Capítulo 3.

DIFUSÃO DE CALOR E DE QML 1D PERMANENTE

Neste capítulo serão abordados três tipos de problemas (Incropera e DeWitt, 1998):

- Difusão de calor em parede;
- Difusão de calor em aleta; e
- Difusão de QML (quantidade de movimento linear).

Eles serão tratados de forma unidimensional (1D) em regime permanente (p). Abreviaremos estes casos por 1Dp. Para a solução do sistema linear de equações, serão vistos dois tipos de *solver* (Maliska, 2004; Kreyszig, 1999):

- Gauss-Seidel (iterativo); e
- TDMA (direto).

Os problemas serão resolvidos para três tipos de condições de contorno (Incropera e DeWitt, 1998):

- Dirichlet;
- Neumann; e
- Robin.

Para a discretização do domínio de cálculo, serão empregadas:

- malhas uniformes; e
- coordenadas cartesianas.

3.1 DIFUSÃO DE CALOR EM PAREDE COM TEMPERATURA PRESCRITA

3.1.1 Modelo Matemático e Domínio de Cálculo

$$\frac{d^2T}{dX^2} = S_0 + S_1 X + S_2 X^2 = S$$
(3.1)

$$T(0) = T_{0}$$

$$T(L) = T_{L}$$
Condições de contorno (C.C.) de Dirichlet. (3.2)

onde

T = temperatura (variável dependente)

X = coordenada espacial (variável independente)

 $S_0, S_1 \in S_2 = \text{constantes}$

S = termo fonte

- L = comprimento do domínio de cálculo
- T_0 = temperatura conhecida no contorno esquerdo, isto é, em X = 0
- T_L = temperatura conhecida no contorno direito, isto é, em X = L

A Eq. (3.1) é uma equação do tipo Poisson onde:

- Se S < 0: há geração de calor (por exemplo: efeito Joule ou reações químicas exotérmicas); e
- Se S > 0: há absorção de calor (por exemplo: expansão gasosa ou reações químicas endotérmicas)



Figura 3.1 Domínio de cálculo e condições de contorno.

3.1.2 Variáveis de Interesse

Para o problema descrito, pretende-se obter soluções numéricas e analíticas para as seguintes variáveis:

• temperatura *T*, a partir da Eq. (3.1)

• temperatura média:
$$T_m = \frac{1}{L} \int_0^L T \, dX$$
 (3.3)

• Fluxo de calor (q^{n}) em X = 0 e X = L, isto é,

$$q_0^{"} = -k \left(\frac{dT}{dX}\right)_0 \tag{3.4}$$

$$q_L^{"} = -k \left(\frac{dT}{dX}\right)_L \tag{3.5}$$

onde *k* é uma constante que representa a condutividade térmica do material da parede, dada em W/m.K; *T* é a variável primária; T_m e q^n são variáveis secundárias, isto é, variáveis que dependem de *T*.

3.1.3 Soluções Analíticas

Considerando

$$T_0 = 0 \text{ e } T_L = L = k = 1 \tag{3.6}$$

as soluções analíticas para as variáveis de interesse são:

$$T = \left(1 - \frac{S_0}{2} - \frac{S_1}{6} - \frac{S_2}{12}\right) X + \frac{S_0}{2} X^2 + \frac{S_1}{6} X^3 + \frac{S_2}{12} X^4$$
(3.7)

$$T_m = \frac{1}{2} - \frac{S_0}{12} - \frac{S_1}{24} - \frac{S_2}{40}$$
(3.8)

$$q_0^{"} = \frac{S_0}{2} + \frac{S_1}{6} + \frac{S_2}{12} - 1$$
(3.9)

$$q_L^{"} = -\left(1 + \frac{S_0}{2} + \frac{S_1}{3} + \frac{S_2}{4}\right)$$
(3.10)

3.1.4 Discretização do Modelo Matemático

Com as aproximações numéricas: da Eq. (2.5) para S_0 , S_1 e S_2 ; Eq. (2.6) para X; e Eq. (2.38) para λ_{CDS-2}^{ii} na Eq. (3.1), obtém-se

$$\frac{(T_W + T_E - 2T_P)}{h^2} = S_0 + S_1 X_P + S_2 X_P^2$$
(3.11)

ou

$$2T_{P} = T_{W} + T_{E} - (S_{0} + S_{1}X_{P} + S_{2}X_{P}^{2})h^{2}$$
(3.12)

ou, ainda,

$$a_{P} T_{P} = a_{W} T_{W} + a_{E} T_{E} + b_{P}$$
(3.13)

