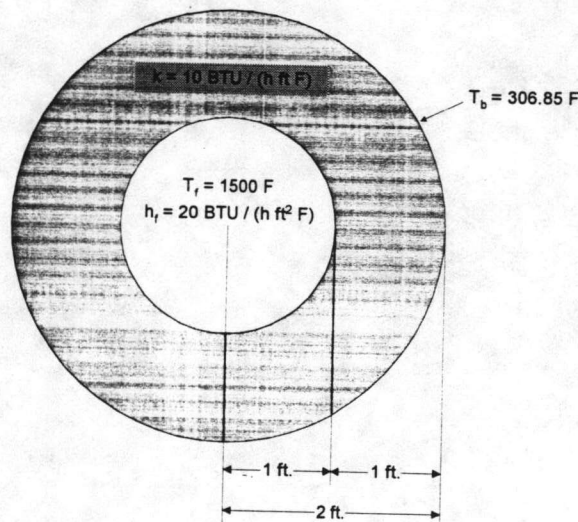


บทที่ 5

การใช้วิธีการไฟไนต์เอลิเมนต์กับปัญหาการถ่ายโอนความร้อน

ในบทนี้จะพิจารณาปัญหาการนำความร้อนในท่อทรงกระบอกที่มีสถานะขอบเขตเป็นการพาความร้อนและอุณหภูมิคงที่ โดยจะหาผลเฉลยโดยวิธีวิเคราะห์และวิธีการไฟไนต์เอลิเมนต์ ผลเฉลยจากวิธีวิเคราะห์จะใช้ในการหาค่าผิดพลาดของผลเฉลย โดยวิธีการไฟไนต์เอลิเมนต์ต่อไป

ปัญหาการถ่ายโอนความร้อน



ให้หาการกระจายอุณหภูมิในสถานะคงของผนังท่อทรงกระบอก ภายในท่อมีของเหลวร้อนไหลอยู่ อุณหภูมิของของเหลว $T_f = 1500\text{ }^\circ\text{F}$, $h_f = 20\text{ Btu}/(\text{h ft}^2\text{ }^\circ\text{F})$ ภายนอกท่อมีอุณหภูมิกคงที่ $T_0 = 306.8528\text{ }^\circ\text{F}$ ท่อมีรัศมีภายใน $r_1 = 1\text{ ft}$. และรัศมีภายนอก $r_2 = 2\text{ ft}$. (จาก Baker, 1991)

วิธีการวิเคราะห์ (analytical method)

สมการการถ่ายเทความร้อนในระบบแกนทรงกระบอก (cylindrical coordinate) มีรูปแบบคือ

$$-\frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left[rk \frac{dT}{dr} \right] - s = 0 \quad (5.1)$$

$$\begin{aligned}\frac{d}{dr}\left[rk \frac{dT}{dr} \right] &= -sr \\ \int d\left[rk \frac{dT}{dr} \right] &= -s \int r dr \\ rk \frac{dT}{dr} &= -\frac{sr^2}{2} + C_1\end{aligned}\quad (5.2)$$

B.C.1 on $\partial \Omega_1$ $r = r_1$, $T = T_1$, $-k \frac{dT}{dr} = h(T_r - T_1)$

$$\begin{aligned}r_1 \left[k \frac{dT}{dr} \right] &= -\frac{sr_1^2}{2} + C_1 \\ -r_1 h(T_1 - T_r) &= -\frac{sr_1^2}{2} + C_1 \\ C_1 &= \frac{sr_1^2}{2} - r_1 h(T_r - T_1)\end{aligned}\quad (5.3)$$

จากสมการ 5.2

$$\begin{aligned}\frac{dT}{dr} &= -\frac{sr}{2k} + \frac{C_1}{rk} \\ \int dT &= -\frac{s}{2k} \int r dr + \frac{C_1}{k} \int \frac{1}{r} dr \\ T &= -\frac{sr^2}{4k} + \frac{C_1}{k} \ln r + C_2\end{aligned}\quad (5.4)$$

B.C.2 on $\partial \Omega_2$ $r = r_2$, $T = T_2 = T_b$

$$C_2 = T_b + \frac{sr_2^2}{4k} - \frac{C_1}{k} \ln r_2\quad (5.5)$$

แทนค่า C_1 และ C_2

$$\begin{aligned}T &= -\frac{sr^2}{4k} + \frac{1}{k} \left[\frac{sr_1^2}{2} - r_1 h(T_r - T_1) \right] \ln r + T_b + \frac{sr_2^2}{4k} - \frac{1}{k} \left[\frac{sr_1^2}{2} - r_1 h(T_r - T_1) \right] \ln r_2 \\ &= \frac{s}{4k} (r_2^2 - r^2) + \left[\frac{sr_1^2}{2k} - \frac{r_1 h}{k} (T_r - T_1) \right] \ln \frac{r}{r_2} + T_b\end{aligned}\quad (5.6)$$

ซึ่งเป็นคำตอบแม่นยำตรงของปัญหา และจะใช้ในการเปรียบเทียบกับคำตอบโดยประมาณโดยวิธีการไฟไนต์เอลิเมนต์ต่อไป

วิธีการไฟไนต์เอลิเมนต์

วิธีการไฟไนต์เอลิเมนต์เป็นระเบียบวิธีทางเชิงเลขเพื่อหาผลลัพธ์โดยประมาณ โดยแบ่งรูปร่างลักษณะของปัญหาออกเป็นชิ้นส่วนย่อย ๆ ที่เรียกว่าเอลิเมนต์ (element) เอลิเมนต์เหล่านี้ อาจอยู่ในรูปลักษณะสามเหลี่ยมและสี่เหลี่ยมด้านไม่เท่า รวมทั้งอาจมีขนาดของเอลิเมนต์ต่างกันในแต่ละตำแหน่งต่าง ๆ เอลิเมนต์เหล่านี้เชื่อมต่อกันที่จุดต่อ (node) ซึ่งเป็นตำแหน่งที่จะคำนวณหาค่าตัวแปรตามที่ต้องการ

ในวิธีการผลต่างสี่เหลี่ยมจะแบ่งรูปร่างลักษณะของปัญหาออกเป็นช่องตารางสี่เหลี่ยม ช่องตารางสี่เหลี่ยมเหล่านี้ต่อกันที่จุดต่อ มีข้อดีคือเป็นวิธีการที่ง่ายสำหรับการศึกษาทำความเข้าใจ รวมไปถึงการเขียนโปรแกรมคอมพิวเตอร์เพื่อใช้ในการคำนวณผลเฉลย แต่ข้อเสียก็คือวิธีการนี้อาจจะไม่สามารถจำลองรูปร่างลักษณะดั้งเดิมที่แท้จริงได้เช่นเมื่อปัญหาที่ต้องการคำนวณมีรูปร่างลักษณะเป็นเส้นโค้ง หากใช้ขนาดตารางสี่เหลี่ยมให้มีขนาดเล็กลงเพื่อให้สามารถจำลองรูปร่างดั้งเดิมที่แท้จริงให้ใกล้เคียงมากยิ่งขึ้นจะทำให้จำนวนจุดต่อเพิ่มมากขึ้นซึ่งทำให้จำนวนสมการผลต่างสี่เหลี่ยมมากขึ้นด้วย สิ่งนี้ทำให้ความต้องการใช้หน่วยความจำและเวลาที่ใช้ในการคำนวณสูงมากขึ้น

จากข้อแตกต่างของสองวิธีนี้ทำให้เห็นได้ว่าวิธีการไฟไนต์เอลิเมนต์สามารถจำลองรูปร่างลักษณะดั้งเดิมของปัญหาได้เป็นอย่างดี ปัญหาจะถูกแก้เพื่อหาผลเฉลยโดยประมาณจากแบบจำลองทางคณิตศาสตร์ที่มีรูปร่างใกล้เคียงกับของจริงมากที่สุด ดังนั้นผลเฉลยโดยประมาณที่คำนวณออกมาจะมีความแม่นยำมากขึ้นตามไปด้วย

ความแม่นยำของผลเฉลยโดยวิธีการไฟไนต์เอลิเมนต์นั้นขึ้นอยู่กับขนาดและจำนวนของเอลิเมนต์ รูปแบบของฟังก์ชันการประมาณภายใน (interpolation function) ที่ใช้กับแต่ละเอลิเมนต์ (ปราโมทย์ เคะชะอำไพ, 2537)

1. ขั้นตอนทั่วไปของวิธีการไฟไนต์เอลิเมนต์ (ปราโมทย์ เคะชะอำไพ, 2537)

วิธีการไฟไนต์เอลิเมนต์ประกอบด้วยขั้นตอนใหญ่ ๆ ทั้งหมด 6 ขั้นตอนดังนี้

1. แบ่งขอบเขตรูปร่างลักษณะของปัญหาที่ต้องการหาผลลัพธ์ออกเป็นเอลิเมนต์ย่อย ๆ
2. เลือกฟังก์ชันประมาณภายในเอลิเมนต์
3. สร้างสมการของเอลิเมนต์ (element equation) ซึ่งสามารถทำได้โดย

3.1 วิธีการโดยตรง (direct approach) วิธีการโดยตรงสร้างสมการขึ้นมาสำหรับเอลิเมนต์ต่าง ๆ จากความเข้าใจในปัญหาที่ทำการศึกษา โดยทั่วไปจะสามารถใช้ได้แต่เฉพาะปัญหาที่ง่าย ๆ เช่นปัญหาในรูปทรงหนึ่งมิติ หากเป็นปัญหาสองหรือสามมิติ จำเป็นต้องนำพื้นฐานทางคณิตศาสตร์เข้ามาช่วยในการสร้างสมการของเอลิเมนต์

3.2 วิธีการแปรผัน (variational approach) เป็นวิธีการดั้งเดิมที่ใช้ในช่วงต้น ๆ ของการพัฒนาการวิธีการไฟไนต์เอลิเมนต์ ซึ่งจะเน้นหนักไปในปัญหาที่เกี่ยวข้องทางด้านโครงสร้าง (structure analysis) โดยจะต้องรู้ฟังก์ชันแปรผันที่สอดคล้องกับปัญหาที่จะแก้

3.3 วิธีการถ่วงน้ำหนักเศษตกค้าง (method of weighted residuals) โดยปกติปัญหาทั่ว ๆ ไปในทางปฏิบัติจะรู้เพียงแต่สมการเชิงอนุพันธ์ และไม่สามารถหาฟังก์ชันแปรผันที่สอดคล้องได้ วิธีการถ่วงน้ำหนักเศษตกค้างสามารถสร้างสมการไฟไนต์เอลิเมนต์จากการใช้สมการเชิงอนุพันธ์โดยตรง จึงสามารถนำไปใช้ในการสร้างสมการไฟไนต์เอลิเมนต์สำหรับปัญหาทั่ว ๆ ไป เช่น ปัญหาทางด้านโครงสร้าง การถ่ายเทความร้อน และการไหล ฯลฯ วิธีการถ่วงน้ำหนักเศษตกค้างเป็นวิธีการที่ง่ายในการทำความเข้าใจ และมีกระบวนการที่เป็นมาตรฐาน สามารถนำไปใช้ในการสร้างสมการไฟไนต์เอลิเมนต์สำหรับปัญหาโดยทั่วไปได้โดยง่าย

