขึ้นรวมทั้งที่ความสูง 3.9 เมตร (ภาพที่ 4.101) ด้วย

ผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์แสดงให้เห็นชัดเจนว่าแบบจำลองความหนืดทั้งสองไม่แตกต่าง กัน เนื่องจากค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์รวมมีค่าใกล้เคียงกัน เมื่อพิจารณาที่ระดับความสูงเดียวกัน ดัง แสดงในตารางที่ 4.13 และ 4.14 ซึ่งเป็นผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของค่าแบบจำลอง ความหนืดแบบต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ และยังพบว่าผลของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์มีค่าสูงกว่าอุณหภูมิ แกรนูลาร์แบบลามินาร์ ดังที่ได้เคยกล่าวไป ในส่วนผลของทิศทาง y ที่ได้แสดงในตารางที่ 4.14 พบว่า มีความสอดคล้องในทิศทาง x เช่นเดียวกัน



ภาพที่ 4.92 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองความหนืดที่แตกต่าง กันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบ สองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.93 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองความหนืดที่แตกต่าง กันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบ สองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.94 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ แบบจำลองความหนืดที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และ คณะ (2009) ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.95 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ แบบจำลองความหนืดที่แตกต่างกันเปรียบเทียบกับข้อมูลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และ คณะ (2009) ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.96 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองความหนืดที่ แตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.97 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองความหนืดที่ แตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.98 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของแบบจำลองความหนืดแบบต่างๆ ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.99 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของแบบจำลองความหนืดแบบต่างๆ ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.100 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองความ หนืดที่แตกต่างกัน โดยที่ (ก) เทอร์บิวเลนท์ และ (ข) ลามินาร์



ภาพที่ 4.101 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของแบบจำลองความ หนืดที่แตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร โดยที่ (ก) เทอร์บิวเลนท์ และ (ข) ลามินาร์

No.	Viscous model	Height (m)	Granular temperature (m ² /s ²)		
			Laminar	Turbulent	Total
1	Laminar	3.5	1.0413E-03	2.7193E-01	2.7298E-01
		7.0	9.1834E-04	2.5124E-01	2.5216E-01
		10.5	1.2111E-03	5.0493E-01	5.0614E-01
		Averaged	4.3934E-03	3.4653E-01	3.5092E-01
2	Turbulent	3.5	1.1639E-05	3.2643E-01	3.2644E-01
		7.0	7.3471E-06	2.4118E-01	2.4118E-01
		10.5	5.2651E-06	4.5789E-01	4.5789E-01
		Averaged	4.4769E-05	3.2131E-01	3.2135E-01

ตารางที่ 4.13 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของแบบจำลองความ หนืดแบบต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x

ตารางที่ 4.14 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของแบบจำลองความ หนืดแบบต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง y

No.	Viscous model	Height (m)	Granular temperature (m ² /s ²)		
			Laminar	Turbulent	Total
1	Laminar	3.5	1.4014E-03	2.5073E-01	2.5213E-01
		7.0	7.7762E-04	2.3831E-01	2.3909E-01
		10.5	1.0475E-03	4.8126E-01	4.8230E-01
		Averaged	4.7041E-03	3.5987E-01	3.6457E-01
2	Turbulent	3.5	1.2376E-05	3.0209E-01	3.0210E-01
		7.0	6.2600E-06	2.3772E-01	2.3773E-01
		10.5	4.8794E-06	4.4038E-01	4.4038E-01
		Averaged	5.0129E-05	3.3052E-01	3.3057E-01

ในส่วนนี้จะเป็นการศึกษาผลของตัวแปรดำเนินการ (Operating parameters) อัน ประกอบด้วย ผลของความเร็วแก๊สขาเข้า ผลของปริมาณฟลักซ์ของแข็ง ผลของขนาดเส้นผ่าน ศูนย์กลางของอนุภาคของแข็ง ผลของความหนาแน่นของอนุภาคของแข็ง ผลของอุณหภูมิ กระบวนการ และผลของความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ ว่าส่งผลต่ออุทกพลศาสตร์ใน ระบบอย่างไร มีรายละเอียดการจำลองดังต่อไปนี้

4.12 ความหนาแน่นของอนุภาคของแข็ง

ความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งเป็นสมบัติเฉพาะตัวของของแข็ง ในการจำลองส่วนนี้ ได้ทำการกำหนดขนาดของอนุภาคของแข็งไว้เท่ากับ 76 ไมโครเมตร เพื่อกำหนดให้อยู่ใน Geldart A ทั้งหมด แล้วทำการปรับค่าความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งให้มีค่าต่างกัน ค่าความหนาแน่น ของอนุภาคของแข็งที่ได้ทำการจำลอง ประกอบไปด้วย 1,412, 1,712 และ 2,012 กิโลกรัมต่อ ลูกบาศก์เมตร

ผลความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่า แตกต่างกันได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.102 และ 4.103 ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลการจำลอง แสดงให้เห็นว่า เมื่อความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งมีค่าสูง ส่งผลให้ความดันลดก็จะมีค่าสูงตามไป ด้วย และเมื่อค่าความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งมีค่าลดลง ความดันลดก็จะมีค่าลดลง เนื่องจากค่าความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่สูงส่งผลให้อนุภาคของแข็งมีมวลมาก อนุภาค ของแข็งจึงตกกลับลงมาได้มาก จึงอยู่ในระบบได้มากนั่นเอง ผลที่ได้สอดคล้องกับงานวิจัยที่ผ่าน มาของ Mastellone และ Arena (1999) ที่ได้ศึกษาผลของค่าความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่ ต่างกัน แล้วพบว่า ความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่าสู่งจะส่งผลให้ มีของแข็งในระบบสูง กว่าค่าความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่าต่ำ อย่างไรก็ตาม ค่าความหนาแน่นที่ต่างกันจะมี ลักษณะทางอุทกพลศาสตร์ที่เหมือนกัน คือ ความดันลดมีค่าสูงบริเวณด้านล่าง ลดลงบริเวณตรง กลางของท่อไรเซอร์ และมีค่าสูงอีกครั้งบริเวณทางออก ผลการจำลองมีความสอดคล้องกันทั้งใน ทิศทาง x และ y

ภาพที่ 4.104 และ 4.105 แสดงผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากกราฟสังเกตได้ว่า เมื่อระบบใช้อนุภาคที่มีความหนาแน่นของอนุภาคสูงจะมี ปริมาณฟลักซ์ของแข็งสูงกว่าระบบที่ใช้ความหนาแน่นของอนุภาคค่าต่ำ สาเหตุที่เป็นเช่นนี้ สามารถอธิบายได้จากสองเหตุผล เหตุผลแรก ดังที่ได้กล่าวไปคือ เมื่อค่าความหนาแน่นของ อนุภาคของแข็งมีค่าสูง อนุภาคของแข็งมีมวลมาก อนุภาคของแข็งจึงตกกลับลงมาได้มาก ส่งผล ให้มีปริมาณของแข็งในระบบสูงกว่าค่าความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่าต่ำ ดังนั้น ปริมาณฟลักซ์ของแข็งจึงมีค่าสูงตามไปด้วย สาเหตุที่สองเกิดจาก ปริมาณฟลักซ์ของแข็งคิดมา จาก ความเร็วในแนวแกนคูณกับ สัดส่วนปริมาตรของแข็งคูณกับ ความหนาแน่นของของแข็ง ดังนั้น เมื่อความหนาแน่นของของแข็งเพิ่มขึ้น ปริมาณฟลักซ์ของแข็งจึงเพิ่มขึ้น เช่นกัน ทั้งนี้ ผล การจำลองสอดคล้องกันในทั้งทิศทาง x และ y

ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของความหนาแน่นของอนุภาค ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันทั้งในทิศทาง x และ y ได้ถูกแสดงในภาพที่ 4.106 และ 4.107 ตามลำดับ ผลการจำลองพบว่า ความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่ต่างกันส่งผลให้สัดส่วน ปริมาตรของแข็งมีค่าต่างกันทั้งในทิศทาง x และ y ผลที่ได้สอดคล้องกับความดันลดที่เกิดขึ้น อย่างไรก็ตามสังเกตได้ว่าความแตกต่างที่เกิดขึ้นมีค่าน้อย แต่ก็แสดงให้เห็นถึงแนวโน้มว่า ค่า ความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่สูง จะส่งผลให้สัดส่วนของแข็งในระบบมีค่าสูงตามไปด้วย และเมื่อลดค่าความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งลง สัดส่วนปริมาตรก็จะมีค่าลดลงเช่นเดียวกัน

ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ต่างกัน ของความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างในทิศทาง x และ y ได้ถูกแสดงไว้ในภาพที่ 4.108 และ 4.109 ตามลำดับ ผลการจำลองพบว่า เมื่อค่าความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งมีค่า สูงจะมีความเร็วของแข็งตามแนวแกนน้อยกว่าระบบที่มีค่าความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งต่ำที่ ระดับความสูงเดียวกัน เนื่องจาก ความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่าสูงจะมีปริมาณของแข็ง ในระบบสูงเช่นเดียวกัน เนื่องจาก ความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่าสูงจะมีปริมาณของแข็ง ในระบบสูงเช่นเดียวกัน ดังนั้นความเร็วของแข็งตามแนวแกนจึงมีค่าน้อยกว่า (เนื่องจากปริมาณ ของแข็งที่มากกว่านั่นเอง) โดยผลที่เกิดขึ้นถึงแม้จะไม่เห็นได้อย่างชัดเจน แต่สามารถอธิบายถึง แนวโน้มได้ นอกจากนี้ยังพบความไม่สมมาตรของความเร็วของแข็งตามแนวแกนในทิศทาง x ซึ่ง แตกต่างจากในทิศทาง y เนื่องจากผลของการป้อนเข้าและทางออกอีกด้วย

ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความหนาแน่นของ อนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.110 เมื่อพิจารณาภาพคอนทัวร์จะเห็นได้ ว่า ที่ค่าความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งมีค่าสูง จะสังเกตเห็นสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงกว่าที่ ค่าความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งมีค่าต่ำเล็กน้อย (สีของคอนทัวร์ดูเข้มกว่า) สอดคล้องกับผล สัดส่วนปริมาตรของแข็งภายในท่อไรเซอร์ดังที่ได้กล่าวไป และเมื่อพิจารณาที่ความสูงระดับ 3.9 เมตร ซึ่งแสดงในภาพที่ 4.111 พบว่า เป็นไปในทิศทางเดียวกัน แต่จะสังเกตเห็นว่าค่าความ หนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่าต่ำ (ภาพ 4.111 (ก)) จะมีปริมาณของแข็งบริเวณด้านล่างสูง กว่าค่าความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่าสูง (สีคอนทัวร์ที่เข้มกว่า) โดยสิ่งนี้จะได้รับการ ยืนยันอีกครั้งจากผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์

ตารางที่ 4.15 และ 4.16 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกัน ของค่าความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากตาราง พบว่า ค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์มี ค่าสูงกว่าอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบลามินาร์ ดังนั้น ผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์จึงใช้ เป็นตัวแทนของระบบ เมื่อพิจารณาผลของความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่แตกต่างกัน พบว่า ค่าความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่สูงจะมีอุณหภูมิแกรนูลาร์มากกว่าผลของความหนาแน่น ของอนุภาคของแข็งที่มีค่าต่ำ เมื่อพิจารณาที่ระดับความสูงเดียวกัน เนื่องจากค่าความหนาแน่น ของอนุภาคของแข็งที่สูง จะมีปริมาณของแข็งที่มากกว่า ดังนั้น การสั่นของกลุ่มอนุภาคจึงมี มากกว่านั่นเอง ส่งผลให้มีค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่สูงกว่าตามไปด้วย อย่างไรก็ตาม ดูเหมือนว่าที่ ระดับความสูงเท่ากับ 3.5 เมตร ค่าความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่ต่ำจะมีอุณหภูมิแกรนูลาร์ สูงกว่า ซึ่งสอดคล้องกับผลของคอนทัวร์ และในส่วนผลในทิศทาง y ที่ได้แสดงในตารางที่ 4.16 พบว่า มีความสอดคล้องในทิศทาง x เช่นเดียวกัน



ภาพที่ 4.102 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความหนาแน่นของอนุภาค ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.103 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความหนาแน่นของอนุภาค ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y


ภาพที่ 4.104 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.105 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.106 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของความหนาแน่นของ อนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.107 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของความหนาแน่นของ อนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.108 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.109 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.110 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความหนาแน่นของ อนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 1,412 (ข) 1,712 และ (ค) 2,012 กิโลกรัม ต่อลูกบาศก์เมตร



ภาพที่ 4.111 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความหนาแน่นของ อนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 1,412 (ข) 1,712 และ (ค) 2,012 กิโลกรัมต่อลูกบาศก์เมตร

ตารางที่ 4.15 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของความหนาแน่น ของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x

No	Diameter	Height (m)	Granular tomporature (m^2/c^2)		
INU.	density		Granu	iai temperature	; (III /S)
	(kg/m^3)		Laminar	Turbulent	Total
1	1,412	3.5	9.5142E-06	3.1210E-01	3.1211E-01
		7.0	8.0636E-06	1.4534E-01	1.4535E-01
		10.5	4.9913E-06	2.6616E-01	2.6617E-01
		Averaged	3.4895E-05	2.2444E-01	2.2447E-01
_					
2	1,712	3.5	1.0413E-03	2.7193E-01	2.7298E-01
		7.0	9.1834E-04	2.5124E-01	2.5216E-01
		10.5	1.2111E-03	5.0493E-01	5.0614E-01
		Averaged	4.3934E-03	3.4653E-01	3.5092E-01
3	2,012	3.5	1.0026E-05	2.9057E-01	2.9058E-01
		7.0	8.1306E-06	3.5598E-01	3.5598E-01
		10.5	6.7893E-06	5.2249E-01	5.2250E-01
		Averaged	5.5900E-05	3.7749E-01	3.7754E-01

ตารางที่ 4.16 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของความหนาแน่น ของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง y

No	Diameter	Hoight (m)	Cronular temperature (m^2/c^2)		
INO.	density				e (III /S)
	(kg/m ³)		Laminar	Turbulent	Total
1	1,412	3.5	9.5859E-06	3.1641E-01	3.1641E-01
		7.0	6.6574E-06	1.3577E-01	1.3578E-01
		10.5	4.4252E-06	2.4878E-01	2.4879E-01
		Averaged	5.9251E-05	2.3485E-01	2.3490E-01
2	1,712	3.5	1.4014E-03	2.5073E-01	2.5213E-01
		7.0	7.7762E-04	2.3831E-01	2.3909E-01
		10.5	1.0475E-03	4.8126E-01	4.8230E-01
		Averaged	4.7041E-03	3.5987E-01	3.6457E-01
3	2,012	3.5	1.0197E-05	3.0095E-01	3.0096E-01
		7.0	6.8132E-06	3.5350E-01	3.5351E-01
		10.5	6.6832E-06	4.9438E-01	4.9439E-01
		Averaged	5.8283E-05	3.9139E-01	3.9145E-01

4.13 ขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็ง

ในส่วนนี้ได้ทำการศึกษาขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็ง โดยกำหนดขนาด ความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งไว้เท่ากับ 1,712 กิโลกรัมต่อลูกบาศก์เมตร เพื่อกำหนดให้อยู่ใน Geldart A ทั้งหมด แล้วทำการปรับค่าขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งให้มีค่าต่างกัน ขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่ได้ทำการจำลอง ประกอบไปด้วยค่าดังนี้ 46, 76 และ 106 ไมโครเมตร

ผลความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มี ค่าแตกต่างกันได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.112 และ 4.113 ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลการ จำลองแสดงให้เห็นว่า ขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าต่างกันไม่ส่งผลให้ความ ดันลดภายในท่อไรเซอร์มีค่าแตกต่างกัน ทั้งในทิศทาง x และ y เนื่องจาก อาจเป็นเพราะอนุภาคยัง อยู่ในกลุ่ม Geldart เดียวกันและค่าที่ใช้ศึกษามีความไม่แตกต่างกันมากนัก จึงไม่ส่งผลเท่าใดนัก ซึ่งสอดคล้องกับงานวิจัยของ Mastellone และ Arena (1999) อย่างไรก็ตาม Xu และ Zhu (2011) ค้นพบว่า ขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางที่ต่างกันส่งผลให้อุทกพลศาสตร์ต่างกัน ถ้าช่วงที่เลือกศึกษาอยู่ ใน Geldart ต่างกันหรือเลือกช่วงการศึกษาที่กว้างมากขึ้น

ภาพที่ 4.114 และ 4.115 แสดงผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันใน ทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากกราฟ พบว่า ขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่ ต่างกันไม่ส่งผลให้ปริมาณฟลักซ์ของแข็งมีค่าต่างกัน อย่างไรก็ตามดูเหมือนว่าที่ขนาดเส้นผ่าน ศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าน้อยสุด (46 ไมโครเมตร) จะให้ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ ของแข็งน้อยสุด ผลการจำลองที่ได้เป็นไปในทิศทางเดียวกันทั้งในสองทิศทาง

ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของ อนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันทั้งในทิศทาง x และ y ได้ถูกแสดงในภาพที่ 4.116 และ 4.117 ตามลำดับ ผลการจำลองพบว่า ขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่ต่างกันไม่ส่งผลให้ สัดส่วนปริมาตรของแข็งมีค่าต่างกันทั้งในทิศทาง x และ y ซึ่งสอดคล้องกับผลความดันลดที่ เกิดขึ้น

ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ต่างกัน ของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างในทิศทาง x และ y ได้ถูกแสดงไว้ ในภาพที่ 4.118 และ 4.119 ตามลำดับ จากผลการจำลองแสดงให้เห็นว่า ไม่มีความแตกต่างของ ความเร็วของแข็งตามแนวแกนเมื่อเปลี่ยนค่าขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็ง ในทุก ระดับความสูง ซึ่งสอดคล้องกับผลที่ได้กล่าวไป และยังพบความไม่สมมาตรของความเร็วของแข็ง ตามแนวแกนในทิศทาง x ซึ่งแตกต่างจากในทิศทาง y เนื่องจากผลของการป้อนเข้าและทางออก เช่นเดียวกัน

ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลาง ของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.120 ภาพคอนทัวร์แสดงให้เห็นชัดเจน ว่าเมื่อเปลี่ยนขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็ง ไม่ทำให้ผลการจำลองแตกต่างกัน และ เมื่อพิจารณาที่ความสูงระดับ 3.9 เมตร ซึ่งแสดงในภาพที่ 4.121 พบว่า ไม่มีความแตกต่างของผล การจำลองที่เกิดขึ้นเช่นเดียวกัน

ตารางที่ 4.17 และ 4.18 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกัน ของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากตาราง พบว่า ขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาค ของแข็งที่ต่างกัน ไม่ส่งผลให้อุณหภูมิแกรนูลาร์ต่างกัน หรือต่างกันเล็กน้อย ทั้งในทิศทาง x และ y เช่นเดียวกับผลด้านต้น ในแง่ผลของความสูงที่มีต่ออุณหภูมิแกรนูลาร์นั้นพบว่า อุณหภูมิแกรนูลาร์ รวมมีค่าลดลงบริเวณตรงกลางท่อไรเซอร์และจะมีค่าสูงขึ้นอีกครั้งบริเวณด้านบนของท่อไรเซอร์ เนื่องจากปริมาณของแข็งที่ลดลงและเพิ่มขึ้นบริเวณตรงกลางและใกล้ทางออกตามลำดับนั่นเอง



ภาพที่ 4.112 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของ อนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.113 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของ อนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.114 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.115 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.116 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของขนาดเส้นผ่าน ศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.117 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของขนาดเส้นผ่าน ศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.118 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.119 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.120 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของขนาดเส้นผ่าน ศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 46 (ข) 76 และ (ค) 106 ไมโครเมตร



ภาพที่ 4.121 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของขนาดเส้นผ่าน ศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 46 (ข) 76 และ (ค) 106 ไมโครเมตร

ตารางที่ 4.17	แสดงการเปรียบเทียบผลขอ	งอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่	แตกต่างกันของขนา	าดเส้นผ่าน
ศูนย์กลางของอ	นุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่าง	กัน ที่ระดับความสูงเร	ท่ากับ 3.5, 7.0 และ	10.5 เมตร
ในทิศทาง x				

No	Particle	Hoight (m)	Cron	Cranular temperature (m^2/c^2)		
NO.	diameter	Height (III)	Grand	liar temperature	: (III /S)	
	(µm)		Laminar	Turbulent	Total	
1	46	3.5	3.5911E-06	3.2663E-01	3.2663E-01	
		7.0	2.8262E-06	2.5860E-01	2.5860E-01	
		10.5	2.0308E-06	3.8559E-01	3.8560E-01	
		Averaged	1.5759E-05	3.0758E-01	3.0759E-01	
2	76	3.5	1.0413E-03	2.7193E-01	2.7298E-01	
		7.0	9.1834E-04	2.5124E-01	2.5216E-01	
		10.5	1.2111E-03	5.0493E-01	5.0614E-01	
		Averaged	4.3934E-03	3.4653E-01	3.5092E-01	
3	106	3.5	1.5696E-05	3.7158E-01	3.7159E-01	
		7.0	1.7356E-05	2.5271E-01	2.5273E-01	
		10.5	1.0829E-05	3.3339E-01	3.3340E-01	
		Averaged	5.5020E-05	2.9260E-01	2.9266E-01	

ตารางที่ 4.18 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของขนาดเส้นผ่าน ศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง y

No.	Particle	Height (m)	Granular temperature (m ² /s ²)		
	diameter				
	(µm)		Laminar	Turbulent	Total
1	46	3.5	3.9639E-06	3.5836E-01	3.5837E-01
		7.0	2.4452E-06	2.4908E-01	2.4909E-01
		10.5	1.9815E-06	3.6652E-01	3.6652E-01
		Averaged	2.3070E-05	3.2349E-01	3.2351E-01
2	76	3.5	1.4014E-03	2.5073E-01	2.5213E-01
		7.0	7.7762E-04	2.3831E-01	2.3909E-01
		10.5	1.0475E-03	4.8126E-01	4.8230E-01
		Averaged	4.7041E-03	3.5987E-01	3.6457E-01
3	106	3.5	1.7246E-05	3.6429E-01	3.6430E-01
		7.0	1.3945E-05	2.5164E-01	2.5165E-01
		10.5	9.8055E-06	3.1783E-01	3.1784E-01
		Averaged	8.2350E-05	3.0737E-01	3.0745E-01

4.14 ความเร็วแก๊สขาเข้า

ความเร็วแก๊สขาเข้า คือ ความเร็วของวัฏภาคแก๊สที่ป้อนเข้าด้านล่างของท่อไรเซอร์ ส่งผล ให้อนุภาคของแข็งสามารถเคลื่อนตัวสู่ด้านบนได้ ในงานวิจัยส่วนนี้ได้ทำการจำลองผลของ ความเร็วแก๊สขาเข้าที่มีค่าแตกต่างกัน 3 แบบว่าจะส่งผลต่ออุทกพลศาสตร์ภายในระบบอย่างไร โดยความเร็วที่ทำการจำลองมีดังนี้ 5.2, 7.2 และ 11.0 เมตรต่อวินาที โดยความเร็วที่เลือกมายังคง อยู่ในช่วงการไหลแบบความเร็วสูง ซึ่งเป็นช่วงการไหลที่เลือกมาศึกษาในงานวิจัยนี้ (รายละเอียด การคำนวณความเร็วในการคำนวณช่วงการไหลสามารถดูได้ในภาคผนวก ก)

ผลความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความเร็วแก๊สขาเข้าที่แตกต่างกันได้แสดงไว้ใน ภาพที่ 4.122 และ 4.123 ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลการจำลองแสดงให้เห็นอย่างชัดเจนว่า ความเร็วแก๊สขาเข้าที่ต่างกัน ย่อมส่งผลให้อุทกพลศาสตร์ภายในต่างกัน กล่าวคือ เมื่อใช้ความเร็ว แก๊สขาเข้ามีค่าสูง ส่งผลให้ระบบมีแนวโน้มที่จะประพฤติตัวเป็นระบบที่เจือจางมากขึ้น เนื่องจาก อนุภาคของแข็งถูกพาออกไปจากระบบได้เร็วนั่นเอง จึงทำให้ความดันลดภายในท่อไรเซอร์ของ ระบบที่ความเร็วแก๊สขาเข้าสูงมีความดันลดน้อยกว่า (เนื่องจากปริมาณของแข็งมีน้อยกว่า) และ เมื่อลดความเร็วแก๊สขาเข้าลง ความดันลดก็จะมีค่าเพิ่มขึ้นเช่นเดียวกัน นอกจากนี้ผลการจำลองที่ ได้มีความสอดคล้องกันทั้งในทิศทาง x และทิศทาง y

ภาพที่ 4.124 และ 4.125 แสดงผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของความเร็วแก๊สขาเข้าที่แตกต่างกันในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผล การจำลอง พบว่า ที่ค่าของความเร็วแก๊สขาเข้ามีค่าต่ำ จะมีปริมาณฟลักซ์ของแข็งมากกว่าเมื่อ เทียบกับที่ความเร็วแก๊สขาเข้าที่มีค่าสูง และเมื่อเพิ่มความเร็วแก๊สขาเข้า ส่งผลให้ปริมาณฟลักซ์มี ค่าลดลงตามไปด้วย อย่างไรก็ตาม สังเกตได้ว่าผลในทิศทาง x มีความไม่สมมาตรของกราฟ เกิดขึ้น และปริมาณฟลักซ์ของแข็งบริเวณผนังจะมีค่าสูง เมื่อปริมาณฟลักซ์ของแข็งมีค่าสูง เนื่องจากว่าทิศทาง x เป็นทิศทางที่ป้อนเข้าจึงมีความไม่สมมาตรเกิดขึ้น และปริมาณฟลักซ์ ของแข็งคิดมาจาก ความเร็วในแนวแกนคูณกับ สัดส่วนปริมาตรของแข็งคูณกับ ความหนาแน่น ของของแข็ง ถึงแม้ว่าที่ความเร็วแก๊สขาเข้าค่าต่ำจะมีสัดส่วนปริมาตรของแข็งอยู่มากก็ตาม แต่ผล ของความเร็วของแข็งตามแนวแกนที่มีค่าน้อย (เพราะมีปริมาณของแข็งมาก) จึงทำให้ปริมาณ ฟลักซ์ของแข็งน้อยกว่า หรืออาจกล่าวได้ว่า ความเร็วแก๊สขาเข้าส่งผลให้ความเร็วของแข็งตาม แนวแกนมีผลมากกว่าสัดส่วนปริมาตรของแข็งในทิศทาง x บริเวณผนังนั่นเอง สิ่งนี้จะได้รับการ ยืนยันในส่วนของผลความเร็วของแข็งตามแนวแกนที่จะกล่าวในส่วนถัดไป ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของค่าความเร็วแก๊สขาเข้าที่ แตกต่างกันทั้งในทิศทาง x และ y ได้ถูกแสดงในภาพที่ 4.126 และ 4.127 ตามลำดับ ผลการ จำลองแสดงให้เห็นว่าที่ความเร็วแก๊สขาเข้าต่ำๆ จะมีสัดส่วนปริมาตรของแข็งในระบบมากกว่าที่ ความเร็วแก๊สขาเข้าสูง เนื่องจากว่าที่ความเร็วแก๊สขาเข้าต่ำ อนุภาคของแข็งออกจากระบบได้ช้า กว่า จึงมีปริมาณของแข็งในระบบมากกว่า ดังนั้น สัดส่วนปริมาตรของแข็งจึงมากกว่านั่นเอง และ เมื่อเพิ่มความเร็วแก๊สขาเข้า สัดส่วนปริมาตรของแข็งจึงมากกว่านั่นเอง และ เมื่อเพิ่มความเร็วแก๊สขาเข้า สัดส่วนปริมาตรของแข็งก็จะมีค่าลดลง ซึ่งสอดคล้องกับผลความดัน ลดที่ได้กล่าวไป นอกจากนี้ผลการจำลองยังเป็นไปในทางเดียวกันทั้งในทิศทาง x และ y

ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ต่างกัน ของความเร็วแก๊สขาเข้าที่แตกต่างในทิศทาง x และ y ได้ถูกแสดงไว้ในภาพที่ 4.128 และ 4.129 ตามลำดับ จากกราฟจะสังเกตได้ชัดเจนว่าเมื่อระบบมีความเร็วแก๊สขาเข้าที่สูง ส่งผลให้มีความเร็ว ของแข็งตามแนวแกนสูงกว่าความเร็วแก๊สขาเข้าที่มีค่าต่ำที่ระดับความสูงเดียวกัน เนื่องจาก ความเร็วแก๊สขาเข้าที่สูงส่งผลให้พาอนุภาคของแข็งออกจากระบบได้เร็ว จึงมีปริมาณของแข็งใน ระบบน้อยกว่า ดังนั้นความเร็วของแข็งตามแนวแกนจึงมีค่าสูงกว่านั่นเอง และเมื่อลดความเร็ว แก๊สขาเข้าลง ความเร็วของแข็งตามแนวแกนก็จะมีค่าลดลงเช่นเดียวกัน ผลที่ได้สอดคล้องกับ งานวิจัยที่ผ่านมาของ Zhang และคณะ (2008) และ Hartge และคณะ (2009) ในส่วนของผลใน ทิศทาง y นั้น พบว่า มีความสอดคล้องกับทิศทาง x แต่จะพบความแตกต่างเนื่องจากความไม่ สมมาตรจากการป้อนเข้าและทางผลของทางออกในทิศทาง x เช่นเดียวกับผลของตัวแปรดังที่ได้ ศึกษาไปเบื้องต้น

ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความเร็วแก๊สขาเข้าที่ แตกต่างกันได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.130 เมื่อพิจารณาภาพคอนทัวร์จะเห็นได้ชัดเจนว่าเมื่อใช้ ความเร็วแก๊สขาเข้าที่สูง (ภาพที่ 4.130 (ค)) ระบบจะมีแนวโน้มเป็นระบบที่เจือจาง และมีปริมาณ ของแข็งในระบบที่น้อยกว่าค่าความเร็วแก๊สขาเข้าที่มีค่าต่ำ สังเกตได้จากภาพคอนทัวร์ที่มีสี ค่อนข้างจะเป็นสีน้ำเงิน ซึ่งแสดงถึงสัดส่วนปริมาตรของแข็งที่น้อย หรือ เกือบจะไม่มีภายในระบบ และเมื่อพิจารณาความสูงที่ 3.9 เมตร ในภาพที่ 4.131 จะเห็นว่ามีผลการจำลองไปในลักษณะ เดียวกัน

ตารางที่ 4.19 และ 4.20 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกัน ของความเร็วแก๊สขาเข้าค่าต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากตาราง พบว่า ความเร็วแก๊สขาเข้าที่มีค่าสูง จะมีอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่สูงกว่า ระบบที่มีความเร็วแก๊สขาเข้าที่มีค่าต่ำ เนื่องจากอนุภาคของแข็งเคลื่อนที่ได้เร็วกว่า จึงทำให้มี พลังงานการกวัดแกว่งมากกว่า หรือพลังงานในการเคลื่อนที่มากกว่า ในส่วนผลในทิศทาง y ที่ได้ แสดงในตารางที่ 4.20 พบว่า มีความสอดคล้องในทิศทาง x เช่นเดียวกัน