Esta equação representa a forma discretizada do modelo matemático, dado na Eq. (3.1), para cada nó (*P*) interno da malha (*P* = 2, 3, ..., *N*-1), com *N* sendo o número total de nós da malha; onde, W = P - 1, E = P + 1, conforme a Fig. 3.2. Comparando-se as Eqs. (3.12) e (3.13), verifica-se que os coeficientes (a_P, a_W, a_E) e o termo fonte (b_P) da Eq. (3.13) são dados por

$$a_P = 2, \quad a_W = a_E = 1, \quad b_P = -(S_0 + S_1 X_P + S_2 X_P^2)h^2$$
(3.14)

Para entender melhor o significado da Eq. (3.13), vamos aplicá-la a um domínio discretizado com apenas 5 nós, mostrado na Fig. 3.3. Isso resulta na seguinte matriz de coeficientes:

$$\begin{bmatrix} a_{11} & a_{12} & 0 & 0 & 0 \\ a_{21} & a_{22} & a_{23} & 0 & 0 \\ 0 & a_{32} & a_{33} & a_{34} & 0 \\ 0 & 0 & a_{43} & a_{44} & a_{45} \\ 0 & 0 & 0 & a_{54} & a_{55} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} T_1 \\ T_2 \\ T_3 \\ T_4 \\ T_5 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} b_1 \\ b_2 \\ b_3 \\ b_4 \\ b_5 \end{bmatrix}$$
(3.15)

A matriz de coeficientes é do tipo quadrada, isto é, com N por N coeficientes. No caso do tipo de discretização usado sobre a Eq. (3.1), diferença central de 3 pontos, a matriz de coeficientes é denominada tridiagonal, ou seja, somente três diagonais possuem coeficientes não-nulos. A Eq. (3.15) pode ser reescrita como

$$[A][T] = [B] \tag{3.16}$$

onde [A] é a matriz dos coeficientes, [T] é a matriz incógnita e [B] é a matriz dos termos fontes. As matrizes [T] e [B] têm dimensão N por 1, isto é, elas são vetores. A solução do sistema (3.16) fornece a solução numérica da variável dependente (T).



Figura 3.2 Nó genérico P e seus vizinhos WW, W, E e EE.

Na matriz [A], o primeiro índice representa cada nó P da malha. O segundo índice representa os outros nós da malha que influenciam cada nó P. Da Eq. (3.13), nota-se que cada nó P é influenciado por apenas dois nós vizinhos ($W \in E$), decorrente da aproximação numérica que foi usada, representada pela Eq. (2.38). Isso não ocorre nos contornos, conforme pode-se observar na Fig. 3.3.

Cada linha do sistema (3.15) representa a equação de cada nó P da malha, Eq. (3.13). No caso mais complexo, onde todos os nós j influenciariam cada nó k da malha, teríamos

$$\sum_{j=1}^{N} (a_{k,j}T_j) = b_k \qquad (k=1,2,3,...,N)$$
(3.17)

Neste caso, a matriz de coeficientes seria do tipo cheia. A correspondência entre a Eq. (3.17) e a Eq. (3.13) é

$$a_{k,j} = a_P, \quad a_{k,j-1} = -a_W, \quad a_{k,j+1} = -a_E, \quad b_k = b_P$$
(3.18)

com $a_{k,<j-1} = a_{k,>j+1} = 0$, para j = k.



Figura 3.3 Exemplo de discretização do domínio de cálculo.

Em princípio, a Eq. (3.13) só é válida para os nós internos do domínio, isto é, todos os nós exceto os contornos. Se quisermos aplicar a Eq. (3.13) também aos contornos, como no sistema (3.15), deve-se determinar o valor dos coeficientes de tal forma que eles satisfaçam as condições de contorno. Nesta seção 3.1 estamos tratando com condições de contorno de Dirichlet, isto é, o valor da temperatura é conhecida nos contornos, conforme a Eq. (3.2). Portanto, para que a Eq. (3.13) satisfaça a Eq. (3.2), deve-se fazer:

• No contorno esquerdo (X = 0 e P = 1):

$$a_P = 1, \quad a_W = a_E = 0, \quad b_P = T_0$$
 (3.19)

Isso resulta em $T_P = T_0$.

