

บทที่ 2

สมการน้ำตัน

รูปแบบและลักษณะของคลื่นต่างก็มีปัจจัยและผลกระทบมาจากองค์ประกอบหลายสิ่งหลายอย่างด้วยกัน ซึ่งจะสัมพันธ์กันในแบบไม่เชิงเส้น ในทางคณิตศาสตร์เรียกปัญหาเหล่านี้ว่า ปัญหาไม่เชิงเส้น ภายใต้ข้อเท็จจริงที่มีอยู่ในปัจจุบันหากจะนำทุกปัจจัยหรือทุกผลกระทบที่ส่งผลต่อรูปแบบของคลื่นมาพิจารณาเพื่อสร้างแบบจำลองแล้ว ก็จะทำให้การแก้ปัญหาเพื่อศึกษารูปแบบของคลื่นทำได้ยาก ด้วยเหตุนี้จึงจำเป็นต้องหาวิธีที่จะต้องละเว้นบางปัจจัยที่ส่งผลกระทบต่อรูปแบบของคลื่นน้อยที่สุดเมื่อเทียบกับปัจจัยอื่น ๆ

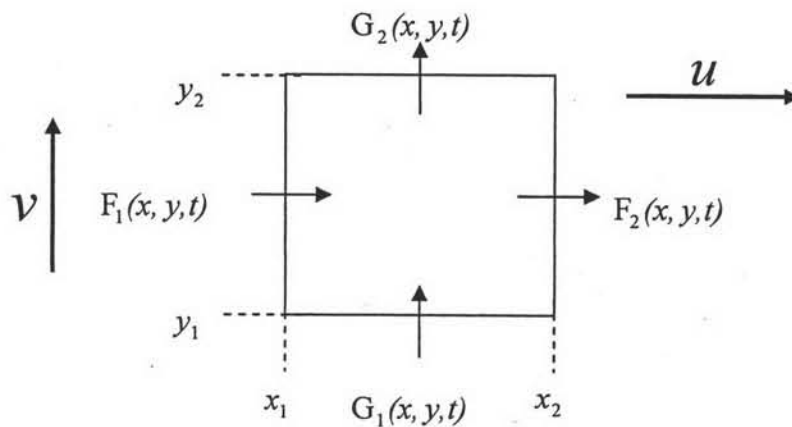
สมมติฐานและปัจจัยที่มีผลต่อรูปแบบของคลื่นที่ถูกนำมาใช้ในการได้มาของสมการน้ำตันคือ

- ของไหลสภาพอัดไม่ได้ (incompressible fluid)
- ความดันอุทกสถิต (hydrostatic pressure)
- ไม่เกิดการไหลแบบปั่นป่วน (nonturbulence)

กำหนดให้ $q(x, y, t)$ เป็นฟังก์ชันต่อเนื่อง ซึ่งบ่งบอกปริมาณใด ๆ ของสิ่งที่สนใจ และพิจารณา

$$\iint_{y_1, x_1}^{y_2, x_2} q(x, y, t) dx dy \quad (2.1)$$

สมการ (2.1) หมายถึงผลรวมของปริมาณดังกล่าวบนบริเวณที่พิจารณาคือ $\{(x, y) | x_1 \leq x \leq x_2$ และ $y_1 \leq y \leq y_2\}$ ซึ่งล้อมรอบโดย $x_1 \leq x \leq x_2$ และ $y_1 \leq y \leq y_2$ (ดังรูปที่ 2.1)



รูปที่ 2.1 แสดงบริเวณและทิศทางการไหลของของไหล

กำหนดให้ $F_i(x, y, t)$ แทนด้วยฟลักซ์ ซึ่งเกิดจากความเร็วในทิศทาง x และ $G_i(x, y, t)$ แทนด้วยฟลักซ์ ซึ่งเกิดจากความเร็วในทิศทาง y

