

บทที่ 3

การแก้ปัญหาการแพร่

The Finite Volume Method for Diffusion Problems

3.1 บทนำ

จากการศึกษาธรรมชาติของสมการการถ่ายเทของของไหลและการถ่ายเทความร้อน จะเห็นว่าวิธีการหาผลเฉลยโดยวิธีระเบียบวิธีเชิงตัวเลขเป็นวิธีที่ดีที่สุด วิธีปริมาตรควบคุม (Finite volume method) โดยพิจารณาที่ลักษณะการส่งถ่ายความร้อนและของไหล: การแพร่อย่างเดียวในการไหลแบบคงตัว สมการการแพร่สามารถพิสูจน์ได้จากสมการการส่งถ่าย

$$\frac{\delta(\rho\phi)}{\delta t} + \text{div}(\rho\phi.u) = \text{div}(\Gamma \text{grad}.\phi) + S_\phi \quad (3.1)$$

โดยที่ค่า $\frac{\delta(\rho\phi)}{\delta t} + \text{div}(\rho\phi.u)$ ไม่นำมาคิดเพราะเป็นคุณสมบัติของการพาความร้อน

ดังนั้นสมการจะเป็น

$$\text{div}(\Gamma \text{grad}.\phi) + S_\phi = 0 \quad (3.2)$$

3.2 การแก้สมการการแพร่ของของไหลใน 1 มิติ

จากสมการ

$$\frac{\partial(\rho\phi)}{\partial t} + \text{div}(\rho\phi.u) = \text{div}(\Gamma \text{grad}.\phi) + S_\phi \quad (3.3)$$

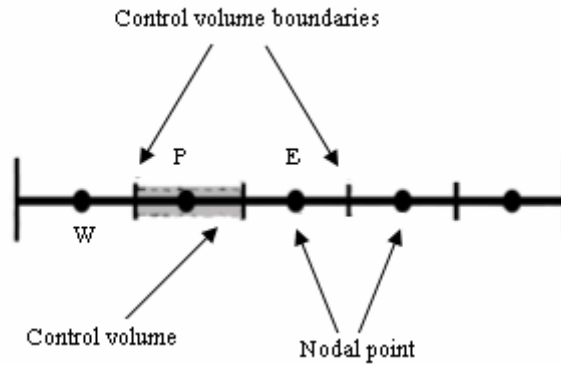
แต่ในสมการการแพร่สมการจะเหลือเพียง

$$\frac{d}{dx} \left(\Gamma \frac{d\phi}{dx} \right) + S = 0 \quad (3.4)$$

โดยที่

$$\frac{d}{dx} \left(\Gamma \frac{d\phi}{dx} \right) \quad \text{เทอมของการแพร่}$$

S ซอสเทอม

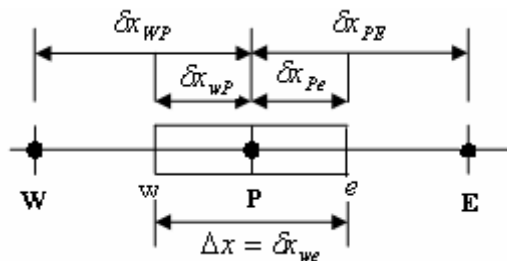


รูปที่ 3.1 แสดงการแบ่งกริด

3.3 ขั้นตอนการแก้สมการการแพร่

3.3.1 ขั้นตอนที่ 1 Grid generation

ในขั้นตอนแรกนี้เราจะกำหนดขอบเขตและจำนวนกริดระหว่างขอบเขตที่กำหนดและปริมาตรควบคุมที่เราจะหาโดยเอาค่าตรงกลางโนด โดยที่ตัวอักษรใหญ่หมายถึงโนด ตัวเล็กจะหมายถึงขอบเขต ซึ่งที่โนดแต่ละโนดจะเก็บค่าตัวแปรต่างๆ ไว้ เช่น อุณหภูมิ ความเร็ว ความดัน



