

บทที่ 2

ทฤษฎีเกี่ยวกับ

ในบทนี้ จะกล่าวถึงคุณสมบัติต่าง ๆ ทางกายภาพรวมทั้งเกณฑ์ในการพิจารณา ซึ่งก็จะนำไปสู่ถึงคุณสมบัติของของไหลที่จะต้องพิจารณาในส่วนของการไหลในอุโมงค์ลม นอกจากนี้จะกล่าวถึงความสามารถในการกดอัดได้และความยืดหยุ่น(Compressibility and Elasticity) ซึ่งเกี่ยวข้องกับโน้มคลัส ความยืดหยุ่นของของไหล ตลอดจนความหนืด (Viscosity) ซึ่งเป็นคุณสมบัติเฉพาะตัวของของไหลแต่ละประเภท และรายละเอียดอื่น ๆ ที่เกี่ยวข้องกับกลศาสตร์ของไหลที่เกิดขึ้นและนำไปพิจารณาในอุโมงค์ลม

2.1 คุณสมบัติเกี่ยวกับของไหล

2.1.1 คุณสมบัติทางกายภาพของของไหล (Physical Properties of Fluid)

สารดำเนินตัวอยู่ใน 3 สถานะ คือของแข็ง (Solid) ของเหลว (liquid) และแก๊ส (Gas) ซึ่งทั้งของเหลวและแก๊สร่วมเรียกว่า ของไหล (Fluid) ความแตกต่างระหว่างสถานะทั้งสามอยู่ที่ช่องว่าง และแรงดึงดูดระหว่างโมเลกุล กล่าวคือ ของแข็งมีช่องว่างระหว่างโมเลกุลน้อย ของเหลวมีช่องว่างมากขึ้น ส่วนแก๊สมีช่องว่างระหว่างโมเลกุลมากที่สุด ในทางตรงข้ามกัน แก๊สมีแรงดูดระหว่างโมเลกุลน้อย ของเหลวมีแรงดึงดูดมากขึ้น และแรงดึงดูดระหว่างโมเลกุลจะมีมากในของแข็ง

คำจำกัดความเชิงกลอย่างละเอียดของสถานะของของแข็งและของไหลสามารถพิจารณาได้จากปฏิกิริยาพื้นฐานของสารที่เกิดจากแรงต่าง ๆ เช่น แรงดึง(Tension) แรงอัด (Compression) และแรงเฉือน (Shear force) จะพบว่า เมื่อของแข็งได้รับแรงเฉือนจะเกิดการเปลี่ยนรูปอย่างยืดหยุ่น (Elastic Deformation) และถ้าแรงกระทำมีค่ามากจนเกินไปจำกัดความยืดหยุ่น (Elastic Limit) แล้ว ของแข็งจะเกิดการเปลี่ยนรูปอย่างถาวร (Permanent Deformation) ส่วนของไหลไม่สามารถรับแรงเฉือนได้เลยไม่ว่าจะมีขนาดเท่าใดก็ตาม เพราะเมื่อได้รับแรงเฉือนแล้วของไหลจะเกิดรูปร่างหรือเกิดการไหล (Flow) ทันที การที่กล่าวว่าของไหลไม่สามารถรับแรงดึงได้นั้น ในทางกายภาพแล้วของไหลสามารถรับแรงดึงได้บ้างเล็กน้อยเพราเมื่อแรงดึงเหนียว (Cohesion) ระหว่างโมเลกุล แต่มี

ค่าต่ำมากจึงถือเสมือนว่าของไหลไม่สามารถรับแรงดึงได้ ซึ่งเป็นสมมุติฐานทางวิศวกรรมที่ใช้กันทั่ว ๆ ไป

2.1.2 ของไหลที่กดอัดได้และที่กดอัดไม่ได้ (Compressible and Incompressible Fluid)

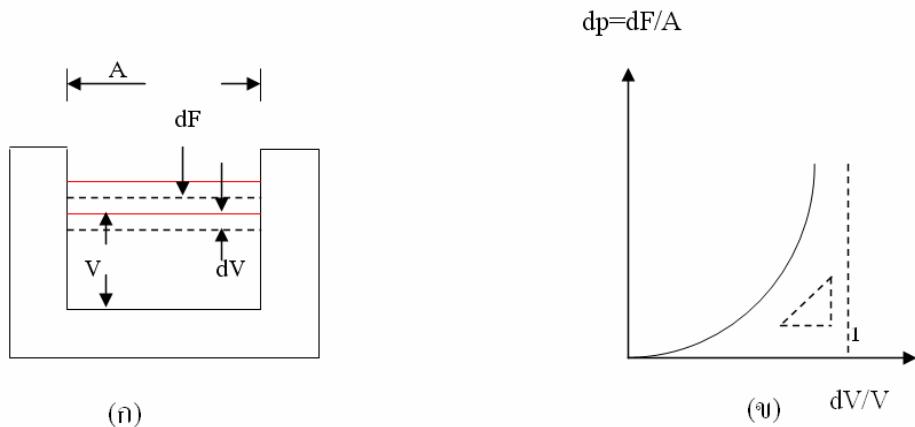
ของไหลที่กดอัดได้ (Compressible Fluid) หมายถึงของไหลชนิดที่มีปริมาตรเปลี่ยนแปลงไปมากเมื่อความดันเปลี่ยนแปลง หรือกล่าวอีกนัยหนึ่งว่าของไหลที่กดอัดได้คือของไหลที่มีค่าความหนาแน่นเปลี่ยนแปลงไปมากเมื่อความดันเปลี่ยนแปลงไป

ของไหลที่กดอัดไม่ได้ (Incompressible Fluid) หมายถึงของไหลที่มีการเปลี่ยนแปลงของปริมาตรน้อยมากเมื่อความดันเปลี่ยนแปลง ซึ่งสามารถที่จะไม่คำนึงถึงการเปลี่ยนแปลงของปริมาตรได้ หรือกล่าวอีกนัยหนึ่งว่าของไหลที่กดอัดไม่ได้คือของไหลที่มีค่าความหนาแน่นคงที่ หรือเปลี่ยนแปลงเพียงเล็กน้อยเมื่อความดันเปลี่ยนแปลง โดยทั่ว ๆ ไปถือว่าของเหลวเป็นของไหลที่กดอัดไม่ได้ ซึ่งเป็นของไหลส่วนใหญ่ที่จะกล่าวในเนื้อหาของวิชาการศาสตร์ของไหล

2.1.3 การกดอัดและความยืดหยุ่น (Compressible and Elasticity)

ของไหลทุกชนิดถูกกดอัดได้ถ้าใช้ความดัน ซึ่งจะเป็นผลให้เกิดพลังงานความยืดหยุ่น (Elastic Energy) อุ้ยภายในตัวของไหลนั้น ถ้าหากการเปลี่ยนแปลงของพลังงานเป็นไปอย่างสมบูรณ์ (ไม่มีการสูญเสียพลังงาน) เมื่อเอาความดันที่กระทำนั้นออกไป ของไหลที่ยุบตัวลงนั้นจะขยายตัวกลับไปในปริมาตรเดิม จึงกล่าวได้ว่าของไหลเป็นสารที่มีความยืดหยุ่น โดยทั่ว ๆ ไปลักษณะความยืดหยุ่นจะกำหนดได้โดยโมดูลัสความยืดหยุ่น (Modulus Of Elasticity) แต่เนื่องจากของไหลมีรูปร่างไม่แน่นอนเหมือนแข็ง ดังนั้นจึงต้องให้คำจำกัดความของโมดูลัสความยืดหยุ่นในรูปของปริมาตรซึ่งเรียกว่า โมดูลัสความยืดหยุ่นเชิงปริมาตร (Bulk Modulus Of Elasticity)

ลักษณะการคืนตัวและโมดูลัสความยืดหยุ่นเชิงปริมาตรอาจแสดงให้เห็นได้โดยการพิจารณากรอบสูบและลูกสูบ ดังในรูปที่ 2.1 (ก) ภายในการบักสูบบรรจุไว้ด้วยของไหลปริมาตร V เมื่อแรง dF กระทำที่ก้านสูบ ทำให้เกิดความดัน dp เป็นผลให้ปริมาตรของไหลดลดลง dV เมื่อเขียนกราฟระหว่างความดัน dp และสัดส่วนการยุบตัว dV/V จะได้กราฟหน่วยแรงและความเคลื่อน (Stress-Strain) ดังแสดงในรูปที่ 2.1(ข)



รูปที่ 2.1 การกดอัดและโมดูลัลส์ความยืดหยุ่น

ค่าโมดูลัลส์ความยืดหยุ่นของของไหหลังที่จุดใด ๆ หาได้จากความลาดชัน (Slope) ของเส้นที่สัมผัสกับ
จุดนั้น ๆ นั่นคือ

$$E = \frac{-dp}{dV/V} \quad (2.1)$$

โมดูลัลส์ความยืดหยุ่นของของไหหลังไม่ค่าคงที่ แต่จะขึ้นอยู่กับความดันที่กระทำและปริมาตรเริ่มต้น
สำหรับแก๊ส การกดอัดและการขยายตัวจะเป็นไปตามกฎต่าง ๆ ทางอุณหพลศาสตร์ เช่น
กระบวนการทางความร้อนคงตัว (Isothermal) ซึ่งเป็นไปตามกฎของบอยล์ กล่าวคือ

$$\frac{P}{\rho} = \text{ค่าคงที่} \quad (2.2)$$

ในทำงานองเดียวกัน สำหรับกระบวนการที่ปราศจากการแลกเปลี่ยนความร้อนและไม่มีการแลกเปลี่ยน
พลังงาน (Isentropic) การกดอัดและการขยายตัวจะแปลงเปลี่ยนไปตามความสัมพันธ์พลังงานคงตัว
(Adiabatic) คือ

$$\frac{P}{\rho^k} = \text{ค่าคงที่} \quad (2.3)$$

โดยที่ k คือสัดส่วนของความร้อนจำเพาะที่ความดันคงที่ (c_p) ต่อความร้อนที่ปริมาตรคงที่ (c_v) ซึ่งเรียกว่า ดัชนี Adiabatic