เมื่อเวลาเปลี่ยนแปลงไป ผลรวมของปริมาณที่สนใจบนบริเวณที่พิจารณานี้จะเปลี่ยนแปลงไปเนื่องจากฟลักซ์ (flux) ซึ่งเกิดจากความเร็วในทิศทาง x และ y ดังนั้นจะได้ว่า

$$\frac{\partial}{\partial t} \int_{y_1}^{y_2} \int_{x_1}^{x_2} q(x, y, t) dx dy = \int_{y_1}^{y_2} \{F_1(t) - F_2(t)\} dy + \int_{x_1}^{x_2} \{G_1(t) - G_2(t)\} dx \quad (2.2)$$

สมการ (2.2) คือรูปแบบกฎการอนุรักษ์ปริมาณพื้นฐาน (conservation law) ซึ่งฟลักซ์ที่เกิดจากความเร็วนี้จะสัมพันธ์กับฟังก์ชันบอกปริมาณของสิ่งที่สนใจ ดังนั้น

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial t} \int_{y_1}^{y_2} \int_{x_1}^{x_2} q(x, y, t) dx dy &= \int_{y_1}^{y_2} \{f(q)|_{x_1} - f(q)|_{x_2}\} dy + \int_{x_1}^{x_2} \{g(q)|_{y_1} - g(q)|_{y_2}\} dx \\ &= - \int_{y_1}^{y_2} f(q)|_{x_1}^{x_2} dy - \int_{x_1}^{x_2} g(q)|_{y_1}^{y_2} dx \end{aligned} \quad (2.3)$$

ให้ f และ g เป็นฟังก์ชันที่สามารถหาอนุพันธ์ได้ ซึ่งจะสามารถเขียน (2.3) ใหม่ได้ดังนี้

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial t} \int_{y_1}^{y_2} \int_{x_1}^{x_2} q(x, y, t) dx dy &= - \int_{y_1}^{y_2} \int_{x_1}^{x_2} \frac{\partial}{\partial x} f(q) dx dy - \int_{x_1}^{x_2} \int_{y_1}^{y_2} \frac{\partial}{\partial y} g(q) dy dx \\ \int_{y_1}^{y_2} \int_{x_1}^{x_2} \frac{\partial}{\partial t} q(x, y, t) dx dy &= - \int_{y_1}^{y_2} \int_{x_1}^{x_2} \frac{\partial}{\partial x} f(q) dx dy - \int_{x_1}^{x_2} \int_{y_1}^{y_2} \frac{\partial}{\partial y} g(q) dx dy \\ \int_{y_1}^{y_2} \int_{x_1}^{x_2} \frac{\partial}{\partial t} q(x, y, t) dx dy + \int_{y_1}^{y_2} \int_{x_1}^{x_2} \frac{\partial}{\partial x} f(q) dx dy + \int_{x_1}^{x_2} \int_{y_1}^{y_2} \frac{\partial}{\partial y} g(q) dx dy &= 0 \\ \int_{y_1}^{y_2} \int_{x_1}^{x_2} \left\{ \frac{\partial}{\partial t} q(x, y, t) + \frac{\partial}{\partial x} f(q) + \frac{\partial}{\partial y} g(q) \right\} dx dy &= 0 \end{aligned}$$

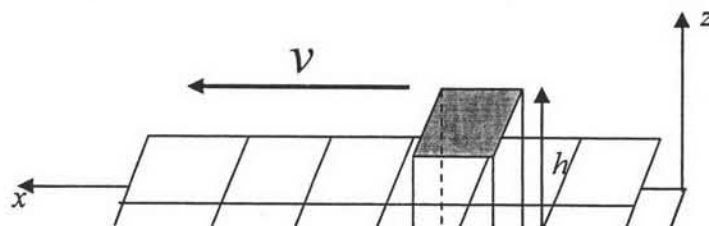
และจะได้ว่า

$$\frac{\partial}{\partial t} q(x, y, t) + \frac{\partial}{\partial x} f(q) + \frac{\partial}{\partial y} g(q) = 0$$