ภาพที่ 4.122 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความเร็วแก๊สขาเข้าที่มีค่า แตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.123 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความเร็วแก๊สขาเข้าที่มีค่า แตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.124 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของความเร็วแก๊สขาเข้าที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.125 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของความเร็วแก๊สขาเข้าที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.126 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของความเร็วแก๊สขาเข้าที่มี ค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.127 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของความเร็วแก๊สขาเข้าที่มี ค่าแตกต่างกันในทิศทาง y





12.00

h = 2.0 m

10.00

 $h = 0.5 \, {\rm m}$

ภาพที่ 4.128 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของความเร็วแก๊สขาเข้าที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.129 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของความเร็วแก๊สขาเข้าที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.130 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความเร็วแก๊สขาเข้า ที่มีค่าแตกต่างกัน โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 5.2 (ข) 7.2 และ (ค) 11.0 เมตรต่อวินาที



ภาพที่ 4.131 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความเร็วแก๊สขาเข้า ที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 5.2 (ข) 7.2 และ (ค) 11.0 เมตรต่อวินาที

No.	Gas inlet velocity (m/s)	Height (m)	Granular temperature (m ² /s ²)		
			Laminar	Turbulent	Total
1	5.2	3.5	1.0413E-03	2.7193E-01	2.7298E-01
		7.0	9.1834E-04	2.5124E-01	2.5216E-01
		10.5	1.2111E-03	5.0493E-01	5.0614E-01
		Averaged	4.3934E-03	3.4653E-01	3.5092E-01
2	7.2	3.5	1.6970E-05	1.6885E-01	1.6886E-01
		7.0	9.3225E-06	1.1758E-01	1.1759E-01
		10.5	6.7325E-06	1.6173E-01	1.6174E-01
		Averaged	4.0489E-05	2.1265E-01	1.4940E-01
3	11.0	3.5	6.7998E-05	2.9222E-01	2.9229E-01
		7.0	2.8549E-05	3.7792E-02	3.7820E-02
		10.5	7.7091E-06	7.8344E-02	7.8352E-02
		Averaged	5.2988E-05	1.7084E-01	1.7090E-01

ตารางที่ 4.19 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของความเร็วแก๊สขา เข้าที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x

No.	Gas inlet velocity (m/s)	Height (m)	Granular temperature (m ² /s ²)		
			Laminar	Turbulent	Total
1	5.2	3.5	1.4014E-03	2.5073E-01	2.5213E-01
		7.0	7.7762E-04	2.3831E-01	2.3909E-01
		10.5	1.0475E-03	4.8126E-01	4.8230E-01
		Averaged	4.7041E-03	3.5987E-01	3.6457E-01
2	7.2	3.5	1.7447E-05	3.0047E-01	3.0049E-01
		7.0	8.3691E-06	1.3408E-01	1.3408E-01
		10.5	6.3710E-06	1.6299E-01	1.6300E-01
		Averaged	5.5991E-05	2.3554E-01	2.3560E-01
3	11.0	3.5	6.9678E-05	4.5002E-01	4.5008E-01
		7.0	2.3818E-05	4.8296E-02	4.8320E-02
		10.5	7.4251E-06	7.2781E-02	7.2788E-02
		Averaged	5.5544E-05	2.0054E-01	2.0059E-01

ตารางที่	4.20	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของความเร็วแก๊สขา
เข้าที่มีค่า	าแตกต่	างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง y
4.15 ปริมาณฟลักซ์ของแข็ง

ปริมาณฟลักซ์ของแข็งคือปริมาณของแข็งที่ป้อนเข้าบริเวณด้านข้างของท่อไรเซอร์ต่อหนึ่ง หน่วนพื้นที่หนึ่งหน่วยเวลา ในส่วนนี้ได้ทำการศึกษาผลของปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่ต่างกันที่มีต่อ อุทกพลศาสตร์ภายในระบบ โดยเมื่อปริมาณฟลักซ์ของแข็งเปลี่ยนจะส่งผลให้ความเร็วที่ป้อนเข้า ของอนุภาคของแข็งเปลี่ยนเช่นเดียวกัน ดังนั้นในการปรับค่าจึงทำการคำนวณความเร็วที่ป้อนเข้า ของวัฏภาคของแข็งเพื่อให้ได้ค่าฟลักซ์ที่ต้องการ ในงานวิจัยนี้ได้ศึกษาปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่ ต่างกัน 3 ค่า คือ 196, 489 และ 721 กิโลกรัมต่อตารางเมตรวินาที

ภาพที่ 4.132 และ 4.133 แสดงผลของความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของปริมาณ ฟลักซ์ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลการจำลอง พบว่า ระบบที่มี ปริมาณฟลักซ์ของแข็งสูงจะมีความดันลดภายในท่อไรเซอร์สูงไปด้วย และเมื่อลดปริมาณฟลักซ์ ของแข็งลง ความดันลดในท่อไรเซอร์มีค่าลดลงเช่นเดียวกัน ทั้งในทิศทาง x และ y เนื่องมาจาก ปริมาณฟลักซ์ของแข็งเพิ่ม ส่งผลให้ปริมาณของแข็งในระบบเพิ่ม ดังนั้นความดันลดจึงมีค่าเพิ่ม ตามปริมาณของแข็งที่เพิ่มขึ้นตามไปด้วย

ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ ปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x และ y ได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.134 และ 4.135 ตามลำดับ ผลการจำลองแสดงให้เห็นว่าระบบที่ใช้ปริมาณฟลักซ์ของแข็งสูงก็จะมีปริมาณ ฟลักซ์ของแข็งสูงตามไปด้วย และเมื่อลดปริมาณฟลักซ์ของแข็งลงค่าก็จะลดลง ผลการจำลอง เป็นไปในทิศทางเดียวกันทั้งในทิศทาง x และทิศทาง y

ภาพที่ 4.136 และ 4.137 แสดงผลของสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของ ปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่แตกต่างกันในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลการจำลองแสดงให้เห็นถึง ความเปลี่ยนแปลงเมื่อปริมาณฟลักซ์ของแข็งเปลี่ยน กล่าวคือ ระบบที่มีปริมาณฟลักซ์ของแข็งสูง จะมีสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูง และเมื่อลดปริมาณฟลักซ์ของแข็งลง สัดส่วนปริมาตรของแข็งก็จะ มีค่าลดลง ทั้งในทิศทาง x และ y ผลที่ได้สอดคล้องกับผลความดันลดที่กล่าวถึงในส่วนก่อนหน้านี้

ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ต่างกัน ของปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่แตกต่างทั้งทิศทาง x และ y ได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.138 และ 4.139 ตามลำดับ เมื่อดูในภาพรวมจะเห็นว่าเมื่อปริมาณฟลักซ์ของแข็งเพิ่มขึ้น ความเร็วของแข็งตาม แนวแกนก็จะเพิ่มขึ้นเช่นเดียวกัน เนื่องจากปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่เพิ่มแสดงว่า ความเร็วใน วัฏภาคของแข็งก็จะเพิ่มขึ้นด้วย จึงเป็นไปได้ว่าความเร็วที่เพิ่มเข้ามาไปช่วยทำให้ความเร็วของแข็ง ตามแนวแกนสูงขึ้น ถึงแม้จะมีปริมาณของแข็งมากขึ้นด้วยก็ตาม (ผลของความเร็วป้อนเข้าของ วัฏภาคของแข็งมีผลเหนือกว่าปริมาณของแข็งที่สูงขึ้น) ยกเว้นที่ระดับความสูงเท่ากับ 0.5 และ 2.0 เมตร ที่ผลที่ได้แตกต่างออกไป เนื่องจากที่ความสูงเท่ากับ 0.5 เมตร เป็นบริเวณที่ใกล้กับทางเข้า ดังนั้นผลของปริมาณของแข็งจึงน่าจะมีผลเหนือกว่าผลของความเร็วป้อนเข้าของวัฏภาคของแข็ง กล่าวคือ ปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่น้อย จะมีปริมาณของแข็งที่น้อย ดังนั้นความเร็วของแข็งตาม แนวแกนจึงสูงกว่านั่นเอง ส่วนผลที่ความสูงเท่ากับ 2.0 เมตรนั้น ความเร็วมีลักษณะใกล้เคียงกัน อาจเป็นบริเวณที่เริ่มเปลี่ยนผลของความเร็วของแข็งตามแนวแกน ส่วนความแตกต่างใน สองทิศทาง พบว่า มีเพียงบริเวณด้านล่างและด้านบน ที่มีความแตกต่างของความเร็วเนื่องจากผล ของการป้อนเข้าและผลของทางออกดังที่ได้เคยกล่าวไป

ภาพที่ 4.140 แสดงคอนทัวร์ของผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของปริมาณ ฟลักซ์ของแข็งที่แตกต่างกัน จากภาพแสดงให้เห็นว่า เมื่อระบบมีปริมาณฟลักซ์ของแข็งสูงขึ้น ระบบจะมีปริมาณของแข็งสูงขึ้น สังเกตได้จากสีของคอนทัวร์ที่เข้มขึ้น และเมื่อลดปริมาณฟลักซ์ ของแข็งลง ส่งผลให้มีการเปลี่ยนแปลงไปสู่ระบบที่เจือจาง ภาพที่ 4.141 แสดงผลการจำลองใน ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร สังเกตได้ว่าบริเวณด้านล่างของระบบที่มีปริมาณฟลักซ์ของแข็งสูง (ภาพที่ 4.141 (ค)) จะเห็นปริมาณของแข็งที่สูงกว่าชัดเจน

ผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของปริมาณฟลักซ์ของแข็งค่าต่างๆ ที่ระดับความ สูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ได้แสดงไว้ในตารางที่ 4.21 และ 4.22 ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากตาราง พบว่า ผลของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์มีค่าสูงกว่าอุณหภูมิ แกรนูลาร์แบบลามินาร์ ในทุกค่าของปริมาณฟลักซ์ของแข็งเช่นเดียวกับผลของตัวแปรอื่นๆ เมื่อ พิจารณาถึงความแตกต่างของปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่มีต่ออุณหภูมิแกรนูลาร์ พบว่า ระบบที่มี ปริมาณฟลักซ์ของแข็งสูงจะมีอุณหภูมิแกรนูลาร์สูงกว่าระบบที่มีปริมาณฟลักซ์ของแข็งต่ำ เนื่องจากปริมาณของแข็งที่มากกว่า ส่งผลให้มีการสั่นของกลุ่มอนุภาคมากกว่า อย่างไรก็ตามที่ ปริมาณฟลักซ์ของแข็งเท่ากับ 489 และ 721 กิโลกรัมต่อตารางเมตรวินาที ที่ความสูงเท่ากับ 7.0 และ 10.5 พบว่า ผลที่ได้ไม่เป็นเช่นนั้น สาเหตุที่เป็นเช่นนี้อาจเนื่องมาจาก ที่ปริมาณฟลักซ์ ของแข็งเท่ากับ 721 กิโลกรัมต่อตารางเมตรวินาทีมีปริมาณของแข็งด้านบนน้อยกว่า (อนุภาค ของแข็งเท่ากับ 721 กิโลกรัมต่อตารางเมตรวินาทีมีปริมาณของแข็งด้านบนน้อยกว่า) หรืออาจเกิด จากความไม่แน่นอนของระบบฟลูอิไดเซชันเอง ทำให้เมื่อวิเคราะห์ผลออกมา ความแปรปรวนจึง ส่งผลออกมาด้วย ก็เป็นไปได้ ผลที่ได้เป็นไปในทิศทางเดียวกันกับผลในทิศทาง y ที่แสดงไว้ใน ตารางที่ 4.22



ภาพที่ 4.132 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่มีค่า แตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.133 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่มีค่า แตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.134 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.135 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.136 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของปริมาณฟลักซ์ของแข็ง ที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.137 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของปริมาณฟลักซ์ของแข็ง ที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.138 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.139 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.140 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของปริมาณฟลักซ์ ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 196 (ข) 489 และ (ค) 721 กิโลกรัมต่อตารางเมตร วินาที



ภาพที่ 4.141 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของปริมาณฟลักซ์ ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 196 (ข) 489 และ (ค) 721 กิโลกรัมต่อตารางเมตรวินาที

No.	Flux (kg/m ² s)	Height (m)	Granular temperature (m ² /s ²)		
			Laminar	Turbulent	Total
1	196	3.5	1.5675E-05	7.4431E-02	7.4447E-02
		7.0	1.2754E - 05	6.3193E-02	6.3206E-02
		10.5	1.5164E-05	9.7368E-02	9.7383E-02
		Averaged	5.7147E-05	1.2910E-01	7.8345E-02
2	489	3.5	1.0413E-03	2.7193E-01	2.7298E-01
		7.0	9.1834E-04	2.5124E-01	2.5216E-01
		10.5	1.2111E-03	5.0493E-01	5.0614E-01
		Averaged	4.3934E-03	3.4653E-01	3.5092E-01
3	721	3.5	5.5883E-06	2.9183E-01	2.9183E-01
		7.0	6.1349E-06	1.7120E-01	1.7121E-01
		10.5	2.6948E-06	2.6120E-01	2.6120E-01
		Averaged	2.8040E-05	2.3555E-01	2.3558E-01

ตารางที่ 4.21 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิ	แกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของปริมาณฟลักซ์
ของแข็งที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5,	7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x

No.	Flux (kg/m ² s)	Height (m)	Granular temperature (m ² /s ²)		
			Laminar	Turbulent	Total
1	196	3.5	1.4410E-05	8.1023E-02	8.1038E-02
		7.0	1.1375E-05	6.6674E-02	6.6685E-02
		10.5	1.5008E-05	7.5997E-02	7.6012E-02
		Averaged	6.9867E-05	1.3574E-01	7.4578E-02
2	489	3.5	1.4014E-03	2.5073E-01	2.5213E-01
		7.0	1.1162E-04	2.3831E-01	2.3909E-01
		10.5	1.0475E-03	4.8126E-01	4.8230E-01
		Averaged	4.7041E-03	3.5987E-01	3.6457E-01
3	721	3.5	5.6342E-06	3.4857E-01	3.4858E-01
		7.0	4.9903E-06	1.7029E-01	1.7030E-01
		10.5	2.4431E-06	2.4637E-01	2.4638E-01
		Averaged	5.2224E-05	2.5975E-01	2.5980E-01

ตารางที่ 4.22	แสดงการเปรียบเทียบผลของอุ	วุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของปริเ	งาณฟลักซ์
ของแข็งที่มีค่าเ	แตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่าก้	ับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง y	r

4.16 อุณหภูมิกระบวนการ

ในส่วนนี้เป็นตัวแปรสุดท้ายที่ทำการศึกษา คือผลของอุณหภูมิกระบวนการ โดยเมื่อ อุณหภูมิกระบวนการเปลี่ยน ความหนาแน่น และความหนืด ของวัฏภาคแก๊สก็จะเปลี่ยนไปด้วย ผลของอุณหภูมิกระบวนการที่ได้ทำการศึกษาประกอบไปด้วย 4 ค่า คือ อุณหภูมิเท่ากับ 298.15, 773.15, 1073.15 และ 1273.15 เคลวิน