4. นำสมการของแต่ละเอลิเมนต์ที่ได้มาประกอบกัน ก่อให้เกิดระบบสมการพร้อมกันขึ้น (system of simultaneous equations)

5. ทำการประยุกต์เงื่อนไขขอบเขต (boundary conditions) ลงในระบบสมการแล้วจึงแก้สมการเพื่อหาตัวไม่รู้ค่าที่จุดต่อ

6. คำนวณหาค่าอื่นที่ต้องการทราบต่อไปหลังจากทราบตัวไม่รู้ค่าที่จุดต่อต่าง ๆ

2. วิธีถ่วงน้ำหนักเศษตกค้าง

เพื่อแสดงถึงการใช่วิธีการถ่วงน้ำหนักเศษตกค้างในการสร้างสมการไฟไนต์เอลิเมนต์จะใช้ตัวอย่างการคำนวณการกระจายอุณหภูมิในผนังหนาเพื่อให้เห็นขั้นตอนของการใช้วิธีนี้

ตัวอย่างปัญหาการถ่ายเทความร้อน (Baker, 1991)

จงหาการกระจายอุณหภูมิของผนังหนา (slab) ที่มีค่าการนำความร้อน $k(x)$ ผนังได้รับกระแสความร้อน q ที่ผิว $x = a$ ด้าน $x = b$ ถูกทำให้มีอุณหภูมิคงที่ $T = T_b$ และให้ $s = s(x)$ เป็น heat generation ภายใน สมมติให้ k และ s เป็นค่าคงที่

ให้ $L(T)$ เป็นสมการการถ่ายเทความร้อน

$$L(T) = -\frac{d}{dx} \left(k \frac{dT}{dx} \right) - s = 0, \quad a < x < b \quad (5.7)$$

มีสภาวะขอบเขตดังนี้

$$l(T) = -k \frac{dT}{dx} - q = 0, \quad a < x < b \quad (5.8)$$

$$T = T_b \quad (5.9)$$

เมื่อให้จุดกำเนิด (origin) เลื่อนไปอยู่ที่ a นั่นคือ $a = 0$ และ $L = b - a$ สมการ 5.7 - 5.9 มีคำตอบแม่นยำตรงคือ

$$T(x) = \frac{sL^2}{2k} \left[1 - \left(\frac{x}{L} \right)^2 \right] + \frac{qL}{k} \left(1 - \frac{x}{L} \right) + T_b \quad (5.10)$$

คำตอบโดยประมาณของปัญหานี้ในรูปของอนุกรมเทเลอร์ (Taylor series) คือ

$$T^N(x) = \sum_{i=1}^N a_i \phi_i \quad (5.11)$$

โดยกำหนดสัญลักษณ์ต่าง ๆ ดังนี้

- a_i ตัวคงที่ไม่รู้ค่า
- ϕ_i ฟังก์ชันทดลอง (trial function)
- N จำนวนพจน์ที่ใช้ในการประมาณค่า มีจำนวนเท่ากับจำนวนจุดต่อ
- $T(x)$ คำตอบแท้จริง (exact solution)
- $T^N(x)$ เป็นคำตอบโดยประมาณ (approximation solution)

ความสัมพันธ์ระหว่างคำตอบแท้จริงและคำตอบโดยประมาณอยู่ในรูป

$$T(x) = T^N(x) + e^N(x) \quad (5.12)$$

เมื่อ $e^N(x)$ เป็นค่าผิดพลาดซึ่งเป็นฟังก์ชันของ x

แทน $T(x)$ ในสมการ 5.7 จะได้

$$L(e^N) = L(T) - L(T^N) = -L(T^N) \quad (5.13)$$

ซึ่งเป็นความสัมพันธ์ระหว่างค่าผิดพลาดกับคำตอบโดยประมาณ

จากสมการ 5.7 $L(T) = 0$ แต่เนื่องจาก $L(T^N)$ จะมีค่าผิดพลาด จึงได้ว่า

$$\begin{aligned} L(T^N) &= -\frac{d}{dx} \left(k \frac{dT^N}{dx} \right) - s \neq 0 \\ &= R \end{aligned} \quad (5.14)$$

R คือเศษตกค้าง (residual) และเรียก $L(T^N)$ ว่าฟังก์ชันเศษตกค้าง

เพื่อให้คำตอบโดยประมาณมีค่าผิดพลาดน้อย โดยวิธีของกาเลอร์กิน (Galerkin) จะใช้ฟังก์ชันถ่วงน้ำหนักคูณกับฟังก์ชันเศษตกค้าง จากนั้นทำการอินทิเกรตตลอดทั้งโดเมนแล้วกำหนดผลที่ได้ให้เท่ากับศูนย์

$$\int_{\Omega} w_i(x) L(T^N) dx \equiv 0, \quad 1 \leq i \leq N \quad (5.15)$$

โดยกำหนดให้ฟังก์ชันถ่วงน้ำหนักเท่ากับฟังก์ชันทดลองนั่นเอง

$$w_i(x) \equiv \phi_i(x) \quad (5.16)$$

ดังนั้นจะทำให้สมการ 5.15 เป็น

$$\int \phi_i(x) \left[-\frac{d}{dx} \left(k \frac{dT^N}{dx} \right) - s \right] dx \equiv 0, \quad 1 \leq i \leq N \quad (5.17)$$

ทำการอินทิเกรตทีละส่วน (integration by part) สมการ 5.17 จะได้

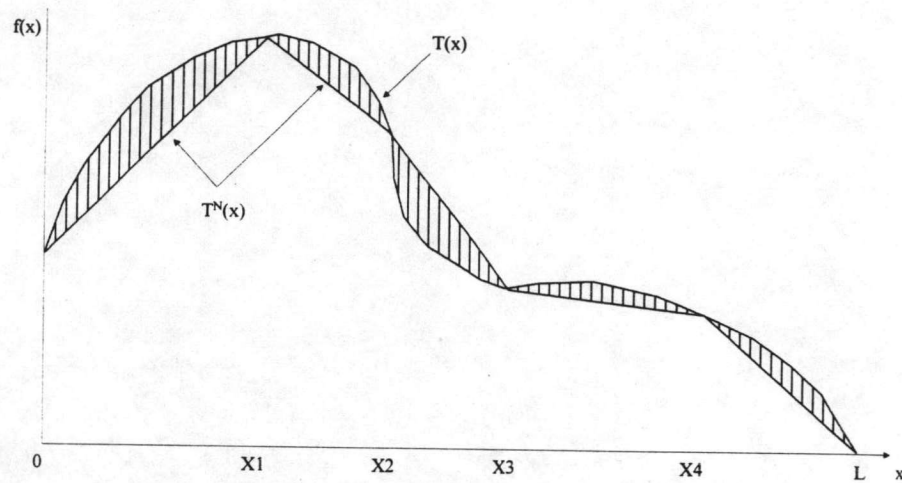
$$S = \int_0^L \frac{d\phi_i}{dx} k \frac{dT^N}{dx} dx - \int_0^L \phi_i s dx - \phi_i k \frac{dT^N}{dx} \Big|_0^L = 0, \quad 1 \leq i \leq N \quad (5.18)$$

สมการ 5.18 เรียกว่าสมการลดอันดับกาเลอร์กิน (Galerkin weak statement) เนื่องจากอันดับของอนุพันธ์ T^N ลดลงจากอันดับสองเป็นอันดับหนึ่ง

แทนสมการ 5.11 ในสมการ 5.18 และเปลี่ยนดัชนีการรวม (summation index) i ในสมการ 5.11 เป็น j เพื่อป้องกันการสับสน จะได้

$$S = \sum_{j=1}^N \left(\int_0^L \frac{d\phi_i}{dx} k \frac{d\phi_j}{dx} dx \right) - \int_0^L s \phi_i dx - q \phi_i \Big|_{x=0} = 0, \quad 1 \leq i \leq N \quad (5.19)$$

คำตอบโดยประมาณ $T^N(x)$ มีความต่อเนื่องเป็นช่วง ๆ (piecewise continuous) ตลอดโดเมน หากเลือกฟังก์ชันทดลอง $\phi_i(x)$ เป็นเชิงเส้น คำตอบโดยประมาณ $T^N(x)$ จะมีลักษณะเป็นดังรูป 5.1 ซึ่งเหมือนการประมาณค่าภายในลากรานจ์ (Lagrange interpolation) ที่เชื่อมระหว่างจุดต่อต่าง ๆ ในโดเมน



รูปที่ 5.1 ค่าตอบแม่นยำ $T(x)$ และค่าตอบโดยประมาณ $T^N(x)$

หลักการสำคัญข้อหนึ่งของวิธีการไฟไนต์เอลิเมนต์คือการแบ่งรูปร่างลักษณะของปัญหา (discretization) หรือแบ่งโดเมนออกเป็นช่วง ๆ ในรูป 5.2 จะแบ่งโดเมนออกเป็น 2 ช่วงหรือเอลิเมนต์

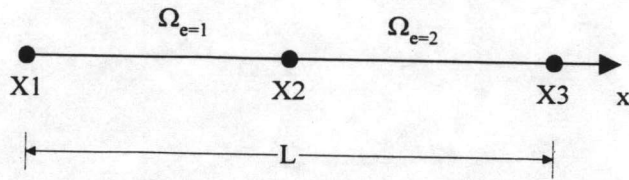
จุดต่อที่เกิดจากการแบ่งคือ x_1 , x_2 และ x_3 โพลีโนเมียลเชิงเส้นที่ต่อเนื่องเป็นช่วง ๆ และมีจุดศูนย์กลางอยู่ที่ x_2 เป็นคือ

$$\phi_2 = \begin{cases} \frac{x - x_1}{x_2 - x_1}, & x_1 \leq x \leq x_2 \\ \frac{x_3 - x}{x_3 - x_2}, & x_2 \leq x \leq x_3 \\ 0, & x \leq x_1 \end{cases} \quad (5.20)$$

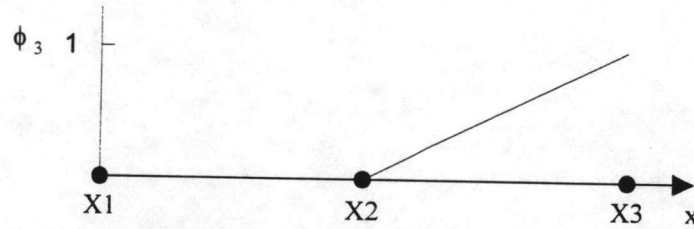
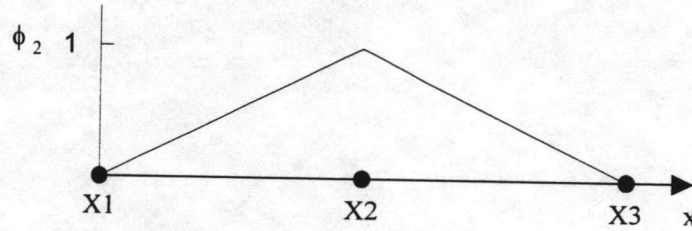
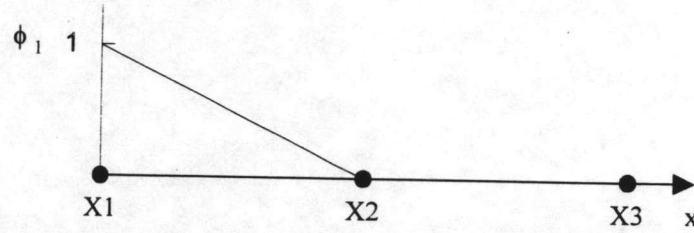
เมื่อนำสมการ 5.20 ไปพลอตจะได้ดังรูป 5.2 b

