

บทที่ 3

แบบจำลองทางคณิตศาสตร์ที่ใช้อธิบายการผสมกัน ของของไหลในเครื่องผสมรูปตัวที

3.1 บทนำ

บทนี้จะกล่าวถึงการแก้ปัญหาการผสมกันของของไหลในเครื่องผสมรูปตัวที โดยใช้สมการอนุรักษ์ (conservation equations) มาเป็นแบบจำลองทางคณิตศาสตร์ ได้แก่ สมการความต่อเนื่อง (continuity equation) สมการโมเมนตัม (momentum equation) และสมการแสดงคุณสมบัติเชิงปริมาณ (scalar property equation) ความเข้มข้น และอุณหภูมิ เป็นต้น รวมทั้งการใช้แบบจำลองการไหลแบบปั่นป่วน เมื่อสภาวะการไหลของของไหลในระบบเป็นการไหลแบบปั่นป่วน

3.2 สมการอนุรักษ์ทั่วไป

3.2.1 สมการความต่อเนื่องและสมการโมเมนตัม

พิจารณาในระบบพิกัดฉาก (rectangular coordinate)

สมการความต่อเนื่อง :

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \frac{\partial(\rho u_i)}{\partial x_i} = 0 \quad (3.1)$$

สมการโมเมนตัม :

$$\frac{\partial \rho u_i}{\partial t} + \frac{\partial(\rho u_i u_j)}{\partial x_j} = -\frac{\partial p}{\partial x_i} + \frac{\partial \tau_{ij}}{\partial x_j} + \rho g_i \quad (3.2)$$

ซึ่งสมการ (3.2) แทนเซตของสมการพาร์เชียลดิฟเฟอเรนเชียล (partial differential equation) ขององค์ประกอบความเร็วในแต่ละทิศทาง และตัวห้อย (subscript) i ($i = 1, 2, 3$ ตรงกันกับองค์ประกอบความเร็วในทิศทางนั้น) ซึ่ง u_i และ p หมายถึง ความเร็วและความดันขณะนั้น ตามลำดับ ส่วน ρ คือ ความหนาแน่น และ τ_{ij} คือ ความเค้นเฉือนในทิศทาง j ($j = 1, 2, 3$ ตรงกันกับแกนในระบบคาร์ทีเซียน) [Gosman และคณะ [1969]]

3.2.2 สมการแสดงคุณสมบัติเชิงปริมาณ

สมการแสดงคุณสมบัติเชิงปริมาณ :

$$\frac{\partial(\rho\phi)}{\partial t} + \frac{\partial(\rho u_j \phi)}{\partial x_j} = \frac{\partial J_{\phi,j}}{\partial x_j} + S_{\phi} \quad (3.3)$$

ซึ่ง ϕ คือ คุณสมบัติเชิงปริมาณ เช่น ความเข้มข้น อุณหภูมิ เป็นต้น $J_{\phi,j}$ เป็น พลักซ์ของการแพร่ของคุณสมบัติเชิงปริมาณในทิศทาง j [Gosman และคณะ [1969]] และ S_{ϕ} คือ แหล่งกำเนิดหรือแหล่งสูญเสียไปของคุณสมบัติเชิงปริมาณ

3.2.3 สมการช่วย (auxiliary equation)

เทอม τ_{ij} และ $J_{\phi,j}$ คือ ความเค้นเฉือน และ คุณสมบัติเชิงปริมาณในสภาวะการไหลแบบราบเรียบ (laminar flow) ตามลำดับ [Gosman และคณะ [1969]] ซึ่งเทอมเหล่านี้จะเกี่ยวข้องกับเกรเดียนต์ของตัวมันเองอยู่ ดังนั้นจึงใช้สมการมาช่วยช่วยคำนวณเทอมเหล่านี้ก่อนที่จะแก้สมการอนุพันธ์ ดังสมการ (3.4) และ (3.5)

$$\tau_{ij} = \mu \left(\frac{\partial u_i}{\partial x_j} + \frac{\partial u_j}{\partial x_i} \right) \quad (3.4)$$

$$J_{\phi,j} = \Gamma_{\phi} \frac{\partial \phi}{\partial x_j} \quad (3.5)$$

โดย $\Gamma_{\phi} = \frac{\mu}{\sigma_{\phi}}$ เป็นค่าสัมประสิทธิ์ของการแพร่ของคุณสมบัติเชิงปริมาณ