ค่าไม่ถูกต้องความบีดหยุ่นของแก๊ส ในกระบวนการความร้อนคงตัวและพลังงานคงตัวอาจหามาได้โดยการเปลี่ยนสมการที่ (2.3) ในรูปของ ρ หรือ γ ทั้งนี้เนื่องจากการแปรเปลี่ยนสัมพัทธ์ของ ρ และ γ มีค่าเท่ากับการแปรเปลี่ยนสัมพัทธ์ของปริมาตร

$$E = \frac{-dp}{d\rho/\rho} = \frac{-dp}{d\gamma/\gamma} \quad (2.4)$$

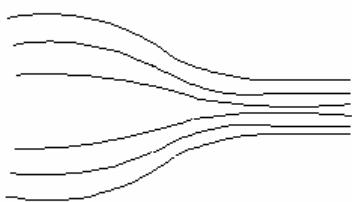
2.2 จลดาสตร์ของของไหล

จลดาสตร์ (Kinematics) เป็นแขนงวิชากลศาสตร์ที่อธิบายเกี่ยวกับการเคลื่อนที่ของสารโดยไม่คำนึงถึงแรงกระทำอันเป็นสาเหตุของการเคลื่อนที่ ในที่นี้จะกล่าวถึงส่วนของวิธีการอธิบาย การเคลื่อนที่ของของไหล การอธิบายการเคลื่อนที่ในที่นี้ประกอบด้วย การเปลี่ยนตำแหน่ง (Displacement) ความเร็ว (Velocity) และความเร่ง (Acceleration) การเคลื่อนที่ของของไหล มักเรียกว่าการ ไหล (Flow) การอธิบายการ ไหล โดยการเปลี่ยนสภาพของการ ไหลสามารถทำได้หลายวิธีการ เช่น การ ไหลเป็นแบบราบเรียบหรือแบบปั่นป่วน (Laminar or Turbulent Flow) การ ไหลเป็นแบบคงตัวหรือไม่คงตัว (Steady or Unsteady Flow) การ ไหลแบบสม่ำเสมอหรือไม่สม่ำเสมอ (Uniform or Non-uniform Flow) และอธิบายว่าการ ไหลเป็นแบบหมุนวนหรือแบบไม่หมุนวน (Rotational or Irrational Flow) เป็นต้น

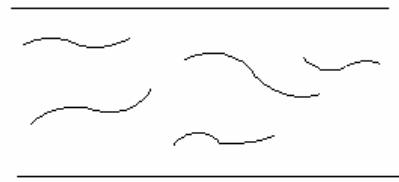
2.2.1 การ ไหลแบบราบเรียบและการ ไหลแบบปั่นป่วน (Laminar and Turbulent Flow)

จากการทดลองของ Osborne Reynolds ในปี ค.ศ. 1883 [1] โดยเปิดให้น้ำ ไหลผ่านท่อแก้ว ใส แล้วฉีดสีเข้าไปเพื่อให้มองเห็นสภาพการ ไหลในท่อแก้ว เมื่อเปิดวาล์วให้มีการ ไหลผ่านท่อแก้วน้อย ๆ (อัตราการ ไหลต่ำ ๆ และความเร็วของการ ไหลน้อย ๆ) เส้นสีจะมีลักษณะเป็นเส้นตรงตลอดท่อและเมื่อเปิดวาล์วให้มีอัตราส่วนการ ไหลเพิ่มขึ้นเรื่อย ๆ เส้นสีจะเริ่มแปรปรวนเป็นลูกคลื่น จนในที่สุดเมื่ออัตราการ ไหลสูงขึ้นไปอีก เส้นสีจะแตกและกระจายออกทั่วหน้าต่อท่อ

การไหลในช่องแรก ๆ ที่เส้นสีมีลักษณะเป็นเส้นตรงนั้นเรียกว่าการไหลแบบราบเรียบ (Laminar Flow) ซึ่งอนุภาคของของไหลจะเคลื่อนที่อย่างเป็นระเบียบและมีลักษณะเหมือนเป็นชั้น ๆ บาง ๆ มีการถ่ายเทโมเมนตัมระหว่างชั้นน้อย ดังแสดงในรูปที่ 2.2(ก) ส่วนการไหลในช่องหลังที่เส้นสีเริ่มแปรปรวนเป็นลูกคลื่นจึงกระแทกกระจาบในที่สุดเรียกว่าการไหลแบบปั่นป่วน (Turbulent Flow) ดังแสดงในรูปที่ 2.2(ข) การไหลแบบนี้อนุภาคของของไหลเคลื่อนที่อย่างไม่เป็นระเบียบและมีการถ่ายเทโมเมนตัมระหว่างไม่เล็กมาก



รูปที่ 2.2 (ก)



รูปที่ 2.2 (ข)

รูปที่ 2.2 การไหลแบบราบเรียบและการไหลแบบปั่นป่วน

- การไหลแบบราบเรียบสามารถอธิบายโดยกฎความหนืดของนิวตัน (Newton's law of Viscosity) คือ

$$\tau = \mu \frac{du}{dy}$$

- ส่วนการไหลแบบปั่นป่วนสามารถอธิบายได้ด้วยสมการในลักษณะเดียวกันคือ

$$\tau = \eta \frac{du}{dy}$$

โดยที่ η คือความหนืดคลื่นวน (Eddy Viscosity) ซึ่งขึ้นอยู่กับลักษณะการไหลและความหนาแน่นของของไหล

จากวิชากลศาสตร์ของไอลันน์พารามิตอร์ ที่ใช้เชื่อมโยงความสัมพันธ์ระหว่างความหนืดและแรงจากความเร็วที่มาทำให้การไหลเปลี่ยนจาก Laminar ไปเป็น Turbulent คือ Reynolds Number มีค่าเป็น

$$Re_x = \frac{\rho v_\infty x}{\mu} = \frac{v_\infty x}{\nu} \quad (2.5)$$

เมื่อ Re_x คือ Reynolds Number ตรงจุดที่อยู่ห่างจากต้นของไหลเป็นระยะทาง x , ไร้ มิติ

- v_∞ คือ ความเร็วของของไหลอิสระ, m/s
- x คือ ระยะที่วัดจากขอบทางด้านต้นของของไหล, m
- ρ คือ ความหนาแน่นของของไหล, kg/m³
- μ คือ ความหนืดไดนามิกส์, N.s/m²
- ν คือ ความหนืดเนemannick's, m²/s

การไหลในท่อเป็นการไหลที่สำคัญมาก การไหลในท่อจะเป็น Laminar หรือ Turbulent ขึ้นกับค่า Reynolds Number

$$Re = \frac{\rho v D}{\mu} = \frac{v D}{\nu} \quad (2.6)$$

เมื่อ Re คือ Reynolds number ที่หาจากเส้นผ่านศูนย์กลาง D ของท่อ, ไร้มิติ
 v คือ ความเร็วเฉลี่ยของของไหล, m/s
 D คือ ขนาดเส้นผ่านศูนย์กลางภายในท่อ, m

กรณีการไหลในท่อจะเปลี่ยนจาก Laminar เมื่อ $Re_D = 2,300$ และเมื่อ $Re_D = 6,000$ แล้ว การไหลจะเป็น Turbulent โดยสมบูรณ์และ $2,000 < Re_D < 4,000$ เป็นช่วง Transition ปกติค่า Reynolds Number ขึ้นอยู่กับความเรียบของผิวท่อ และระดับความเป็น Turbulent ของของไหล ในกรณีที่ไม่ใช่ท่อกลม จำเป็นต้องใช้รัศมีชลศาสตร์ R_h (Hydraulic Radius) ในการหาค่า Reynolds Number โดยที่

$$R_h = \frac{A}{P} \quad (2.7)$$

เมื่อ A คือ พื้นที่หน้าตัดของการไหล
 P คือ เส้นรอบปีก (Wetted Parameter) ซึ่งเป็นความยาวของเส้น
 ขอบหน้าตัดที่ของเหลวสัมผัสกับผิวของท่อ

ในกรณีท่อกลมจะได้ว่า

$$R_h = \frac{\pi r^2}{2\pi r} = \frac{r}{2} \text{ หรือ } \frac{D}{4} \quad (2.8)$$

จะเห็นได้ว่ารัศมีชลศาสตร์ไม่ใช้รัศมีของท่อ ดังนั้นถ้าหากไม่เป็นท่อกลมจะคำนวณค่า R โดยแทนค่า D ด้วย $4 R_h$

$$\begin{aligned} \text{หรือ} \quad R_h &= \frac{D_H}{4} \\ \text{หรือ} \quad D_H &= 4 \frac{A}{P} \end{aligned} \quad (2.9)$$

เมื่อ A คือ พื้นที่หน้าตัด
 P คือ เส้นรอบปีก

2.2.2 การไหลแบบคงตัวและการไหลแบบสม่ำเสมอ (Steady And Uniform Flow)

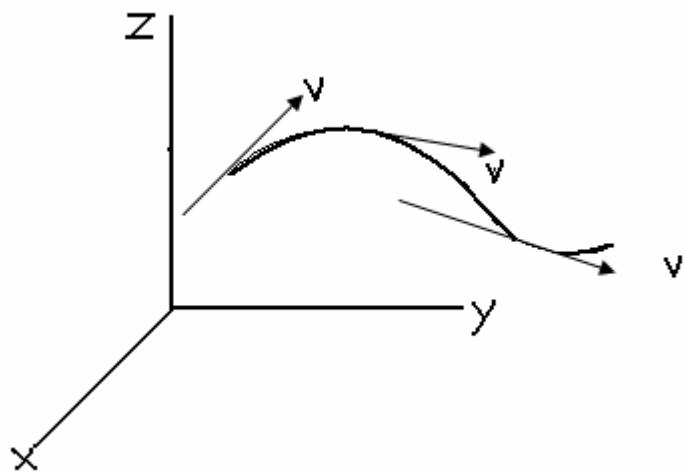
การไหลแบบคงตัว (Steady Flow) คือการไหลที่มีสภาพการไหล ณ จุดใดจุดหนึ่งในสนาม การไหลคงที่ ไม่เปลี่ยนตามกาลเวลา ทั้งนี้ที่คำแห่งนี้อาจแตกต่างจากคำแห่งนี้ก็ได้ ส่วนการไหลแบบสม่ำเสมอ (Uniform Flow) คือการไหลที่มีความเร็ว ณ ทุก ๆ จุดในสนามการไหลคงที่ทั้งขนาดและทิศทางในเวลาใดเวลาหนึ่ง ก่อให้เกิดความเร็วที่คงที่ ตามที่กำหนด อาจกล่าวได้ว่าการไหลแบบคงตัวจะเกิดขึ้นเฉพาะเมื่อสภาพการไหลเป็นแบบรวมเรียบเท่านั้น

จากคำจำกัดความข้างต้น จะพบว่าการไหลในสภาพทั่ว ๆ ไปจะเกิดจากการผนวกการไหลทั้ง 4 ประเภทเข้าด้วยกันคือ การไหลแบบคงตัว การไหลแบบไม่คงตัว การไหลแบบสม่ำเสมอ และการไหลแบบไม่สม่ำเสมอ เกิดเป็นการไหล 4 สภาพดังนี้