รูปที่ 3.2 แสดงขอบเขตของเซลล์

3.3.2 ขั้นตอนที่ 2 Discretisation

คือการทำให้เป็นสมการผลต่างโดยการอินทิเกรตและใช้ทฤษฎีไดเวอร์เจนซ์ของเกาส์

(Divergence theorem)

จากสมการพื้นฐานของการแพร่จะได้

$$\int_{\Delta V} \frac{d}{dx} \left(\Gamma \frac{d\phi}{dx} \right) dv + \int_{\Delta V} S dv = \left(\Gamma A \frac{d\phi}{dx} \right)_e - \left(\Gamma A \frac{d\phi}{dx} \right)_w + \bar{S} \Delta V = 0 \quad (3.5)$$

โดยที่ A คือ พื้นที่หน้าตัดของขอบเขต

ΔV คือ ปริมาตร

\bar{S} คือ ค่าเฉลี่ยของซอสเทอม

จากสมการที่ 3.5 เราจะเห็นว่าค่าสัมประสิทธิ์ของการกระจายตัว ϕ จะออกจากหน้าของขอบเขตทางด้านทิศตะวันออกและเข้าขอบเขตทางด้านทิศตะวันตกซึ่งจะเป็นไปตามกฎการอนุรักษ์มวลก็คือ ทางเข้าเท่ากับทางออก

ซึ่งเราสามารถประมาณค่า Γ_w และ Γ_e ได้โดย

$$\Gamma_w = \frac{\Gamma_w + \Gamma_P}{2} \quad (3.6a)$$

$$\Gamma_e = \frac{\Gamma_P + \Gamma_E}{2} \quad (3.6b)$$

และเทอมของสัมประสิทธิ์การแพร่สามารถเขียนใหม่ได้ดังนี้

$$\left(\Gamma A \frac{d\phi}{dx} \right)_e = \Gamma_e A_e \left(\frac{\phi_E - \phi_P}{\Delta x_{WP}} \right) \quad (3.7a)$$

$$\left(\Gamma A \frac{d\phi}{dx} \right)_w = \Gamma_w A_w \left(\frac{\phi_P - \phi_w}{\Delta x_{WP}} \right) \quad (3.7b)$$

ซอสเทอม(Source term) เขียนใหม่ได้ดังนี้

$$\bar{S}\Delta V = S_u + S_P \phi_P \quad (3.8)$$

จากสมการที่ 3.5 นำสมการที่ 3.6,3.7,3.8 มาเขียนใหม่ได้ดังนี้

$$\left(\frac{\Gamma_e}{\Delta x_{PE}} A_e + \frac{\Gamma_w}{\Delta x_{WP}} - S_P \right) \phi_P = \left(\frac{\Gamma_w}{\Delta x_{WP}} A_w \right) \phi_w + \left(\frac{\Gamma_e}{\Delta x_{PE}} A_e \right) \phi_E + S_u \quad (3.9)$$

ซึ่งอาจเขียนได้อีกแบบเป็น

$$\left(\frac{\Gamma_w}{\Delta x_{WP}} A_e + \frac{\Gamma_w}{\Delta x_{WP}} A_w - S_P \right) \phi_P = \left(\frac{\Gamma_w}{\Delta x_{WP}} A_w \right) \phi_w + \left(\frac{\Gamma_e}{\Delta x_{PE}} A_e \right) \phi_E + S_u \quad (3.10)$$

จากสมการที่ 3.10 เรากำหนดให้

$$\frac{\Gamma_w}{\Delta x_{WP}} A_w = a_w \quad (3.11a)$$

$$\frac{\Gamma_e}{\Delta x_{PE}} A_e = a_E \quad (3.11b)$$

$$a_P = a_w + a_E - S_P \quad (3.11c)$$

ดังนั้นสมการที่ 3.10 จะได้เป็น

$$a_P \phi_P = a_w \phi_w + a_E \phi_E + S_u \quad (3.12)$$

3.3.3 ขั้นตอนที่ 3 การแก้สมการผลต่าง (Solution of Equation)