ภาพที่ 4.142 และ 4.143 แสดงผลของความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของอุณหภูมิ กระบวนการที่แตกต่างกันในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลที่ได้ พบว่า ความดันลดมีค่าสูงบริเวณ ด้านล่าง จากนั้นค่อยๆ ลดลงเมื่อความสูงเพิ่มขึ้น และความดันจะสูงอีกครั้งบริเวณทางออกของ ท่อไรเซอร์ ในด้านความแตกต่างของอุณหภูมิกระบวนการที่ต่างกันดูเหมือนว่า ไม่ส่งผลให้ความ ดันลดภายในท่อไรเซอร์แตกต่างกันมากนักทั้งในทิศทาง x และทิศทาง y อย่างไรก็ตาม มีแนวโน้ม ที่เกิดขึ้นคือ อุณหภูมิกระบวนการที่มีค่าต่ำจะมีความดันลดภายในท่อไรเซอร์สูงกว่าอุณหภูมิ กระบวนการที่มีค่าสูง และเมื่อเพิ่มอุณหภูมิกระบวนการขึ้น ความดันลดภายในท่อไรเซอร์สูงกว่าอุณหภูมิ กระบวนการที่มีค่าสูง และเมื่อเพิ่มอุณหภูมิกระบวนการขึ้น ความหนืดของวัฏภาคแก๊สสูงขึ้น ดังนั้น วัฏภาคแก๊สจึงพาอนุภาคของแข็งจึงเคลื่อนที่ออกจากระบบได้มากขึ้นนั่นเอง ปริมาณของแข็งใน ระบบจึงมีน้อยกว่า ส่งผลให้ความดันลดมีค่าลดลงเมื่ออุณหภูมิกระบวนการมีค่าสูงขึ้น โดย สอดคล้องกับงานวิจัยที่ผ่านมาของ Wang และคณะ (1995) ที่ศึกษาผลของอุณหภูมิกระบวนการ แล้วพบว่า ปริมาณของแข็งในระบบจะลดลง เมื่ออุณหภูมิของกระบวนการเพิ่มขึ้น

การจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของ อุณหภูมิกระบวนการที่แตกต่างกันในทิศทาง x และ y ได้แสดงในภาพที่ 4.144 และ 4.145 ตามลำดับ ผลการจำลอง พบว่า อุณหภูมิกระบวนการที่มีค่าต่ำสุด (298.15 เคลวิน) จะมี ปริมาณฟลักซ์ของแข็งน้อยกว่าเมื่อเทียบกับอุณหภูมิกระบวนการที่มีค่าสูง และเมื่อเพิ่มอุณหภูมิ กระบวนการ ส่งผลให้ปริมาณฟลักซ์มีค่าเพิ่มขึ้นตามไปด้วย ทั้งในทิศทาง x และทิศทาง y เนื่องจากว่าปริมาณฟลักซ์ของแข็งคิดมาจาก ความเร็วในแนวแกนคูณกับ สัดส่วนปริมาตรของแข็ง คูณกับ ความหนาแน่นของของแข็ง ถึงแม้ว่าที่อุณหภูมิกระบวนการค่าต่ำจะมีสัดส่วนปริมาตร ของแข็งอยู่มากกว่าก็ตาม แต่ผลของความเร็วของแข็งตามแนวแกนที่มีค่าน้อย (เพราะมีปริมาณ ของแข็งที่มากกว่า) จึงทำให้ปริมาณฟลักซ์ของแข็งน้อยกว่า หรืออาจกล่าวได้ว่า ความเร็วของแข็ง ตามแนวแกนมีผลมากกว่าสัดส่วนปริมาตรของแข็งนั่นเอง โดยจะได้รับการยืนยันในส่วนของผล ความเร็วของแข็งตามแนวแกนที่จะกล่าวในส่วนถัดไป ผลของสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของอุณหภูมิกระบวนการที่แตกต่างกัน ในทิศทาง x และ y ได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.146 และ 4.147 ตามลำดับ ผลที่ได้พบว่า อุณหภูมิ กระบวนการที่มีค่าต่ำจะมีสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงกว่าอุณหภูมิกระบวนการที่มีค่าสูง และเมื่อ เพิ่มอุณหภูมิกระบวนการขึ้น สัดส่วนปริมาตรของแข็งมีค่าลดลง ดังเหตุผลที่ได้กล่าวไป ผลที่ได้ สอดคล้องกับผลความดันลดที่เกิดขึ้น ส่วนผลการจำลองในทิศทาง y มีความสอดคล้องกันดีกับผล ในทิศทาง x

ภาพที่ 4.148 และ 4.149 แสดงผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนว รัศมีที่ระดับความสูงที่ต่างกันของอุณหภูมิกระบวนการที่แตกต่างในทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากกราฟจะสังเกตได้ชัดเจนว่า เมื่อระบบมีอุณหภูมิกระบวนการที่สูงส่งผลให้มีความเร็วของแข็ง ตามแนวแกนสูงกว่าระบบที่มีอุณหภูมิกระบวนการค่าต่ำที่ระดับความสูงเดียวกัน เนื่องจาก อุณหภูมิกระบวนการที่สูง สะท้อนถึงความหนืดของวัฏภาคแก๊สที่สูงขึ้น ดังนั้นวัฏภาคแก๊สจึงพา อนุภาคของแข็งออกจากระบบได้มากกว่า ปริมาณของแข็งในระบบจึงมีน้อยกว่าระบบที่อุณหภูมิ กระบวนการมีค่าต่ำ ส่งผลให้ความเร็วของแข็งตามแนวแกนมีค่าสูงกว่านั่นเอง และเมื่อลด อุณหภูมิกระบวนการลง ความเร็วของแข็งตามแนวแกนก็จะมีค่าลดลงเช่นเดียวกัน ในส่วนของผล ในทิศทาง y นั้น พบว่า มีความสอดคล้องกับทิศทาง x แต่จะพบความแตกต่างเนื่องจากความไม่ สมมาตรจากการป้อนเข้าและทางผลของทางออกในทิศทาง x เช่นเดียวกับผลของตัวแปรดังที่ได้ ศึกษาไปเบื้องต้น

ภาพที่ 4.150 แสดงคอนทัวร์ของผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของอุณหภูมิ กระบวนการที่แตกต่างกัน จากภาพคอนทัวร์ แสดงให้เห็นว่าระบบที่อุณหภูมิกระบวนการมีค่าต่ำ จะมีปริมาณของแข็งสูงกว่าระบบที่อุณหภูมิกระบวนการมีค่าสูง (สีของคอนทัวร์เข้มกว่านั่นเอง) และเมื่อเพิ่มค่าอุณหภูมิกระบวนการขึ้นไป ปริมาณของแข็งในระบบก็จะลดลง นอกจากนี้เมื่อ พิจารณาที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตรในภาพที่ 4.151 จะสังเกตเห็นว่าระบบที่อุณหภูมิกระบวนการ มีค่าสูงจะมีปริมาณของแข็งบริเวณทางเข้าสูงกว่าระบบที่อุณหภูมิกระบวนการมีค่าต่ำ เนื่องจาก พลังงานภายในที่สูงกว่านั่นเอง

ผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของอุณหภูมิกระบวนการค่าต่างๆ ที่ระดับความสูง เท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ได้แสดงไว้ในตารางที่ 4.23 และ 4.24 ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากตาราง พบว่า ผลของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์มีค่าสูงกว่าอุณหภูมิ แกรนูลาร์แบบลามินาร์ เช่นเดียวกับผลของตัวแปรอื่น เมื่อพิจารณาถึงความแตกต่างของอุณหภูมิ กระบวนการที่มีต่ออุณหภูมิแกรนูลาร์ พบว่า ระบบที่มีอุณหภูมิกระบวนการค่าต่ำมีอุณหภูมิ แกรนูลาร์สูงกว่าระบบที่มีอุณหภูมิกระบวนการค่าสูง เนื่องจากปริมาณของแข็งที่มากกว่า จึงทำให้ มีการสั่นของกลุ่มอนุภาคที่มากกว่า ดังนั้นผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์ที่เกิดจาก การสั่นของกลุ่มอนุภาคและเป็นตัวแทนของระบบ จึงมีค่าสูงตามไปด้วย ในส่วนผลของทิศทาง y ที่ได้แสดงในตารางที่ 4.24 พบว่า มีความสอดคล้องในทิศทาง x เช่นเดียวกัน



ภาพที่ 4.142 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของอุณหภูมิกระบวนการที่มีค่า แตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.143 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของอุณหภูมิกระบวนการที่มีค่า แตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.144 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของอุณหภูมิกระบวนการที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.145 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของอุณหภูมิกระบวนการที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.146 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของอุณหภูมิกระบวนการที่ มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.147 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของอุณหภูมิกระบวนการที่ มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.148 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของอุณหภูมิกระบวนการที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.149 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของอุณหภูมิกระบวนการที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.150 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของอุณหภูมิ กระบวนการที่มีค่าแตกต่างกัน โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 298.15 (ข) 773.15 (ค) 1073.15 และ (ง) 1273.15 เคลวิน



ภาพที่ 4.151 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของอุณหภูมิ กระบวนการที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 298.15 (ข) 773.15 (ค) 1073.15 และ (ง) 1273.15 เคลวิน

No.	Temperature (K)	Height (m)	Granular temperature (m²/s²)		
			Laminar	Turbulent	Total
1	298.15	3.5	1.0413E-03	2.7193E-01	2.7298E-01
		7.0	9.1834E-04	2.5124E-01	2.5216E-01
		10.5	1.2111E-03	5.0493E-01	5.0614E-01
		Averaged	4.3934E-03	3.4653E-01	3.5092E-01
2	773.15	3.5	3.4762E-04	2.9894E-01	2.9929E-01
		7.0	2.5554E-04	2.4556E-01	2.4582E-01
		10.5	9.9761E-05	2.7656E-01	2.7666E-01
		Averaged	7.9866E-04	2.5527E-01	2.5607E-01
3	1073.15	3.5	1.0260E-05	1.9674E-01	1.9675E-01
		7.0	8.1205E-06	1.2462E-01	1.2463E-01
		10.5	5.0214E-06	2.0493E-01	2.0493E-01
		Averaged	4.7095E-05	1.9394E-01	1.9399E-01
4	1273.15	3.5	8.6278E-06	1.8406E-01	1.8407E-01
		7.0	8.2199E-06	1.5683E-01	1.5684E-01
		10.5	5.1896E-06	2.3984E-01	2.3984E-01
		Averaged	4.9525E-05	2.0646E-01	2.0651E-01

ตารางที่ 4.23 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของอุณหภูมิ กระบวนการที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง x

No.	Temperature (K)	Height (m)	Granular temperature (m ² /s ²)		
			Laminar	Turbulent	Total
1	298.15	3.5	1.4014E-03	2.5073E-01	2.5213E-01
		7.0	7.7762E-04	2.3831E-01	2.3909E-01
		10.5	1.0475E-03	4.8126E-01	4.8230E-01
		Averaged	4.7041E-03	3.5987E-01	3.6457E-01
2	773.15	3.5	3.0731E-04	2.9241E-01	2.9272E-01
		7.0	2.0373E-04	2.3756E-01	2.3776E-01
		10.5	1.0053E-04	2.6477E-01	2.6487E-01
		Averaged	7.8924E-04	2.7345E-01	2.7424E-01
3	1073.15	3.5	1.0797E-05	2.2908E-01	2.2909E-01
		7.0	6.8251E-06	1.2124E-01	1.2125E-01
		10.5	4.4628E-06	2.0001E-01	2.0001E-01
		Averaged	4.3913E-05	2.1379E-01	2.1384E-01
4	1273.15	3.5	8.8787E-06	2.1502E-01	2.1503E-01
		7.0	6.9093E-06	1.5978E-01	1.5979E-01
		10.5	4.7946E-06	2.2148E-01	2.2149E-01
		Averaged	3.9187E-05	2.1980E-01	2.1984E-01

ตารางที่ 4.24 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของอุณหภูมิ กระบวนการที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ในทิศทาง y

4.17 ความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์

ในส่วนนี้ได้ทำการศึกษาผลของความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ ซึ่งเป็นความดัน ภายนอกระบบบริเวณทางออก ว่าจะส่งผลต่ออุทกพลศาสตร์ภายในระบบหรือไม่ จึงได้ทำการ เลือกค่าความดันบริเวณทางออกมาทั้งสิ้น 3 ค่า มีค่าเท่ากับ 0.5, 1.0 และ 2.0 บรรยากาศ

ผลของความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ที่มี ค่าแตกต่างกันในทิศทาง x และ y ได้ถูกแสดงไว้ในภาพที่ 4.152 และ 4.153 ตามลำดับ ผลการ จำลองดูเหมือนว่า ความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกันไม่ส่งผลให้ความดัน ลดภายในท่อไรเซอร์แตกต่างกัน ทั้งในทิศทาง x และ y โดยกราฟมีลักษณะซ้อนทับกันนั่นเอง

ภาพที่ 4.154 และ 4.155 แสดงผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลในส่วนนี้แสดงให้เห็นว่าความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ไม่ส่งผลต่อ ระบบเช่นเดียวกัน ทั้งในทิศทาง x และทิศทาง y

ผลของสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของความดันบริเวณทางออกของท่อ ไรเซอร์ที่แตกต่างกันในทิศทาง x และ y ได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.156 และ 4.157 ตามลำดับ ผลการ จำลองแสดงให้เห็นว่า ความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ที่ต่างกันไม่ส่งผลให้สัดส่วนปริมาตร ของแข็งมีค่าต่างกัน สอดคล้องกับความดันลดที่เกิดขึ้น

ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ต่างกัน ของความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ที่แตกต่างทั้งทิศทาง x และ y ได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.158 และ 4.159 ตามลำดับ ผลการจำลองส่วนนี้ดูพบว่าความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ ที่ต่างกันไม่ทำให้ความเร็วของแข็งตามแนวแกนแตกต่างกัน (กราฟเป็นเส้นเดียวกัน)

ภาพที่ 4.160 แสดงคอนทัวร์ของผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความดัน บริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ที่แตกต่างกัน จากภาพคอนทัวร์ทั้งสามพบว่า ผลของความดัน บริเวณทางออกของท่อไรเซอร์จะไม่แตกต่างกันเลย และเมื่อพิจารณาร่วมกับภาพที่ 4.143 ที่แสดง ในระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร พบว่า เป็นเช่นเดียวกัน

ผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ค่า ต่างๆ ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ได้แสดงไว้ในตารางที่ 25 และ 26 ใน ทิศทาง x และ y ตามลำดับ จากตาราง พบว่า ผลของค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบเทอร์บิวเลนท์มีค่า สูงกว่าอุณหภูมิแกรนูลาร์แบบลามินาร์ ในทุกค่าของความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ สาเหตุนั้นดังที่ได้เคยกล่าวไว้ในตัวผลของตัวแปรที่ผ่านมา เมื่อพิจารณาถึงความแตกต่างของ ความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีต่ออุณหภูมิแกรนูลาร์ พบว่า ที่ค่าของอุณหภูมิ แกรนูลาร์มีค่าใกล้เคียงกัน หรือต่างกันเล็กน้อยเท่านั้น แสดงถึงความไม่แตกต่างกันของผลความ ดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ ในส่วนผลของทิศทาง y ที่ได้แสดงในตารางที่ 26 พบว่า มีความ สอดคล้องในทิศทาง x เช่นเดียวกัน

ในส่วนของผลความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ พบว่า ไม่มีความแตกต่างของผล การจำลอง ไม่ว่าจะใช้ความดันเท่าไร เนื่องจาก ระบบที่ทำการวิจัยเป็นระบบที่ไม่เกิดปฏิกิริยาเคมี ศึกษาเพียงอุทกพลศาสตร์ที่เกิดขึ้น ผลของความดันจึงไม่ส่งผล แต่ถ้าเป็นระบบที่ใส่ปฏิกิริยาเคมี ผลของความดันจะส่งผลต่อปฏิกิริยาเคมีภายในระบบ



ภาพที่ 4.152 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความดันบริเวณทางออกของ ท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.153 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของความดันบริเวณทางออกของ ท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.154 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.155 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.156 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของความดันบริเวณ ทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.157 ผลการจำลองสัดส่วนปริมาตรของแข็งเฉลี่ยในท่อไรเซอร์ของความดันบริเวณ ทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y



ภาพที่ 4.158 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง x



ภาพที่ 4.159 ผลการจำลองความเร็วของแข็งตามแนวแกนเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ระดับความสูงที่ ต่างกันของความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกันในทิศทาง y

Radial distance (m)

Radial distance (m)