1. การไหลคงตัวแบบสม่ำเสมอ (Steady Uniform Flow) เช่น การไหลด้วยอัตราคงที่ผ่านท่อตรงที่ยาวมาก
2. การไหลคงตัวแบบไม่สม่ำเสมอ (Steady Non-uniform Flow) เช่น การไหลด้วยอัตราคงที่ผ่านท่อที่มีขนาดค่อย ๆ ขยายใหญ่ขึ้น
3. การไหลไม่คงตัวแบบสม่ำเสมอ (Unsteady Uniform Flow) เช่นการไหลในท่อตรงที่มีอัตราการไหลไม่คงที่
4. การไหลไม่คงตัวแบบไม่สม่ำเสมอ (Unsteady Non-uniform Flow) เช่น การไหลในอัตราไม่คงที่ผ่านท่อที่ค่อย ๆ ขยายใหญ่ขึ้น

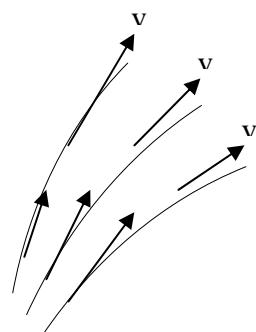
2.2.3 รูปแบบการไหล (Flow Pattern)

รูปแบบการไหลสามารถอธิบายด้วยเส้นการไหล (Streamline) เส้นทางไหล(Part Line) และเส้นไขการไหล (Streak Line) โดยที่เส้นการไหลคือเส้นต่างๆ ที่ลากสัมผัสกับเวกเตอร์ความเร็ว (Velocity Vector) ของการไหลทุก ๆ จุดในช่วงเวลาหนึ่งของการไหล สำหรับการไหลแบบคงตัว เส้นการไหลคือเส้นที่แสดงทิศทางการเคลื่อนที่ของอนุภาคในสนามการไหลนั้นเอง และเนื่องจากไม่มีความเร็วในแนวตั้งจากกับเส้นการไหล ดังนั้นจึงไม่มีการไหลข้ามเส้น เมื่อพิจารณาเส้นการไหลของอนุภาคทั้งหมดก็จะได้เส้นการไหลจำนวนมาก ซึ่งรูปแบบการไหลที่มีเส้นการไหลประกอบกันเป็นจำนวนมากนี้เรียกว่า สนามการไหล (Flow Field) ดังแสดงในรูป 2.3 (ก)



รูปที่ 2.3(ก) เส้นการไหลดในสนา�การไหลด [1]

ถ้าหากพิจารณาถึงของเส้นการไหลด จะพบว่าเนื้อที่ระหว่างเส้นการไหลดจะมีลักษณะเป็นลำท่อ (Tube) คล้าย ๆ กับห้องน้ำซึ่งเรียกว่า ลำการไหลด (Steam Tube) ดังแสดงในรูปที่ 2.3(ข) ลำการไหลดอาจจะได้หยิบยกออกจากสนามการไหลดเพื่อพิจารณาคุณสมบัติการไหลดเป็นพิเศษ ได้ ทั้งนี้ เพราะ ลำการไหลดประกอบขึ้นด้วยผนังเส้นการไหลด และ ไม่มีความเร็วในทิศทางตั้งฉากกับเส้นการไหลดจึง ไม่มีการไหลดผ่านผนังของลำการไหลด ดังนั้นของไหลดที่ไหลดเข้าลำการไหลดเป็นจำนวนเท่าใดก็ย่อม จะต้องไหลดออกเป็นปริมาณเท่าเดิม จะเห็นว่า ลำการไหลดมีประโยชน์ในการวิเคราะห์การไหลดใน คล้าย ๆ ด้านแต่จะต้องเป็นเฉพาะกรณีของการไหลดแบบคงตัวเท่านั้นจึงจะมีลำการไหลดคงที่



รูปที่ 2.3 (ข) สนามการไหลดและลำการไหลด [1]

เส้นการไหลด (Path Line) คือ เส้นซึ่งเกิดขึ้นจากการเคลื่อนที่ของอนุภาคของของไหลดเพียง อนุภาคเดียวในเวลาที่กำหนด หรือกล่าวอีกนัยหนึ่งว่า เส้นทางไหลดแสดงให้เห็นถึงทิศทางของ

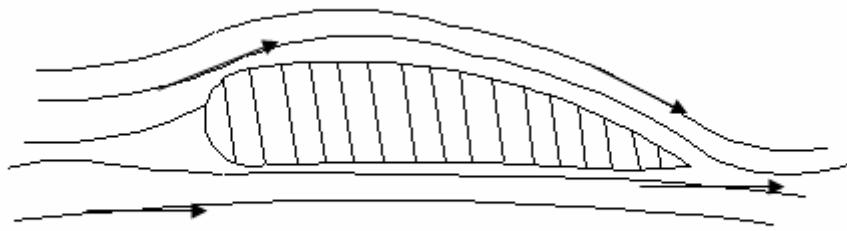
ความเร็วของอนุภาคในอนุภาคหนึ่งในช่วงเวลาหนึ่น ในการไหลแบบคงตัวนั้นจะมีเส้นทางไหล และเส้นการไหลที่เป็นเส้นเดียวกัน เพราะอนุภาคเคลื่อนที่ตามเส้นการไหล และเส้นการไหลนี้ก็แสดงให้เห็นทิศทางการเคลื่อนที่ของอนุภาคในเวลาเดียวกันด้วย ส่วนในกรณีการไหลแบบไม่คงตัวนั้น เวลาเตอร์ความเร็วที่จุดต่าง ๆ จะเปลี่ยนแปลงไปตามกาลเวลา เส้นการไหลจึงเปลี่ยนตำแหน่งไปเรื่อย ๆ ทำให้เส้นการไหลกับเส้นทางไหลแตกต่างกันออกไป

เส้นไวยการ (Steak Line หรือ Filament Line) เป็นเส้นซึ่งให้ภาพการไหลในช่วงขณะใด ๆ ที่แสดงตำแหน่งของอนุภาคของไหลที่ผ่านจุดกำหนด เปรียบเสมือนกับการถ่ายรูป เส้นไวยการไหลมักจะได้มามาจากการทดลองโดยการปล่อยสีหรือสารอื่น ๆ ออกจากจุดที่กำหนดจุดใดจุดหนึ่งข้าไปในสนามการไหล หากการไหลเป็นแบบคงตัวหรือรวมเรียบเส้นไวยการไหลหรือเส้นสีที่ปรากฏจะออกมายาวติดต่อกันเหมือนเส้นริบบินยาว

2.2.4 การไหลสองมิติและสามมิติ (Two – and Three-Dimensional Flow)

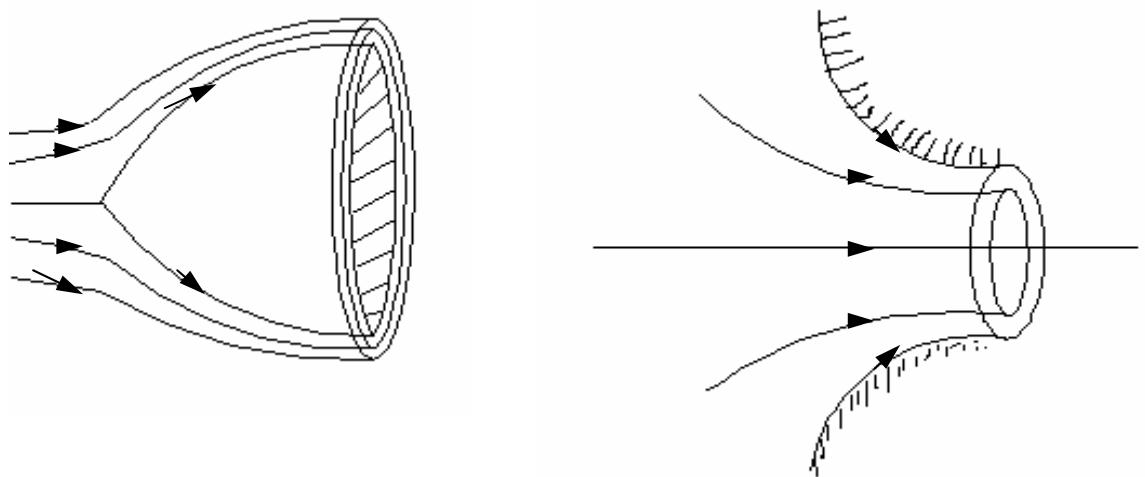
การไหลตามเส้นการไหลใด ๆ ถือว่าเป็นการไหลมิติเดียว (One-dimensional Flow) โดยจะพิจารณาการเปลี่ยนแปลงคุณสมบัติการไหล เช่น ความดัน ความเร็ว หรือคุณสมบัติอื่น ๆ เนพะในทิศทางของเส้นการไหลเท่านั้น ไม่คำนึงคุณสมบัติตั้งกล่าวในทิศทางตั้งฉากกับเส้นการไหล ตัวอย่างเช่นการไหลในท่อจะเป็นการไหลแบบมิติเดียว หลักการของการไหลมิติเดียวนี้ช่วยให้สามารถแก้ไขปัญหาทางกลศาสตร์ของไหลได้ง่ายและแม่นยำค่อนข้างสูง

การไหลสองมิติ (Two-dimensional Flow) คือการไหลที่มีการเปลี่ยนแปลงคุณสมบัติใน 2 แนวแกน การอธิบายสภาพการไหลทำได้โดยใช้เส้นการไหลในสนามการไหลระนาบเดียว ตัวอย่างเช่น การไหลผ่านฝาย (weir) หรือ การไหลรอบปีกเครื่องบิน (airfoil) ดังแสดงในรูปที่ 2.4



รูปที่ 2.4 สนามการ ไอล 2 มิติ ผ่านปีกเครื่องบิน [1]

การ ไอลสามมิติ (Three-dimensional Flow) คือ การ ไอลที่มีการเปลี่ยนแปลงสภาพทั้ง 3 แกนซึ่งเป็นการ ไอลโดยทั่วไปทางธรรมชาติ การอธิบายสภาพการ ไอลจะต้องใช้ภาพสนามการ ไอลแบบ 3 มิติ เช่น การ ไอลในลักษณะที่มีแกนสมมาตร (Axis of Symmetry) ดังแสดงในรูปที่ 2.5 การ ไอลที่เกิดขึ้นจะเป็นผิวของลำการ ไอลที่ให้ภาพตัดขวางเป็นรูปวงแหวน ถ้ามองในระนาบที่ตัดผ่านแกนของการ ไอลจะได้ภาพที่มีสภาพการ ไอลเป็น 2 มิติ ซึ่งภาพสนามการ ไอลดังกล่าวจะเป็นประโยชน์ในการมองในลักษณะของเส้นการ ไอล



รูปที่ 2.5 สนามการ ไอล 3 มิติ [1]