ค่าตอบประมาณ $T^N(x)$ เมื่อแบ่งโดเมนออกเป็น 2 เอลิเมนต์และมีจำนวนจุดต่อเท่ากับ 3 คือ

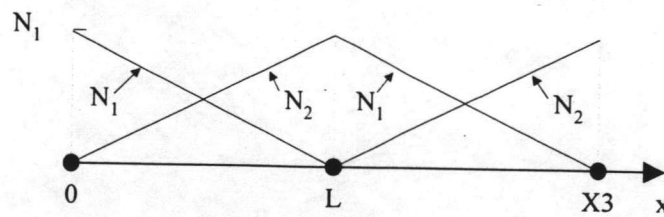
$$T^N(x) \equiv \sum_{i=1}^{N=3} a_i \phi_i(x) = a_1 \phi_1(x) + a_2 \phi_2(x) + a_3 \phi_3(x) \quad (5.21)$$



(a) การแบ่งรูปร่างลักษณะหรือโดเมนออกเป็น 2 ส่วน



(b) ชุดของฟังก์ชันทดลอง $\phi_i, 1 \leq i \leq 3$



(c) ฟังก์ชันพื้นฐาน N_i

รูปที่ 5.2 แสดงการแบ่งรูปร่างลักษณะของปัญหาหรือโดเมนออกเป็น ส่วน ๆ

จากรูป 5.2 (b) ตลอดทั้งโดเมนจะประกอบด้วยฟังก์ชันทดลอง 3 ฟังก์ชัน วิธีการไฟไนต์เอลิเมนต์จะพุ่งความสนใจไปที่เอลิเมนต์ทั่วไป Ω_e เมื่อพิจารณาในแต่ละเอลิเมนต์จะพบว่าเส้นตรง 2 เส้นที่ประกอบกันเป็น $\phi_i(x)$ มีรูปแบบเป็น

$$\begin{aligned} N_1 &= \frac{XR - x}{XR - XL} \\ N_2 &= \frac{x - XL}{XR - XL} \end{aligned} \quad (5.22)$$

โดย XL คือ x-left และ XR คือ x-right เรียกฟังก์ชันเส้นตรงสองฟังก์ชันนี้ว่า ฟังก์ชันพื้นฐาน (finite element basis) หรือ ฟังก์ชันประมาณภายในเอลิเมนต์ ค่าอุณหภูมิประมาณในแต่ละเอลิเมนต์สามารถเขียนได้เป็น

$$T_e = N_1 Q_1 + N_2 Q_2 = \sum_{j=1}^2 N_j Q_j^e \quad (5.23)$$

Q_1 และ Q_2 เป็นค่าอุณหภูมิที่จุดต่อทางซ้ายและทางขวาของเอลิเมนต์ตามลำดับ ค่าตอบประมาณ $T^N(x)$ เขียนใหม่ได้เป็น

$$\begin{aligned} T^N(x) &= \sum_{i=1}^N a_i \phi_i(x) \\ &= \sum_{e=1}^M \sum_{j=1}^2 N_j(x) Q_j^e \end{aligned} \quad (5.24)$$

ในสมการ 5.24 M แทนจำนวนเอลิเมนต์ทั้งหมด เมื่อแทนสมการนี้ลงในสมการลดอันดับกาลเลอร์กิน 5.17 ก็จะได้สมการไฟไนต์เอลิเมนต์ในรูปของผลรวมเอลิเมนต์จำนวน M เอลิเมนต์

$$\begin{aligned} S^h &= \sum_{e=1}^M \left[\sum_{j=1}^2 \int_{\Omega_e} \frac{dN_i}{dx} k \frac{dN_j}{dx} dx Q_j^e - \int_{\Omega_e} N_i s dx \right. \\ &\quad \left. - k \frac{dT}{dx} N_i \delta_{eM} + k \frac{dT}{dx} N_i \delta_{e1} \right], \quad 1 \leq i \leq 2 \end{aligned} \quad (5.25)$$

ถ้าให้ $l = (XR - XL)$ แทนความยาวของเอลิเมนต์ ค่าอนุพันธ์ของ N จะเป็นดังนี้

$$\frac{dN_i}{dx} = \begin{cases} -1/l_e, & i=1 \\ 1/l_e, & i=2 \end{cases} \quad (5.26)$$

อินทิเกรตพจน์แรกในสมการ 5.25 เขียนให้สั้นกะทัดรัดได้ในรูปของเมตริกซ์ดังนี้

$$\begin{aligned} \int_{\Omega_e} \frac{dN_i}{dx} k \frac{dN_j}{dx} dx Q_j^e &= k \int_{\Omega_e} \frac{1}{l_e} \begin{Bmatrix} -1 \\ 1 \end{Bmatrix} \frac{1}{l_e} \{-1, 1\} dx \{Q\}_e \\ &= \frac{k}{l_e^2} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix} \int_{\Omega_e} dx \{Q\}_e \\ &= \frac{k}{l_e} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix} \{Q\}_e \end{aligned} \quad (5.27)$$

พจน์แหล่งกำเนิดความร้อน (heat generation) เขียนได้ดังนี้

$$\int_{\Omega_e} N_i s dx = s \int_{\Omega_e} \begin{Bmatrix} N_1 \\ N_2 \end{Bmatrix} dx = \frac{sl_e}{2} \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \end{Bmatrix} \quad (5.28)$$

สมการ 5.27 - 5.28 ทำให้สมการลดอันดับกาเลอร์กินเขียนอยู่ในรูปของเมตริกซ์ได้ดังนี้

$$\begin{aligned} S^h &= \sum_{e=1}^M WS_e \\ &= \sum_{e=1}^M \left(\frac{k}{l_e} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix} \{Q\}_e - \frac{sl_e}{2} \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \end{Bmatrix} - k \frac{dT}{dx} \begin{Bmatrix} -\delta_{e1} \\ \delta_{eM} \end{Bmatrix} \right) = \{0\} \end{aligned} \quad (5.29)$$

สำหรับการแบ่งรูปร่างลักษณะปัญหาออกเป็น 2 ส่วน การคำนวณในแต่ละเอลิเมนต์เป็นดังนี้

$$\begin{aligned} WS_1 &= \frac{k}{l_1} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix} \{Q\}_{e=1} - \frac{sl_e}{2} \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \end{Bmatrix} - k \frac{dT}{dx} \begin{Bmatrix} -\delta_{11} \\ 0 \end{Bmatrix} \\ &= \frac{k}{L/2} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix} \{Q\}_1 - \frac{sL/2}{2} \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \end{Bmatrix} - q \begin{Bmatrix} 1 \\ 0 \end{Bmatrix} \end{aligned} \quad (5.30 a)$$

$$\begin{aligned} S_2 &= \frac{k}{l_2} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix} \{Q\}_2 - \frac{sl_e}{2} \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \end{Bmatrix} - k \frac{dT}{dx} \begin{Bmatrix} 0 \\ -\delta_{22} \end{Bmatrix} \\ &= \frac{2k}{L} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix} \{Q\}_2 - \frac{sL}{4} \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \end{Bmatrix} - k \frac{dT}{dx} \begin{Bmatrix} 0 \\ 1 \end{Bmatrix} \end{aligned} \quad (5.30 b)$$

สัญลักษณ์ \sum ในสมการ 5.29 เป็นการรวมสมการ(เมตริกซ์)เอลิเมนต์ตามแถวหรือจุดต่อที่เอลิเมนต์นั้นเกี่ยวข้องซึ่งเรียกว่าการประกอบ (assembly) เมื่อให้ Q_1 , Q_2 และ Q_3 แทนอุณหภูมิจุดต่อที่ไม่ทราบค่า สมการ 5.29 มีมิติเป็น 3×3 และเขียนได้ในรูป

$$[K] \begin{Bmatrix} Q_1 \\ Q_2 \\ Q_3 \end{Bmatrix} = \{b\} \quad (5.31)$$

เมตริกซ์แถวตั้ง $\{b\}$ เรียกว่าโหลดเมตริกซ์รวม (global load matrix) ซึ่งเป็นข้อมูลที่ทราบค่า และ $[K]$ เรียกว่าเมตริกซ์การนำความร้อนรวม (global diffusion matrix)

เนื่องจาก $\{Q\}_{e=1}$ ประกอบด้วย $\{Q1, Q2\}^T$ และ $\{Q\}_{e=2}$ มีสมาชิกเป็น $\{Q2, Q3\}^T$ การนำ $[K]_e$ มารวมกันในสมการเมตริกซ์รวมต้องขยายอันดับเมตริกซ์ในแต่ละเอลิเมนต์ให้เป็น 3 ก่อน

$$\begin{aligned}
 [K] &= \sum_{e=1}^M [K]_e \\
 &= \frac{2k}{L} \begin{bmatrix} 1 & -1 & 0 \\ -1 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix} + \frac{2k}{L} \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & -1 \\ 0 & -1 & 1 \end{bmatrix} \\
 &= \frac{2k}{L} \begin{bmatrix} 1 & -1 & 0 \\ -1 & 2 & -1 \\ 0 & -1 & 1 \end{bmatrix}
 \end{aligned} \tag{5.32}$$

โหลดเมตริกซ์ก็ทำในทำนองเดียวกัน

$$\begin{aligned}
 \{b\} &= \sum_{e=1}^2 \{b\}_e \\
 &= \frac{sL}{4} \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \\ 0 \end{Bmatrix} + \begin{Bmatrix} q \\ 0 \\ 0 \end{Bmatrix} + \frac{sL}{4} \begin{Bmatrix} 0 \\ 1 \\ 1 \end{Bmatrix} + \begin{Bmatrix} 0 \\ 0 \\ k \frac{dT}{dx} \end{Bmatrix}
 \end{aligned} \tag{5.33}$$

หารตลอดสมการ 5.32 ถึง 5.33 ด้วย $2k/L$ จะได้สมการเมตริกซ์รวมดังนี้

$$\begin{bmatrix} 1 & -1 & 0 \\ -1 & 2 & -1 \\ 0 & -1 & 1 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} Q1 \\ Q2 \\ Q3 \end{Bmatrix} = \frac{sL^2}{8k} \begin{Bmatrix} 1 \\ 2 \\ 1 \end{Bmatrix} + \frac{L}{2k} \begin{Bmatrix} q \\ 0 \\ k \frac{dT}{dx} \end{Bmatrix} \tag{5.34}$$

สมการ 5.34 สามารถแก้สมการหาค่าอุณหภูมิได้อย่างตรงไปตรงมา แต่จากข้อกำหนดสภาวะขอบ $Q3 = T_b$ ในสมการ 5.9 จึงต้องประยุกต์เงื่อนไขขอบเขตนี้ลงในระบบสมการรวมก่อน นั่นคือเปลี่ยนแถวที่ 3 ของสมการ 5.34

$$\begin{bmatrix} 1 & -1 & 0 \\ -1 & 2 & -1 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} Q1 \\ Q2 \\ Q3 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} \frac{L}{2k} \left(\frac{sL}{4} + q \right) \\ sL^2 / 4k \\ T_b \end{Bmatrix} \tag{5.35}$$