ซึ่ง μ และ σ_{ϕ} หมายถึง ความหนืด และ ตัวเลขพรานเดิล/ชมิทท์ (Prandtl/Schmidt number)

3.3 สมการอนุพันธ์ในระบบที่มีการไหลแบบปั่นป่วน

ในระบบที่มีการไหลแบบปั่นป่วน โมเลกุลของของไหลจะมีลักษณะการเคลื่อนที่สั้นไปมาเมื่อเทียบกับเวลา ดังนั้นสมการอนุพันธ์จะขึ้นอยู่กับเวลา (time-dependent form) ซึ่งเป็นการยากที่จะแก้สมการอนุพันธ์ที่ขึ้นอยู่กับเวลา เพื่อหาคำตอบ จึงต้องเปลี่ยนสมการอนุพันธ์ให้อยู่ในรูปเวลาเฉลี่ย (time-averaged form) ดังนี้

3.3.1 สมการความต่อเนื่องและสมการโมเมนตัมในระบบที่มีการไหลแบบปั่นป่วน

ให้ความเร็วขณะนั้น (instantaneous velocity, u_i) เท่ากับ ความเร็วเฉลี่ย (mean velocity, \bar{u}_i) บวกกับ ความเร็วที่แปรผันไปจากความเร็วเฉลี่ย (fluctuating velocity, u_i') และ ให้ความดันขณะนั้น (instantaneous pressure, p) เท่ากับ ความดันเฉลี่ย (mean pressure, \bar{p}) บวกกับ ความดันที่แปรผันไปจากความเร็วเฉลี่ย (fluctuating pressure, p') [Hinze [1959]] โดยสามารถเขียนได้เป็นความสัมพันธ์ดังสมการ (3.6)

$$u_i = \bar{u}_i + u_i' \quad ; \quad p = \bar{p} + p' \quad (3.6a), (3.6b)$$

โดยที่ ค่าความเร็วเฉลี่ย และ ความดันเฉลี่ย หาได้จากสมการ (3.7)

$$\bar{u}_i = \frac{1}{T} \int_{t=0}^T u_i \, dt \quad ; \quad \bar{p} = \frac{1}{T} \int_{t=0}^T p \, dt \quad (3.7a), (3.7b)$$

นอกจากนี้ ค่าเฉลี่ยของเทอม u_i' และ p' จะมีค่าเท่ากับศูนย์

$$\frac{1}{T} \int_{t=0}^T u_i' \, dt = 0 \quad ; \quad \frac{1}{T} \int_{t=0}^T p' \, dt = 0 \quad (3.8a), (3.8b)$$

และแทนสมการ (3.6) ลงในสมการ (3.1) และ (3.2) ซึ่งผลที่ได้ทำให้สมการความต่อเนื่อง และ สมการโมเมนตัมในระบบที่มีการไหลแบบปั่นป่วน มีหน้าตาเหมือนกับสมการความต่อเนื่องและสมการโมเมนตัมทั่วไป ดังสมการ (3.9) และ (3.10) ตามลำดับ

สมการความต่อเนื่องในระบบที่มีการไหลแบบปั่นป่วน :

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \frac{\partial(\rho \bar{u}_i)}{\partial x_i} = 0 \quad (3.9)$$