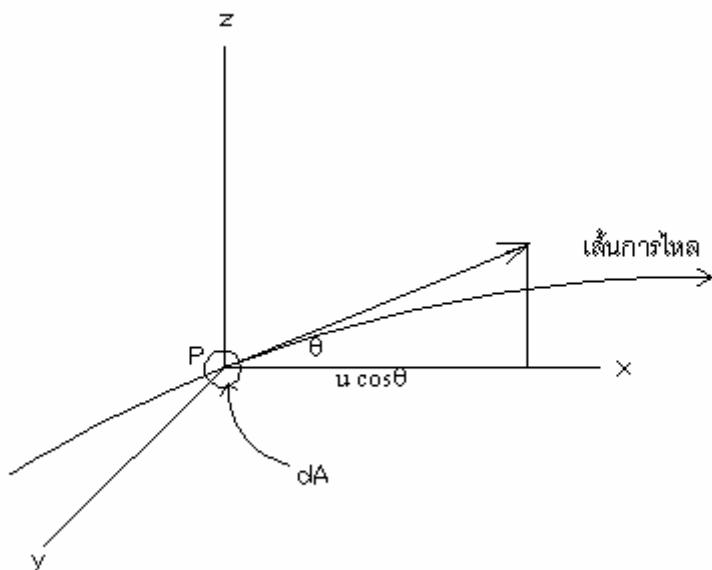
2.2.5 อัตราการไหลและความเร็วเฉลี่ย (Flow Rate and Mean Velocity)

อัตราการไหล คือ ปริมาณของของไหลที่ไหลผ่านพื้นที่หน้าตัดใด ๆ ที่กำหนดต่อหนึ่งหน่วยเวลา ดังนั้นหน่วยของอัตราการไหลอาจเป็นหน่วยเชิงปริมาตร เช่น ลบ.ฟุต/วินาที (cfs.) , แกลลอน/นาที (gpm), แกลลอน/วัน (gpd) และ ลบ.เมตร/วินาที (cms) หรืออาจจะเป็นหน่วยเชิงน้ำหนักและมวลสาร เช่น ปอนด์/วินาที, นิวตัน/วินาที, สลึง/วินาที และ กิโลกรัม/วินาที เป็นต้น โดยทั่วไป อัตราการไหลเชิงปริมาตรมักจะใช้กับของไหลที่กดอัดไม่ได้ (Incompressible Fluid) ในขณะที่อัตราการไหลเชิงน้ำหนักและมวลสารนิยมกับของไหลที่กดอัดได้ (Compressible Fluid) เพื่อความสะดวกและเป็นไปตามมาตรฐาน

พิจารณาปุ่มที่ 2.6 คือสันการไหลในการไหลแบบคงตัวอยู่บนระนาบ xz พื้นที่ย่อย dA อยู่ในระนาบ yz ความเร็วเฉลี่ยที่จุด P คือ u ดังนั้นอัตราการไหลเชิงปริมาตรที่ไหลผ่านพื้นที่ย่อย dA คือ

$$\begin{aligned}
 dQ &= \frac{-}{udA} \\
 &= (u \cos\theta)dA \\
 &= (u \cos\theta dA) \\
 &= udA' \tag{2.10}
 \end{aligned}$$

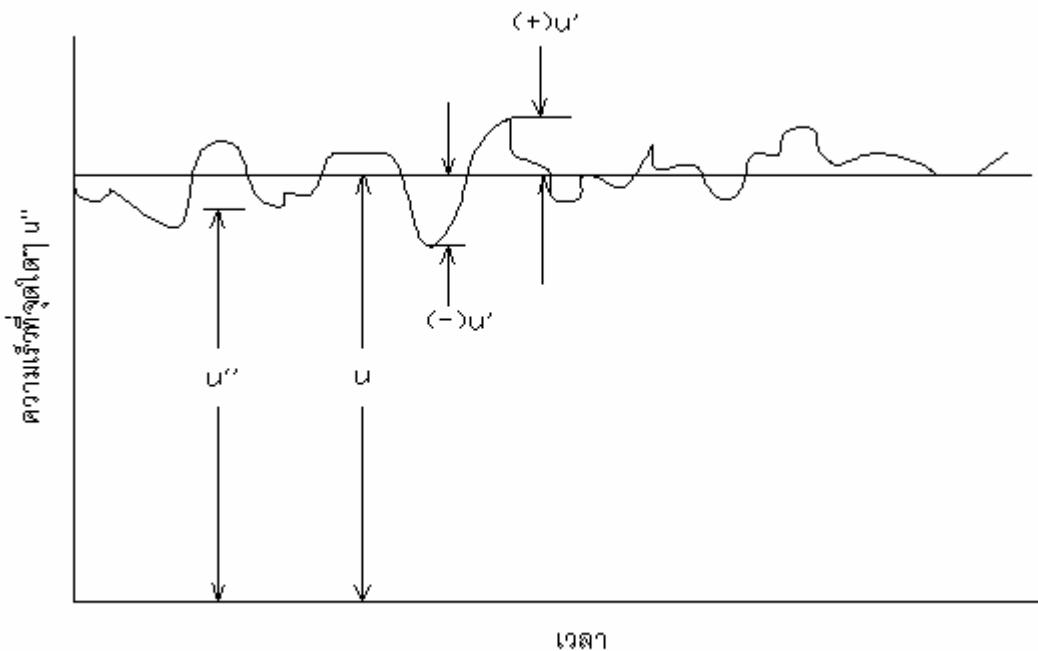
โดยที่ dA' คือพื้นที่ทابของ dA บนระนาบที่ตั้งฉากกับความเร็วน แสดงว่าอัตราการไหลเชิงปริมาตรมีค่าเท่ากับขนาดของความเร็วคูณกับพื้นที่หน้าตัดที่คูณกับขนาดพื้นที่หน้าตัดที่ตั้งฉากกับทิศทางของความเร็ว ในขณะเดียวกันอัตราเชิงน้ำหนักและมวลสารสามารถคำนวณได้จากการคูณอัตราการไหลเชิงปริมาตรค่วຍน้ำหนักจำเพาะ และความหนาแน่นของของไหล ตามลำดับ



รูปที่ 2.6 การไหดแบบคงตัวตามเส้นการไหดพื้นที่ dA (Daugherty, 1989)

ในการณีการไหดแบบปั่นป่วน ความเร็ว ณ เวลา t ตามเส้นการไหด (u'') จะมีค่าขึ้นลงตลอดเวลา ดังแสดงในรูปที่ 2.7 โดยมี n เป็นความเร็วเฉลี่ยตลอดช่วงเวลาที่พิจารณาให้ n' คือ ความแตกต่างระหว่าง n'' และ n ซึ่ง n' นี้เรียกว่า Turbulent Function ดังนั้นที่เวลาใด ๆ จะได้

$$u'' = u + u' \quad (2.11)$$



รูปที่ 2.7 กราฟความเร็วในการ ไหลดแบบปั่นป่วน

ในที่นี่ ผลรวมของความแตกต่างความเร็วน ตลอดช่วงเวลา t จะต้องเป็นศูนย์ และค่าของความเร็ว เนลี่ยมรอบคลุมช่วงเวลา t สามารถคำนวณได้จาก

$$u = \frac{1}{t} \int_0^t u' dt$$

การ ไหลดในสภาพความเป็นจริง ความเร็วน จะไม่คงที่ตลอดพื้นที่หน้าตัดของการ ไหลด ดังนั้นอัตรา การ ไหลดเชิงปริมาตรสามารถคำนวณได้ดังนี้

$$Q = \int_A u dA = vA$$

หรือในกรณีที่ทราบค่าอัตราการ ไหลหากต้องการหาค่าความเร็วเฉลี่ยที่ผ่านพื้นที่หน้าตัดของ การ ไหลสามารถคำนวณได้จาก

$$V = \frac{Q}{A}$$

2.2.6 ความเร็วและความเร่ง (Velocity and Acceleration)

ในสนาમการ ไหล 3 มิติ ความเร็วจะเปลี่ยนทั้งขนาดและทิศทาง นอกจากนี้ ความเร็ว ในสนาມการ ไหลยังอาจเปลี่ยนแปลงไปตามการเวลาอีกด้วย สำหรับในกรณีการ ไหลแบบคงตัวซึ่ง คุณสมบัติการ ไหลไม่เปลี่ยนตามเวลา ถ้าให้ u, v และ w เป็นความเร็วตามแนวแกน x, y และ z ตามลำดับ จะได้

$$u_{st} = u(x,y,z) \quad (2.12a)$$

$$v_{st} = v(x,y,z) \quad (2.12b)$$

$$w_{st} = w(x,y,z) \quad (2.12c)$$

เมื่อนำหลักการของอนุพันธ์เชิงส่วนมาใช้ เพื่อหาสมการของความเร่ง จะได้

$$a_{st} = \frac{d}{dt} \bar{V}(x,y,z) \quad (2.13)$$

$$= \frac{\partial \bar{V}}{\partial x} \frac{dx}{dt} + \frac{\partial \bar{V}}{\partial y} \frac{dy}{dt} + \frac{\partial \bar{V}}{\partial z} \frac{dz}{dt} \quad (2.14)$$

$$\text{โดยที่} \quad |\bar{V}| = \frac{\sqrt{u^2 + v^2 + w^2}}{1} \quad (2.15)$$

$$\frac{dx}{dt} = u, \frac{dv}{dt} = v \text{ และ } \frac{dw}{dt} = w$$

$$\text{ดังนั้น} \quad a_{st} = u \frac{\partial \bar{V}}{\partial x} + v \frac{\partial \bar{V}}{\partial y} + w \frac{\partial \bar{V}}{\partial z} \quad (2.16)$$

สมการที่ 2.16 สามารถเขียนในรูปของปริมาณสเกลาร์ได้ดังนี้

$$(a_x)_{st} = u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z} \quad (2.16a)$$

$$(a_y)_{st} = u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} + w \frac{\partial v}{\partial z} \quad (2.16b)$$

$$(a_z)_{st} = u \frac{\partial w}{\partial x} + v \frac{\partial w}{\partial y} + w \frac{\partial w}{\partial z} \quad (2.16c)$$

สมการที่ 2.16 แสดงให้เห็นว่าในการไหลแบบคงตัว ความเร่งของการไหลจะแปรเปลี่ยนไปตามการเปลี่ยนตำแหน่งหรือระยะทาง ซึ่งความเร่งที่แปรเปลี่ยนตามตำแหน่งนี้เรียกว่า ความเร่ง convective (Convective Acceleration)