ภาพที่ 4.160 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความดันบริเวณ ทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกัน โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 0.5 (ข) 1.0 และ (ค) 2.0 บรรยากาศ



ภาพที่ 4.161 ภาพคอนทัวร์แสดงผลสัดส่วนปริมาตรของแข็งในท่อไรเซอร์ของความดันบริเวณ ทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร โดยมีค่าเท่ากับ (ก) 0.5 (ข) 1.0 และ (ค) 2.0 บรรยากาศ

ตารางที่ 4.25 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของความดันบริเวณ ทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ใน ทิศทาง x

No.	Pressure outlet (atm)	Height (m)	Granular temperature (m²/s²)		
			Laminar	Turbulent	Total
1	0.5	3.5	1.1007E-05	2.7183E-01	2.7184E-01
		7.0	8.9586E-06	2.5123E-01	2.5124E-01
		10.5	5.7382E-06	5.0493E-01	5.0494E-01
		Averaged	3.6840E-05	3.4666E-01	3.4670E-01
2	1.0	3.5	1.0413E-03	2.7193E-01	2.7298E-01
		7.0	9.1834E-04	2.5124E-01	2.5216E-01
		10.5	1.2111E-03	5.0493E-01	5.0614E-01
		Averaged	4.3934E-03	3.4653E-01	3.5092E-01
3	2.0	3.5	1.2162E-05	3.8690E-01	3.8692E-01
		7.0	8.8331E-06	2.7872E-01	2.7873E-01
		10.5	5.5474E-06	5.4837E-01	5.4838E-01
		Averaged	4.6178E-05	4.0155E-01	4.0160E-01

ตารางที่ 4.26 แสดงการเปรียบเทียบผลของอุณหภูมิแกรนูลาร์ที่แตกต่างกันของความดันบริเวณ ทางออกของท่อไรเซอร์ที่มีค่าแตกต่างกัน ที่ระดับความสูงเท่ากับ 3.5, 7.0 และ 10.5 เมตร ใน ทิศทาง y

No.	Pressure outlet (atm)	Height (m)	Granular temperature (m²/s²)		
			Laminar	Turbulent	Total
1	0.5	3.5	1.1643E-05	2.5077E-01	2.5078E-01
		7.0	7.6495E-06	2.3830E-01	2.3831E-01
		10.5	5.4585E-06	4.8125E-01	4.8126E-01
		Averaged	5.7932E-05	3.5969E-01	3.5975E-01
2	1.0	3.5	1.4014E-03	2.5073E-01	2.5213E-01
		7.0	7.7762E-04	2.3831E-01	2.3909E-01
		10.5	1.0475E-03	4.8126E-01	4.8230E-01
		Averaged	4.7041E-03	3.5987E-01	3.6457E-01
3	2.0	3.5	1.3501E-05	3.7167E-01	3.7168E-01
		7.0	7.4406E-06	2.6421E-01	2.6421E-01
		10.5	4.8970E-06	5.2217E-01	5.2217E-01
		Averaged	5.5922E-05	4.1929E-01	4.1934E-01

4.18 เปรียบเทียบการจำลองในระบบสามมิติกับระบบสองมิติ

ในส่วนนี้ได้นำข้อมูลผลของตัวแปรแบบจำลอง (Modeling parameters) ที่ได้ศึกษาใน ก่อนหน้านี้มาใช้ในการจำลองในระบบสามมิติ โดยผลของตัวแปรที่ใช้ประกอบด้วย แบบจำลอง แรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาคของ EMMS ค่า Specularity coefficient เท่ากับ 0.5 ค่า Restitution coefficient เท่ากับ 0.95 ค่าอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าเท่ากับ 0.001 ความหน็ดเสียด ทานใช้แบบ No frictional viscosity และแบบจำลองความหนืดแบบลามินาร์ นอกจากนี้ยังใช้ผล รูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้ารูปแบบที่ 6 (รูปร่างความเร็วของการป้อนแก๊สมีลักษณะเป็นแบบ เทอร์บิวเลนท์) มีความเร็วแก๊สขาเข้าเท่ากับ 5.20 เมตรต่อวินาที ปริมาณฟลักซ์ของแข็งเท่ากับ 489 กิโลกรัมต่อตารางเมตรวินาที ใช้ขนาดทางออกของท่อไรเซอร์เท่ากับ 0.10 เมตร โดยมีความ ดันปริเวณทางออกเท่ากับ 1.0 บรรยากาศ ขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่ใช้มี ขนาด 76 ไมโครเมตร ความหนาแน่นของอนุภาคของแข็ง 1,712 กิโลกรัมต่อลูกบาศก์เมตร และ อุณหภูมิในกระบวนการที่ใช้ในการจำลองเท่ากับ 298.15 เคลวิน ผลการจำลองที่ได้ถูกนำมา เปรียบเทียบกับผลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติ จากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) อันได้แก่ ผลของความดันลด ภายในท่อไรเซอร์ ผลของปริมาณฟลักซ์ของแข็งในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.90 เมตร และ ผล ของความหนาแน่นของอนฐิงในแรวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.90 เมตร

ภาพที่ 4.162 และ 4.163 แสดงผลของความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ในการจำลอง ระบบสามมิติเปรียบเทียบกับผลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลอง ในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x และ y ตามลำดับ ผลที่ได้ พบว่า แบบจำลองในระบบสามมิติสามารถทำนายความดันลดได้ถูกต้อง ตามหลักอุทกพลศาสตร์ คือ ความดันลดมีค่าสูงบริเวณด้านล่าง จากนั้นค่อยๆ ลดลงเมื่อความสูง เพิ่มขึ้น และความดันจะสูงอีกครั้งบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ ซึ่งสอดคล้องกับข้อมูลการทดลอง และผลการจำลองในระบบสองมิติ อย่างไรก็ตามบริเวณด้านล่างของท่อไรเซอร์ทั้งระบบสองมิติ และสามมิติยังทำนายผลความดันลดน้อยกว่าข้อมูลการทดลองเล็กน้อย ในด้านความแตกต่าง ของระบบสองมิติและสามมิตินั้นพบว่าให้ผลที่ใกล้เคียงกัน ยกเว้นที่บริเวณด้านบนของท่อไรเซอร์ ที่การจำลองในระบบสองมิติทำนายผลความดันลดได้มากกว่า ผลที่ได้สอดคล้องกันในทั้งทิศทาง x และทิศทาง y

การจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตรของการ จำลองระบบสามมิติเปรียบเทียบกับผลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการ จำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x และ y ได้แสดงในภาพที่ 4.164 และ 4.165 ตามลำดับ ผลการจำลอง พบว่า การจำลองในระบบ สามมิติทำนายปริมาณฟลักซ์ของแข็งบริเวณตรงกลางของท่อไรเซอร์ใกล้เคียงกับข้อมูลการทดลอง และผลการจำลองในระบบสองมิติ แต่ยังมีค่าน้อยกว่าเล็กน้อยเนื่องจาก ในระบบสามมิติจะ พิจารณามิติความลึกซึ่งเป็นส่วนด้านหน้าและด้านหลังของท่อไรเซอร์ ดังนั้น ของแข็งจึงมีโอกาส เคลื่อนที่ไปตกบริเวณด้านหน้ากับด้านหลังของท่อไรเซอร์นอกจากบริเวณด้านข้างด้วย ส่งผลให้ ปริมาณของแข็งบริเวณต้านหน้ากับด้านหลังของท่อไรเซอร์นอกจากบริเวณด้านข้างด้วย ส่งผลให้ ปริมาณของแข็งบริเวณต้านหน้ากับด้านหลังของท่อไรเซอร์นอกจากบริเวณด้านข้างด้วย ส่งผลให้ ปริมาณของแข็งบริเวณต้องกลางของท่อไรเซอร์จึงลดลงนั่นเอง ผลที่เกิดขึ้นสอดคล้องกับงานวิจัยที่ ผ่านมาของ Briongos และ Guardiola (2005) และ Chalermsinsuwan และคณะ (2011) ดังที่ได้ เคยกล่าวไป นอกจากนี้ยังพบว่า บริเวณผนังยังไม่สามารถทำนายการตกกลับของอนุภาคของแข็ง ใด้ดีเท่าที่ควร สาเหตุอาจเกิดจาก ในระบบฟลูอิไดเซชันมีความปั่นป่วนของระบบอยู่ ดังนั้นผลการ จำลองจึงแสดงทั้งการตกกลับของอนุภาคของแข็ง และผลการจำลองที่ไม่แสดงการตกกลับของ อนุภาคของแข็ง แต่เมื่อนำผลมาวิเคราะห์จำเป็นต้องทำการหาค่าเฉลี่ยในช่วงเวลาหนึ่งๆ ที่อยู่ใน ภาวนเสมือนคงตัว ทำให้ผลการจำลองแสดงผลของส่วนที่ไม่แสดงการตกกลับของอนุภาคของแข็ง ซึ่งเมื่อเฉลี่ยแล้วมีมากกว่าผลของส่วนที่แสดงการตกกลับของอนุภาคของแข็ง เห็นการตกกลับของอนุภาคของแข็งบริเวณผนังได้นั่นเอง

ผลของความหนาแน่นของของแข็งในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.90 เมตรของการจำลอง ระบบสามมิติเปรียบเทียบกับผลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลอง ในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x และ y ได้แสดงไว้ในภาพที่ 4.166 และ 4.167 ตามลำดับ ผลที่ได้พบว่า การจำลองในระบบสามมิติ สามารถทำนายความหนาแน่นของของแข็งภายในระบบได้ อย่างไรก็ตาม ทั้งผลการจำลองใน ระบบสองมิติและสามมิติ ผลที่ได้มีความแตกต่างจากข้อมูลการทดลองของของ Knowlton และ คณะ (1995) โดยเฉพาะบริเวณตรงกลางของท่อไรเซอร์ค่อนข้างมากเมื่อเปรียบเทียบกับผล ปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยข้างต้น ถึงแม้เลือกจากที่ความสูงเดียวกัน สาเหตุที่เป็นเช่นนี้เกิดจาก ผลของปริมาณฟลักซ์ของแข็งคำนวณมาโดย ความเร็วของแข็งตามแนวแกน สัดส่วนปริมาตร ของแข็ง และความหนาแน่นของของแข็ง ซึ่งผลของความเร็วของแข็งตามแนวแกนส่งผลให้ค่า ปริมาณฟลักซ์ของแข็งทั้งในระบบสองมิติและสามมิติมีค่าใกล้เคียงกับข้อมูลการทดลอง ส่วนผล ความหนาแน่นของของแข็งคำนวณมาโดย สัดส่วนปริมาตรของแข็ง และความหนาแน่นของ อนุภาคของแข็ง หรืออีกนัยหนึ่งก็คือ ค่าสัดส่วนปริมาตรของแข็งเพียงอย่างเดียว ซึ่งในข้อมูลการ ทดลองจริงของ Knowlton และคณะ (1995) ไม่ได้แสดงรายละเอียดว่ามีค่าเท่าไร บันทึกด้วยมุม เท่าไร อีกทั้งในการทดลองจริงการบันทึกค่าสัดส่วนปริมาตรของแข็งและความเร็วของของแข็งจะ ไม่สามารถกระทำพร้อมกันได้ ค่าที่ได้จึงเป็นคนละช่วงเวลา แต่ในการจำลองค่าเหล่านี้มาจาก ช่วงเวลาเดียวกัน ส่งผลให้ในการจำลองค่าที่ได้จึงไม่ใกล้เคียงกับข้อมูลการทดลองนั่นเอง นอกจากนี้ยังพบความแตกต่างกันเพียงเล็กน้อยบริเวณผนังที่ไม่แสดงการตกกลับของอนุภาค ของแข็ง ซึ่งเกิดจากผลจากการหาค่าเฉลี่ยดังที่ได้กล่าวไปข้างต้น

โดยสรุปแล้วการจำลองในระบบสามมิติให้ผลการจำลองใกล้เคียงกันกับในระบบสองมิติ ดังนั้นในทางปฏิบัติการจำลองในระบบสองมิติอาจเพียงพอที่จะอธิบายอุทกพลศาสตร์ภายใน ระบบที่เกิดขึ้นได้ อย่างไรก็ตาม ระบบที่ทำการศึกษาเป็นระบบท่อไรเซอร์ที่มีการป้อนเข้าแบบไม่ สมมาตร สังเกตว่าผลการจำลองในระบบสามมิติมีความแตกต่างกันในทิศทาง x และ y เนื่องจาก ผลการป้อนเข้าที่ไม่สมมาตร ซึ่งจะไม่สามารถสังเกตเห็นในการจำลองในระบบสองมิติได้ นอกจากนี้ ถ้าจะทำการจำลองในระบบสองมิติจำเป็นต้องทำให้แบบจำลองเครื่องปฏิกรณ์อยู่ใน รูปร่างที่แตกต่างจากจากเครื่องปฏิกรณ์จริง หรือรูปร่างที่ง่ายในการจำลอง เพื่อให้สามารถจำลอง ได้ จึงอาจส่งผลต่อการอธิบายอุทกพลศาสตร์ภายในระบบได้ ดังนั้นจึงสรุปได้ว่า ถ้าระบบเครื่อง ปฏิกรณ์มีการป้อนเข้าแบบสมมาตร การจำลองในระบบสองมิติก็น่าจะเพียงพอ ต่อการอธิบาย อุทกพลศาสตร์ภายในระบบ แต่ถ้าระบบเครื่องปฏิกรณ์มีการป้อนเข้าแบบไม่สมมาตร การจำลอง ในระบบสามมิติจะเป็นตัวเลือกที่ดีกว่า เนื่องจากให้ข้อมูลที่ถูกต้องของผลความไม่สมมาตร และ เครื่องปฏิกรณ์มีลักษณะที่เหมือนเครื่องปฏิกรณ์จริงมากกว่า



ภาพที่ 4.162 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของการจำลองระบบสามมิติ เปรียบเทียบกับผลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติ จากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง x



ภาพที่ 4.163 ผลการจำลองความดันลดเฉลี่ยภายในท่อไรเซอร์ของการจำลองระบบสามมิติ เปรียบเทียบกับผลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติ จากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ในทิศทาง y



ภาพที่ 4.164 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของการจำลองระบบสามมิติเปรียบเทียบกับผลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และ ผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ใน ทิศทาง x



ภาพที่ 4.165 ผลการจำลองปริมาณฟลักซ์ของแข็งเฉลี่ยในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.9 เมตร ของการจำลองระบบสามมิติเปรียบเทียบกับผลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และ ผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ใน ทิศทาง y



ภาพที่ 4.166 ผลการจำลองความหนาแน่นของของแข็งในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.90 เมตร ของการจำลองระบบสามมิติเปรียบเทียบกับผลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และ ผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ใน ทิศทาง x



ภาพที่ 4.167 ผลการจำลองความหนาแน่นของของแข็งในแนวรัศมีที่ความสูงเท่ากับ 3.90 เมตร ของการจำลองระบบสามมิติเปรียบเทียบกับผลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และ ผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ใน ทิศทาง y

บทที่ 5 สรุปผลการวิจัย และข้อเสนอแนะ

5.1 สรุปผลการวิจัย

งานวิจัยนี้ได้ใช้วิธีพลศาสตร์ของไหลเชิงคำนวณ (CFD) ร่วมกับแนวคิดแบบ ออยเลอเรียน-ออยเลอเรียน (Eulerian-Eulerian method) และทฤษฎีจลน์การไหลของของแข็ง (KTGF) จำลองภาวะท่อไรเซอร์ของเครื่องปฏิกรณ์ฟลูอิไดซ์เบดแบบหมุนเวียนในระบบสามมิติ แล้วทำการเปรียบเทียบผลที่ได้กับผลจากการทดลองจริงและผลจากแบบการจำลองภาวะในระบบ สองมิติ จากนั้นทำการศึกษาผลของตัวแปรออกแบบ (Designing parameters) ตัวแปร แบบจำลอง (Modeling parameters) และตัวแปรดำเนินการ (Operating parameters) ต่างๆ ที่ สำคัญต่อ อุทกพลศาสตร์ภายในเครื่องปฏิกรณ์