สำหรับกระบวนการนี้เราอาจจะใช้วิธีการระเบียบวิธีเชิงตัวเลขในการแก้ปัญหาก็ได้ ซึ่ง
 ทรายงายเล่มนี้ได้ใช้วิธีการของเกาส์-ชอร์ดองในการแก้ปัญห

3.4.ตัวอย่างการใช้งาน: One-dimensional steady state diffusion

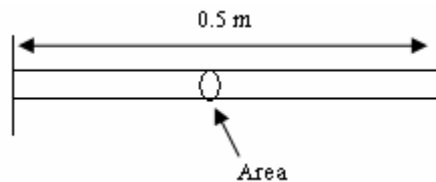
การเคลื่อนที่ของความร้อนผ่านพื้นที่หน้าตัดโดยการแพร่เป็นการไหลแบบคงตัวและ
 อดตัวไม่ได้ สามารถเขียนสมการได้เป็น

$$\frac{d}{dx} \left(k \frac{dT}{dx} \right) + S = 0 \tag{3.13}$$

โดย $k =$ thermal conductivity
 $T =$ อุณหภูมิ

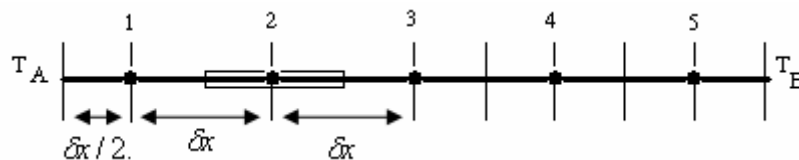
Consider the problem of source-free heat conduction in an insulated rod whose ends are
 maintained at constant temperature of 100 ° C and 500 ° C respectively. The one Calculate the
 steady state temperature distribution in the rod. Thermal conductivity k equals 100 W/m/K,
 Cross-sectional area A is $10 \times 10^{-3} \text{ m}^2$ dimensional problem sketched in Figure 3 is governed by

$$\frac{d}{dx} \left(k \frac{dT}{dx} \right) = 0 \tag{3.14}$$



รูปที่3.3 แสดงวัสดุส่งถ่ายความร้อน

Solution แบ่งความยาวของวัสดุเป็น 5 ส่วนดังรูปที่ 3.4 จะได้ $\Delta x = 0.1 \text{ m}$



รูปที่ 3.4แสดงการแบ่งกริดของอุปกรณ์ส่งถ่ายความร้อน

แบ่งกริดออกเป็น 5 โหนด สำหรับ โหนดที่ 2,3,4 สามารถหาอุณหภูมิได้ที่ทางด้านทิศตะวันออกและทิศตะวันตกของโหนด เราสามารถใช้สมการที่ 3.8 ในการเขียนขอบเขตของโหนดได้ดังนี้

$$\left(\frac{k_e}{\delta x_{PE}} A_e + \frac{k_w}{\delta x_{WP}} A_w \right) T_P = \left(\frac{k_w}{\delta x_{WP}} A_w \right) T_W + \left(\frac{k_e}{\delta x_{PE}} A_e \right) T_E \quad (3.15)$$

The thermal conductivity = $k_e = k_w = k$

ระยะห่างระหว่างโหนด = δx

พื้นที่หน้าตัด = $A = A_e = A_w$

ดังนั้นทำโหนดที่ 2,3,4 ให้เป็นสมการผลต่างโดยใช้สมการที่ 3.12 จะได้

$$a_P T_P = a_W T_W + a_E T_E \quad (3.16)$$

โดยที่

$$a_W = \frac{k}{\delta x} A \quad (3.17a)$$

$$a_E = \frac{k}{\delta x} A \quad (3.17b)$$

$$a_P = a_W + a_E \quad (3.17c)$$

และจากสมการที่ 3.13 ซอสเทอมมีค่าเป็นศูนย์ โหนด 1 และโหนด 5 เขียนสมการได้โดยการอินทิเกรตสมการที่ 3.13 เหนือโหนดที่ 1 ขึ้นไปเขียนสมการได้ดังนี้

$$kA \left(\frac{T_E - T_P}{\delta x} \right) - kA \left(\frac{T_P - T_A}{\delta x / 2} \right) = 0 \quad (3.18)$$