ในกรณีที่การไหลเป็นแบบไม่คงตัว (Unsteady Flow) คุณสมบัติการไหลจะแปรเปลี่ยนไปตามตำแหน่งและเวลา จึงสามารถเขียนสมการที่ 2.12a ได้เป็น

$$U = u(x,y,z,t) \quad (2.17a)$$

ในทำนองเดียวกัน สมการที่ 2.12b และ 2.12c สามารถเขียนได้เช่นเดียวกับสมการ 2.17a และเมื่อหาสมการของความเร่งจะได้

$$a_x = (u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z}) + \frac{\partial u}{\partial t} \quad (2.18a)$$

$$a_y = (u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} + w \frac{\partial v}{\partial z}) + \frac{\partial v}{\partial t} \quad (2.18b)$$

$$a_z = (u \frac{\partial w}{\partial x} + v \frac{\partial w}{\partial y} + w \frac{\partial w}{\partial z}) + \frac{\partial w}{\partial t} \quad (2.18c)$$

ในสมการที่ 2.18 ทั้งสาม จะมีเทอมที่แปรตามเวลาซึ่งแสดงให้เห็นถึงความไม่คงตัวของการไหล ความเร่งที่แปรผันตามเวลานี้เรียกว่า ความเร่งโลคัล (Local Acceleration)

ในการนี้ของการไหลแบบสม่ำเสมอ (Uniform Flow) ซึ่งมีเส้นการไหลที่ขนานกัน ไม่ข้ามเส้น ค่าของความเร่งคงเดิมที่จะเป็นศูนย์ นั่นคือ

$$\bar{a} = \frac{\partial \bar{V}}{\partial t} \quad (2.19)$$

จากสมการที่ 2.19 ทำให้เกิดแนวความคิดที่ว่า น่าจะสร้างสมการของความเร่งที่สามารถครอบคลุมการไหลทุกประเภทได้ เมื่อให้ s แทนตำแหน่งใดๆ บนเส้นการไหลซึ่งโดยทั่วไปความเร็วจะเป็นฟังก์ชันของตำแหน่งและเวลานั้นคือ

$$\bar{V} = \bar{V}(s,t) \quad (2.20)$$

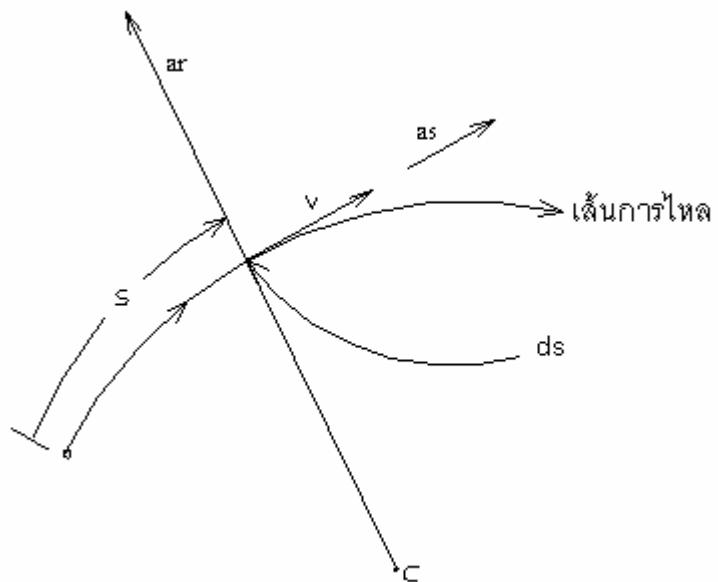
และ

$$\bar{a} = V \frac{\partial \bar{V}}{\partial s} + \frac{\partial \bar{V}}{\partial t} \quad (2.21)$$

สมการที่ 2.21 สามารถครอบคลุมความเร่งในการไหลทุกประเภท โดยที่การไหลแบบสม่ำเสมอค่าของเทอมแรกจะเป็นศูนย์ และถ้าการไหลเป็นแบบคงตัวจะได้ค่าของเทอมหลังเป็นศูนย์ เป็นต้น

ค่าของ \bar{a} ในสมการที่ 2.21 คือความเร่งของอนุภาคของไหลตามเส้นการไหล ถ้าหากการเคลื่อนที่เป็นแนววิถีโค้งตามรูปที่ 2.8 ความเร่ง \bar{a} เรียกว่าความเร่งในแนวสัมผัส (Tangential Acceleration, a_s) นอกจากนี้ยังมีความเร่งในแนวตั้งจากกับแนวสัมผัสซึ่งก่อให้เกิดความเร่งในแนววิถีโค้ง ซึ่งเรียกว่าความเร่งในแนวตั้งจากหรือแนวรัศมี (Normal Acceleration, a_r) หากได้โดย

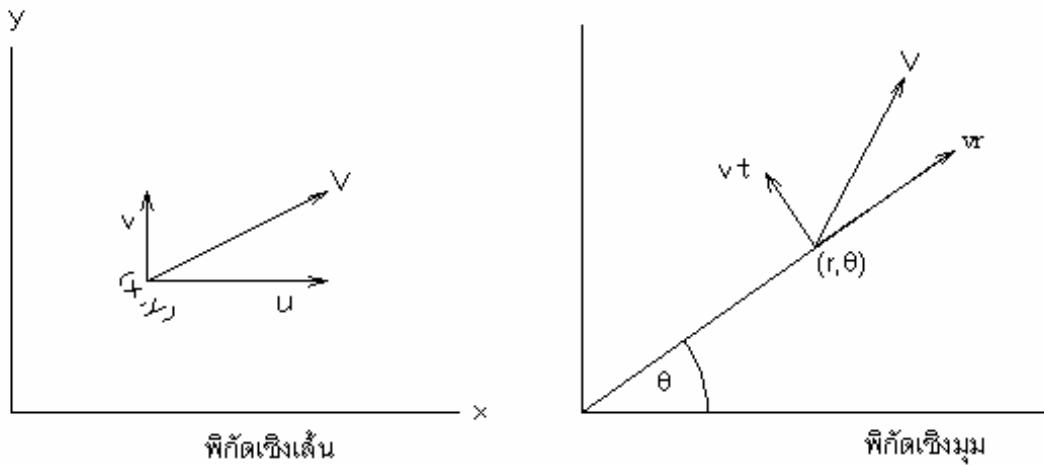
$$a_r = \frac{v^2}{r} \quad (2.22)$$



รูปที่ 2.8 ความเร็วและความเร่งของอนุภาคตามเส้นการไฟล [1]

ในที่นี่ r คือรัศมีส่วนโถงของเส้นการไฟลที่ต่ำแน่นรยะทาง s และเมื่ออนุภาคเคลื่อนที่เป็นวิถีโถงจะต้องมีความเร่งในแนวต้องจากเสนอ แม้ว่าความเร่งในแนวสัมผัสจะเป็นศูนย์ก็ตาม

ในกรณีของการไฟลแบบคงตัวที่อนุภาคเคลื่อนที่เป็นวงกลมจะมีทั้งความเร็วในแนวสัมผัส และในแนวตั้งฉากหรือแนวรัศมี ดังแสดงในรูปที่ 2.9 ซึ่งความเร็วดังกล่าวจะเป็นฟังชันก์ชันของรัศมี r และตำแหน่งเชิงมุม θ นั่นคือ



รูปที่ 2.9 การเคลื่อนที่เชิงมุมของอนุภาค [1]

$$V_r = \frac{dr}{dt} \text{ และ } V_t = r \frac{d\theta}{dt} \quad (2.23)$$

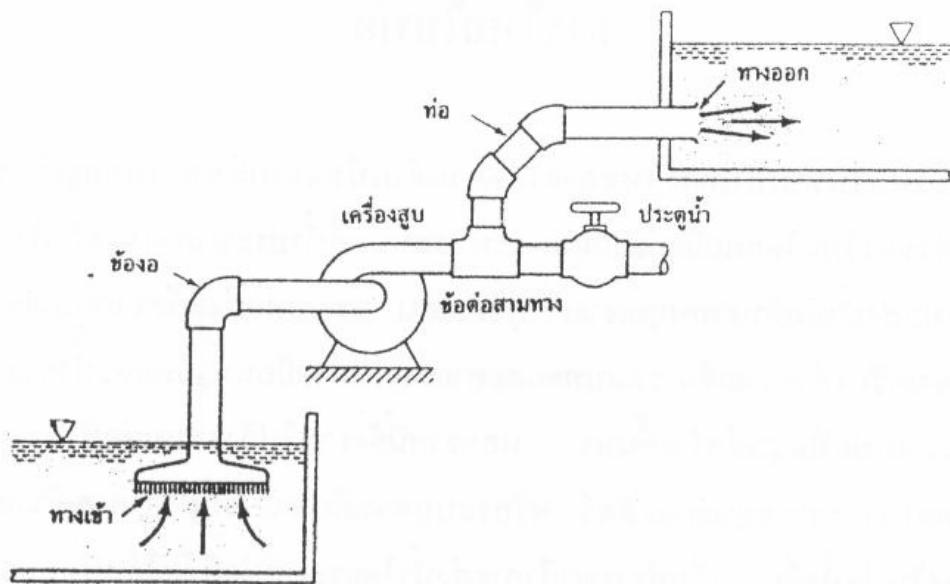
ความเร่งของอนุภาคในพิกัดเชิงมุม คือ

$$a_r = v_r \frac{\partial v_r}{\partial r} + v_t \frac{v_r}{r \partial \theta} - \frac{v_r^2}{r} \quad (2.24)$$

$$a_t = v_r \frac{\partial v_r}{\partial r} + v_t \frac{v_t}{r \partial \theta} - \frac{v_r v_t}{r} \quad (2.25)$$

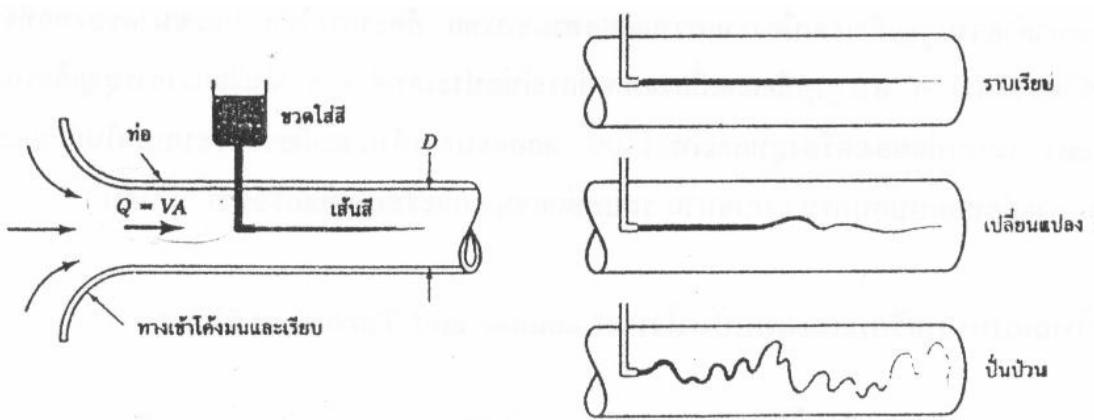
2.3 การไหลแบบรากเรียบและการไหลแบบปั่นป่วน (Laminar and Turbulent Flow)