5.1.1 การศึกษาผลของตัวแปรออกแบบ (Designing parameters)

ตัวแปรออกแบบที่ได้ทำการศึกษาในที่นี้คือ รูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้า และขนาด ทางออกของท่อไรเซอร์ โดยรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้าสามารถแบ่งเป็นกลุ่มได้ 2 กลุ่ม กลุ่มที่ 1 (รูปแบบที่ 1-4) คือ กลุ่มที่ปรับเปลี่ยนพื้นที่ช่องเปิดของทางเข้า และกลุ่มที่ 2 คือ กลุ่มที่ ปรับเปลี่ยนลักษณะรูปร่างความเร็วการป้อนเข้า ผลการจำลองแสดงให้เห็นว่าสำหรับกลุ่มที่ 1 เมื่อ ระบบมีเปอร์เซ็นต์การเปิดช่องว่างของทางเข้าเพิ่มขึ้น ปริมาณของแข็งภายในระบบมีค่าลดลง เนื่องจากเมื่อเปอร์เซ็นต์การเปิดช่องว่างทางเข้าเพิ่มขึ้น แก๊สที่ป้อนเข้าก็จะเพิ่มขึ้นต่อพื้นที่หน้าตัด ดังนั้นสามารถพาอนุภาคของแข็งออกจากระบบได้มากกว่า จึงมีของแข็งในระบบน้อยกว่านั่นเอง ส่วนสำหรับกลุ่มที่ 2 พบว่า รูปร่างความเร็วการป้อนเข้าที่ต่างกันไม่ส่งผลให้อุทกพลศาสตร์ภายใน ระบบต่างกันมากนัก อย่างไรก็ตาม เมื่อระบบมีรูปร่างความเร็วการป้อนเข้าที่ป้านลง หรือ รูปร่าง ความเร็วมีลักษณะเป็นแบบบั่นป่วน จะมีปริมาณของแข็งในระบบลดลง เนื่องจาก เป็นไปได้ว่า แก๊สสามารถพาอนุภาคของแข็งออกจากระบบได้สะดวกกว่าระบบที่รูปแบบความเร็วมีลักษณะ เป็นแบบลามินาร์

ในด้านขนาดทางออกของท่อไรเซอร์ที่ต่างกันนั้นพบว่า ระบบที่ใช้ขนาดทางออกของท่อ ไรเซอร์ที่มีขนาดเล็ก จะมีปริมาณของแข็งในระบบสูงกว่าระบบที่ขนาดทางออกของท่อไรเซอร์มี ขนาดใหญ่ เนื่องจากขนาดทางออกที่เล็กส่งผลให้ของแข็งออกสู่ระบบได้ยาก ดังนั้นของแข็งจึงตก กลับลงมาอยู่ภายในระบบมากกว่านั่นเอง นอกจากนี้ที่ขนาดของทางออกของท่อไรเซอร์เท่ากับ 0.025 เมตร จะเห็นถึงการตกกลับของของแข็งบริเวณด้านข้างฝั่งเดียวกันกับที่ตั้งของทางออกได้ ขัดเจน ซึ่งแตกต่างกับงานวิจัยที่ผ่านมาของ De Wilde และคณะ (2003) ที่ได้ศึกษาผลของขนาด ทางออกในระบบสามมิติแล้วพบว่า ทางออกที่มีขนาดเล็กจะมีโอกาสที่ของแข็งจะออกจากระบบ ได้ยากและตกกลับลงมาด้านตรงข้ามของทางออก สาเหตุที่ต่างกันอาจเนื่องมาจากในงานวิจัยนี้มี ขนาดเครื่องปฏิกรณ์ที่เล็กกว่า และขนาดทางออกที่เล็กมาก ส่งผลให้อนุภาคของแข็งออกจาก ระบบได้ยากกว่าจึงมีโอกาสตกกลับมาฝั่งเดียวกับทางออกมากกว่าฝั่งตรงข้ามเล็กน้อย

5.1.2 การศึกษาผลของตัวแปรแบบจำลอง (Modeling parameters)

ตัวแปรแบบจำลองที่ได้ทำการศึกษาในส่วนนี้ประกอบด้วย แบบจำลองแรงต้านการ เคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาค ค่า Specularity coefficient ค่า Restitution coefficient แบบจำลอง ความหนืด ความหนืดเสียดทาน อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้า และ สัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดใน ระบบ โดยตัวแปรที่ส่งผลต่อระบบอย่างชัดเจนได้แก่ แบบจำลองแรงต้านการเคลื่อนที่ระหว่าง วัฏภาค และอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้า ตัวแปรที่ส่งผลต่อระบบเล็กน้อยได้แก่ ค่า Specularity coefficient ค่า Restitution coefficient แบบจำลองความหนืด และความหนืดเสียดทาน ส่วนผล ของสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบไม่ส่งผลต่ออุทกพลศาสตร์ภายในระบบแต่อย่างใด

ในส่วนแรกจะกล่าวถึงตัวแปรที่ส่งผลต่อระบบอย่างชัดเจนก่อน คือ แบบจำลองแรงต้าน การเคลื่อนที่ระหว่างวัฏภาค และอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้า แบบจำลองต้านการเคลื่อนที่ระหว่าง วัฏภาคที่ต่างกันส่งผลให้อุทกพลศาสตร์ต่างกันด้วย ผลการจำลองแสดงให้เห็นว่าแบบจำลองของ EMMS ที่พัฒนามาจากแนวคิดการเกิดกลุ่มก้อนอนุภาค (Cluster) ที่เกิดขึ้นในระบบ สามารถ ทำนายปริมาณของแข็งที่มีอยู่ในระบบได้มากกว่าเมื่อเทียบกับแบบจำลองอื่นที่ไม่มีการคิดผลของ การเกิดกลุ่มก้อนอนุภาคและเป็นแบบจำลองที่คิดมาจากระบบที่เจือจาง ส่งผลให้ทำนายความดัน ลดภายในท่อไรเซอร์ได้สูงกว่า นอกจากนี้แบบจำลองของ EMMS ยังให้ผลการจำลองสอดคล้อง กับข้อมูลการทดลองมากกว่าแบบจำลองอื่นอีกด้วย

อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าของอนุภาคของแข็งคือ พลังงานจลน์ภายใน หรือความเร็วกวัด แกว่งของอนุภาคของแข็งที่ป้อนเข้าสู่ระบบในภาวะเริ่มต้นของกระบวนการ ผลการจำลองแสดงให้ เห็นว่า ระบบที่มีอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าค่าต่ำๆ จะมีปริมาณของแข็งบริเวณด้านล่างมากกว่า ระบบที่มีอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าค่าสูง เนื่องจากว่าระบบที่มีอุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าค่าต่ำ อนุภาคของแข็งมีพลังงานน้อยส่งผลให้เคลื่อนที่ไปด้านบนของท่อไรเซอร์ช้ากว่าเมื่อเทียบกับ อนุภาคที่มีพลังงานสูง ดังนั้น ของแข็งจึงกองอยู่บริเวณด้านล่างมากกว่านั่นเอง และเมื่อค่า อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าเพิ่มขึ้นปริมาณของแข็งบริเวณด้านล่างก็จะลดลง โดยผลที่เกิดขึ้นนี้จะ เกิดเฉพาะบริเวณความสูงต่ำๆ เท่านั้น เนื่องจาก เป็นบริเวณที่ป้อนอนุภาคของแข็งเข้ามา และค่า อุณหภูมิแกรนูลาร์ขาเข้าที่สอดคล้องกับข้อมูลการทดลองมากที่สุดมีค่าเท่ากับ 0.001 เมตรกำลัง สองต่อวินาทีกำลังสอง

ส่วนนี้จะกล่าวถึงตัวแปรที่ส่งผลต่อระบบบ้างเล็กน้อย อันประกอบด้วย ค่า Specularity coefficient ค่า Restitution coefficient แบบจำลองความหนืด และความหนืดเสียดทาน โดยผล การจำลองพบว่า ค่า Specularity coefficient ที่น้อยทำให้อนุภาคของแข็งตกลงบริเวณผนังมาก อีกนัยหนึ่งคือ บริเวณตรงกลางของท่อไรเซอร์ก็จะมีปริมาณของแข็งน้อยลงนั่นเอง และยิ่งเพิ่มค่า Specularity coefficient ให้สูงขึ้นอนุภาคของแข็งก็จะตกบริเวณผนังลดลง และค่า Specularity coefficient เท่ากับ 0.5 ให้ผลสอดคล้องกับข้อมูลการทดลองมากที่สุด ในส่วนของค่า Restitution coefficient พบว่า ไม่ส่งผลต่อระบบแต่อย่างใด และค่าเท่ากับ 0.95 ให้ผลการจำลองที่สอดคล้อง กับข้อมูลการทดลอง

ตัวแปรความหนืดเสียดทานที่ให้ผลสอดคล้องกับข้อมูลการทดลองมากที่สุดคือแบบ None หรือ ไม่คิดผลของแรงเสียดทานนั่นเอง เนื่องจาก การตั้งค่าแบบนี้นิยมใช้กับระบบ ฟลูอิไดเซชันแบบปั่นป่วน หรือแบบความเร็วสูง ที่มีปริมาณของแข็งในระบบไม่สูงนัก ซึ่งเหมาะสม กับระบบที่ทำการวิจัย ในแง่อุทกพลศาสตร์ที่เกิดขึ้นนั้นพบว่า การตั้งค่าความหนืดเสียดทานแบบ Schaeffer ส่งผลให้มีปริมาณของแข็งในระบบที่สูงกว่าเล็กน้อย เนื่องจาก การตั้งค่าความหนืด เสียดทานแบบ Schaeffer ใช้กับระบบที่มีปริมาณของแข็งสูง เช่น ฟลูอิไดเซชันแบบฟองแก๊ส ดังนั้น จึงทำนายปริมาณของแข็งที่มีในระบบสูงกว่าความเป็นจริง อย่างไรก็ตามผลของความหนืด เสียดทานทั้งสองก็ไม่ได้ทำให้อุทกพลศาสตร์ภายในระบบแตกต่างกันมากนัก

ในงานวิจัยนี้พบว่าแบบจำลองความหนืดที่ต่างกันไม่ส่งผลให้ผลการจำลองต่างกัน ถึงแม้ ในความเป็นจริงแบบจำลองความหนืดแบบลามินาร์จะเหมาะสมกว่า เนื่องจากในทฤษฎีจลน์การ ไหลของของแข็งจะมีการคิดผลของส่วนเทอร์บิวเลนท์เข้ามาด้วยแล้ว จึงไม่จำเป็นต้องมีการคิด วัฏภาคแก๊สแบบเทอร์บิวเลนท์อีก อย่างไรก็ตามการศึกษาในส่วนนี้ช่วยทำให้ได้รู้ว่าผลของ แบบจำลองความหนืดไม่ส่งผลต่อระบบมากนัก สอดคล้องกับงานวิจัยที่ผ่านมาของ Cloete และ คณะ (2011)

อย่างที่ได้กล่าวไปตอนต้นแล้วว่า ตัวแปรสัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบไม่ส่งผล ให้เกิดความแตกต่างของการจำลองขึ้น สาเหตุอาจเป็นไปได้ว่า ลักษณะการไหลในช่วงการไหล ฟลูอิไดเซชันแบบความเร็วสูง ดังเช่นในการจำลองนี้มีปริมาณสัดส่วนปริมาตรของแข็งไม่ถึงค่า สัดส่วนปริมาตรของแข็งสูงสุดในระบบนั่นเอง จึงทำให้ไม่เห็นการเปลี่ยนแปลงของตัวแปร

5.1.3 การศึกษาผลของตัวแปรดำเนินการ (Operating parameters)

ตัวแปรดำเนินการที่ได้ทำการศึกษาประกอบด้วย ความเร็วแก๊สขาเข้า ปริมาณฟลักซ์ ของแข็ง ขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็ง ความหนาแน่นของอนุภาคของแข็ง อุณหภูมิกระบวนการ และความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ โดยตัวแปรที่ส่งผลต่อระบบ อย่างชัดเจนประกอบไปด้วย ความหนาแน่นของอนุภาคของแข็ง ความเร็วแก๊สขาเข้า และ ปริมาณฟลักซ์ของแข็ง ตัวแปรที่ส่งผลต่อระบบเล็กน้อยได้แก่ ขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางของอนุภาค ของแข็ง และ อุณหภูมิกระบวนการ ส่วนความดันบริเวณทางออกไม่ส่งผลต่อระบบ

ผลของตัวแปรความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งได้ถูกศึกษา โดยทำการกำหนดขนาด ของอนุภาคของแข็งไว้เท่ากับ 76 ไมโครเมตร เพื่อกำหนดให้อยู่ใน Geldart A ทั้งหมดแล้วทำการ ปรับค่าความหนาแน่นให้แตกต่าง ผลการจำลองพบว่า ระบบที่มีค่าความหนาแน่นของอนุภาค ของแข็งสูง จะมีปริมาณของแข็งในระบบสูงกว่าระบบที่มีค่าความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่มี ค่าต่ำ เนื่องจาก ค่าความหนาแน่นของอนุภาคของแข็งที่สูงส่งผลให้อนุภาคของแข็งมีมวลมาก อนุภาคของแข็งจึงตกกลับลงมาได้มาก จึงอยู่ในระบบได้มากนั่นเอง และเมื่อลดความหนาแน่น ของอนุภาคของแข็งลง ปริมาณของแข็งก็จะลดลงตามไปด้วย

ผลของความเร็วแก๊สขาเข้าที่ต่างกันได้ถูกศึกษา โดยความเร็วที่เลือกมายังคงอยู่ในช่วง การไหลแบบความเร็วสูง ผลการจำลอง แสดงให้เห็นว่า เมื่อใช้ความเร็วแก๊สขาเข้ามีค่าสูง ส่งผล ให้ระบบมีแนวโน้มที่จะประพฤติตัวเป็นระบบที่เจือจางมากขึ้น มีปริมาณของแข็งลดลง เนื่องจาก อนุภาคของแข็งถูกพาออกไปจากระบบได้เร็วนั่นเอง

ปริมาณฟลักซ์ของแข็งที่ต่างกันส่งผลให้ระบบมีความแตกต่างกัน ผลการจำลองแสดงให้ เห็นว่าระบบที่มีปริมาณฟลักซ์ของแข็งสูงจะมีปริมาณของแข็งในระบบที่สูงกว่าระบบที่มีปริมาณ ฟลักซ์ของแข็งต่ำ

ส่วนต่อไปจะได้กล่าวถึงตัวแปรที่ส่งผลต่อระบบเพียงเล็กน้อยอันได้แก่ ขนาดเส้นผ่าน ศูนย์กลางของอนุภาคของแข็ง และ อุณหภูมิกระบวนการ ผลการจำลองแสดงให้เห็นว่า ขนาดเส้น ผ่านศูนย์กลางของอนุภาคของแข็งที่ต่างกันไม่ส่งผลให้ระบบมีความแตกต่างกัน เนื่องจาก อาจ เป็นเพราะอนุภาคยังอยู่ในกลุ่ม Geldart เดียวกันและความแตกต่างของช่วงที่เลือกมายังอยู่ในช่วง ที่แคบจึงไม่ส่งผลเท่าใดนัก ซึ่งสอดคล้องกับงานวิจัยของ Mastellone และ Arena (1999) อย่างไร ก็ตาม Xu และ Zhu (2011) ค้นพบว่า ขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางที่ต่างกันส่งผลให้อุทกพลศาสตร์ ต่างกัน ถ้าช่วงที่เลือกศึกษาอยู่ใน Geldart ต่างกันหรือเลือกช่วงการศึกษาที่กว้างมากขึ้น