สมมติให้ความสัมพันธ์ของอุณหภูมิระหว่างโหนด A และ โหนด P เป็นเส้นตรงเราสามารถเขียนความสัมพันธ์ได้ว่า

$$\left(\frac{k}{\delta x} A + \frac{2k}{\delta x} A \right) T_P = 0 \cdot T_W + \left(\frac{k}{\delta x} A \right) T_E + \left(\frac{2k}{\delta x} A \right) T_A \quad (3.19)$$

จากสมการที่ 3.19 และสมการที่ 3.10 สามารถเขียนสมการของซอสเทอมได้ดังนี้

$S = S_u + T_A S_p$ โดยที่ $S_u = (2kA / \delta x) T_A$ และ $S_p = -2kA / \delta x$ และค่า $a_w = 0$ เพราะว่ายู่ติดขอบ และจากสมการที่ 3.15 สามารถเขียนเป็นสามการผลต่างได้ดังนี้

$$a_P T_P = a_W T_W + a_E T_E + S_m \quad (3.20)$$

โดยที่

$$a_w = 0 \quad (3.21a)$$

$$a_E = \frac{kA}{\delta x} \quad (3.21b)$$

$$a_p = a_w + a_E - S_p \quad (3.21c)$$

$$S_p = -2 \frac{kA}{\delta x} \quad (3.21d)$$

$$S_u = 2 \frac{kA}{\delta x} T_A \quad (3.21e)$$

จากปริมาณควบคุมเราสามารถที่จะหาอีก 5 โหนดที่เหลือจากสมการดังนี้

$$kA \left(\frac{T_B - T_p}{\delta x / 2} \right) - kA \left(\frac{T_p - T_w}{\delta x} \right) = 0 \quad (3.22)$$

เมื่อ สมมติให้มีการกระจายความร้อนระหว่าง โหนด P และขอบจุด B ถึงบริเวณใกล้เคียงสนามความร้อนทะลุวังผ่านไปยังปริมาณควบคุมสมการ 3.22 สามารถเขียนได้เป็น

$$\left(\frac{k}{\delta x} A + \frac{2k}{\delta x} A \right) T_p = \left(\frac{k}{\delta x} A \right) T_w + 0 \cdot T_E + \left(\frac{2k}{\delta x} A \right) T_B \quad (3.23)$$

จากสมการที่ 3.23 ทำเป็นสมการผลต่างคือ

$$a_p T_p = a_w T_w + a_E T_E + S_m \quad (3.24)$$

โดยที่

$$a_w = \frac{kA}{\delta x} \quad (3.25a)$$

$$a_E = 0 \quad (3.25b)$$

$$a_p = a_w + a_E - S_p \quad (3.25c)$$

$$S_p = -2 \frac{kA}{\delta x} \quad (3.25d)$$

$$S_u = 2 \frac{kA}{\delta x} T_B \quad (3.25e)$$

จากสมการผลต่างจาก โหนด 1- 5 สามารถหาผลเฉลยได้โดยใช้ระเบียบวิธีเชิงตัวเลข ให้ $\frac{kA}{\delta x} = 100$

จากสมการผลต่างแต่ละสมการทำให้ง่ายขึ้นโดยทำเป็นตารางดังนี้

ตารางที่ 3.1 แสดงค่าคุณสมบัติแต่ละโนด

Node	a_w	a_E	S_u	S_p	$a_p = a_w + a_E - S_p$
1	0	100	$200T_A$	-200	300
2	100	100	0	0	200
3	100	100	0	0	200
4	100	100	0	0	200
5	100	0	$200T_B$	-200	300