ดังที่ได้กล่าวมาแล้วว่า สภาพการไหลที่อนุภาคของไหลเคลื่อนที่อย่างเป็นระเบียบมีลักษณะเหมือนชั้นบางๆ วางซ้อนกันนั้นเรียกว่า การไหลแบบรากเรียบ (Laminar Flow) ในทางตรงกันข้ามถ้าหากอนุภาคของไหลเคลื่อนที่ไม่เป็นระเบียบจะเรียกว่า การไหลแบบปั่นป่วน (Turbulent Flow) ซึ่งได้มาจากการทดลองของนักวิทยาศาสตร์ชาวอังกฤษชื่อ Osborne Reynolds โดยใช้อุปกรณ์ดังแสดงในรูปที่ 2.10 (ก) เมื่อน้ำไหลผ่านห้องขนาดเส้นผ่าศูนย์กลาง D ด้วยความเร็วเฉลี่ย v โดยมี การควบคุมอัตราการไหลที่ปลายท่อ และมีห้องเล็กๆ เป็นตัวปล่อยสีเข้าไปในน้ำเพื่อสังเกตสภาพ การไหลของน้ำในท่อจากเส้นไขการไหล (Streak Line) จากการทดลองพบว่า เมื่อมีอัตราการไหลน้อยๆ เส้นสีจะเรียบเป็นเส้นตรงนิ่ง เมื่ออัตราการไหลเพิ่มขึ้นถึงระดับหนึ่งเส้นสีจะเริ่มแกว่งทางด้านซ้าย และเมื่อมีอัตราการไหลเพิ่มขึ้นอีกสันสีก็จะแกว่งมากขึ้นโดยตำแหน่งของเส้นสีที่



รูปที่ 2.10 ตัวอย่างของค์ประกอบต่างๆ ในระบบท่อ [1]

แก้วจะเลื่อนเข้ามาใกล้ปลายท่อปล่อยเส้นสีมากขึ้น ดังแสดงในรูปที่ 2.2 (x) ลักษณะดังกล่าวทั้ง 3 กรณี จะเรียกว่า สภาพการไหลแบบราบรื่น การไหลแบบเปลี่ยนแปลง (transition flow) และ การไหลแบบปั่นป่วน ตามลำดับ

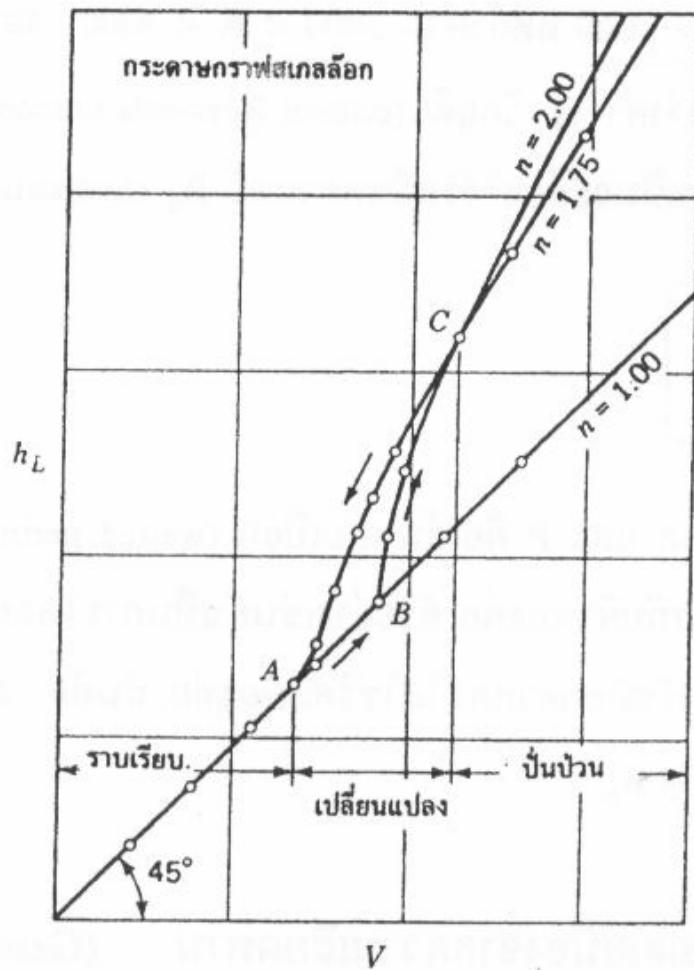


(ก)

(ข)

รูปที่ 2.11 การทดลองของ Reynolds และลักษณะของเส้นไขการไหลแบบต่าง ๆ [1]

ถ้าหากมีการวัดการสูญเสียขององท่อนำช่วงใดช่วงหนึ่ง ที่ความเร็วต่างๆ กันจะพบว่า ในช่วงที่ความเร็วต่ำๆ ที่จะทำให้เกิดการไหลแบบรบเรียงนั้น การสูญเสียขององจากการเสียดทานขององท่อ จะเป็นสัดส่วนโดยตรงกับความเร็วในการไหล ดังแสดงในรูปที่ 2.12 เมื่อความเร็วของ การไหลสูงขึ้นถึงตำแหน่งจุด B ซึ่งการไหลเปลี่ยนจากการไหลแบบรบเรียงไปเป็นการไหลแบบปั่นป่วนนั้นจะมีอัตราการสูญเสียของมากขึ้น นานาความเร็วของการไหลมาเพลิดอกราฟสัมพันธ์กับ การสูญเสียของบนกระดาษกราฟสเกลลือก (Log-Log Graph) จะพบว่า หลังจากผ่านช่วงการไหลแบบเปลี่ยนแปลงไปแล้วเส้นกราฟจะมีความลาดชันอยู่ระหว่าง 1.75 ถึง 2.00 ส่วนในช่วงการไหลแบบรบเรียงมีความลาดชันเท่ากับ 1.00



รูปที่ 2.12 ความสัมพันธ์ระหว่างความเร็วของการไหลในท่อ กับการสูญเสียของ [1]

จากความลากดชันของเส้นกราฟ แสดงว่าการสูญเสียเขตเนื้องจากการเสียดทานในการไหลแบบรานเรียบจะแปรผันตาม v^n ส่วนในการไหลแบบปั่นป่วน จะแปรผันตาม v^n โดยที่ n มีค่าอยู่ระหว่าง 1.75 ถึง 2.00 ทั้งนี้ ค่า $n = 1.75$ นั้นจะเกิดในท่อที่ผนังเรียบมาก และเมื่อผนังของท่อมีความขรุขระมากขึ้นก็จะมีค่า n มากขึ้นด้วย

พิกัดของเส้นกราฟต่างๆ ในรูปที่ 2.11 นั้น ได้มาจากการทดลองโดยใช้เครื่องมือ Osborne Reynolds ซึ่งจากการจะเห็นว่า ในช่วงการไหลแบบเปลี่ยนแปลงนั้นเส้นกราฟจะมีค่าความลากดชันมากกว่า 2.00 เมื่อพิจารณาที่จุด C ถ้าหากลดความเร็วของการไหลลงมาจากจุด C แล้ว จะได้เส้นกราฟที่ไม่ทับกับเส้น BC แต่จะเกิดเป็นเส้น CA ซึ่งจุด B นี้เรียกว่า จุดวิกฤติบน (Higher Critical Point) และจุด A เรียกว่า จุดวิกฤติล่าง (Lower Critical Point)

อย่างไรก็ตาม ความเร็วมิได้เป็นองค์ประกอบเดียวที่จะชี้วัดว่าการไหลเป็นแบบรานเรียบ หรือแบบปั่นป่วน สิ่งที่ใช้เป็นตัวบ่งชี้คือ Reynolds Number โดยที่จะใช้เส้นผ่าศูนย์กลางของท่อ (D) แทนมิติเชิงเส้นของวัตถุ (L) นั่นคือ

$$R = \frac{\rho v D}{\mu} = \frac{v D}{\nu}$$

ทั้งนี้เนื่องจาก R เป็นเทอมไรมิติ ดังนั้น ตัวแปรต่างๆ ในสมการที่ (6.1) จะต้องมีหน่วยที่อยู่ในระบบเดียวกัน คือ ระบบอังกฤษ หรือระบบ SI โดยที่การไหลจะเป็นแบบรานเรียบก็ต่อเมื่อค่า $R < 2000$ และจะเป็นการไหลแบบปั่นป่วนเมื่อ $R > 4000$ แต่ถ้าหาก $2000 < R < 4000$ จะเป็นการไหลแบบเปลี่ยนแปลง ดังนั้นเมื่อ $R = 2000$ จะเรียกว่าค่า R วิกฤติ (Critical Reynolds Number)

ในกรณีที่ท่อไม่กลม จำเป็นจะต้องใช้รัศมีชลศาสตร์ R_h (Hydraulic Radius) ในการหาค่า Reynolds Number

$$R_h = \frac{A}{P}$$

ในที่นี้ A คือพื้นที่หน้าตัดของการไหล และ P คือ เส้นรอบเปียก (Wated Perimeter) ซึ่งเป็นความยาวของเส้นรอบหน้าตัดที่ของเหลวสัมผัสกับผิวดองท่อ ตัวอย่างเช่น ถ้าเป็นการไหลผ่านท่อกลม จะได้ $R_h = \pi r^2 / 2\pi r = r/2$ หรือ $D/4$ แสดงว่ารัศมีชลศาสตร์ ไม่ใช้รัศมีของท่อ นั่นคือ ถ้าหากเป็นท่อไม่กลมจะคำนวณค่า R โดยการแทนค่า D ด้วย $4 R_h$

2.4 ความต้านทานในท่อ

2.4.1 ในท่อตรง

ในขณะที่อากาศไหลในท่อตรง ความดันที่สูญเสียส่วนใหญ่มาจากการความเสียดทานซึ่งสามารถคำนวณได้จากสมการของ

$$h_L = f_D \left(\frac{L}{D} \right) \left(\frac{v^2}{2g} \right) \quad (2.26)$$

แต่

$$h_L = \frac{\Delta p}{\gamma}$$

ดังนั้น

$$\Delta p = f_D \left(\frac{L}{D} \right) \left(\frac{v^2}{2g} \right) \gamma \quad (2.27)$$

เมื่อ	Δp	คือ ความดันรวมที่สูญเสีย , Pa
	h_L	คือ ความเสียดทานของการไหลในท่อ ซึ่งระบุค่าการสูญเสียshedในรูปของ เชดความเร็ว (velocity head ; $\frac{v^2}{2g}$)
	v	คือ ความเร็ว , m/s
	f_D	คือ แฟคเตอร์ความเสียดทาน, ไร์ชัน่วย
	L	คือ ความยาวท่อ , m
	D	คือ เส้นผ่าศูนย์กลางของท่อ , m
	γ	คือ Specific weight N/m ³