ส่วนผลของอุณหภูมิกระบวนการที่มีต่ออุทกพลศาสตร์ภายในระบบนั้นพบว่า ไม่ส่งผลให้ ระบบแตกต่างกันมากนัก อย่างไรก็ตาม ผลการจำลองแสดงให้เห็นแนวโน้มที่เกิดขึ้นว่า ระบบที่ใช้ อุณหภูมิกระบวนการที่มีค่าต่ำจะมีปริมาณของแข็งในระบบสูงกว่าระบบที่ใช้อุณหภูมิกระบวนการ ที่มีค่าสูง และเมื่อเพิ่มอุณหภูมิกระบวนการขึ้น ปริมาณของแข็งในระบบก็จะมีค่าลดลง เนื่องจากว่า อุณหภูมิกระบวนการที่มีค่าสูงทำให้ความหนืดของวัฏภาคแก๊สสูงขึ้นด้วย ดังนั้น วัฏภาคแก๊สจึงพาอนุภาคของแข็งเคลื่อนที่ออกจากระบบได้มากขึ้น ส่งผลให้ปริมาณของแข็งใน ระบบมีน้อยกว่า ในส่วนของผลความดันบริเวณทางออกของท่อไรเซอร์ พบว่า ไม่มีความแตกต่าง ของผลการจำลอง ไม่ว่าจะใช้ความดันเท่าไร เนื่องจาก ระบบที่ทำการวิจัยเป็นระบบที่ไม่ เกิดปฏิกิริยาเคมี ศึกษาเพียงอุทกพลศาสตร์ที่เกิดขึ้น ผลของความดันจึงไม่ส่งผล แต่ถ้าระบบมี ปฏิกิริยาเคมีเกิดขึ้น ผลของความดันจะส่งผลต่อปฏิกิริยาเคมีภายในระบบ

5.1.3 การเปรียบเทียบการจำลองในระบบสามมิติกับระบบสองมิติ

ในการจำลองภาวะของระบบ วิธีการคำนวณที่ใช้มีทั้งที่ทำในระบบสองมิติและระบบสาม มิติ โดยข้อดีของการจำลองในระบบสองมิติคือ ใช้เวลาคำนวณที่น้อยกว่า แต่มีข้อเสียคือ แบบจำลองที่ใช้ต้องทำให้อยู่ในรูปอย่างง่าย ซึ่งไม่เหมือนกับเครื่องปฏิกรณ์จริง และอาจแสดง รายละเอียดการจำลองไม่เหมือนระบบจริงเท่าใดนัก ส่วนการจำลองในระบบสามมิติมีข้อดีคือ สามารถแสดงรายละเอียดของลักษณะการไหลได้ดีกว่าในระบบสองมิติ อีกทั้งการคำนวณใน ระบบสามมิติยังเป็นการจำลองที่ใกล้เคียงกับระบบในชีวิตจริงแต่ข้อเสียคือ ใช้เวลาในการคำนวณใน ระบบสามมิติยังเป็นการจำลองที่ใกล้เคียงกับระบบในชีวิตจริงแต่ข้อเสียคือ ใช้เวลาในการคำนวณ ที่มากกว่า แต่ในปัจจุบัน คอมพิวเตอร์ได้มีการพัฒนาให้มีระบบประมวลผลที่เร็วขึ้น การคำนวณ ในระบบสามมิติจึงเป็นที่สนใจ จากผลการศึกษาในงานวิจัยนี้ เมื่อนำผลจากการจำลองของตัวแปร แบบจำลองที่เหมาะสมมาทำการจำลองเพื่อเปรียบเทียบความถูกต้องกับผลการทดลองของ Knowlton และคณะ (1995) และผลการจำลองในระบบสองมิติจากงานวิจัยที่ผ่านมาของ Chalermsinsuwan และคณะ (2009) ผลการจำลองในระบบสองมิติโดยอาจจะมีความ แตกต่างเพียงเล็กน้อยเท่านั้น แสดงว่าการจำลองในระบบสามมิติสามารถทำนายอุทกพลศาสตร์ที่ เกิดขึ้นภายในระบบได้อย่างถูกต้อง เมื่อเปรียบเทียบกับการจำลองในระบบสองมิติแล้วพบว่า มี ความใกล้เคียงกัน ดังนั้นในทางปฏิบัติการจำลองในระบบสองมิติอาจเพียงพอที่จะอธิบาย อุทกพลศาสตร์ภายในระบบที่เกิดขึ้นได้ อย่างไรก็ตาม ระบบที่ทำการศึกษาเป็นระบบท่อไรเซอร์ที่มี การป้อนเข้าแบบไม่สมมาตร การจำลองในระบบสองมิติไม่สามารถแสดงผลเนื่องจากความไม่ สมมาตรนี้ได้ นอกจากนี้ ถ้าจะทำการจำลองในระบบสองมิติจำเป็นต้องทำให้แบบจำลองเครื่อง ปฏิกรณ์อยู่ในรูปร่างที่ง่ายในการจำลอง เพื่อให้สามารถจำลองได้ จึงอาจส่งผลต่อการอธิบาย อุทกพลศาสตร์ภายในระบบได้ ดังนั้นจึงสรุปได้ว่า ถ้าระบบเครื่องปฏิกรณ์มีการป้อนเข้าแบบ สมมาตร การจำลองในระบบสองมิติก็น่าจะเพียงพอ ต่อการอธิบายอุทกพลศาสตร์ภายในระบบ แต่ถ้าระบบเครื่องปฏิกรณ์มีการป้อนเข้าแบบไม่สมมาตร การจำลองในระบบสามมิติมีจะเป็น ตัวเลือกที่ดีกว่า เนื่องจากให้ข้อมูลที่ถูกต้องของผลความไม่สมมาตร และเครื่องปฏิกรณ์มีลักษณะ ที่เหมือนเครื่องปฏิกรณ์จริงมากกว่า

5.2 ข้อเสนอแนะ

จากการเปรียบเทียบจากระบบสามมิติพบว่า สิ่งหนึ่งที่ทำให้เกิดความแตกต่างของผลการ จำลองขึ้น คือ บริเวณผนังของท่อไรเซอร์ ซึ่งเป็นผลจากการเฉลี่ยในช่วงเวลาหนึ่งๆ ดังที่ได้กล่าวไป แต่อาจจะลองศึกษาผลของขนาดเซลล์คำนวณบริเวณผนังให้มีความละเอียดมากขึ้น เพื่อดูว่า ส่งผลหรือไม่ก็เป็นได้ แต่ก็ต้องยอมรับว่า เมื่อใช้เซลล์คำนวณที่มีความละเอียดมากขึ้น เวลาในการ คำนวณก็จะเพิ่มขึ้นตามไปด้วย นอกจากนี้ ในงานวิจัยศึกษาผลของตัวแปรเพียงช่วงการไหลเดียว คือ ช่วงการไหลแบบความเร็วสูง ดังนั้น อาจเลือกช่วงการไหลอื่นมาทำการศึกษาเพื่อศึกษาถึง อุทกพลศาสตร์ที่เกิดขึ้น ว่าแตกต่างจากระบบนี้มากน้อยเพียงใด และสุดท้ายอาจจะลองทำการ จำลองระบบสามมิติแบบสมมาตรว่ามีความแตกต่างจากระบบสองมิติมากน้อยเพียงใด เพื่อเป็น แนวทางในการศึกษาและพัฒนาต่อๆ ไป

รายการอ้างอิง

- Almuttahar, A., and Taghipour, F. Computational fluid dynamics of a circulating fluidized bed under various fluidization conditions. <u>Chemical Engineering Science</u> 63 (2008): 1696-1709.
- Almuttahar, A., and Taghipour, F. Computational fluid dynamics of high density circulating fluidized bed riser: Study of modeling parameters. <u>Powder</u> <u>Technology</u> 185 (2008): 11-23.
- Armstrong, L. M., Luo, K. H., and Gu, S. Two-dimensional and three-dimensional computational studies of hydrodynamics in the transition from bubbling to circulating fluidised bed. <u>Chemical Engineering Journal</u> 160 (2010): 239-248.
- Atsonios, K., Nikolopoulos, A., Karellas, S. Nikolopoulos, N., Grammelis, P., and Kakaras, E., Numerical investigation of the grid spatial resolution and the anisotropic character of emms in cfb multiphase flow. <u>Chemical Engineering Science</u> 66 (2011): 3979-3990.
- Avidan, A. A., and Shinnar, R. Development of catalytic cracking technology. A lesson in chemical reactor design. <u>Industrial and Engineering Chemistry Research</u> 29 (1990): 931-942.
- Basu, P. Combustion and gasification in fluidized beds. Boca Raton: CRC Press, 2006.
- Benyahia, S., Arastoopour, H., Knowlton, T. M., and Massah, H. Simulation of particles and gas flow behavior in the riser section of a circulating fluidized bed using the kinetic theory approach for the particulate phase. <u>Powder Technology</u> 112 (2000): 24-33.
- Benyahia, S., Syamlal, M., and O'Brien, T. J. Evaluation of boundary conditions used to model dilute, turbulent gas/solids flows in a pipe. <u>Powder Technology</u> 156 (2005): 62-72.
- Benyahia, S. Validation study of two continuum granular frictional flow theories. <u>Industrial</u> <u>and Engineering Chemistry Reserch</u> 47 (2008): 8926-8932.

- Berruti, F., Chaouki, J., Godfroy, L., Pugsley, T. S., and Patience, G. S. Hydrodynamics of circulating fluidized bed risers: A review. <u>Canadian Journal of Chemical</u> <u>Engineering</u> 73 (1995): 579-602.
- Bi, H. T., and Fan, L. S. Regime transitions in gas-solid circulating fluidized beds. <u>AIChE Annual Meeting</u>, Los Angeles, 1991.
- Bi, H. T., and Grace, J. R. Effect of measurement method on the velocities used to demarcate the onset of turbulent fluidization. <u>The Chemical Engineering Journal</u> <u>and the Biochemical Engineering Journal</u> 57 (1995): 261-271.
- Briongos, J. V., and Guardiola, J. New methodology for scaling hydrodynamic data from a 2d-fluidized fed. <u>Chemical Engineering Science</u> 60 (2005): 5151-5163.
- Chalermsinsuwan, B. <u>Kinetic theory based computation of hydrodynamics and mass</u> <u>transfer in fluidized bed</u>, Doctoral dissertation, Department of chemical technology, Faculty of science, Chulalongkorn University, 2009.
- Chalermsinsuwan, B., Piumsomboon, P., and Gidaspow, D. Kinetic theory based computation of psri riser: part I-estimate of mass transfer coefficient. <u>Chemical Engineering Science</u> 64 (2009): 1195-1211.
- Chalermsinsuwan, B., and Piumsomboon, P. Computation of the mass transfer coefficient of fcc particles in a thin bubbling fluidized bed using two- and threedimensional cfd simulations. <u>Chemical Engineering Science</u> 66 (2011): 5602-5613.
- Chen, J. C. Experiments that address phenomenological issues of fast fluidization. <u>Chemical Engineering Science</u> 54 (1999): 5529-5539.
- Cheng, Y., Wei, F., Yang, G. Q., and Jin, Y. Inlet and outlet effects on flow patterns in gas-solid risers, <u>Powder Technology</u>, 98 (1998): 151-156.
- Cloete, S., Amini, A., and Johansen, S. T. A fine resolution parametric study on the numerical simulation of gas-solid flows in a periodic riser section. <u>Powder</u> <u>Technology</u> 205 (2011): 103-111.
- Crowe, C., Sommerfeld, M., and Tsuji, Y. <u>Multiphase flows with droplets and particles</u>. CRC Press, 1998.

- De Wilde, J., Marin, G. B., and Heynderickx, G. J. The effects of abrupt t-outlets in a riser: 3d simulation using the kinetic theory of granular flow. <u>Chemical Engineering Science</u> 58 (2003): 877-885.
- De Wilde, J., Engelandt, G. V., Heynderickx, G. J., and Marin, G. B. Gas-solids mixing in the inlet zone of a dilute circulating fluidized bed. <u>Powder Technology</u> 151 (2005): 96-116.
- Ding, J., and Gidaspow, D. A bubbling model using kinetic theory of granular flow. <u>AIChE Journal</u> 36 (1990): 523-538.
- Eaton, A. M., Smoot, L. D., Hill, S. C., and Eatough, C. N. Components, formulations, solutions, evaluation, and application of comprehensive combustion models. <u>Progress in Energy and Combustion Science</u> 25 (1999): 387-436.
- Enwald, H., Peirano, E., and Almstedt, A. E. Eulerian two-phase flow theory applied to fluidization. <u>International Journal of Multiphase Flow</u> 22 (1996): 21-66.
- Esmaili, E., and Mahinpey, N. Adjustment of drag coefficient correlations in three dimensional cfd simulation of gas-solid bubbling fluidized bed. <u>Advances in Engineering Software</u> 42 (2011): 375-386.
- Falcao, A. F. O. Wave energy utilization: A review of the technologies. <u>Renewable and</u> <u>Sustainable Energy Reviews</u> 14 (2010): 899-918.
- Gao, X., Wang, L. J., Wu, C., Cheng, Y. W., and Li, X. Steady-state simulation of coreannulus flow in a circulating fluidized bed (CFB) riser. <u>Chemical Engineering</u> <u>Science</u> 78 (2012): 98-110.
- Gidaspow, D., Bezburuah, R., and Ding, J. Hydrodynamics of circulating fluidized beds, kinetic theory approach. <u>7th Engineering Foundation Conference on Fluidization</u>, 1992.
- Gidaspow, D. <u>Multiphase flow and fluidization: Continuum and kinetic theory description</u>. Boston: Academic Press, 1994.
- Geldart, D., and Abrahamsen, A. R. Homogeneous fluidization of fine powders using various gases and pressures. <u>Powder Technology</u> 19 (1978): 133-136.

- Goldschmidt, M. J. V., Beetstra, R., and Kuipers, J. A. M. Hydrodynamic modelling of dense gas-fluidised beds: Comparison of the kinetic theory of granular flow with 3d hard-sphere discrete particle simulations. <u>Chemical Engineering Science</u> 57 (2002): 2059-2075.
- Grace, J. R., Avidan, A. A., and Knowlton, T. M. <u>Circulating fluidized beds</u>. London; New York: Blackie Academic & Professional, 1997.
- Hansen, K. G., Solberg, T., and Hjertager, B. H. A Three-dimensional simulation of gas/particle flow and ozone decomposition in the riser of a circulating fluidized bed. <u>Chemical Engineering Science</u> 59 (2004): 5217-5224.
- Hartge, E. U., Ratschow, L., Wischnewski, R., and Werther, J. Cfd-simulation of a circulating fluidized bed riser. <u>Particuology</u> 7 (2009): 283-296.
- Hoomans, B. P. B., Kuipers, J. A. M., Briels, W. J., and van Swaaij, W. P. M. Discrete particle simulation of bubble and slug formation in a two-dimensional gasfluidised bed: A hard-sphere approach. <u>Chemical Engineering Science</u> 51 (1996): 99-118.
- Hua, Y., Flamant, G., Lu, J., and Gauthier, D. 3d modelling of radiative heat transfer in circulating fluidized bed combustors: Influence of the particulate composition. <u>International Journal of Heat and Mass Transfer</u> 48 (2005): 1145-1154.
- Ibsen, C. H., Solberg, T., and Hjertager, B. H. Evaluation of a three-dimensional numerical model of a scaled circulating fluidized bed. <u>Industrial and Engineering</u> <u>Chemical Research</u> 40 (2001): 5081-5086.
- Jiradilok, V., Gidaspow, D., and Breault, R. W. Computation of gas and solid dispersion coefficients in turbulent risers and bubbling beds. <u>Chemical Engineering</u> <u>Science</u> 62 (2007): 3397-3409.
- Johnsson, F., Andersson, S., and Leckner, B. Expansion of a freely bubbling fluidized bed. <u>Powder Technology</u> 68 (1991): 117-123.
- Kafui, K. D., Thornton, C., and Adams, M. J. Discrete particle-continuum fluid modelling of gas–solid fluidised beds. <u>Chemical Engineering Science</u> 57 (2002): 2395-2410.