• No contorno direito (X = L e P = N):

$$a_P = 1, \quad a_W = a_E = 0, \quad b_P = T_L$$
 (3.20)

Isso resulta em $T_P = T_L$.

Outra possibilidade é resolver o sistema de equações apenas para os nós internos, já que a solução é conhecida nos contornos. Neste caso, o sistema (3.15) se reduz a

$$\begin{bmatrix} a_{22} & a_{23} & 0 \\ a_{32} & a_{33} & a_{34} \\ 0 & a_{43} & a_{44} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} T_2 \\ T_3 \\ T_4 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} b_2 - a_{21}T_1 \\ b_3 \\ b_4 - a_{45}T_5 \end{bmatrix}$$
(3.21)

Se fosse empregada a aproximação λ_{CDS-4}^{ii} , dada pela Eq. (2.41), para discretizar a Eq. (3.1), a matriz de coeficientes seria do tipo pentadiagonal, isto é, haveria cinco diagonais não-nulas.

3.1.5 Discretização das Variáveis Secundárias

Com a solução numérica de T, a temperatura média T_m , definida na Eq. (3.3), pode ser obtida através da Eq. (2.44), ou seja,

$$T_{m} = \frac{h}{2L} \sum_{P=2}^{N} (T_{W} + T_{P})$$
(3.22)

onde W = P - 1.

O Fluxo de calor (q^{n}) em X = 0, definido na Eq. (3.4), pode ser obtido por meio de duas aproximações numéricas do capítulo 2:

- com λ_{DDS}^{i} , Eq. (2.19): $q_{0}^{"} = -k \frac{(T_{E} T_{P})}{h}$ (3.23)
- $\operatorname{com} \lambda_{DDS-2}^{i}$, Eq. (2.29): $q_{0}^{"} = -k \frac{(4T_{E} 3T_{P} T_{EE})}{2h}$ (3.24)

onde, conforme a Fig. 3.2,

$$P = 1, \quad E = P + 1 = 2, \quad EE = P + 2 = 3$$
 (3.25)

O Fluxo de calor (q°) em X = L, definido na Eq. (3.5), pode ser obtido também com duas aproximações numéricas do capítulo 2:

• com λ_{UDS}^{i} , Eq. (2.23): $q_{L}^{"} = -k \frac{(T_{P} - T_{W})}{h}$ (3.26)

•
$$\operatorname{com} \lambda_{UDS-2}^{i}$$
, Eq. (2.32): $q_{L}^{"} = -k \frac{(3T_{P} + T_{WW} - 4T_{W})}{2h}$ (3.27)

onde, conforme a Fig. 3.2,

$$P = N, \quad W = P - 1 = N - 1, \quad WW = P - 2 = N - 2$$
 (3.28)

3.1.6 Algoritmo de Solução

As soluções numéricas da variável dependente (*T*) no modelo matemático, dada nas Eqs. (3.1) e (3.2), e das variáveis secundárias T_m , q_0^n e q_L^n , definidas nas Eqs. (3.3) a (3.5), podem ser obtidas com o seguinte algoritmo num programa computacional:

- 1. Let os dados do problema: S_0 , S_1 , S_2 , T_0 , T_L , k, $L \in N$.
- 2. Discretizar o domínio de cálculo, isto é, obter *h* da Eq. (2.4).
- Calcular os coeficientes (a_P, a_W, a_E) e os termos fontes (b_P) do sistema de equações, conforme a Eq. (3.14), para P = 2, 3, ..., N-1.
- 4. Calcular os coeficientes e termos fontes dos contornos, P = 1 e P = N, com as Eqs. (3.19) e (3.20).
- 5. Resolver T_P com o método TDMA, descrito na próxima seção.
- 6. Obter $T_m \text{ com a Eq. (3.22)}$.
- 7. Obter $q_0^{"}$ com a Eq. (3.23) ou (3.24).
- 8. Obter $q_L^{"}$ com a Eq. (3.26) ou (3.27).
- 9. Gravar os resultados de T_P , T_m , $q_0^{"}$ e $q_L^{"}$.
- 10. Visualizar a solução de T em um gráfico T_P versus X_P .