สมการโมเมนตัมในระบบที่มีการไหลแบบปั่นป่วน :

$$\frac{\partial(\rho \bar{u}_i)}{\partial t} + \frac{\partial(\rho \bar{u}_i \bar{u}_j)}{\partial x_j} = -\frac{\partial \bar{p}}{\partial x_i} + \frac{\partial}{\partial x_j} \left[\mu \left(\frac{\partial \bar{u}_i}{\partial x_j} + \frac{\partial \bar{u}_j}{\partial x_i} \right) - \rho \overline{u_i' u_j'} \right] + \rho g_i \quad (3.10)$$

ซึ่งทุกเทอมสามารถทำการวัดหาค่าได้ ยกเว้นเทอมเรย์โนลด์สเตรท (Reynolds stress, $\overline{\rho u'_i u'_j}$) ซึ่งประกอบด้วย ค่าเฉลี่ยของความเร็วที่แปรผันไปจากความเร็วเฉลี่ย ซึ่งเป็นการแพร่ของโมเมนตัมในระบบที่มีการไหลแบบปั่นป่วน ดังนั้นจึงมีการสร้างแบบจำลอง เพื่อทำการประมาณเทอมเรย์โนลด์สเตรทให้เป็นเทอมที่สามารถทำการวัดหาค่าได้ ซึ่งจะกล่าวถึงต่อไปในหัวข้อ 3.4

3.3.2 สมการแสดงคุณสมบัติเชิงปริมาณในระบบที่มีการไหลแบบปั่นป่วน

คุณสมบัติเชิงปริมาณขณะนั้น (instantaneous scalar property, ϕ) เท่ากับ คุณสมบัติเชิงปริมาณเฉลี่ย (mean scalar property, $\bar{\phi}$) บวกกับ คุณสมบัติเชิงปริมาณที่แปรผันไปจากคุณสมบัติเชิงปริมาณเฉลี่ย (fluctuating scalar property, ϕ') จาก Hinze [1959] ดังสมการ (3.11)

$$\phi = \bar{\phi} + \phi' \quad (3.11)$$

โดยที่
$$\bar{\phi} = \frac{1}{T} \int_{t=0}^T \phi \, dt \quad (3.12)$$

$$\int_{t=0}^T \phi' \, dt = 0 \quad (3.13)$$

ซึ่งแทนความสัมพันธ์ (3.11) ลงในสมการ (3.3) ได้สมการใหม่เป็นสมการ (3.14)

$$\frac{\partial(\rho \bar{\phi})}{\partial t} + \frac{\partial(\rho \bar{u}_i \bar{\phi})}{\partial x_j} = \frac{\partial}{\partial x_j} \left(\frac{\mu}{\sigma_\phi} \frac{\partial \bar{\phi}}{\partial x_j} - \rho \overline{u'_j \phi'} \right) + \bar{S}_\phi \quad (3.14)$$

ซึ่งเทอม $\rho \overline{u'_j \phi'}$ ประกอบด้วย ค่าเฉลี่ยของคุณสมบัติเชิงปริมาณที่แปรผันไปจากคุณสมบัติเชิงปริมาณเฉลี่ย ซึ่งเป็นการแพร่ของคุณสมบัติเชิงปริมาณในระบบที่มีการไหลแบบปั่นป่วน ซึ่งจำเป็นต้องอาศัยแบบจำลองประมาณค่าเช่นเดียวกัน และ \bar{S}_ϕ คือ ค่าเฉลี่ยของแหล่งกำเนิดหรือแหล่งสูญเสียไปของคุณสมบัติเชิงปริมาณ