หรือเขียนในรูปย่อได้ดังนี้

$$q_t + f(q)_x + g(q)_y = 0 \quad (2.4)$$

เรียกสมการ (2.4) ว่าเป็น สมการแอดเวคชัน (advection equation)



รูปที่ 2.2 แสดงบริเวณที่ควบคุมปริมาตร (control volume)

2.1 กฎทรงมวล (conservation of mass)

ถ้าปริมาณที่สนใจหรือ $q(x, y, t)$ คือมวล (mass) จะสามารถหาค่ามวลได้จาก $q(x, y, t) = \rho h(x, y, t)$ เมื่อ ρ คือความหนาแน่นซึ่งมีค่าคงที่และ h คือระดับความสูงที่ตำแหน่งนั้น ๆ เพราะฉะนั้นฟลักซ์หรือในที่นี่คือ มวลฟลักซ์ (mass flux) จะสามารถกำหนดได้ดังนี้

$$f(q) = qu = \rho hu \text{ และ } g(q) = qv = \rho hv$$

เมื่อ u และ v คือความเร็วในทิศทางของ x และ y ตามลำดับ

จากสมการแอดเวคชัน (2.4) เมื่อแทนค่ามวลฟลักซ์ในทิศทางของ x และ y แล้วจะได้สมการแอดเวคชันเป็น

$$\begin{aligned} (\rho h)_t + (\rho hu)_x + (\rho hv)_y &= 0 \\ (h)_t + (hu)_x + (hv)_y &= 0 \end{aligned} \quad (2.5)$$

ซึ่งจะเรียกสมการ (2.5) ว่า สมการภาวะต่อเนื่อง (continuity equation)

2.2 กฎทรงโมเมนตัม (conservation of momentum)

ถ้าปริมาณที่สนใจหรือ $q(x, y, t)$ คือโมเมนตัม (momentum) และพิจารณาโมเมนตัมในทิศทางของ x เป็นอันดับแรก จะได้ว่าที่ตำแหน่ง (x, y, t) ใด ๆ จะสามารถหาค่าโมเมนตัมได้จาก $q(x, y, t) = \rho h(x, y, t)u(x, y, t)$ เพราะฉะนั้นฟลักซ์หรือในที่นี่คือ โมเมนตัมฟลักซ์ (momentum flux) ในทิศทางของ x สามารถกำหนดได้ดังนี้

$$f(q) = qu + P = \rho hu^2 + P \text{ และ } g(q) = qv = \rho huv.$$

เมื่อ P คือความดัน

จากเงื่อนไขความดันอุทกสถิตจะได้ว่า

$$P = \int_{z_0}^{z_0+h} \rho g_w z dz$$

เมื่อ g_w คือ แรงโน้มถ่วง (gravity force)

z คือ ตัวแปรของการหาปริพันธ์ในแนวความสูง และ

z_0 คือ ฟังก์ชันพื้นผิว (bottom function)

จากกฎของนิวตันข้อที่สองหรือ $\sum F = ma$ เมื่อ F คือแรงภายนอกที่กระทำกับวัตถุ ซึ่งในที่นี้จะพิจารณาเพียงสองแรงคือ แรงเสียดทานที่เกิดจากพื้นผิวและแรงที่เกิดจากแรงโน้มถ่วงของโลกซึ่งจะได้ว่า แรงเสียดทานที่เกิดจากพื้นผิวคือ $\tau(x, y)$ และแรงที่เกิดจากแรงโน้มถ่วงของโลกคือ $\rho g_w h \frac{\partial}{\partial x} z_0$