3.2 SOLUÇÃO DE SISTEMAS DE EQUAÇÕES TRIDIAGONAIS

O sistema de equações algébricas representado pela Eq. (3.13), (3.15) ou (3.16) pode ser resolvido por métodos diretos ou iterativos (Kreyszig, 1999). Os métodos diretos resolvem o sistema com um número finito de operações. Isto é, definido o tamanho da matriz [A], sabe-se *a priori*, qual é a quantidade de operações algébricas necessária para se obter a solução do sistema.

Os métodos iterativos resolvem o sistema através de um processo iterativo de aproximações sucessivas da solução, podendo ou não ser obtida a solução, ou seja, podendo ou não convergir para uma solução. Uma estimativa inicial da solução precisa ser fornecida e o número mínimo de

iterações para se obter uma solução depende dela. Portanto, a solução obtida é função da estimativa inicial e do critério de convergência especificado. A seguir são apresentados um método direto e um método iterativo para resolver sistemas de equações oriundos de problemas unidimensionais lineares.

3.2.1 Método TDMA

O método TDMA (*TriDiagonal Matrix Algorithm*) resolve de forma direta sistemas de equações cuja matriz de coeficientes é do tipo tridiagonal, para coeficientes com valores constantes. Inicialmente vamos reescrever a Eq. (3.13) da seguinte forma:

$$a_{P} T_{P} = b_{P} T_{W} + c_{P} T_{E} + d_{P}$$
(3.29)

onde o subíndice *P* representa cada linha do sistema de equações. A correspondência entre os coeficientes da Eq. (3.29) e os coeficientes da Eq. (3.13) é: $a_P = a_P$, $b_P = a_W$, $c_P = a_E$ e $d_P = b_P$. O objetivo é obter uma solução direta do tipo

$$T_P = P_P T_E + Q_P \tag{3.30}$$

onde P_P e Q_P são coeficientes do método TDMA. Reescrevendo a Eq. (3.30) para o nó W, tem-se

$$T_W = P_W T_P + Q_W \tag{3.31}$$

Com a Eq. (3.31) em (3.29), vem

$$a_{P} T_{P} = b_{P} (P_{W} T_{P} + Q_{W}) + c_{P} T_{E} + d_{P}$$

ou

$$(a_{P} - b_{P} P_{W}) T_{P} = c_{P} T_{E} + d_{P} + b_{P} Q_{W}$$

Isolando-se T_P nesta última equação, obtém-se

$$T_{P} = \left[\frac{c_{P}}{a_{P} - b_{P}P_{W}}\right]T_{E} + \left[\frac{d_{P} + b_{P}Q_{W}}{a_{P} - b_{P}P_{W}}\right]$$
(3.32)

Comparando-se as Eqs. (3.30) e (3.32), é evidente que

$$P_P = \frac{c_P}{a_P - b_P P_W} \tag{3.33}$$

$$Q_{P} = \frac{d_{P} + b_{P}Q_{W}}{a_{P} - b_{P}P_{W}}$$
(3.34)

Os coeficientes $P_P e Q_P$, calculados com as Eqs. (3.33) e (3.34), são válidos somente para os nós internos da malha, isto é, P = 2, 3, ..., N-1. Nos contornos, onde não existe um dos três coeficientes da Eq. (3.29), deve-se fazer o seguinte:

No contorno esquerdo (P = 1): não existe o coeficiente b_P ou b₁ da Eq. (3.29), então as Eqs. (3.33) e (3.34) se reduzem a

$$P_1 = \frac{c_1}{a_1}$$
(3.35)

$$Q_1 = \frac{d_1}{a_1} \tag{3.36}$$

• No contorno direito (P = N): não existe o nó leste (E), portanto a Eq. (3.30) se reduz a

$$T_N = Q_N \tag{3.37}$$

Considerando-se que já tenham sido calculados os coeficientes e os termos fontes da Eq. (3.29), para todos os nós da malha, o algoritmo para aplicar o método TDMA é:

- 1) Calcular P_1 e Q_1 com as Eqs. (3.35) e (3.36).
- 2) Calcular $P_P \in Q_P$ com as Eqs. (3.33) e (3.34) para os pontos P = 2, 3, ..., N.
- 3) Obter T_N da Eq. (3.37).
- 4) Obter T_P da Eq. (3.30) para P = N-1, N-2, ..., 3, 2, 1.