ขั้นแรกนำสมการโมเมนต์ที่เป็นค่าเฉลี่ยในสมการ (3.10) นำไปลบออก จากสมการโมเมนต์ทั่วไปในสมการ (3.2) และแทนค่า $u_i = \bar{u}_i + u'_i$ ดังนั้นได้สมการ ใหม่เป็นสมการ (3.22)

$$\frac{\partial \rho \bar{u}_j u'_i}{\partial x_j} = -\frac{\partial \rho u'_j \bar{u}_i}{\partial x_j} - \frac{\partial}{\partial x_j} (\rho u'_i u'_j - \overline{\rho u'_i u'_j}) - \frac{\partial p'}{\partial x_j} + \mu \frac{\partial^2 u'_i}{\partial x_j^2} \quad (3.22)$$

แล้วจึงคูณด้วยสมการ (3.22) ด้วย \bar{u}_i และทำเป็นค่าเฉลี่ยโดยใช้สมการ (3.6) ดังนั้นได้สมการใหม่เป็นสมการ (3.23)

$$\frac{\partial \rho \bar{u}_j k}{\partial x_j} = \underbrace{-\overline{\rho u'_j u'_i}}_{\text{II}} \frac{\partial \bar{u}_i}{\partial x_j} - \frac{\partial}{\partial x_j} \left(\underbrace{\overline{u'_j p'}}_{\text{III}} + \underbrace{\overline{\rho u'_j k'}}_{\text{IV}} - \mu \frac{\partial k}{\partial x_j} \right) - \rho \varepsilon \quad (3.23)$$

I II III IV

$$\text{โดยที่ } k = \frac{\overline{u'_i u'_i}}{2}$$

เทอม I หมายถึง อัตราการเปลี่ยนแปลงพลังงานจลน์ที่สั้นไปมา ต่อหนึ่ง หน่วยมวลของของไหล จากการไหลของของไหล

เทอม II หมายถึง แหล่งกำเนิดพลังงานจลน์ของของไหลที่สั้นไปมาต่อหนึ่ง หน่วยมวลของของไหล จากความเค้นเฉือนในการกระทบกันของของไหล

เทอม III หมายถึง การแพร่ของพลังงานจลน์ที่สั้นไปมาต่อหนึ่งหน่วยมวลของ ของไหล ซึ่งเกิดจากความดันที่แปรผันไปจากความดันเฉลี่ย การแพร่ของพลังงานจลน์ที่สั้นไป มาต่อหนึ่งหน่วยของของไหล ซึ่งเกิดจากความเร็วที่แปรผันไปจากความเร็วเฉลี่ย และการแพร่ ของพลังงานจลน์ที่สั้นไปมาต่อหนึ่งหน่วยของของไหลต่อกันจากโมเลกุลหนึ่งไปยังอีกโมเลกุล หนึ่ง

เทอม IV หมายถึง การสูญเสียของพลังงานจลน์ที่สั้นไปมาต่อหนึ่งหน่วยมวล ของของไหล ซึ่งเกิดจากความเค้นเฉือนในการกระทบกันของของไหล

พจน์ $\overline{u'_j p'}$ และ $\overline{u'_j k'}$ ในเทอม III เป็นตัวแปรที่เพิ่มเติมขึ้นมา ซึ่งต้องใช้แบบจำลองมาช่วยแปลงเป็นเทอมที่รู้จัก ส่วนพจน์ $\overline{u'_i u'_j}$ ในเทอม II แทนได้ ด้วยสมการ (3.15) ได้ และเทอมที่เหลือแต่ละพจน์เป็นตัวแปรที่ทำการวัดค่าได้ทั้งหมด ซึ่ง [Launder และ Spalding [1972]] ได้เสนอสมการอนุพันธ์ของ k ที่ใช้ได้กับของไหลที่มี ตัวเลขเรย์โนลด์ที่มีค่าสูง ($>30,000$) เป็นดังสมการ (3.24)

$$\frac{\partial}{\partial x_j} (\rho \bar{u}_j k) = \frac{\partial}{\partial x_j} \left(\frac{\mu_t}{\sigma_k} \frac{\partial k}{\partial x_j} \right) + \mu_t G - \rho \epsilon \quad (3.24)$$