จากสมการแอตเวคชันเมื่อแทนค่าโมเมนตัมฟลักซ์ในทิศทางของ x และพิจารณาแรงภายนอกที่เกิดขึ้นแล้ว จะสามารถจัดรูปสมการใหม่ได้ดังนี้

$$\begin{aligned} (\rho hu)_t + \left(\rho hu^2 + \int_{z_0}^{z_0+h} \rho g_w z dz \right)_x + (\rho huv)_y &= \rho g_w h \frac{\partial}{\partial x} z_0 + \tau \\ (\rho hu)_t + \left(\rho hu^2 + \rho g_w \frac{h^2}{2} \right)_x + (\rho huv)_y &= \rho g_w h \left(z_0 - \frac{\tau}{\rho g_w h} \right)_x \\ (hu)_t + \left(hu^2 + g_w \frac{h^2}{2} \right)_x + (huv)_y &= g_w h \left(z_0 - \frac{\tau}{\rho g_w h} \right)_x \\ (hu)_t + \left(hu^2 + g_w \frac{h^2}{2} \right)_x + (huv)_y &= g_w h (S_{0x} - S_{fx}) \end{aligned} \quad (2.6)$$

เมื่อ $S_{0x} = \frac{\partial}{\partial x} z_0$ คือความชันของฟังก์ชันพื้นผิวในทิศทางของ x และ

$S_{fx} = \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\tau}{\rho g_w h} \right)$ คือแรงเสียดทานที่เกิดขึ้นในทิศทางของ x ณ ตำแหน่ง (x, y) ใด ๆ

ในทำนองเดียวกันหากพิจารณาโมเมนตัมในทิศทางของ y จะสามารถหาค่าโมเมนตัม ณ ตำแหน่งใด ๆ ได้จาก $q(x, y, t) = \rho h(x, y, t)v(x, y, t)$ เพราะฉะนั้นโมเมนตัมฟลักซ์ในทิศทางของ y สามารถกำหนดได้ดังนี้

$$f(q) = qu = \rho hvu \quad \text{และ} \quad g(q) = qv + P = \rho hv^2 + P$$

ซึ่งจะได้สมการแอตเวคชันเป็น

$$(hu)_t + (huv)_x + \left(hv^2 + g_w \frac{h^2}{2} \right)_y = g_w h (S_{0y} - S_{fy}) \quad (2.7)$$

เมื่อ $S_{0y} = \frac{\partial}{\partial y} z_0$ คือความชันของฟังก์ชันพื้นผิวในทิศทางของ y และ $S_{fy} = \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\tau}{\rho g_w h} \right)$ คือแรงเสียดทานที่เกิดขึ้นในทิศทางของ y ณ ตำแหน่ง (x, y) ใด ๆ

สำหรับแรงเสียดทานที่เกิดขึ้นจะสามารถประมาณได้โดยใช้กฎของแมนนิง (Manning resistance law) คือ $S_{fx} = \frac{un^2 \sqrt{u^2 + v^2}}{h^{4/3}}$ และ $S_{fy} = \frac{vn^2 \sqrt{u^2 + v^2}}{h^{4/3}}$, โดยที่ n คือค่าสัมประสิทธิ์ของแมนนิง (manning coefficient)

สมการ (2.5), (2.6) และ (2.7) ประกอบกันเป็นระบบสมการเชิงอนุพันธ์ย่อยที่เรียกว่าระบบสมการน้ำตื้นแบบสองมิติ (two-dimensional shallow water equations) นั่นคือ

$$\begin{aligned} (h)_t + (hu)_x + (hv)_y &= 0 \\ (hu)_t + \left(hu^2 + g_w \frac{h^2}{2} \right)_x + (huv)_y &= g_w h (S_{0x} - S_{fx}) \\ (hv)_t + (huv)_x + \left(hv^2 + g_w \frac{h^2}{2} \right)_y &= g_w h (S_{0y} - S_{fy}) \end{aligned} \quad (2.8)$$

ซึ่งสามารถเขียนให้อยู่ในรูปเมทริกซ์ได้เป็น

$$\mathbf{q}_t + \mathbf{f}(\mathbf{q})_x + \mathbf{g}(\mathbf{q})_y = \mathbf{S} \quad (2.9)$$