- Khoe, G. K., Ip, T. L., and Grace, J. R. Rheological and fluidization behaviour of powders of different particle size distribution. <u>Powder Technology</u> 66 (1991): 127-141.
- Knowlton, T. M., Geldart, D., Masten, J., and King, D. Comparison of cfb hydrodynamic models: Psri challenge problem. <u>Presented at the Eighth International</u> <u>Fluidization Conference</u>, Tour, France, 1995.
- Kuipers J. A. M., and van Swaaij, W. P. M. Application of computational fluid dynamics to chemical reaction engineering. <u>Reviews Chemical Engineering</u> 13 (1997): 1.
- Kuipers J. A. M., and van Swaaij, W. P. M. Simulation of three-dimensional (3d) riser flow using kinetic theory of granular flow. In Werther, J. (Ed.), <u>6th International</u> <u>Conference on Circulating Fluidized Beds</u>, Wurzburg, Germany, 1999.
- Kunii, D., and Levenspiel, O. Fluidization Engineering. Butterworth- Heinemann, 1991.
- Li, J., and Kuipers, J. A. M. On the origin of heterogeneous structure in dense gas–solid flows. <u>Chemical Engineering Science</u> 60 (2005): 1251-1265.
- Mastellone, M. L., and Arena, U. The effect of particle size and density on solids distribution along the riser of a circulating fluidized bed. <u>Chemical Engineering</u> <u>Science</u> 54 (1999): 5383-5391.
- Mathiesen, V., Solberg T., and Hjertager, B. H. A numerical study of three-dimensional multiphase flow pattern in a riser. In Werther, J. (Ed.), <u>6th International Conference on Circulating Fluidized Beds</u>, Wurzburg, Germany, 1999.
- McKeen, T., and Pugsley, T. Simulation and experimental validation of a freely bubbling bed of fcc catalyst. <u>Powder Technology</u> 129 (2003): 139-152.
- Mekhilef, S., Saidur, R., and Safari, A. A review on solar energy use in industries. <u>Renewable and Sustainable Energy Reviews</u> 15 (2011): 1777-1790.
- Michalak, P., and Zimny, J. Wind energy development in the world, Europe and Poland from 1995 to 2009; Current status and future perspectives. <u>Renewable and</u> <u>Sustainable Energy Reviews</u> 15 (2011): 2330-2341.

- Monazam, E. R., Shadle, L. J., Mei, J. S., and Spenik, J. Identification and characteristics of different flow regimes in a circulating fluidized bed. <u>Powder</u> <u>Technology</u> 155 (2005): 17-25.
- Patankar, S. V. Numerical heat transfer and fluid flow. New York: Hemisphere, 1980.
- Peng, B., Xu, J., Zhu, J., and Zhang, C. Numerical and experimental studies on the flow multiplicity phenomenon for gas–solids two-phase flows in CFB risers. <u>Powder</u> <u>Technology</u> 214 (2011): 177-187.
- Petersen, I., and Werther, J. Three-dimensional modeling of a circulating fluidized bed gasifier for sewage sludge. <u>Chemical Engineering Science</u> 60 (2005): 4469-4484.
- Radulovic, P. T., Ghani, M. U., and Smoot, L. D. An iproved model for fixed bed coal combustion and gasification. <u>Fuel</u> 74 (1995): 582-594.
- Rhodes, M. What is turbulent fluidization. <u>Powder Technology</u> 88 (1996): 3-14.
- Sahi, A. D. Progress and recent trends in wind energy. <u>Progress in Energy and</u> <u>Combustion Science</u> 30 (2004): 501-543.
- Schaeffer, D. G. Instability in the evolution equations describing incompressible granular flow. <u>Journal of Differential Equations</u> 66 (1987): 19–50.
- Shah, M. T., Utikar, R. P., Tade, M. O., and Pareek, V. K. Hydrodynamics of an fcc riser using energy minimization multiscale drag model. <u>Chemical Engineering Journal</u> 168 (2011): 812-821.
- Sinclair, J. L., and Jackson, R. Gas-particle flow in a vertical pipe with particle–particle interactions. <u>AIChE Journal</u> 35 (1989): 1473–1486.
- Solangi, K. H., Islam, M. R., Saidur, R., Rahim, N. A., and Fayaz, H. A review on global solar energy policy. <u>Renewable and Sustainable Energy Reviews</u> 15 (2011): 2149-2163.
- Syamlal, M., Rogers, W., and O'Brien, T. J. <u>MFIX Documentation: Theory Guide,</u> <u>technical</u>. 1993.

- Taghipour, F., Ellis, N., and Wong, C. Experimental and computational study of gassolid fluidized bed hydrodynamics. <u>Chemical Engineering Science</u> 60 (2005): 6857-6867.
- Takeuchi, H., Hirama, T., Chiba, T., Biswas, J., and Leung, L. S. A quantitative definition and flow regime diagram for fast fluidization. <u>Powder Technology</u> 47 (1986): 195-199.
- Tartan, M., and Gidaspow, D. Measurement of granular temperature and stresses in risers. <u>AIChE Journal</u> 50 (2004): 1760–1775.
- Tsukada, M., Nakanishi, D., and Horio, M. The effect of pressure on the phase transition from bubbling to turbulent fluidization. <u>International Journal of Multiphase Flow</u> 19 (1993): 27-34.
- Tu, J., Yeoh, G. H., and Liu, C. <u>Computational fluid dynamics: A practical approach</u>. Butterworth-Heinemann, 2008.
- Van Wachem, B. G. M., and Almstedt, A. E. Methods for multiphase computational fluid dynamics. <u>Chemical Engineering Journal</u> 96 (2003): 81-98.
- Wang, J. A review of eulerian simulation of geldart a particles in gas-fluidized beds. Industrial and Engineering Chemistry Reserch 48 (2009): 5567-5577.
- Wang, X. S., Rhodes, M. J., and Gibbs, B. M. Influence of temperature on solids flux distribution in a cfb riser. <u>Chemical Engineering Science</u> 50 (1995): 2441-2447.
- Wang, X., Baosheng J., and Zhong, W. Three-dimensional simulation of fluidized bed coal gasification. <u>Chemical Engineering and Processing</u> 48 (2009): 695-705.
- Wen, C. Y., and Yu, Y. H. Mechanics of fluidization. <u>Chemical Engineering Progress</u> <u>Symposium Series</u> 62 (1966): 100–111.
- Xie, N., Battaglia, F., and Pannala, S. Effects of using two- versus three-dimensional computational modeling of fluidized beds: Part I, hydrodynamics. <u>Powder</u> <u>Technology</u> 182 (2008): 1-13.
- Xu, J., and Zhu, J. Effects of particle properties on flow structure in a 2-d circulating fluidized bed: Solids concentration distribution and flow development. <u>Chemical</u> <u>Engineering Science</u> 66 (2011): 5064-5076.

- Yang, N., Wang, W., Ge, W., and Li, J. Cfd simulation of concurrent-up gas-solid flow in circulating fluidized beds with structure-dependent drag coefficient. <u>Chemical</u> <u>Engineering Journal</u> 96 (2003): 71-80.
- Ye, M., van der Hoef, M. A., and Kuipers, J. A. M. The effects of particle and gas properties on the fluidization of geldart a particles. <u>Chemical Engineering</u> <u>Science</u> 60 (2005): 4567-4580.
- Yerushalmi, J., Turner, D. H., and Squires, A. M. The fast fluidized bed. <u>Industrial and</u> <u>Engineering Chemistry Process Design and Development</u> 15 (1976): 47-51.
- Zhang, D. Z., and Heyden, W. B. V. High-resolution three-dimensional numerical simulation of a circulating fluidized bed. <u>Powder Technology</u> 116 (2001): 133-141.
- Zhang, N., Lu, B., Wang, W., and Li, J. Virtual experimentation through 3d full-loop simulation of a circulating fluidized bed. <u>Particuology</u> 6 (2008): 529-539.

ภาคมนวก

ภาคผนวก ก

การคำนวณช่วงความเร็วที่ใช้ในงานวิจัย

1. ความเร็วต่ำสุดที่ทำให้เกิดฟลูอิไดเซชัน (Minimum fluidization velocity: $u_{\scriptscriptstyle mf}$)

โดยในการคำนวณ Minimum fluidization velocity สามารถคำนวณได้จากสมการ ด้านล่าง

สำหรับ Re_{mf} < 20

$$u_{mf} = \frac{\left(\phi_s d_p\right)^2}{150} \cdot \frac{\left(\rho_s - \rho_g\right)}{\mu_g} g\left(\frac{\varepsilon_{mf}^3}{1 - \varepsilon_{mf}}\right)$$
(11)

$$u_{mf} = \frac{\sqrt{\frac{\phi_s d_p}{1.75} \cdot \frac{(\rho_s - \rho_g)}{\rho_g} g \varepsilon_{mf}^3} + \frac{(\phi_s d_p)^2}{150} \cdot \frac{(\rho_s - \rho_g)}{\mu_g} g\left(\frac{\varepsilon_{mf}^3}{1 - \varepsilon_{mf}}\right)}{2}$$
(n2)

$$u_{mf} = \sqrt{\frac{\phi_s d_p}{1.75} \cdot \frac{(\rho_s - \rho_g)}{\rho_g} g \varepsilon_{mf}^3}$$
(n3)

เมื่อ

ɛ_{mf} เท่ากับ 0.4

- ho_s เท่ากับ 1,712 กิโลกรัมต่อลูกบาศก์เมตร
- ρ_s เท่ากับ 1.2 กิโลกรัมต่อลูกบาศก์เมตร
- *d*_p เท่ากับ 76 ไมโครเมตร
- g เท่ากับ 9.8 เมตรต่อวินาทีกำลังสอง
- ϕ_s เท่ากับ 1
- μ_s เท่ากับ 0.00002 กิโลกรัมต่อเมตรวินาที

ในการคำนวณจะเลือกใช้สมการที่ (ก1) มาคำนวณก่อนจากนั้นนำไปตรวจสอบความ ถูกต้องจากตัวเลขเรย์โนลด์ (Re) ถ้าค่าที่คำนวณไม่อยู่ในช่วงที่ถูกต้องก็จะเปลี่ยนไปใช้สมการอื่น แทน

แทนค่า
$$u_{mf} = \frac{(1x76x10^{-6})^2}{150} \cdot \frac{(1,712-1.2)}{0.00002} 9.81 \left(\frac{0.4^3}{1-0.4}\right)$$

= 0.0035 เมตรต่อวินาที

<u>ตรวจสอบค่า Reynolds number (Re)</u>

จากสมการ

$$\operatorname{Re} = \frac{\rho_g d_p u_{mf}}{\mu} \tag{n4}$$

แทนค่า

 $\operatorname{Re} = \frac{1.2x76x10^{-6}x0.0035}{0.00002}$

ดังนั้น Minimum fluidization velocity ($u_{\it mf}$) = 0.004 เมตรต่อวินาที

2. ฟลูอิไดเซชันแบบความเร็วสูง (Fast fluidization)

ความเร็วน้อยสุดที่ทำให้เกิดช่วงการไหลแบบความเร็วสูง (Transport velocity: u_{tr}) ถูก เสนอโดย Monazam และคณะ (2005) มีความสัมพันธ์ดังนี้

$$u_{tr} = \frac{2.28\mu_g A r^{0.419}}{\rho_g d_p}$$
(n5)

โดยที่

$$Ar = \frac{\rho_g (\rho_s - \rho_g) g d_p^3}{\mu_g^2} \tag{n6}$$

คำนวณหาค่า Archimides numer (*Ar*) แทนค่า

$$Ar = \frac{(1.2x9.81)(1,712 - 1.2)(76x10^{-6})^3}{0.00002^2}$$

คำนวณค่า Transport velocity (u_{tr})

$$u_{tr} = \frac{2.28 \times 0.00002 \times (22.079)^{0.419}}{1.2 \times 76 \times 10^{-6}}$$

= 1.828 เมตรต่อวินาที

ดังนั้น Transport velocity (u_{tr}) = 1.83 เมตรต่อวินาที

3. ความเว็วปลาย (Terminal velocity: u_t)

สำหรับค่า Terminal velocity สามารถคำนวณได้จากสมการด้านล่าง

$$u_t = \frac{\mu_g \left(\frac{Ar}{7.5}\right)^{0.666}}{\rho_g d_p} \tag{n7}$$

แทนค่ำ Terminal velocity (u_t)

$$u_t = \frac{0.00002 \left(\frac{22.079}{7.5}\right)^{0.666}}{1.2x76x10^{-6}}$$

= 0.45 เมตรต่อวินาที

ดังนั้น Terminal velocity (u_t) = 0.45 เมตรต่อวินาที

4. ความเร็วน้อยสุดในช่วงการไหลแบบเบาบาง (Minimum pneumatic velocity: $u_{_{mp}}$) สำหรับค่า Minimum pneumatic velocity ได้ถูกเสนอความโดย Bi และ Fan (1991) มี ความสัมพันธ์ ดังนี้

$$u_{mp} = 10.1(gd_p)^{0.347} (G_s / \rho_g)^{0.310} (d_p / D)^{-0.139} Ar^{-0.021}$$
(n8)

แทนค่ำ Minimum pneumatic velocity (u_{mp})

$$u_{mp} = 10.1(9.81x76x10^{-6})^{0.347}(489/1.2)^{0.310}(76x10^{-6}/0.2)^{-0.139}(22.079)^{-0.021}$$

= 14.976 เมตรต่อวินาที

ดังนั้น Minimum pneumatic velocity (u_{mp}) = 14.98 เมตรต่อวินาที

ภาคผนวก ข แสดงรูปร่างความเร็วที่ต่างกันของรูปแบบที่ 5-7

ในส่วนผลของรูปแบบการป้อนเข้าของทางเข้าที่ต่างกัน ได้กล่าวถึงรูปร่างความเร็วที่ ต่างกัน (รูปแบบที่ 5-7) โดยมีรายละเอียดดังนี้ รูปแบบที่ 5 รูปร่างของความเร็วเป็นแบบลามินาร์ โดยจะมีลักษณะเรียวแหลม (บริเวณตรงกลางมีความเร็วสูงกว่าบริเวณผนังมาก) รูปแบบที่ 6 รูปร่างของความเร็วเป็นแบบ เทอร์บิวเลนท์มีลักษณะ รูปร่างป้านลงมาเล็กน้อย และรูปแบบ สุดท้าย รูปแบบที่ 7 รูปร่างของความเร็วเป็นแบบเทอร์บิวเลนท์ที่มีลักษณะความเร็วตรงกลางน้อย กว่ารูปแบบอื่นๆ ซึ่งสามารถสังเกตได้อย่างชัดเจน ดังภาพที่แสดงด้านล่าง



ภาพที่ ข1 แสดงลักษณะรูปร่างความเร็วที่ต่างกันของรูปแบบที่ 5-7

ประวัติผู้เขียนวิทยานิพนธ์

นายยงยุทธ ประจงการ เกิดเมื่อวันเสาร์ที่ 1 สิงหาคม พ.ศ. 2530 สำเร็จการศึกษา ปริญญาตรีวิศกรรมศาสตรบัณฑิต สาขาปิโตรเคมีและวัสดุพอลิเมอร์ ภาควิชาวิทยาการและ วิศวกรรมวัสดุ คณะวิศวกรรมศาสตร์และเทคโนโลยีอุตสาหกรรม มหาวิทยาลัยศิลปากร ในปี การศึกษา 2553 และเข้าศึกษาต่อในหลักสูตรวิทยาศาสตรมหาบัณฑิต สาขาเทคโนโลยีเชื้อเพลิง ภาควิชาเคมีเทคนิค คณะวิทยาศาสตร์ จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย เมื่อ พ.ศ. 2553