ซึ่ง σ_k เป็นค่าสัมประสิทธิ์ที่ได้จากการทดลอง และแสดงค่าอยู่ในตารางที่

2.1 และ G มีความสัมพันธ์ดังสมการ (3.25)

$$G = \frac{\partial \bar{u}_i}{\partial x_j} \left(\frac{\partial \bar{u}_i}{\partial x_j} + \frac{\partial \bar{u}_j}{\partial x_i} \right) \quad (3.25)$$

ส่วนที่มาของสมการอนุพันธ์ ϵ จะไม่กล่าวถึงในที่นี้ ซึ่งมีสมการอนุพันธ์ ϵ

[Rodi [1972]] ดังสมการ (3.26)

$$\frac{\partial}{\partial x_j} (\rho \bar{u}_j \epsilon) = \frac{\partial}{\partial x_j} \left(\frac{\mu_t}{\sigma_\epsilon} \frac{\partial \epsilon}{\partial x_j} \right) + \frac{C_1 \mu_t \epsilon G}{k} - \frac{C_2 \rho \epsilon^2}{k} \quad (3.26)$$

ซึ่งค่า σ_ϵ , C_1 และ C_2 เป็นค่าสัมประสิทธิ์ที่ได้จากการทดลอง และแสดงค่าอยู่ในตารางที่ 2.1 [Launder และ Spalding [1972]]

และพบว่าสมการ (3.24) และ (3.26) มีรูปแบบสมการเหมือนกับ สมการแสดงคุณสมบัติเชิงปริมาณ

ตารางที่ 3.1 ตารางแสดงค่าสัมประสิทธิ์ที่ได้จากการทดลองของ Launder และ Spalding [1972]

C_μ	C_1	C_2	σ_k	σ_ϵ
0.09	1.44	1.92	1.0	1.3

3.4.2 แบบจำลองอธิบายระบบที่มีการไหลแบบปั่นป่วนโดยใช้เทอมเรย์โนลด์สตรง

แบบจำลองนี้จะหาเทอมเรย์โนลด์สตรงโดยตรงจากสมการอนุพันธ์ของตัวเอง

[Hussain และ Rodi [1974]] ดังสมการ (3.27)

$$\frac{D \rho \bar{u}_i' \bar{u}_j'}{Dt} = \text{production} + \text{dissipation} + \text{redistribution} \quad (3.27)$$

ซึ่งเทอมทางขวามือของสมการจะมีจำนวนมาก ยาว และซับซ้อน ซึ่งจะไม่กล่าวถึงในที่นี้

3.5 ฟังก์ชันผนัง (wall function)

ใช้ธิบายการถ่ายเทโมเมนตัมให้กับผนัง โดยขึ้นอยู่กับระยะทางตั้งฉากที่ห่างจากผนัง

[Launder และ Spalding [1974]] ดังสมการ (3.28)

$$u^+ = \frac{1}{K} \ln(E y^+) \quad (3.28)$$

โดยที่

$$u^+ = \frac{u}{\sqrt{\frac{\tau_w}{\rho}}} = \frac{u}{u_w} \quad (3.29)$$

$$y^+ = \frac{u_w y \rho}{\mu} \quad (3.30)$$

ใช้ได้เมื่อ

$$5 < y^+ < 70$$

ซึ่ง y เป็นระยะทางที่ห่างจากผนังในแนวตั้งฉากกับผนัง ส่วน u คือ ความเร็วที่ขนานกับผนัง และ u_w คือ ความเร็วที่ผนัง ส่วน K คือ ค่าคงที่ของ Von Karman มีค่าเท่ากับ 0.4 และ E คือ ค่าบ่งบอกถึงความขรุขระของผนัง มีค่าเท่ากับ 9 เมื่อผนังเป็นผนังเรียบ (smooth wall)