สมการ 5.35 สามารถลดอันดับลงเหลือ rank เท่ากับ 2

$$\begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} Q1 \\ Q2 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} \frac{L}{2k} \left(\frac{sL}{4} + q \right) \\ \frac{sL^2}{4k} + T_b \end{Bmatrix} \quad (5.36)$$

ซึ่งหาคำตอบได้เป็น

$$\begin{aligned} \begin{Bmatrix} Q1 \\ Q2 \end{Bmatrix} &= \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 2 \end{bmatrix}^{-1} \begin{Bmatrix} \frac{L}{2k} \left(\frac{sL}{4} + q \right) \\ \frac{sL^2}{4k} + T_b \end{Bmatrix} \\ &= \frac{1}{1} \begin{bmatrix} 2 & 1 \\ 1 & 1 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \frac{L}{2k} \left(\frac{sL}{4} + q \right) \\ \frac{sL^2}{4k} + T_b \end{Bmatrix} \\ &= \begin{Bmatrix} \frac{sL^2}{2k} + \frac{qL}{k} + T_b \\ \frac{3sL^2}{8k} + \frac{qL}{2k} + T_b \end{Bmatrix} \end{aligned} \quad (5.37)$$

ค่าอุณหภูมิที่จุดต่อทั้งหมดคือ

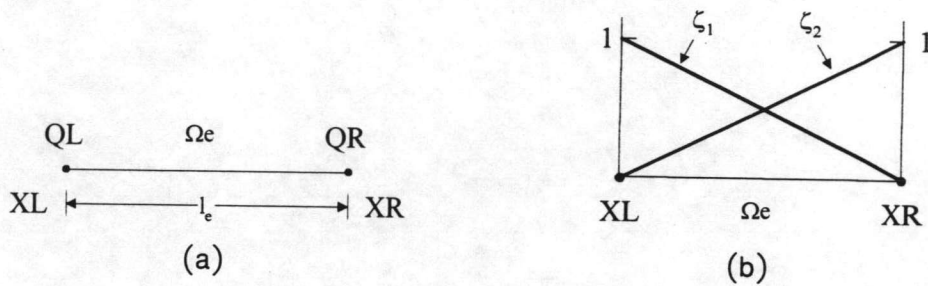
$$\begin{aligned} Q1 &= \frac{sL^2}{2k} + \frac{qL}{k} + T_b \\ Q2 &= \frac{3sL^2}{8k} + \frac{qL}{2k} + T_b \\ Q3 &= T_b \end{aligned} \quad (5.38)$$

จากคำตอบแม่นยำตรงโดยวิธีวิเคราะห์ที่ตำแหน่ง $x = 0$ และ $x = L/2$ จะได้ค่า $Q1$ และ $Q2$ เท่ากับคำตอบโดยวิธีไฟไนต์เอลิเมนต์ นั่นคือสำหรับปัญหานี้วิธีการไฟไนต์เอลิเมนต์หาคำคำตอบได้ถูกต้องเที่ยงตรงที่จุดต่อต่าง ๆ

การใช้วิธีการไฟไนต์เอลิเมนต์กับปัญหาความร้อน (Baker, 1991)

1. ปัญหาความร้อนในหนึ่งมิติ

ในหัวข้อนี้จะแสดงวิธีการพัฒนาสมการไฟไนต์เอลิเมนต์เพื่อให้ใช้กับปัญหาความร้อนทั่วไปในหนึ่งมิติโดยเริ่มจากการพัฒนาสมการไฟไนต์เอลิเมนต์ในเอลิเมนต์ทั่วไป Ω_e ซึ่งมีรายละเอียดดังแสดงในรูป 5.4



รูปที่ 5.3 รายละเอียดของเอลิเมนต์และฟังก์ชันการประมาณภายในเอลิเมนต์เชิงเส้น

โดย

XL และ XR แทนพิกัด x ของจุดต่อทางซ้ายและทางขวา มีความยาวเป็น l_e

QR และ QL เป็นค่าคำตอบโดยประมาณของจุดต่อ XR และ XL ตามลำดับ

การพัฒนาสมการไฟไนต์เอลิเมนต์สำหรับเอลิเมนต์ทั่วไปมักนิยมใช้ระบบพิกัดย่อยเพื่อความสะดวกในการอ้างอิงพิกัดภายในเอลิเมนต์

ให้ \bar{x} อยู่ในระบบพิกัดย่อย มีจุดเริ่มต้นที่ XL และมีความยาวเท่ากับ l_e ดังนั้น $\bar{x} = 0$ ที่ XL และ $\bar{x} = l_e$ ที่ XR จะได้ว่าอุณหภูมิในโดเมน Ω_e มีค่าโดยประมาณเท่ากับ

$$T_e(\bar{x}) = \left(1 - \frac{\bar{x}}{l_e}\right)QL + \left(\frac{\bar{x}}{l_e}\right)QR \quad (5.39)$$

ดังนั้นเมื่อ $\bar{x} = 0$, $T_e = QL$ และ $\bar{x} = l_e$, $T_e = QR$

กำหนดให้

$$\begin{aligned}\zeta_1 &\equiv \left(1 - \frac{\bar{x}}{l_e}\right) \\ \zeta_2 &\equiv \left(\frac{\bar{x}}{l_e}\right)\end{aligned}\tag{5.40}$$

รูป 5.3 b แสดงกราฟของฟังก์ชันเชิงเส้น ζ_1 และ ζ_2 ในสมการ 5.40 สังเกตได้ว่า ζ_i นั้นเป็นฟังก์ชันที่ถูกปรับค่า (normalized) ให้มีค่าสูงสุดเท่ากับ 1 และมีค่าต่ำสุดเท่ากับ 0 สำหรับทุก ๆ เอลิเมนต์ทั่วไป Ω_e จากสมการ 5.39 และ 5.40 จะได้ว่า

$$\begin{aligned}T_e(\bar{x}) &= \zeta_1 QL + \zeta_2 QR \\ &= \{\zeta_1, \zeta_2\} \begin{Bmatrix} QL \\ QR \end{Bmatrix}_e \\ &= \{\zeta_1, \zeta_2\} \{Q\}_e\end{aligned}\tag{5.41}$$

$\{Q\}_e$ คือเมตริกซ์แถวตั้ง (column matrix) ซึ่งเป็นค่าคำตอบของจุดต่อ มักนิยมใช้สัญลักษณ์ $\{N_k\}$ แทนฟังก์ชันพื้นฐาน (basis function) หรือฟังก์ชันการประมาณภายในเอลิเมนต์อันดับ k

$$\{N_{k=1}\} \equiv \begin{Bmatrix} \zeta_1 \\ \zeta_2 \end{Bmatrix}\tag{5.42}$$

ดังนั้นการประมาณค่าอุณหภูมิภายในเอลิเมนต์ด้วยฟังก์ชันพื้นฐานเชิงเส้นเขียนได้เป็น

$$\begin{aligned}T_e(x) &= \{\zeta_1, \zeta_2\} \{Q\}_e \\ &= \{N_1(\zeta_i)\}^T \{Q\}_e\end{aligned}\tag{5.43}$$

สัญลักษณ์ $\{.\}^T$ แทนเมตริกซ์แถวนอน (row matrix) ซึ่งเป็นทรานส์โพส (transpose) ของเมตริกซ์แถวตั้ง $\{.\}$

สมการลดอันดับกาแลอริคินจะมีพจน์อื่นที่กรัดของ $\{N_1(\zeta_i)\}$ และอนุพันธ์ของมันบน Ω_e อนุพันธ์ของ $\{N_1(\zeta_i)\}$ สามารถหาได้โดยกฎลูกโซ่

$$\begin{aligned}\frac{d}{dx} \{N_1(\zeta_i)\} &= \frac{d}{d\zeta_i} \{N_1(\zeta_i)\} \frac{d\zeta_i}{dx} \frac{d\bar{x}}{dx} \quad 1 \leq i \leq 2 \\ &= \begin{cases} \begin{Bmatrix} -1 \\ 0 \end{Bmatrix} l_e^{-1}(1) & \text{for } i = 1 \\ \begin{Bmatrix} 0 \\ 1 \end{Bmatrix} l_e^{-1}(1) & \text{for } i = 2 \end{cases} \\ &= \frac{1}{l_e} \begin{Bmatrix} -1 \\ 1 \end{Bmatrix}\end{aligned}\tag{5.44}$$

$T^N(x)$ จะถูกแทนด้วยการประมาณอุณหภูมิ T^h ซึ่งอยู่ในรูปผลรวมของอุณหภูมิในแต่ละเอลิเมนต์ $T_e(x)$

$$T^h = \bigcup_e T_e(x) = \sum_e T_e(x) \text{ โดยไม่เกิดการซ้อนกันของขอบเขต} \quad (5.45)$$

T_e ไม่สามารถรวมกันแบบธรรมดาเพราะจะทำให้เกิดการซ้ำซ้อนกันที่ค่าขอบเขต การรวมโดยไม่ให้เกิดการซ้อนทับ (overlap) เรียกว่า ยูเนียน (union) และแทนด้วยสัญลักษณ์ \cup จากสมการลดอันดับกาเลอร์คินในรูป

$$S = \sum_{j=1}^N \left(\int_0^L \frac{d\phi_i}{dx} k \frac{d\phi_j}{dx} \right) - \int_0^L s \phi_i dx - q \phi_i \Big|_0^L = 0, \quad 1 \leq i \leq N$$

หลังจากแทน $\phi_i(x)$ ด้วย $\{N_k(\xi_i)\}$ แล้วจะได้สมการไฟไนต์เอลิเมนต์คือ

$$S^h = \sum_{e=1}^M \left[\sum_{j=1}^2 \int_{\Omega_e} \frac{dN_i}{dx} k \frac{dN_j}{dx} dx Q_j^e - \int_{\Omega_e} N_i s dx - k \frac{dT}{dx} N_i \delta_{eM} + k \frac{dT}{dx} N_i \delta_{e1} \right], \quad 1 \leq i \leq 2 \quad (5.46)$$

การรวมอินทิเกรนของแต่ละเอลิเมนต์ Ω_e ในสมการ 5.46 จะใช้วิธีพิเศษคือ รวมกันตามแถวในเมตริกซ์ระบบรวม เรียกว่าการประกอบ (assembly) ซึ่งมีแนวความคิดเดียวกับยูเนียนคือเป็นการโดยไม่เกิดการซ้อนกันของขอบเขต จะใช้สัญลักษณ์ S_e เพื่อให้แตกต่างจากการรวมแบบสเกลลาร์ สมการ 5.46 เขียนใหม่ได้เป็น

$$S^h = S_e \left(\int_{\Omega_e} \frac{d\{N_k\}}{dx} k \frac{d\{N_k\}^T}{dx} dx \{Q\}_e - \int_{\Omega_e} \{N_k\} s_e dx - k \frac{dT}{dx} \begin{Bmatrix} -\delta_{e1} \\ \delta_{eM} \end{Bmatrix} \right) \equiv \{0\} \quad (5.47)$$