โดยที่

$$\mathbf{q} = \begin{bmatrix} h \\ hu \\ hv \end{bmatrix}, \quad \mathbf{f}(\mathbf{q}) = \begin{bmatrix} hu \\ hu^2 + g_w \frac{h^2}{2} \\ huv \end{bmatrix}, \quad \mathbf{g}(\mathbf{q}) = \begin{bmatrix} hv \\ huv \\ hv^2 + g_w \frac{h^2}{2} \end{bmatrix} \quad \text{และ} \quad \mathbf{S} = \begin{bmatrix} 0 \\ g_w h (S_{0x} - S_{fx}) \\ g_w h (S_{0y} - S_{fy}) \end{bmatrix}$$

และสามารถเขียนให้อยู่ในรูป ควอซิลิเนียร์ (quasilinear) ได้ดังนี้

$$\frac{\partial}{\partial t} \mathbf{q} + \frac{\partial}{\partial x} \mathbf{f}(\mathbf{q}) + \frac{\partial}{\partial y} \mathbf{g}(\mathbf{q}) = \mathbf{S}$$

$$\frac{\partial \mathbf{q}}{\partial t} + \frac{\partial \mathbf{f}}{\partial \mathbf{q}} \frac{\partial \mathbf{q}}{\partial x} + \frac{\partial \mathbf{g}}{\partial \mathbf{q}} \frac{\partial \mathbf{q}}{\partial y} = \mathbf{S}$$

$$\mathbf{q}_t + \mathbf{f}'(\mathbf{q})\mathbf{q}_x + \mathbf{g}'(\mathbf{q})\mathbf{q}_y = \mathbf{S} \quad (2.10)$$

โดยที่ $\mathbf{f}'(\mathbf{q})$ และ $\mathbf{g}'(\mathbf{q})$ คือ จาคอเบียนเมทริกซ์ (Jacobian matrix)

$$\mathbf{f}'(\mathbf{q}) = \begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 \\ -u^2 + g_w h & 2u & 0 \\ -uv & v & u \end{bmatrix}, \quad \mathbf{g}'(\mathbf{q}) = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 1 \\ -uv & v & u \\ -v^2 + g_w h & 0 & 2v \end{bmatrix} \quad (2.11)$$

เมื่อกำหนดให้ $c = \sqrt{g_w h}$ ซึ่งเป็นความเร็วคลื่นภายใต้แรงโน้มถ่วงของโลก (gravity waves) จะได้ว่าเมทริกซ์ $\mathbf{f}'(\mathbf{q})$ มีค่าเฉพาะ (eigenvalues) เป็น

$$\lambda_x^{(1)} = u - c, \quad \lambda_x^{(2)} = u, \quad \lambda_x^{(3)} = u + c$$

และเวกเตอร์เฉพาะ (eigenvectors) เป็น

$$\mathbf{w}_x^{(1)} = \begin{bmatrix} 1 \\ u - c \\ v \end{bmatrix}, \quad \mathbf{w}_x^{(2)} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{bmatrix}, \quad \mathbf{w}_x^{(3)} = \begin{bmatrix} 1 \\ u + c \\ v \end{bmatrix}$$

ส่วนเมทริกซ์ $\mathbf{g}'(\mathbf{q})$ จะมีค่าเฉพาะเป็น

$$\lambda_y^{(1)} = v - c, \quad \lambda_y^{(2)} = v, \quad \lambda_y^{(3)} = v + c$$

และเวกเตอร์เฉพาะเป็น

$$\mathbf{w}_y^{(1)} = \begin{bmatrix} 1 \\ u \\ v - c \end{bmatrix}, \quad \mathbf{w}_y^{(2)} = \begin{bmatrix} 0 \\ -1 \\ 0 \end{bmatrix}, \quad \mathbf{w}_y^{(3)} = \begin{bmatrix} 1 \\ u \\ v + c \end{bmatrix}$$