ส่วนฟังก์ชันผนังที่ใช้ธิบายการเปลี่ยนแปลงคุณสมบัติเชิงปริมาณบริเวณใกล้ๆผนัง [Launder และ Spalding [1974]] จะเป็นไปดังสมการ (3.31)

$$\phi^+ = \sigma_{\phi,t} (u^+ + L_{sub}) \quad (3.31)$$

โดยที่

$$\phi^+ = \frac{(\phi - \phi_w) \rho C_p u_w}{J_{\phi w}} \quad (3.32)$$

$$L_{sub} = 9.0 \left(\frac{\sigma_{\phi}}{\sigma_{\phi,t}} - 1 \right) \left(\frac{\sigma_{\phi}}{\sigma_{\phi,t}} \right)^{-1/4} \quad (3.33)$$

ซึ่ง ϕ คือ คุณสมบัติเชิงปริมาณที่ตำแหน่งใกล้ๆผนัง ϕ_w คือ คุณสมบัติเชิงปริมาณที่ผนัง J_{ϕ_w} คือ ฟลักซ์ของการแพร่ของคุณสมบัติเชิงปริมาณที่ผนัง และ L_{sub} คือ ความต้านทานที่เกิดจากชั้นย่อยที่เป็นการไหลแบบราบเรียบ (resistance of laminar sublayer)

ส่วน σ_ϕ เป็นตัวเลขแพรนดิค/ชนิดที่ในระบบที่มีการไหลแบบราบเรียบ และ $\sigma_{\phi,t}$ เป็นตัวเลขแพรนดิค/ชนิดที่ในระบบที่มีการไหลแบบปั่นป่วน

สำหรับพลังงานจลน์ที่สั้นไปมาต่อหนึ่งหน่วยมวลของของไหล บริเวณใกล้ๆผนัง [Launder และ Spalding [1974]] เป็นไปดังสมการ (3.34)

$$k_w = C_\mu^{1/2} u_w \quad (3.34)$$

ซึ่ง k_w คือ พลังงานจลน์ที่สั้นไปมาต่อหนึ่งหน่วยมวลของของไหลบริเวณใกล้ๆผนัง เมื่อสมมติให้เกรเดียนต์ของพลังงานจลน์ที่สั้นไปมาต่อหนึ่งหน่วยมวลของของไหลบริเวณใกล้ๆผนังเท่ากับศูนย์ ทำให้สามารถหาค่าความเร็วที่ผนังจากสมการ (3.34)

ในกรณีของอัตราการสูญเสียพลังงานจลน์ที่สั้นไปมาต่อหนึ่งหน่วยมวลของของไหล ที่บริเวณใกล้ๆผนัง [Launder และ Spalding [1974]] สามารถคำนวณได้โดยตรงจากสมการ (3.35)

$$\varepsilon = \frac{C_\mu^{3/4} k_w^{3/2}}{\kappa y} \quad (3.35)$$

3.6 สมมติฐานของการศึกษา

ในการศึกษาการผสมกันของของไหลในเครื่องผสมรูปตัวทีโดยใช้แบบจำลองทางคณิตศาสตร์ที่อธิบายข้างต้นนั้น การคำนวณหาค่าต่างๆของแบบจำลองตั้งอยู่บนสมมติฐานต่อไปนี้

1. ระบบที่จะศึกษาอยู่ในสภาวะคงตัว (steady state)
2. ความหนาแน่นแปรผกผันกับอุณหภูมิ ดังสมการ (3.36)

$$\rho = \frac{P}{RT} \quad (3.36)$$

โดยค่า R เป็นค่าคงที่ของอากาศ มีค่าเท่ากับ $287 \text{ m}^2/\text{s}^2 \cdot \text{K}$

3. ของไหลในระบบเป็นแบบนิวโทเนียน (Newtonian fluid)

4. ความหนืดแปรผันตามอุณหภูมิ ดังสมการ (3.37)

$$\frac{\mu}{\mu_{\infty}} = \left(\frac{T}{T_{\infty}} \right)^{3/2} \frac{T_{\infty} + S}{T + S} \quad (3.37)$$