3.2.2 Método de Gauss-Seidel

O método de Gauss-Seidel resolve de forma iterativa sistemas de equações. Ele consiste em isolar a incógnita em cada linha do sistema de equações. No caso, a partir da Eq. (3.13), tem-se

$$T_{P} = \frac{a_{W} T_{W} + a_{E} T_{E} + b_{P}}{a_{P}}$$
(3.38)

Como T_W e T_E também são desconhecidos nesta equação, é necessário estimar um campo inicial para a variável T. Quando T for calculado para P = 1, 2, ... até N, diz-se que se executou uma iteração. Caso o processo seja convergente, a solução de T_P é melhorada a cada iteração e o processo é encerrado quando algum critério de convergência ou de parada pré-estabelecido for satisfeito. Note que, o processo de solução é função da estimativa inicial das variáveis e do número de iterações realizado.

Considerando-se que já tenham sido calculados os coeficientes e os termos fontes da Eq. (3.13), para todos os nós da malha, o algoritmo para aplicar o método Gauss-Seidel é:

- 1) Estabelecer um critério de parada ou de convergência.
- 2) Estimar a solução de T_P para P = 1, 2, ..., N.
- 3) Obter T_P com a Eq. (3.38) para P = 1, 2, ..., N.
- Verificar se a solução de T_P satisfaz o critério de convergência; em caso afirmativo, encerrar o processo; caso contrário, retornar ao passo 3.

3.3 DIFUSÃO DE CALOR EM PAREDE COM FLUXO PRESCRITO

Nesta seção mostra-se a discretização da Eq. (3.1) para o caso em que uma das condições de contorno é do tipo de Neumann, isto é,

• em X = 0, C.C. de Dirichlet: $T(0) = T_0$ (3.39)

• em
$$X = L$$
, C.C. de Neumann: $-k \left(\frac{dT}{dX}\right)_L = q_L^{"}$ (3.40)

onde

T = temperatura (variável dependente)

- X = coordenada espacial (variável independente)
- T_0 = temperatura conhecida no contorno esquerdo, isto é, em X = 0
- $q_L^{"}$ = fluxo de calor conhecido no contorno direito, isto é, em X = L
- k = condutividade térmica da parede; constante (W/m.K)

Em relação ao problema da seção 3.1, apenas uma condição de contorno é alterada. Portanto, os coeficientes e termo fonte da Eq. (3.14) continuam válidos para os nós internos da malha: P = 2, 3, ..., N-1. Para o nó P = 1, contorno esquerdo, a Eq. (3.19) também continua válida. Já para o contorno direito, onde P = N, veremos a seguir duas possibilidades.

3.3.1 Aproximação com λ_{UDS}^{i}

Com a aproximação numérica λ_{UDS}^i , dada pela Eq. (2.23), na Eq. (3.40), obtém-se

$$-k \frac{(T_P - T_W)}{h} = q_L^{"}$$
(3.41)

ou

$$T_P = T_W - \frac{q_L^* h}{k}$$
(3.42)

onde P = N, W = P - 1 = N - 1. Comparando-se as Eqs. (3.13) e (3.42), chega-se a

$$a_P = a_W = 1, \quad a_E = 0, \quad b_P = -\frac{q_L^{"} h}{k}$$
 (3.43)

Neste caso, a matriz de coeficientes continua tridiagonal, como na Eq. (3.15). Portanto, o método TDMA resolve *T* diretamente.

3.3.2 Aproximação com λ^i_{UDS-2}

Com a aproximação numérica λ_{UDS-2}^i , dada pela Eq. (2.32), na Eq. (3.40), obtém-se

$$-k \frac{(3T_P + T_{WW} - 4T_W)}{2h} = q_L^{"}$$
(3.44)

ou

$$T_{P} = \frac{4}{3}T_{W} - \frac{1}{3}T_{WW} - \frac{2}{3}\frac{q_{L}^{*}h}{k}$$
(3.45)

onde P = N, W = P - 1 = N - 1, WW = P - 2 = N - 2.