หากว่าการไหลเป็นแบบราบเรียบ(ตัวเลข雷耶ส์โนลอดส์, Re มีค่าน้อยกว่า 2000) จะสามารถคำนวณค่าแฟคเตอร์ความเสียดทานได้จาก

$$f_D = \frac{64}{Re_D} \quad (2.28)$$

ในการนี้ของการไหลแบบปั่นป่วนสามารถคำนวณหาแฟคเตอร์ความเสียดทานได้จาก

$$\frac{1}{f_D^{0.5}} = -2 \log \left[\left(\frac{\varepsilon}{3.7D} \right) + \left(\frac{2.51}{Re f_D^{0.5}} \right) \right] \quad (2.29)$$

เมื่อ ε คือ แฟกเตอร์ความขรุขระของผิวท่อ, mm

เนื่องจากความไม่สะดวกในการใช้สมการทำให้มีการพัฒนาแผนภูมิ เพื่อใช้หาค่าความดันที่สูญเสียในท่อ สำหรับความดัน 1 บรรยากาศ อุณหภูมิ 20°C ความหนาแน่นอากาศ 1.204 kg/m^3 แฟกเตอร์ความขรุขระของผิวท่อ 0.15 mm

ค่าอุณหภูมิแตกต่าง 20°C สามารถแก้ความคลาดเคลื่อนได้โดยคูณค่า K กับค่าความดันที่สูญเสียที่หาได้ซึ่งค่า K หาได้จากการสมการ

$$K = \left[\frac{294.4}{(273.2 + T)} \right] \left[\frac{\nu}{1.514 \times 10^{-5}} \right]^{0.1} \quad (2.30)$$

เมื่อ T คือ อุณหภูมิอากาศ, $^{\circ}\text{C}$
 ν คือ ความหนืดคิโนมาติก, m^2/s

2.4.2. การสูญเสียรอง

1. การสูญเสียนี้เนื่องจากการลดพื้นที่หน้าตัดของท่อ

การสูญเสียรองที่เกิดจากการลดขนาดพื้นที่หน้าตัดของท่อ มีอยู่ 2 กรณี คือ การลดขนาดโดยฉับพลัน กับการค่อยๆ ลดขนาดในลักษณะของทรงกรวย เมื่อพิจารณาการลดขนาดพื้นที่หน้าตัดโดยฉับพลันจะพบว่าความดันตรงช่วงที่ลดขนาดนั้น ลดลงอย่างมากเนื่องมาจากความเร็วเพิ่มขึ้น และเกิดการสูญเสียเช่นเดียวกับความปั่นป่วนของการไหล ในลักษณะเช่นนี้สามารถเขียนสมการของการสูญเสียเช่นเดียวกับการลดขนาดพื้นที่หน้าตัดของท่อโดยฉับพลันได้โดย

$$h_c = k_c \frac{v^2}{2g} \quad (2.31)$$

แต่ $h_c = \frac{\Delta p}{\gamma}$

$$\text{ดังนั้น} \quad \Delta p = k_c \frac{v^2}{2g} \gamma \quad (2.32)$$

โดยที่ k_c คือสัมประสิทธิ์การสูญเสียเขตเนื่องจากการลดขนาดพื้นที่หน้าตัดของห่อโดยฉับพลัน ซึ่งขึ้นอยู่กับสัดส่วนขนาดเส้นผ่าศูนย์กลางของห่อเล็ก (D_2) ต่อขนาดเส้นผ่าศูนย์กลางของห่อใหญ่ (D_1) ดังแสดงในตารางที่ 1

ในกรณีที่พื้นที่หน้าตัดของห่อค่อนข้างคงในลักษณะทรงกรวยนั้น สามารถลดการสูญเสียเขตลงไปจากการนีข้างต้น ได้อย่างมาก ซึ่งการค่อนข้างคงของพื้นที่หน้าตัดนี้อาจลดลงในลักษณะ โค้งมนเป็นปากแต่ หรือจะลดลงในลักษณะทรงกรวยก็ได้ ในกรณีที่ลดลงโดยผนังห่อโค้งมนเป็นปากแต่เรนีจะมีค่าสัมประสิทธิ์ $k_c = 0.05$ ส่วนกรณีที่ลดลงโดยมีช่วงต่อทรงกรวยตรงซึ่ง มีมุมยอด $20^\circ - 40^\circ$ จะมีค่า k_c ประมาณ 0.10 แต่ถ้ามุมยอดของทรงกรวยเล็กกว่าหรือใหญ่กว่าพิสัยดังกล่าว แล้ว จะทำให้ค่า k_c สูงขึ้นทั้งสองกรณี

2. การสูญเสียนี้องจากการขยายพื้นที่หน้าตัดของห่อ (Loss due to Expansion)

การสูญเสียรองที่เกิดจากการขยายขนาดพื้นที่หน้าตัดของห่อเมื่อยื่น 2 กรณี คือ การขยายขนาดโดยฉับพลันกับการค่อนข้างขยายขนาดในลักษณะของทรงกรวยความดันในห่อที่ขยายขึ้นนั้นจะมากกว่าเดิมเพราความเร็วลดลงและจะมีการสูญเสียนี้องจากการไหลเป็นแบบปั่นป่วนเมื่อเปรียบเทียบการสูญเสียเขตพบว่า การสูญเสียนี้องจากการขยายพื้นที่หน้าตัดโดยฉับพลันมีค่ามากกว่ากรณีของการลดพื้นที่หน้าตัดโดยฉับพลัน

สมการการสูญเสียเขตเนื่องจากการขยายขนาดพื้นที่หน้าตัดโดยฉับพลันอยู่ในรูปของ

$$h_x = (v_1 - v_2)^2 / 2g \quad (2.33)$$

$$\text{และ} \quad h_x = \frac{\Delta p}{\gamma}$$

$$\text{ดังนั้น} \quad \Delta p = \frac{(v_1 - v_2)^2}{2g} \gamma \quad (2.34)$$

โดยที่	v_1	คือความเร็วของของไอลที่ห่อเล็ก
	v_2	คือความเร็วของของไอลที่ห่อใหญ่
	h_x	คือเขตความสูญเสียระหว่างความแตกต่างของความดัน

ในกรณีที่พื้นที่หน้าตัดของท่อคือยาวข่ายขึ้นในลักษณะทรงกรวย กรณีนี้สามารถลดการสูญเสียที่เกิดจากการลดลงของความเร็วได้ การสูญเสียเขตจะขึ้นอยู่กับขนาดมุมยอดของทรงกรวยและสัดส่วนของพื้นที่หน้าตัดของท่อทั้งสอง แต่ถ้าหากกำหนดขนาดเส้นผ่าศูนย์กลางของท่อ D_1 และ D_2 แล้วเมื่อมุมยอดของทรงกรวยเพิ่มขึ้นก็จะทำให้ความยาวของช่วงต่อลดลงและหากพิจารณาสมการการสูญเสียเขตเนื่องจากความเสียดทานของห่อ ซึ่งสามารถเขียนได้ในรูปของ

$$h_L = \int \frac{f v^2}{D_2 g} dL \quad (2.34)$$

จากสมการข้างต้น เมื่อความยาวของช่วงต่อลดลงก็จะทำให้การสูญเสียเขตลดลงดังแสดงด้วยเส้นกราฟ F ดังรูป ผ-2 และเมื่อของเหลวไอลผ่านช่วงต่อทรงกรวยจะเกิดการไอลแบบปั่นป่วนทำให้เกิดการสูญเสียเขตเพิ่มขึ้นตามขนาดมุมยอดของทรงกรวย ดังแสดงได้ด้วยเส้นกราฟ T ในรูปที่ 1 ดังนั้นเมื่อร่วมการสูญเสียทั้งสองกรณีเข้าด้วยกันก็จะได้เส้นกราฟ k' ทั้งนี้จะมีจุดต่ำสุดของเส้นกราฟอยู่ที่มุมประมาณ 6° สำหรับท่อที่มีผนังเรียบมาก เมื่อผิวของท่อขรุขระมากขึ้นจะมีความเสียดทานมากขึ้นทำให้ค่าของ k' สูงขึ้นด้วย ดังแสดงด้วยเส้นประข้างบนในรูปที่ 1 โดยมีค่าต่ำสุดที่มุมยอดประมาณ 8° สมการการสูญเสียเขตในกรณีนี้คือ

$$h' = k' \frac{(v_1 - v_2)^2}{2g} \quad (2.35)$$

และ $h' = \frac{\Delta p}{\gamma}$

ดังนั้น $\Delta p = k' \frac{(v_1 - v_2)^2}{2g} \gamma \quad (2.36)$

โดยที่ k คือสัมประสิทธิ์ซึ่งขึ้นอยู่กับมุมยอดของทรงกรวย ดังแสดงในรูป ผ-2

3. การสูญเสียตรงปากทางเข้า

เมื่อของเหลวไหลจากถังเก็บกักเข้าสู่ท่อ ตรงปากทางเข้าของท่อนี้จะเกิดการหดตัวของลำการไหล ซึ่งการหดตัวที่เกิดขึ้นที่ปากทางเข้านี้เป็นตัวแหน่งที่มีความเร็วสูงสุดแต่มีความดันต่ำที่สุด จึงทำให้เกิดการสูญเสียเขต ซึ่งคำนวณเขตการสูญเสียนี้จากความปั่นป่วนตรงปากทางเข้าท่อ คือ

$$h_e = k_e \frac{v^2}{2g} \quad (2.37)$$

แต่

$$h_e = \frac{\Delta p}{\gamma}$$

ดังนั้น

$$\Delta p = k_e \frac{v^2}{2g} \gamma \quad (2.38)$$

เมื่อ h_e คือ การสูญเสียนี้จากความปั่นป่วนตรงปากทางเข้าท่อ

k_e คือ สัมประสิทธิ์ของการสูญเสียเขตตรงปากทางเข้าท่อซึ่งหาได้จากรูป ผ-3

4. การสูญเสียที่ปลายท่อ

เมื่อของเหลวไหลออกจากท่อด้วยความเร็ว v เข้าสู่ถังเก็บกักขนาดใหญ่พลังงานจลน์ของลำการไหลจากท่อจะสลายไปทั้งหมดเมื่อไหลเข้าสู่ถัง ดังนั้นการสูญเสียเขตตรงทางออกที่ปลายท่อคือ

$$h_d = \frac{v^2}{2g} \quad (2.39)$$

แต่

$$h_d = \frac{\Delta p}{\gamma}$$

ดังนั้น

$$\Delta p = \frac{v^2}{2g} \gamma \quad (2.40)$$

หากต้องการลดการสูญเสียจำเป็นต้องลดความเร็วโดยการให้ปลายของท่อขึ้นเข้าไปในผนังของถัง