โดยค่า S มีค่าเท่ากับ 110 K สำหรับอากาศ จาก Schlichting [1971]

และให้อุณหภูมิอ้างอิง $T_{\infty} = 280^{\circ} \text{K}$ ค่าความหนืดของอากาศ $\mu_{\infty} = 1.75 \times 10^{-5} \text{ Pa}\cdot\text{s}$

5. ไม่มีแรงเนื่องจากความโน้มถ่วงของโลกเกี่ยวข้องกับระบบ

6. ของไหลในระบบเป็นไปตามกฎของฟูเรียร์ (Fourier's Law)

7. ให้ค่าการนำความร้อนของไหล และค่าความจุความร้อนเป็นค่าคงที่ โดยคำนวณค่า
อุณหภูมิจเฉลี่ยที่ใช้ประมาณค่าการนำความร้อนของไหลเฉลี่ย ($C_{p_{ave.}}$) ค่าความจุความร้อนเฉลี่ย
($k_{ave.}$) และสำหรับรายละเอียดการหาค่าเฉลี่ยอุณหภูมิจเฉลี่ยอยู่ในหัวข้อ 5.3.2

8. ไม่มีพลังงานเกิดขึ้นใหม่ในระบบ และไม่มีพลังงานที่เสียไปเนื่องจากแรงเสียดทาน

9. สภาวะการไหลของของไหลในระบบเป็นการไหลแบบปั่นป่วน

โดยหาค่า μ_t ประมาณได้จากแบบจำลอง $k - \epsilon$

และค่า Pr_t ประมาณได้จากตารางที่ 3.2

ตารางที่ 3.2 ตารางแสดงการประมาณค่า Pr_t จาก Abramovich [1968]

Pr	Pr _t (Pr)
0.001	36
0.003	12
0.01	3.95
0.03	2.08
0.1	1.46
0.7	1.15
1	1.12
10	1.03

ดังนั้นเมื่อแทนสมมติฐานเบื้องต้นลงในสมการอนุพันธ์ในระบบที่มีการไหลแบบปั่นป่วน และแบบจำลองอริบายระบบที่มีการไหลแบบปั่นป่วน ทำให้ได้สมการใหม่เป็นสมการ (3.38) ถึง (3.44)

$$\begin{aligned} \text{โดยให้} \quad & \frac{x_1}{u_1} = \frac{x}{u} \quad \frac{x_2}{u_2} = \frac{y}{v} \quad \frac{x_3}{u_3} = \frac{z}{w} \\ \text{และ} \quad & \end{aligned}$$

สมการความต่อเนื่องในระบบที่มีการไหลแบบปั่นป่วน :

$$\frac{\partial(\rho\bar{u})}{\partial x} + \frac{\partial(\rho\bar{v})}{\partial y} + \frac{\partial(\rho\bar{w})}{\partial z} = 0 \quad (3.38)$$

สมการโมเมนตัมในระบบที่มีการไหลแบบปั่นป่วน :

$$\frac{\partial(\rho\bar{u}^2)}{\partial x} + \frac{\partial(\rho\bar{u}\bar{v})}{\partial y} + \frac{\partial(\rho\bar{u}\bar{w})}{\partial z} = -\frac{\partial\bar{p}}{\partial x} + (\mu_1 + \mu_t) \left(\frac{\partial^2 \bar{u}}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \bar{u}}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \bar{u}}{\partial z^2} \right) \quad (3.39)$$

$$\frac{\partial(\rho\bar{v}\bar{u})}{\partial x} + \frac{\partial(\rho\bar{v}^2)}{\partial y} + \frac{\partial(\rho\bar{v}\bar{w})}{\partial z} = -\frac{\partial\bar{p}}{\partial y} + (\mu_1 + \mu_t) \left(\frac{\partial^2 \bar{v}}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \bar{v}}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \bar{v}}{\partial z^2} \right) \quad (3.40)$$