เมื่อ

a_w คือ พื้นที่ผิวหน้าโนด W

a_E คือ พื้นที่ผิวหน้าโนด E

a_p คือ พื้นที่ผิวหน้าโนด P

S_p คือ ซอสเทอมโนด P

จากตารางสามารถเขียนเป็นสมการได้ดังนี้

$$300T_1 = 100T_2 + 200T_A \quad (3.26a)$$

$$200T_2 = 100T_1 + 100T_3 \quad (3.26b)$$

$$200T_3 = 100T_2 + 100T_4 \quad (3.26c)$$

$$200T_4 = 100T_3 + 100T_5 \quad (3.26d)$$

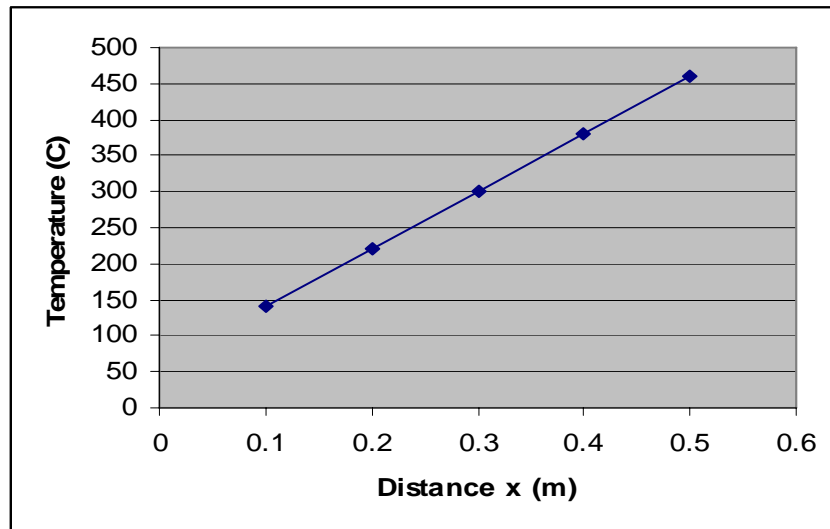
$$300T_5 = 100T_4 + 200T_B \quad (3.26e)$$

จากสมการ 3.26A-3.26e เขียนเป็นเมตริกได้ดังนี้

$$\begin{bmatrix} 300 & -100 & 0 & 0 & 0 \\ -100 & 200 & -100 & 0 & 0 \\ 0 & -100 & 200 & -100 & 0 \\ 0 & 0 & -100 & 200 & -100 \\ 0 & 0 & 0 & -100 & 300 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} T_1 \\ T_2 \\ T_3 \\ T_4 \\ T_5 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 200T_A \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 200T_B \end{bmatrix} \quad (3.27)$$

จากเมตริกข้างต้นนี้สามารถหาผลเฉลยได้โดยใช้โปรแกรมคอมพิวเตอร์ในการแก้ไขปัญหาหรือใช้วิธีแบบแมนตรงจะได้คำตอบและกราฟแสดงการเปรียบเทียบระหว่างผลเฉลยที่ได้จากวิธีการเชิงตัวเลขกับวิธีแมนตรง

$$\begin{bmatrix} T_1 \\ T_2 \\ T_3 \\ T_4 \\ T_5 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 140 \\ 220 \\ 300 \\ 380 \\ 460 \end{bmatrix} \quad (2.28)$$



รูปที่ 3.5 กราฟเปรียบเทียบผลเฉลยจากวิธีแมนตรงกับระเบียบวิธีเชิงตัวเลข

```

ans - Notepad
File Edit Format View Help
T 1= 140.00
T 2= 220.00
T 3= 300.00
T 4= 380.00
T 5= 460.00

```

รูปที่ 3.6 ผลเฉลยจากการรันโปรแกรมที่สร้างขึ้น