5. การสูญเสียนี้ของจากอุปกรณ์ท่อ

อุปกรณ์ท่อหมายถึงส่วนต่างๆ ที่จำเป็นต้องใช้ในการติดตั้งระบบห่อ เช่น ข้อต่อต่างๆ ข้องอ วาล์ว และประตุน้ำ เป็นต้น อุปกรณ์ท่อเหล่านี้จะทำให้เกิดการเปลี่ยนแปลงพลังงานจนของ การไหลดังนั้นการสูญเสียของจากอุปกรณ์ท่อจึงสามารถระบุได้ในรูปของ

$$h_L = k \frac{v^2}{2g} \quad (2.41)$$

แต่

$$h_L = \frac{\Delta p}{\gamma}$$

ดังนั้น

$$\Delta p = k \frac{v^2}{2g} \gamma \quad (2.42)$$

โดยที่ v คือ ความเร็วในท่อซึ่งมีขนาดเท่ากับอุปกรณ์นั้นๆ

k คือ สัมประสิทธิ์การสูญเสียของอุปกรณ์ซึ่งแสดงไว้ในตารางที่ 2

2.5 แรงต้าน (Drag Force, F_D)

คือ แรงที่ขัดขวางการเคลื่อนที่ของวัตถุ ผ่านในดีบุลังที่เป็นของเหลว (รวมถึงอากาศ) มีทิศในการตระหนักข้ามกับทิศทางการเคลื่อนที่ของวัตถุ แรงต้านนี้เกิดเนื่องจากความแตกต่างของความเร็วที่ผิวสัมผัสของของแข็ง ในระหว่างที่มันเคลื่อนตัวผ่านไปในของเหลว ดังนั้นทุกๆ ส่วนของวัตถุจึงมีผลในการก่อให้เกิดแรงต้านนี้ ดังนั้นในการออกแบบจรวด หรืออากาศยานใดๆ จำเป็นต้องพิจารณาถึงรูปร่างของวัตถุนั้นด้วย ขนาดของแรงเสียดทานที่กระทำต่อนุภาคเปรียบเท่ากับความเร็ว ($v^2/2$) ของของไหลซึ่งถูกแทนที่ด้วยอนุภาคที่เคลื่อนที่ ความเร็วของของไหลนี้ จะต้องคูณด้วยความหนาแน่นของของไหล (ρ) และ Projected Area (A) ของอนุภาคที่สัมผัสกับของไหล

$$F_D = \frac{C_D \rho v^2 A}{2} \quad (2.42)$$

โดยที่ คือ สัมประสิทธิ์ด้าน C_D

2.6 สัมประสิทธิ์แรงต้าน (Drag coefficient, C_D)

ค่าสัมประสิทธิ์แรงต้าน (C_D) คือ ค่าที่บ่งบอกถึงลักษณะ ของการไหลของอากาศและ ปริมาณ ของแรงต้านอากาศซึ่งเกิดจากการ ไหลเวียนของของเหลว ซึ่งนำไปใช้ในสมการแรงต้าน อากาศและมีสมการเป็น

$$C_D = \frac{F_D}{\frac{1}{2} \rho v^2 A} \quad (2.43)$$

โดยที่ ค่า C_D สามารถแสดงความสัมพันธ์ได้ดังนี้

$$C_D = f(\text{Re})$$

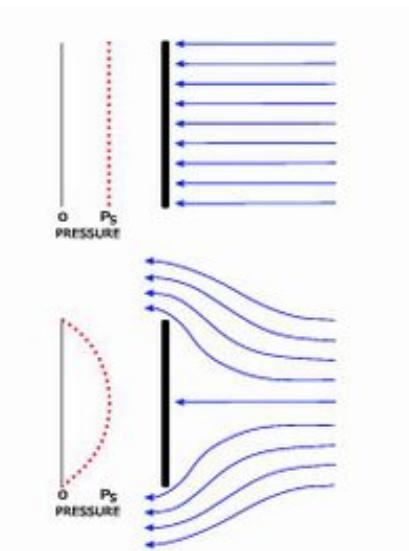
$$\text{และ} \quad C_D = f(\text{Re}, \text{Fr}, M)$$

เมื่อ Re คือ Reynolds Number

Fr คือ Froude Number

M คือ Mach Number

วัตถุสองข้าง มีพื้นที่ด้านหน้าเท่ากัน แต่มีความเรียบต่างกัน เมื่อเคลื่อน โดยมีความเร็ว เดียวกันผ่านของเหลวชนิดเดียวกัน ค่าสัมประสิทธิ์สำหรับวัตถุที่มีผิวนุ่มนวลสามารถใช้ค่า C_D เท่ากับหรือมาก 1 , ส่วนที่ผิวนุ่มนวลเรียบใช้ค่า C_D น้อยกว่า 1 [6]



รูปที่ 2.13 ภาพการไหลผ่านแผ่นระนาบ

กรณีที่ ค่า C_D เท่ากับหนึ่งอาจจะเกิดขึ้นในกรณีที่ของเหลวทึ้งหมุดที่เข้าใกล้ผิวของวัตถุทดสอบที่นำมาระหว่างทางการไหลของอากาศ การเพิ่มความดันแบบคงที่และสม่ำเสมอไว้ทางด้านหน้าของวัสดุทดสอบ

รูปแสดงลักษณะของของเหลวที่เคลื่อนที่เข้ามาทางด้านขวาของวัสดุทดสอบและหยุดที่ระนาบของผิววัสดุทดสอบ Graf ด้านซ้ายแสดงของความดันที่เท่ากันของด้านหน้าและด้านหลังของวัสดุทดสอบตามความเป็นจริงที่แผ่นระนาบรีบจะเกิดการหมุนของของไหล โอบล้อมแผ่นระนาบและความดันที่คงที่จะพนเฉพาะบริเวณตรงกลางของแผ่นระนาบเมื่อของเหลวเคลื่อนที่ผ่านแผ่นระนาบความดันจะค่อยๆลดลงที่ตำแหน่งห่างออกไปจากจุดศูนย์กลางของแผ่นระนาบดังรูป และ Graf ด้านล่าง

ค่า C_D ของแผ่นระนาบรีบ จะมีค่าน้อยกว่า 1,ยกเว้นความดันดันที่บริเวณผิวด้านหลังของวัสดุทดสอบจะมีค่าเป็นลบโดยทั่วไป ค่า C_D ของของแผ่นระนาบรีบจะสูงสุดเมื่อให้เท่ากับ 1.17 ดังนั้nlักษณะของการไหล และ ค่า ของรูปทรงต่างๆจะเปลี่ยนตามค่า Reynolds Number และความหมายของพื้นผิววัสดุทดสอบ

2.7 พัดลม (Fans)

พัดลมคือเครื่องสูบซึ่งใช้อากาศเป็นของไหลทำงาน โดยจะทำการขับเคลื่อนอากาศหรือแก๊สต่างๆให้เคลื่อนที่ด้วยค่าความกดดันต่ำๆ พัดลมแบ่งออกเป็น 2 ชนิดใหญ่ๆ คือ

พัดลมกรงกระออก (Centrifugal Fan) ซึ่งดูคลมเข้าทางด้านข้าง จากนั้นส่งลมผ่านใบพัด ออกด้านหน้า พัดลมกรงกระออกยังสามารถแบ่งออกเป็นชนิดต่างๆ ตามลักษณะของใบพัดอีก คือ Forward-curved, Backward-curved และ Radial หรือ Straight พัดลมกรงกระออก

พัดลมแบบใบพัด (Axial Fan) ซึ่งดูคลมเข้าทางด้านหลังใบพัด จากนั้นส่งผ่านใบพัด ออกไปตามแนวแกนใบพัด พัดลมแบบใบพัดนี้ยังสามารถแบ่งออกเป็นชนิดต่างๆ คือ แบบ Propeller, Tube axial และ Vane axial

สำหรับการนำไปใช้งานนั้น ถ้าเป็นการส่งลมที่มีระบบห้องลม ก็ใช้พัดลมกรงกระออกหรืออาจจะใช้แบบ Tube axial และ Vane axial ก็ได้ ถ้าเป็นการส่งลมที่ไม่มีระบบห้องลมและความต้านทานต่อการเคลื่อนที่ของลมมีน้อย ก็ให้ใช้แบบใบพัดธรรมชาติ เป็นที่น่าสังเกตว่าในเครื่องส่งลมเย็นแบบ self-contained จะใช้พัดลมกรงกระออกโดยไม่จำเป็นต้องมีระบบห้องลม พัดลมกรงกระออกนิยมใช้กันมาก เนื่องจากส่งลมได้เงียบและประสิทธิภาพในการส่งลมมาก การควบคุมปริมาณการส่งลมของพัดลมทำได้โดยปรับสายพานปรับสายพาน หรือระบบที่ขับเคลื่อนพัดลม สำหรับพัดลมแบบใบพัดเหมาะสมสำหรับใช้งานกับการส่งลมปริมาณลดลงมาก ซึ่งความสำคัญเรื่องเสียงเป็นอันดับรองลงมา

กำลังงานของพัดลม(W_s)

หาได้จากการ

$$w_s = \frac{\Delta p \times Q}{E_m - E_f} \quad (2.44)$$

โดย E_m คือ ประสิทธิภาพของมอเตอร์ไฟฟ้า

E_f คือ ประสิทธิภาพของพัดลม

Q คือ อัตราการไหลของอากาศ(Av), m^3/s

จากทฤษฎีที่ได้กล่าวมาข้างต้นทั้งหมด สามารถนำมาประกอบการวิเคราะห์การแก้ปัญหาต่างๆ ที่เกิดขึ้นในการพิจารณาความเข้าใจในลักษณะต่างๆ ของของไอล ที่มีผลและเกิดขึ้นในอุโมงค์ลมความเร็วต่ำได้ เป็นอย่างดี โดยหลักการดังกล่าวซึ่งเป็นส่วนหนึ่งเท่านั้นที่จะใช้ในการวิเคราะห์ แต่ทว่ายังมี หลักการต่างๆ ที่สามารถนำมาประกอบการแก้ปัญหา ได้อีกมากมาย ซึ่งไม่สามารถนำมาเสนอได้หมดอย่างละเอียด เนื่องจากความละเอียดของการวิเคราะห์ขึ้นอยู่กับการ

พิจารณาของผู้ศึกษาเอง ดังนั้นจึงขอนำเอาเพียงหลักการที่เป็นพื้นฐานมานำเสนอเท่านั้น ซึ่งรายละเอียดต่างๆ ที่เหลือสามารถค้นคว้าได้จากเรื่องกลศาสตร์ของไอล์ดี้ [1]