พจน์แรกเป็นเมตริกซ์ที่เกี่ยวกับการนำความร้อนในเอลิเมนต์ (element conductivity matrix) แทนด้วยสัญลักษณ์ $[K]_e$ พจน์ที่เกี่ยวกับแหล่งกำเนิดความร้อนและการพาความร้อนที่ขอบเขตเป็นพจน์ที่ผู้ใช้ต้องป้อนข้อมูล จะเรียกผลรวมของพจน์กลุ่มนี้ว่า โหลดเวกเตอร์ (element column load matrix) และใช้สัญลักษณ์ $\{b\}_e$ สมการเขียนอยู่ในรูปทั่วไปได้คือ

$$S_e ([K]_e \{Q\}_e - \{b\}_e) = \{0\} \quad (5.48)$$

เมตริกซ์การนำความร้อนคือ

$$[K]_e \equiv \int_{\Omega_e} \frac{d\{N_1\}}{dx} k \frac{d\{N_1\}^T}{dx} dx \quad (5.49)$$

สามารถคำนวณได้ดังนี้

$$\begin{aligned} [K]_e &= k \int_0^{l_e} \frac{1}{l_e} \begin{Bmatrix} -1 \\ 1 \end{Bmatrix} \frac{1}{l_e} \{-1 \quad 1\} dx \\ &= \frac{k}{l_e} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix} \end{aligned} \quad (5.50)$$

พจน์การกระจาย (distribution) แหล่งความร้อนคือ

$$\{b\}_e \equiv \int_{\Omega_e} \{N_1\} s_e dx \quad (5.51)$$

สมมติให้ s_e มีค่าคงที่จึงดึงออกนอกอินทิกรัลได้ และ $d\bar{x} = dx$ จะได้

$$\begin{aligned} \{b\}_e &= s \int_{\Omega_e} \begin{Bmatrix} \zeta_1 \\ \zeta_2 \end{Bmatrix} dx = s \int_0^{l_e} \begin{Bmatrix} 1 - \bar{x}/l_e \\ \bar{x}/l_e \end{Bmatrix} dx \\ &= sl_e \begin{Bmatrix} 1/2 \\ 1/2 \end{Bmatrix} \end{aligned} \quad (5.52)$$

สมการของ $[K]_e$ และ $\{b\}_e$ ประกอบกันเป็นชุดเมตริกซ์สำคัญของเอลิเมนต์ (element master matrix library) สำหรับการใชัพังกัชั้นพื้นฐานเชิงเส้น (linear basis) พจน์กระแสความร้อน (heat flux) เป็นเพียงการคำนวณสภาวะที่ขอบเขตโดยไม่ต้องอินทิเกรตสำหรับกรณีปัญหา 1 มิติ ดังนั้น อัลกอริทึมสำหรับการแบ่งรูปร่างลักษณะ Ω^h ใด ๆ เมื่อโดเมนอยู่ในช่วง $0 \leq x \leq L$ คือ

$$\begin{aligned} S_e([K]_e \{Q\}_e - \{b\}_e) &= \{0\} \\ &= S_e \left(\frac{k}{l_e} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix} \{Q\}_e - \frac{sl_e}{2} \begin{Bmatrix} 1 \\ 1 \end{Bmatrix} - k \frac{dT}{dx} \begin{Bmatrix} -\delta_{e1} \\ \delta_{eM} \end{Bmatrix} \right) \end{aligned} \quad (5.53)$$

การนำความร้อนโดยมีการพาความร้อนที่ขอบเขต

ในกรณีนี้จะสร้างอัลกอริทึมสำหรับปัญหาที่มีการพาความร้อนที่ขอบเขต รวมทั้งปรับปรุงให้สามารถใช้ k และ s ที่มีค่าแปรตามระยะทางได้ด้วย ปัญหาที่กล่าวมานี้มีสมการคือ

$$L(T) = -\frac{d}{dx} \left[k(x) \frac{dT}{dx} \right] + s(x) = 0, \quad \Omega = (0 < x < L) \quad (5.54)$$

$$l(T) = k \frac{dT}{dn} + h(T - T_r) = 0, \quad \partial \Omega_1 \quad (5.55)$$

$$T(x_b) = T_b, \quad \partial \Omega_2 \quad (5.56)$$

$k(x)$ และ $s(x)$ มีค่าแปรตามระยะทาง h เป็นค่าสัมประสิทธิ์การพาความร้อนสำหรับการแลกเปลี่ยนพลังงานกับตัวกลางที่อุณหภูมิอ้างอิง T_r dT/dn เป็นอนุพันธ์ในทิศทางตั้งฉาก ตัวอย่างเช่น $\pm dT/dx$ บน $\partial\Omega$ Ω เป็นโดเมนของปัญหา มีขอบเขตเป็น $\partial\Omega$ ซึ่งเกิดจากผลรวมโดยไม่มี

การซ้อนกันของ $\partial\Omega_1$ และ $\partial\Omega_2$ ซึ่งก็คือยูเนียน \cup

สมการกาเลอร์คินของปัญหาจะเป็นดังนี้

$$\begin{aligned} S &= \int_{\Omega} \phi_i L(T^N) dx \quad \text{for } 1 \leq i \leq N \\ &= \int_{\Omega} \phi_i \left[-\frac{d}{dx} \left(k(x) \frac{dT^N}{dx} \right) - s(x) \right] dx \\ &= \int_{\Omega} \left[\frac{d\phi_i}{dx} k(x) \frac{dT^N}{dx} - \phi_i s(x) \right] dx - \int_{\partial\Omega} \phi_i \left(k \frac{dT}{dn} \right) d\sigma \\ &= \int_{\Omega} \left[\frac{d\phi_i}{dx} k(x) \frac{dT^N}{dx} - \phi_i s(x) \right] dx + \int_{\partial\Omega_1} \phi_i h(T^N - T_r) d\sigma \\ &\quad - \int_{\partial\Omega_2} \phi_i k \frac{dT}{dn} d\sigma = 0 \end{aligned} \quad (5.57)$$

และได้สมการไฟไนต์เอลิเมนต์เป็น

$$\begin{aligned} S^h &= S_e \left[\int_{\Omega_e} \frac{d\{N_k\}}{dx} k_e(x) \frac{d\{N_k\}^T}{dx} dx \{Q\}_e - \int_{\Omega_e} \{N_k\} s_e(x) dx \right. \\ &\quad \left. + \int_{\partial\Omega_1} \{N_k\} h(\{N_k\}^T \{Q\}_e - T_r) d\sigma - \int_{\partial\Omega_2} \{N_k\} k \frac{dT^h}{dn} d\sigma \right] \\ &= \{0\} \end{aligned} \quad (5.58)$$

เนื่องจาก $k_e(x)$ และ $s_e(x)$ เป็นมีค่าแปรตามระยะทางจึงไม่สามารถดึงออกนอกอินทิกรัลได้ จากความรู้ที่ว่าฟังก์ชันพื้นฐานสามารถใช้ในการประมาณค่าข้อมูลใด ๆ ดังนั้น

$$k_e(x) = \{N_k(\zeta_i)\}^T \{K\}_e \quad (5.59)$$

$$s_e(x) = \{N_k(\zeta_i)\}^T \{S\}_e \quad (5.60)$$

เวกเตอร์(เมตริกซ์แถวตั้ง) $\{K\}_e$ จะประกอบด้วยค่าการนำความร้อนที่จุดต่อในเอลิเมนต์ $\{S\}_e$ จะเป็นค่าของแหล่งความร้อนที่จุดต่อใน Ω_e จาก 5.59 - 5.60 สามารถคำนวณ $[K]_e$ ต่อไปได้

$$\begin{aligned} [K]_e &= \int_{\Omega_e} \frac{d\{N_1\}}{dx} k_e(x) \frac{d\{N_1\}^T}{dx} dx \\ &= \frac{1}{l_e^2} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix} \int_{\Omega_e} k_e(x) dx \end{aligned} \quad (5.61)$$

$$\begin{aligned} \int_{\Omega_e} k_e(x) dx &= \int_{\Omega_e} \{N_1\}^T dx \{K\}_e = \int_{\Omega_e} \{\zeta_1 \quad \zeta_2\} dx \{K\}_e \\ &= l_e \left\{ \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \right\} \{K\}_e = l_e \left(\frac{KL}{2} + \frac{KR}{2} \right) \end{aligned} \quad (5.62)$$

KL และ KR เป็นค่าสัมประสิทธิ์การนำความร้อนที่จุดต่อทางซ้ายและทางขวาบน Ω_e จากสมการ 5.62 จะเห็นได้ว่าการประมาณ $k_e(x)$ ด้วยฟังก์ชันพื้นฐานเชิงเส้นได้ผลเท่ากับค่าเฉลี่ยของ KL และ KR นั้นเอง สุดท้ายได้เมตริกซ์การนำความร้อนเป็น

$$[K]_e = \frac{1}{l_e} \left\{ \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \right\} \{K\}_e \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix} \quad (5.63)$$

พจน์แหล่งกำเนิดความร้อนก็ใช้วิธีทำนองเดียวกัน

$$\begin{aligned} \{b\}_e &= \int_{\Omega_e} \{N_1\} q_e(x) dx = \int_{\Omega_e} \{N_1\} \{N_1\}^T dx \{S\}_e \\ &= \frac{l_e}{6} \begin{bmatrix} 2 & 1 \\ 1 & 2 \end{bmatrix} \{S\}_e \end{aligned} \quad (5.65)$$

ในปัญหา 1 มิติ พจน์การพาความร้อนที่ขอบเขตจะปรากฏที่ปลายทั้งข้างใดข้างหนึ่งของเอลิเมนต์ คือที่ $x=0$ หรือ $x=L$

สมมติให้การพาความร้อนนี้เกิดที่เอลิเมนต์ $\Omega_{e=1}$ ดังนั้นการพาความร้อนจะเกิดที่ XL

$$\begin{aligned} \int_{\Omega_{e=1}} \{N_1\} h \{N_1\}^T \{Q\}_e - T_r \} d\sigma &= \int_{\Omega_{e=1}} \begin{Bmatrix} \zeta_1 \\ \zeta_2 \end{Bmatrix} h \{ \zeta_1, \zeta_2 \} \{Q\}_e - T_r \} d\sigma \\ &= \int_{\Omega_{e=1}} \begin{Bmatrix} 1 \\ 0 \end{Bmatrix} h \{ 1, 0 \} \{Q\}_e - T_r \} d\sigma \\ &= h \left(\begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{bmatrix} \{Q\}_e - T_r \begin{Bmatrix} 1 \\ 0 \end{Bmatrix} \right)_{e=1} \end{aligned} \quad (5.66)$$

เนื่องจาก $\zeta_2 = 0$ และ $\zeta_1 = 1$ ที่ XL ทำให้อินทิกรัลลดรูปเป็นเพียงการคำนวณที่จุดปลาย ถ้าแทนค่า 1 ด้วย e_1 แล้วสมมติให้การพาความร้อนเกิดขึ้นที่ XR บ้าง จากนั้นดำเนินการเช่นเดียวกัน เมตริกซ์การนำความร้อนต้นแบบ (thermal convection master matrix) ของเอลิเมนต์จะเป็น

$$[H]_e = h_e \begin{bmatrix} \delta_{e1} & 0 \\ 0 & \delta_{eM} \end{bmatrix} \quad (5.67)$$

$$\{b\}_e = h_e T_r \begin{Bmatrix} \delta_{e1} \\ \delta_{eM} \end{Bmatrix} \quad (5.68)$$