$$\frac{\partial(\rho\bar{w}\bar{u})}{\partial x} + \frac{\partial(\rho\bar{w}\bar{v})}{\partial y} + \frac{\partial(\rho\bar{w}^2)}{\partial z} = -\frac{\partial\bar{p}}{\partial z} + (\mu_1 + \mu_t) \left(\frac{\partial^2 \bar{w}}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \bar{w}}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \bar{w}}{\partial z^2} \right) \quad (3.41)$$

สมการอนุรักษ์ของพลังงานในระบบที่มีการไหลแบบปั่นป่วน :

$$\frac{\partial(\rho\bar{u}C_p\bar{T})}{\partial x} + \frac{\partial(\rho\bar{v}C_p\bar{T})}{\partial y} + \frac{\partial(\rho\bar{w}C_p\bar{T})}{\partial z} = (k_1 + k_t) \left(\frac{\partial^2 \bar{T}}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \bar{T}}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \bar{T}}{\partial z^2} \right) \quad (3.42)$$

ศูนย์วิทยทรัพยากร
จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย

สมการอนุรักษ์ของพลังงานจลน์ที่สั้นไปมาต่อหนึ่งหน่วยมวลของไหล :

$$\begin{aligned} \frac{\partial(\rho\bar{u}k)}{\partial x} + \frac{\partial(\rho\bar{v}k)}{\partial y} + \frac{\partial(\rho\bar{w}k)}{\partial z} &= \left(\mu_1 + \frac{\mu_t}{\sigma_k}\right) \left\{ \frac{\partial^2 k}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 k}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 k}{\partial z^2} \right\} + \left(\mu_1 + \frac{\mu_t}{\sigma_k}\right) \\ &\left\{ 2\left(\frac{\partial\bar{u}}{\partial x}\right)^2 + 2\left(\frac{\partial\bar{v}}{\partial y}\right)^2 + 2\left(\frac{\partial\bar{w}}{\partial z}\right)^2 + \left(\frac{\partial\bar{u}}{\partial y} + \frac{\partial\bar{v}}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial\bar{u}}{\partial z} + \frac{\partial\bar{w}}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial\bar{v}}{\partial z} + \frac{\partial\bar{w}}{\partial y}\right)^2 \right\} \\ &- \rho\varepsilon \end{aligned} \quad (3.43)$$

สมการอนุรักษ์ของอัตราการผลิตพลังงานจลน์ต่อหนึ่งหน่วยมวลของไหล :

$$\begin{aligned} \frac{\partial(\rho\bar{u}\varepsilon)}{\partial x} + \frac{\partial(\rho\bar{v}\varepsilon)}{\partial y} + \frac{\partial(\rho\bar{w}\varepsilon)}{\partial z} &= \left(\mu_1 + \frac{\mu_t}{\sigma_\varepsilon}\right) \left\{ \frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial z^2} \right\} + C_1 \frac{\varepsilon}{k} (\mu_1 + \mu_t) \\ &\left\{ 2\left(\frac{\partial\bar{u}}{\partial x}\right)^2 + 2\left(\frac{\partial\bar{v}}{\partial y}\right)^2 + 2\left(\frac{\partial\bar{w}}{\partial z}\right)^2 + \left(\frac{\partial\bar{u}}{\partial y} + \frac{\partial\bar{v}}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial\bar{u}}{\partial z} + \frac{\partial\bar{w}}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial\bar{v}}{\partial z} + \frac{\partial\bar{w}}{\partial y}\right)^2 \right\} \\ &- C_2 \rho \frac{\varepsilon^2}{k} \end{aligned} \quad (3.44)$$

ศูนย์วิทยทรัพยากร
จุฬาลงกรณ์มหาวิทยาลัย