δ_{e1} จะมีค่าเป็น 1 เมื่อคำนวณในเอลิเมนต์ $\Omega_{e=1}$ ในเอลิเมนต์อื่น ๆ จะเท่ากับศูนย์ δ_{eM} ก็เช่นเดียวกันมีค่าเป็น 1 ในเอลิเมนต์ $\Omega_{e=M}$ และมีค่าเป็นศูนย์ในเอลิเมนต์อื่น ๆ

อัลกอริทึมสำหรับปัญหาการถ่ายโอนความร้อนทั่วไปเมื่อใช้ฟังก์ชันการประมาณภายใน
เชิงเส้นคือ

$$S_e \left(([K]_e + [H]_e) \{Q\}_e - \{f(s, h, T_r)\}_e \right) = \{0\} \quad (5.69)$$

ความถูกต้องของผลลัพธ์ขึ้นอยู่กับความเหมาะสมของการแบ่งโดเมน (discretization) หรือ
การแบ่งเมชของปัญหา การแบ่งเมชที่ไม่ดีจะทำให้ผลลัพธ์มีความผิดพลาดมาก ควรมีการปรับ
ย้ายหรือเพิ่มจำนวนเมชในบริเวณที่มีการเปลี่ยนแปลงอย่างรวดเร็ว ในระยะหลังมานี้หัวข้อทาง
คณิตศาสตร์เกี่ยวกับการใช้เมชแบบปรับเปลี่ยน (adaptive mesh refinement) ได้รับความสนใจเป็น
อย่างมาก

2. ไฟไนต์เอลิเมนต์ในสองมิติ

การสร้างสมการเมตริกซ์ใน 1 มิติที่กล่าวมาแล้วนั้นครอบคลุมพื้นฐานหลักการของวิธีการไฟไนต์เอลิเมนต์ วิธีการใน 2 และ 3 มิติจะมีเพียงรายละเอียดบางอย่างเท่านั้นที่ต่างออกไป

โดยทั่วไปการหาผลเฉลยโดยประมาณด้วยวิธีไฟไนต์เอลิเมนต์จากสมการดิฟเฟอเรนเชียลจะได้สมการเมตริกซ์ระบบรวมดังนี้เสมอสำหรับปัญหาภาวะคงที่

$$[K + H]\{Q\} = \{b\} \quad (5.70)$$

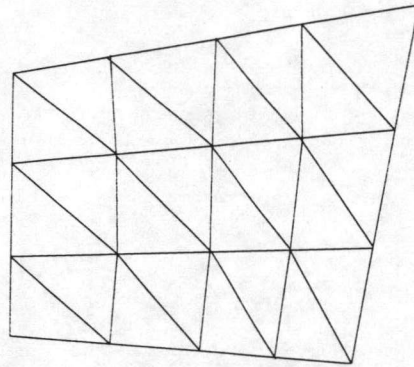
หรือเทียบได้กับ

$$S_e \left([K + H]_e \{Q\}_e - \{b\}_e \right) = \{0\} \quad (5.71)$$

เอลิเมนต์รูปสามเหลี่ยม (triangular finite element mesh)

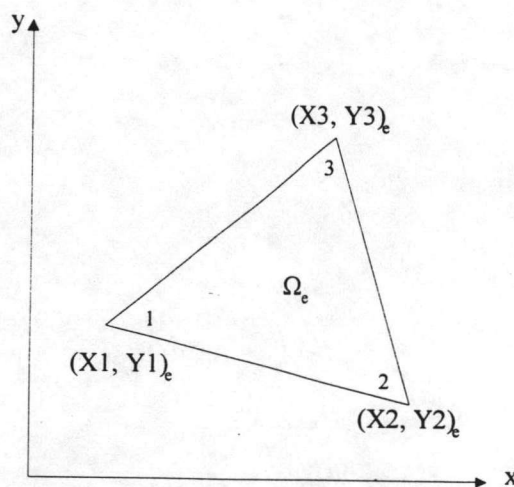
เอลิเมนต์รูปสามเหลี่ยมเป็นแบบที่ง่ายที่สุด สามารถใช้ในการจำลองปัญหาทั่วไป เช่น ปัญหาโครงสร้าง ปัญหาความร้อน ปัญหาการไหล ฯลฯ วิธีไฟไนต์เอลิเมนต์แต่เดิมจะใช้เอลิเมนต์รูปสามเหลี่ยมในการวิเคราะห์การเคลื่อนตัว (displacement field) ของโครงสร้างอากาศยาน แต่เนื่องเอลิเมนต์สามเหลี่ยมเป็นเอลิเมนต์อย่างง่ายจึงต้องใช้เอลิเมนต์เป็นจำนวนมากเพื่อให้ได้ผลเฉลยโดยประมาณที่เที่ยงตรง

ขั้นแรกของการแบ่งรูปร่างลักษณะมักจะแบ่งโดเมน Ω ออกเป็นพื้นที่ซึ่งค่อนข้างใหญ่จำนวนหนึ่ง เรียกพื้นที่นั้นว่ามาโครโดเมน แทนด้วยสัญลักษณ์ Ω^H มาโครโดเมนแต่ละอันจะถูกแบ่งต่อไปเป็นเอลิเมนต์สามเหลี่ยมหรืออาจเรียกว่าเมชสามเหลี่ยม พื้นที่สี่เหลี่ยมสามารถแบ่งเป็นเอลิเมนต์สามเหลี่ยมโดยการลากเส้นเชื่อมในแนวทแยงมุมของสี่เหลี่ยมแต่ละรูป เอลิเมนต์สามเหลี่ยมที่ดีควรมีความยาวด้านต่าง ๆ ใกล้เคียงกัน ควรหลีกเลี่ยงเอลิเมนต์ที่มีลักษณะยาวและแคบ รูปที่ 5.5 แสดงมาโครโดเมนทั่วไปที่เป็นพื้นที่สี่ด้าน (quadrilateral region) ถูกแบ่งเป็นเอลิเมนต์สามเหลี่ยม Ω_e



รูปที่ 5.4 พื้นที่สี่ด้าน (quadrilateral region) ถูกแบ่งเป็นเอลิเมนต์สามเหลี่ยม

พื้นที่สี่ด้าน (quadrilateral region) สามารถแบ่งเป็นเอลิเมนต์สามเหลี่ยมจำนวน $2(I-1)(J-1)$ เอลิเมนต์ โดย I และ J เป็นจำนวนของจุดต่อบนด้านประชิด พื้นที่มาโครรูปสามเหลี่ยม Ω' สามารถแบ่งได้ $(I-1)^2$ เอลิเมนต์ เมื่อ I เป็นจำนวนจุดต่อบนด้าน ๆ หนึ่ง เราจะกำหนดหมายเลขให้จุดต่อของเอลิเมนต์เป็น 1, 2 และ 3 โดยมีการเรียงลำดับทวนเข็มนาฬิกา สามเหลี่ยมด้านตรง (straight-sided triangular) จะมีจุดยอด 3 จุด รูป 5.5 จะแสดงการจัดวางจุดต่อ



รูปที่ 5.5 เอลิเมนต์รูปสามเหลี่ยมทั่วไป

เช่นเดียวกับกรณี 1 มิติ การสร้างเมชให้มีจำนวนเพียงพอเป็นสิ่งสำคัญเพื่อให้ได้ผลลัพธ์ที่เที่ยงตรง เอลิเมนต์สามเหลี่ยมสามารถสร้างด้วยมือได้ง่ายในกรณีที่รูปร่างลักษณะของปัญหาไม่ซับซ้อน แต่ในกรณีที่โดเมนมีรูปร่างซับซ้อนอาจจะต้องทดลองสร้างเมชหลายครั้งเพื่อที่จะให้ได้

เมฆที่เหมาะสมเพื่อให้ได้คำตอบซึ่งมีความผิดพลาดอยู่ในช่วงที่ยอมรับได้ การสร้างเมฆที่หนาแน่นด้วยมือเป็นเรื่องน่าเบื่อหน่ายเนื่องจากจะต้องกำหนดคพิกัด (X_i, Y_i) ของจุดยอดทั้งสามให้ถูกต้องทุกเอลิเมนต์

การแบ่งเอลิเมนต์ด้วยคอมพิวเตอร์เป็นสิ่งที่มีความจำเป็นสำหรับปัญหา 2 มิติและ 3 มิติ โปรแกรมจะสร้างพิกัด $\{X, Y\}$ สำหรับจุดต่อของเอลิเมนต์ทั้งหมดให้โดยอัตโนมัติหลังจากผู้ใช้ได้ป้อนข้อมูลรูปร่างลักษณะและขอบเขตของปัญหา

ฟังก์ชันการประมาณภายใน

ฟังก์ชันทดลอง 2 มิติมีรูปแบบเป็น $\phi_i(x, y)$, $1 \leq i \leq N$ และ $1 \leq j \leq n=2$ สมการ 5.11 สามารถขยายให้ใช้งานใน 2 มิติได้คือ

$$T^N(x, y) = \sum_{i=1}^N a_i \phi_i(x, y) \quad (5.72)$$

ซึ่งคล้ายกับในกรณี 1 มิติ วิธีการไฟไนต์เอลิเมนต์จะแปลงชุดของฟังก์ชันทดลอง ϕ เป็นฟังก์ชันพื้นฐาน $\{N_k(\zeta_i)\}$ สำหรับเอลิเมนต์รูปสามเหลี่ยม Ω_e

ฟังก์ชันการประมาณเชิงเส้น

ฟังก์ชันพื้นฐานอันดับหนึ่ง $\{N_1\}$ ประกอบด้วยโพลิโนเมียลเชิงเส้นในรูปของ ζ_i โดย ζ_i เป็นระบบพิกัดย่อยในเอลิเมนต์สามเหลี่ยม Ω_e โพลิโนเมียลเชิงเส้นในระบบแกนรวมคือ

$$T_e(x, y) = a_1 + a_2x + a_3y \quad (5.73)$$

เอลิเมนต์ Ω_e มีจุดยอด 3 จุด ใช้สัญลักษณ์ $Q_e = \{Q_1, Q_2, Q_3\}_e^T$ แทนตัวไม่รู้ค่าที่จุดต่อเหล่านั้น สมการ 5.73 ในระบบพิกัดธรรมชาติ (local natural coordinate) คือ

$$\begin{aligned} T_e(\zeta_i) &= \zeta_1 Q_1 + \zeta_2 Q_2 + \zeta_3 Q_3 \\ &= \{\zeta_1, \zeta_2, \zeta_3\} \begin{Bmatrix} Q_1 \\ Q_2 \\ Q_3 \end{Bmatrix}_e \\ &= \{N_1(\zeta_i)\}^T \{Q\}_e \end{aligned} \quad (5.74)$$

รูปแบบของสมการ 5.74 นี้พิสูจน์ว่าฟังก์ชันพื้นฐานเชิงเส้นสองมิติเป็นส่วนขยายของฟังก์ชันพื้นฐานเชิงเส้นหนึ่งมิติ(ทบทวนสมการ 5.43) โดยตรง

เมื่อให้ n เป็นจำนวนมิติ ฟังก์ชันพื้นฐานหรือฟังก์ชันประมาณภายในเอลิเมนต์ใน 1 มิติและ 2 มิติคือ

$$n=1: \{N_1(\zeta_i)\} = \begin{Bmatrix} \zeta_1 \\ \zeta_2 \end{Bmatrix} = \{\zeta_i\} \quad 1 \leq i \leq 2 = n+1 \quad (5.43)$$

$$n=2: \{N_1(\zeta_i)\} = \begin{Bmatrix} \zeta_1 \\ \zeta_2 \\ \zeta_3 \end{Bmatrix} = \{\zeta_i\} \quad 1 \leq i \leq 3 = n+1 \quad (5.75)$$

ในกรณีฟังก์ชันพื้นฐานสามมิติ ($n = 3$) ซึ่งเอลิเมนต์เป็นรูปทรงสี่หน้า (tetrahedral element) ฟังก์ชันพื้นฐานก็จะมีรูปแบบทำนองเดียวกันคือ $\{N_1\} = \{\zeta_i\}$ $1 \leq i \leq 4 = n+$

ขั้นตอนพื้นฐานต้องหาวาระบบพิกัดธรรมชาติ ζ_i ในเอลิเมนต์รูปสามเหลี่ยมมีรูปฟังก์ชันเป็นอย่างไร โดยการแทนค่าที่จุดต่อต่าง ๆ และดึงตัวร่วม $\{Q\}_e$ ออก

$$\begin{aligned} T_e(x = X_1, y = Y_1) &\equiv Q1 = a_1 + a_2 X_1 + a_3 Y_1 \\ T_e(x = X_2, y = Y_2) &\equiv Q2 = a_1 + a_2 X_2 + a_3 Y_2 \\ T_e(x = X_3, y = Y_3) &\equiv Q3 = a_1 + a_2 X_3 + a_3 Y_3 \end{aligned} \quad (5.76 a)$$

ซึ่งจะได้เป็นสมการเมตริกซ์ขนาด 3×3

$$\begin{bmatrix} 1 & X1 & Y1 \\ 1 & X2 & Y2 \\ 1 & X3 & Y3 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} a_1 \\ a_2 \\ a_3 \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} Q1 \\ Q2 \\ Q3 \end{Bmatrix} \quad (5.76 b)$$

แก้สมการหาค่า a_1 , a_2 และ a_3 ได้เป็น

$$\begin{aligned} a_1 &= \frac{(X_2 Y_3 - X_3 Y_2) Q1 + (X_3 Y_1 - X_1 Y_3) Q2 + (X_1 Y_2 - X_2 Y_1) Q3}{2A_e} \\ a_2 &= \frac{(Y_2 - Y_3) Q1 + (Y_3 - Y_1) Q2 + (Y_1 - Y_2) Q3}{2A_e} \\ a_3 &= \frac{(X_3 - X_2) Q1 + (X_1 - X_3) Q2 + (X_2 - X_1) Q3}{2A_e} \end{aligned} \quad (5.77)$$

ตัวหาร $2A_e$ ในสมการ 5.77 คือ 2 เท่าของพื้นที่สามเหลี่ยม ซึ่งคำนวณได้จากดีเทอร์มิแนนต์ของเมตริกซ์จอร์ส [.] ในสมการ 5.76 b

$$\det[.] = 2A_e = (X_1Y_2 - X_2Y_1) - (X_3Y_1 - X_1Y_3) + (X_2Y_3 - X_3Y_2) \quad (5.78)$$

แทนค่า a_1, a_2 และ a_3 ในสมการ 5.76 a แล้วดึงตัวร่วม $\{Q\}_e$ ออกแล้วเทียบกับสมการ (5.74) จะได้ว่า

$$\begin{aligned} \zeta_1 &= \frac{(X_2Y_3 - X_3Y_2)_e + (Y_2 - Y_3)_e x + (X_3 - X_2)_e y}{2A_e} \\ \zeta_2 &= \frac{(X_3Y_1 - X_1Y_3)_e + (Y_3 - Y_1)_e x + (X_1 - X_3)_e y}{2A_e} \\ \zeta_3 &= \frac{(X_1Y_2 - X_2Y_1)_e + (Y_1 - Y_2)_e x + (X_2 - X_1)_e y}{2A_e} \end{aligned} \quad (5.79)$$

ดังนั้นฟังก์ชันธรรมชาติ ζ_i บนเอลิเมนต์สามเหลี่ยมจะเป็นฟังก์ชันเชิงเส้นของพิกัด $(X_i, Y_i)_e$, $1 \leq i \leq 3$ ของเอลิเมนต์, พื้นที่ของเอลิเมนต์ A_e และพิกัดในระบบพิกัดใหญ่ (x, y)

การนำความร้อนในสภาวะคงที่

สมการการถ่ายเทความร้อนใน 2 มิติคือ

$$\begin{aligned} L(T) &= -\frac{\partial}{\partial x} \left(k \frac{\partial T}{\partial x} \right) - \frac{\partial}{\partial y} \left(k \frac{\partial T}{\partial y} \right) - s \\ &\equiv -\nabla \cdot k \nabla T - s = 0 \quad \text{on } \Omega \subset \mathbb{R}^2 \end{aligned} \quad (5.80)$$

$$l(t) = -k \nabla T \cdot \mathbf{n} - q_n = 0 \quad \text{on } \partial \Omega_1 \quad (5.81)$$

$$T(x_b) = T_b \quad \text{on } \partial \Omega_2 \quad (5.82)$$

บรรทัดที่ 2 ในสมการ 5.80 มีการใช้ตัวดำเนินการเกรเดียนท์ (gradient operator) ซึ่งกำหนดเป็น $\nabla \equiv \mathbf{i} \partial / \partial x + \mathbf{j} \partial / \partial y$ สัญลักษณ์ $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ อ่านว่าบริเวณ Ω อยู่ในอวกาศ 2 มิติ (Euclidean space) \mathbb{R}^2 เมื่อสำหรับค่าสัมประสิทธิ์การนำความร้อนที่เป็นบวก, $k = k(x, y) > 0$ สมการ (5.80) จะเป็นสมการอีลิปติก (elliptic equation) สภาวะขอบเขตทั้งหมดรวมกันจะต้องครอบคลุมขอบเขตทั้งหมดของรูปร่างลักษณะของปัญหา นั่นคือยูเนียนของสมการ (5.81) และ (5.82) จะต้องครอบคลุม Ω \mathbf{n} เป็นเวกเตอร์ตั้งฉากหนึ่งหน่วย (outward-pointing unit normal vector) \mathbf{i} และ \mathbf{j} จะมีทิศขนานกับแกน x และแกน y $s = s(x, y)$ เป็นแหล่งความร้อนภายใน q_n เป็นกระแสความร้อนไหลออกกึ่งที่บนขอบเขต $\partial \Omega_1$ และ $T_b = T_b(x, y)$ บนขอบเขต $\partial \Omega_2$ เป็นอุณหภูมิคงที่ (Dirichlet condition)

ดำเนินการวิธีถ่วงน้ำหนักเศษตกค้างกับสมการ 5.80

$$\begin{aligned}
 S &= \int_{\Omega} \phi_i(x, y) L(T^N) dt \equiv 0 \\
 &= \int_{\Omega} \phi_i (-\nabla \cdot k \nabla T^N - s) dt \\
 &= \int_{\Omega} (\nabla \phi_i \cdot k \nabla T^N - \phi_i s) dt - \int_{\partial \Omega} \phi_i k \nabla T^N \cdot \mathbf{n} d\sigma \\
 &= \int_{\Omega} (\nabla \phi_i \cdot k \nabla T^N - \phi_i s) dt - \int_{\partial \Omega} \phi_i q_n d\sigma \\
 &\quad - \int_{\partial \Omega} \phi_i k \nabla T^N \cdot \mathbf{n} d\sigma
 \end{aligned} \tag{5.83}$$

แทนที่ $\phi_i(x, y)$ ด้วยฟังก์ชันพื้นฐาน $\{N_k(\zeta_i)\}$ ได้สมการไฟไนต์เอลิเมนต์ดังนี้

$$\begin{aligned}
 S^h &= S_e \left(\int_{\Omega_e} \nabla \{N_k\} \cdot k_e \nabla \{N_k\}^T dt \{Q\}_e \right. \\
 &\quad \left. - \int_{\Omega_e} \{N_k\} s_e dt + \int_{\partial \Omega_e} \{N_k\} h_n d\sigma - \int_{\partial \Omega_e} \{N_k\} \cdot k_e \nabla T_e \cdot \mathbf{n} d\sigma \right) = \{0\}
 \end{aligned} \tag{5.84}$$

อินทิกรัลพจน์แรกเป็นเมตริกซ์การนำความร้อนของเอลิเมนต์ $[K]_e$ รวมพจน์ที่เหลือทั้งหมดไว้ในเมตริกซ์แถวตั้งของข้อมูล $\{b\}_e$ ดังนั้นสมการ 5.84 เขียนได้ในรูป

$$S_e([K]_e \{Q\}_e - \{b\}_e) = \{0\} \tag{5.85}$$

ซึ่งมีรูปแบบเหมือนในสมการ 1 มิติทุกประการ

เมื่อเลือกฟังก์ชันพื้นฐานเป็นฟังก์ชันเชิงเส้น ($k=1$) แล้ว เมตริกซ์การนำความร้อนคือ

$$\begin{aligned}
 [K]_e &= \int_{\Omega_e} \nabla \{N_1\} \cdot k_e \{N_1\}^T dt \\
 &= \nabla \{N_1\} \cdot \{N_1\}^T \int_{\Omega_e} k_e dt
 \end{aligned} \tag{5.86}$$

เนื่องจาก $\{N_1\}$ เป็นโพลิโนเมียลเชิงเส้น อนุพันธ์อันดับหนึ่งของ $\{N_1\}$ จึงเป็นค่าคงที่และดึงออกนอกอินทิกรัลได้

ใช้กฎลูกโซ่เพื่อหาค่าอนุพันธ์

$$\begin{aligned}
 \nabla \{N_1\} &\equiv \mathbf{i} \frac{\partial \{N_1\}}{\partial x} + \mathbf{j} \frac{\partial \{N_1\}}{\partial y} \\
 &= \mathbf{i} \frac{\partial \{N_1\}}{\partial \zeta_i} \frac{\partial \zeta_i}{dx} + \mathbf{j} \frac{\partial \{N_1\}}{\partial \zeta_i} \frac{\partial \zeta_i}{dy}, \quad 1 \leq i \leq 3
 \end{aligned} \tag{5.87}$$

จากสมการ (5.75) พจน์ $\frac{\partial \{N_1\}}{\partial \zeta_i}$ ในสมการ (5.87) มีค่าเป็น

$$\frac{\partial \{N_1\}}{\partial \zeta_i} = \begin{cases} \{1, 0, 0\}^T, & i=1 \\ \{0, 1, 0\}^T, & i=2 \\ \{0, 0, 1\}^T, & i=3 \end{cases} \tag{5.88}$$

พจน์ $\partial \zeta_i / \partial x$ และ $\partial \zeta_i / \partial y$ นั้นบ่งอย่างชัดเจนว่า ζ_i นั้นขึ้นต่อ x และ y นั่นคือ $\zeta_i = \zeta_i(x, y) = \zeta_i(x_j), 1 \leq j \leq n = 2$

ยาโคเบียนของการแปลงเอลิเมนต์ (Jacobian of element transformation) $\zeta_i = \zeta_i(x_j)$ ถูกกำหนดให้เท่ากับเมตริกซ์ที่มีสมาชิกเป็น $\partial \zeta_i / \partial x_j$

$$[J]_e = \left[\frac{\partial \zeta_i}{\partial x_j} \right]_e, \quad 1 \leq i \leq n+1, \quad 1 \leq j \leq n \quad (5.89)$$

จากสมการ (5.79)

$$\left[\frac{\partial \zeta_i}{\partial x_j} \right]_e = \frac{1}{2A_e} \begin{bmatrix} Y_2 - Y_3 & X_3 - X_2 \\ Y_3 - Y_1 & X_1 - X_3 \\ Y_1 - Y_3 & X_2 - X_1 \end{bmatrix}_e \quad (5.90)$$

ดังนั้นการแปลงยาโคเบียนจึงเป็นเพียงผลต่างระหว่างพิกัดของจุดต่อ $(X_i, Y_i)_e$ ใน Ω_e หาด้วยสองเท่าของพื้นที่เอลิเมนต์

จากสมการ (5.88) และ (5.90) เราคำนวณหาค่า $\nabla \{N_i\} \cdot \{N_i\}^T$ ได้ และจากสมการ 5.87 โปรดักซ์ของสองพจน์นี้คือ

$$\begin{aligned} & \nabla \{N_i\} \cdot \{N_i\}^T \\ &= \left(\mathbf{i} \frac{\partial \{N_i\}}{\partial \zeta_i} \frac{\partial \zeta_i}{\partial x} + \mathbf{j} \frac{\partial \{N_i\}}{\partial \zeta_i} \frac{\partial \zeta_i}{\partial y} \right) \cdot \left(\mathbf{i} \frac{\partial \{N_i\}^T}{\partial \zeta_i} \frac{\partial \zeta_i}{\partial x} + \mathbf{j} \frac{\partial \{N_i\}^T}{\partial \zeta_i} \frac{\partial \zeta_i}{\partial y} \right) \\ &= \mathbf{i} \cdot \mathbf{i} \left(\frac{\partial \{N_i\}}{\partial \zeta_i} \frac{\partial \zeta_i}{\partial x} \frac{\partial \{N_i\}^T}{\partial \zeta_k} \frac{\partial \zeta_k}{\partial x} \right) + \mathbf{j} \cdot \mathbf{j} \left(\frac{\partial \{N_i\}}{\partial \zeta_i} \frac{\partial \zeta_i}{\partial y} \frac{\partial \{N_i\}^T}{\partial \zeta_k} \frac{\partial \zeta_k}{\partial y} \right) \\ &= \left(\frac{\partial \{N_i\}}{\partial \zeta_i} \frac{\partial \{N_i\}^T}{\partial \zeta_k} \right) \begin{pmatrix} \partial \zeta_i & \partial \zeta_k \\ \partial x_j & \partial x_j \end{pmatrix}, \quad \begin{cases} 1 \leq j \leq n = 2 \\ 1 \leq (i, k) \leq n+1 = 3 \end{cases} \end{aligned} \quad (5.91)$$

ดัชนี k ได้ถูกนำมาใช้เพื่อให้สามารถคูณเมตริกซ์ที่มีดัชนีเหมือนกัน ตัวแปร j ถูกนำมาใช้เพื่อให้สามารถเขียนสเกลาร์สองพจน์ให้เป็นพจน์เดียว

พจน์ในวงเล็บแรกของบรรทัดสุดท้ายในสมการ 5.91 เป็นเมตริกซ์ 3×3 ซึ่งมีสมาชิกเป็น 0 หรือ 1 ซึ่งคำนวณได้จากสมการ (5.88) ตัวอย่างเช่น เมื่อ $i = 1$ และ $k = 3$

$$\frac{\partial \{N_i\}}{\partial \zeta_i} \frac{\partial \{N_i\}^T}{\partial \zeta_k} = \begin{Bmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{Bmatrix} \{0, 0, 1\} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix} \quad (5.92)$$

เมื่อทดลองกับดัชนีคู่อื่น ๆ แล้วจะพบว่าพจน์นี้สามารถเขียนอย่างสั้น ๆ ได้ว่า

$$\frac{\partial\{N_1\}}{\partial\zeta_i} \frac{\partial\{N_1\}^T}{\partial\zeta_k} = [\delta_{ik}], \quad 1 \leq (i, k) \leq 3 \quad (5.93)$$

δ_{ik} คือ ครอนเนกเกอร์เดลต้าเทียม (pseudo-Kronecker delta) ซึ่งกำหนดไว้ดังนี้

$$\delta_{ik} = \begin{cases} 1 & \text{for position (i, k) in matrix} \\ 0 & \text{for all other matrix location} \end{cases} \quad (5.94)$$

ด้วยข้อกำหนดนี้ สมการ (5.91) เขียนได้เป็น

$$\nabla\{N_1\} \cdot \nabla\{N_1\}^T = [\delta_{ik}] \left(\frac{\partial\zeta_i}{\partial x_j} \frac{\partial\zeta_k}{\partial x_j} \right)_e, \quad \begin{cases} 1 \leq j \leq 2 \\ 1 \leq (i, k) \leq 3 \end{cases} \quad (5.95)$$

เมื่อแทนสมการ (5.95) ลงสมการ 5.86 เมตริกซ์การนำความร้อนของเอลิเมนต์คือ

$$\begin{aligned} [K]_e &= [\delta_{ik}] \left(\frac{\partial\zeta_i}{\partial x_j} \frac{\partial\zeta_k}{\partial x_j} \right)_e \int_{\Omega_e} k_e d\tau \\ &= \frac{1}{(2A_e)^2} \begin{bmatrix} \zeta_{11}^2 + \zeta_{12}^2 & \zeta_{11}\zeta_{21} + \zeta_{12}\zeta_{22} & \zeta_{11}\zeta_{31} + \zeta_{12}\zeta_{32} \\ \zeta_{21}\zeta_{11} + \zeta_{22}\zeta_{12} & \zeta_{21}^2 + \zeta_{22}^2 & \zeta_{21}\zeta_{31} + \zeta_{22}\zeta_{32} \\ \zeta_{31}\zeta_{11} + \zeta_{32}\zeta_{12} & \zeta_{31}\zeta_{21} + \zeta_{32}\zeta_{22} & \zeta_{31}^2 + \zeta_{32}^2 \end{bmatrix}_e \\ &\quad \times \int_{\Omega_e} k_e d\tau \end{aligned} \quad (5.96)$$

ตัวแปร $\zeta_{ij} \equiv \partial\zeta_i / \partial x_j$ ในสมการเมตริกซ์ (5.96) คำนวณได้จากผลต่างระหว่างพิกัดของจุดต่อ k_e ในพจน์สุดท้ายของสมการ (5.96) สามารถประมาณได้ด้วยฟังก์ชันพื้นฐาน $\{N_1\}$

$$\int_{\Omega_e} k_e d\tau = \int_{\Omega_e} \{N_1\} d\tau = \int_{\Omega_e} \{\zeta_1, \zeta_2, \zeta_3\} d\tau \{K\}_e \quad (5.97)$$

เมตริกซ์แถวตั้ง $\{K\}_e$ เป็นค่าของ $k_e(x, y)$ ที่จุดต่อซึ่งเป็นค่าคงที่จึงดึงออกจากอินทิกรัลได้ พจน์ต่าง ๆ ถูกหาค่ามาเกือบหมดแล้ว เหลือแต่การอินทิเกรต ζ_i บน Ω_e สูตรการอินทิเกรตในระบบพิกัดธรรมชาติสำหรับ $n = 2$ คือ

$$\int \zeta_1^p \zeta_2^q \zeta_3^r d\tau = 2A_e \frac{p!q!r!}{(2+p+q+r)!} \quad (5.98)$$

เมื่อ A_e เป็นพื้นที่ของเอลิเมนต์สามเหลี่ยมและ p, q, r เป็นเลขยกกำลัง ดังนั้น

$$\int_{\Omega_e} k_e d\tau = 2A_e \left\{ \frac{1}{6}, \frac{1}{6}, \frac{1}{6} \right\} \{K\}_e = A_e \left\{ \frac{1}{3}, \frac{1}{3}, \frac{1}{3} \right\} \{K\}_e = A_e \bar{k}_e \quad (5.99)$$

ซึ่งยืนยันว่าค่าเฉลี่ยภายในเอลิเมนต์ของ k_e มีผลเท่ากับการประมาณภายในเอลิเมนต์ด้วยฟังก์ชันพื้นฐานเชิงเส้น

การคำนวณในสมการ (5.96) ได้ผลที่สมบูรณ์ดังนี้

$$[K]_e = \frac{\bar{k}_e}{4A_e} \begin{bmatrix} \zeta_{11}^2 + \zeta_{12}^2 & \zeta_{11}\zeta_{21} + \zeta_{12}\zeta_{22} & \zeta_{11}\zeta_{31} + \zeta_{12}\zeta_{32} \\ \zeta_{21}\zeta_{11} + \zeta_{22}\zeta_{12} & \zeta_{21}^2 + \zeta_{22}^2 & \zeta_{21}\zeta_{31} + \zeta_{22}\zeta_{32} \\ \zeta_{31}\zeta_{11} + \zeta_{32}\zeta_{12} & \zeta_{31}\zeta_{21} + \zeta_{32}\zeta_{22} & \zeta_{31}^2 + \zeta_{32}^2 \end{bmatrix}_e \quad (5.100)$$

สมการ (5.100) คือเมตริกซ์การนำความร้อนของเอลิเมนต์สามเหลี่ยมซึ่งมีรายละเอียดมากกว่ากรณี 1 มิติ

พจน์ที่เหลือคือพจน์แหล่งกำเนิดความร้อนและกระแสความร้อนที่ขอบเขตใน WS_h การคำนวณจะใช้ฟังก์ชันพื้นฐานเชิงเส้นประมาณค่าภายในระหว่างจุดต่อ พจน์ของแหล่งกำเนิดความร้อนจะเป็นดังนี้

$$\begin{aligned} \int_{\Omega_e} \{N_1\} s_e d\tau &= \int_{\Omega_e} \{N_1\} \{N_1\}^T d\tau \{S\}_e \\ &= \frac{A_e}{12} \begin{bmatrix} 2 & 1 & 1 \\ 1 & 2 & 1 \\ 1 & 1 & 2 \end{bmatrix} \{S\}_e \end{aligned} \quad (5.101)$$

การนำความร้อนร่วมกับการพาความร้อนที่ขอบเขตในสภาวะคงที่

ต่อไปจะปรับปรุงสมการให้ใช้งานได้กว้างขวางขึ้น สามารถใช้ได้เมื่อคุณสมบัติต่าง ๆ เป็นตัวแปรและมีการการพาความร้อนที่ขอบเขต สมการที่ปรับปรุงจาก (5.80) ถึง (5.82) ใหม่ใช้งานได้เพิ่มขึ้นคือ

$$L(T) = -\nabla \cdot k(x_i) \nabla T - s(x_i) = 0 \quad \text{on } \Omega \subset R^2 \quad (5.102)$$

$$l(T) = k \nabla T \cdot \mathbf{n} + h(T - T_r) = 0 \quad \text{on } \partial\Omega_1 \quad (5.103)$$

$$l(T) = k \nabla T \cdot \mathbf{n} + q_n = 0 \quad \text{on } \partial\Omega_2 \quad (5.104)$$

$$T(x_b) = T_b \quad \text{on } \partial\Omega_3 \quad (5.105)$$

ยูเนียนของ $\partial\Omega_1$, $\partial\Omega_2$ และ $\partial\Omega_3$ รวมกันจะต้องครอบคลุมขอบเขตของโดเมน