Há duas possibilidades de substituir a Eq. (3.45) no sistema (3.15). A primeira é manter o coeficiente de T_{WW} na matriz de coeficientes. Isso quebra a estrutura tridiagonal. Para resolver

diretamente o sistema é necessário usar o método de eliminação de Gauss, por exemplo. A segunda possibilidade é incluir no termo fonte o termo que envolve T_{WW} , isto é,

$$a_p = 1, \quad a_W = \frac{4}{3}, \quad a_E = 0, \quad b_p = -\left(\frac{1}{3}T_{WW} + \frac{2}{3}\frac{q_L^*h}{k}\right)$$
 (3.46)

Neste caso preserva-se a estrutura tridiagonal da matriz de coeficientes. Mas a existência da incógnita T_{WW} no termo fonte torna iterativa a solução do sistema (3.15).

3.4 DIFUSÃO DE CALOR EM ALETA

3.4.1 Modelo Matemático e Domínio de Cálculo

Neste novo problema, esquematizado na Fig. 3.4, o modelo matemático é dado por

$$\frac{d^2T}{dX^2} = m^2 (T - T_{\infty})$$
(3.47)

onde suas variáveis são

T = temperatura (variável dependente)

X = coordenada espacial (variável independente)

 T_{∞} = temperatura do fluido em contato com a aleta (constante)

 T_b = temperatura da base da aleta (conhecida)

 T_L = temperatura da ponta da aleta (desconhecida)

$$m = \sqrt{\frac{HP}{kA_b}}$$
 (constante) (3.48)

H = coeficiente de transferência de calor (W/m².K)

k =condutividade térmica (W/m.K)

 A_{b} = área da seção transversal da aleta (m²)

P = perímetro da seção transversal da aleta (m)

As condições de contorno são:

• em X = 0, C.C. de Dirichlet: $T(0) = T_b$ (3.49)

• em
$$X = L$$
, C.C. de Robin: $q_L^{\circ} = -k \left(\frac{dT}{dX}\right)_L = H \left(T_L - T_{\infty}\right)$ (3.50)
condução convecção



Figura 3.4 Esboço de uma aleta.

3.4.2 Variáveis de Interesse

Pretende-se obter soluções numéricas e analíticas para as seguintes variáveis:

- temperatura *T*, variável primária, a partir da Eq. (3.47)
- Taxa de transferência de calor (q) entre a aleta e o fluido, variável secundária:

$$q = -k A_b \left(\frac{dT}{dX}\right)_0 \tag{3.51}$$

3.4.3 Soluções Analíticas

A solução analítica do modelo matemático dado pelas Eqs. (3.47), (3.49) e (3.50) é (Incropera e DeWitt, 1998):

$$T = T_{\infty} + (T_b - T_{\infty}) \left\{ \frac{\cosh[m(L-x)] + (H/mk)\operatorname{senh}[m(L-x)]}{\cosh(mL) + (H/mk)\operatorname{senh}(mL)} \right\}$$
(3.52)

e, da Eq. (3.51),

$$q = \sqrt{HPkA_b} (T_b - T_{\infty}) \left\{ \frac{\operatorname{senh}(mL) + (H/mk) \operatorname{cosh}(mL)}{\operatorname{cosh}(mL) + (H/mk) \operatorname{senh}(mL)} \right\}$$
(3.53)

3.4.4 Soluções Numéricas

Com as aproximações numéricas: da Eq. (2.5) para *m* e T_{∞} ; Eq. (2.7) para *T*; e (2.38) para a derivada de segunda ordem em (3.47), obtém-se

$$\frac{(T_W + T_E - 2T_P)}{h^2} = m^2 (T_P - T_\infty)$$
(3.54)

ou

$$(2+m^2h^2)T_P = T_W + T_E + m^2h^2T_{\infty}$$
(3.55)

onde W = P-1 e E = P+1, conforme a Fig. 3.2. Comparando-se a Eq. (3.55) com a Eq. (3.13), obtém-se

$$a_P = 2 + m^2 h^2, \quad a_W = a_E = 1, \quad b_P = m^2 h^2 T_{\infty}$$
 (3.56)

Estes coeficientes e termo fonte representam novamente o sistema (3.15), isto é, a matriz de coeficientes é do tipo tridiagonal. Estes coeficientes valem para os nós internos da malha, isto é, para P = 2, 3, ..., N-1.

Para o contorno esquerdo, ou seja, em X = 0 e P = 1, temos

$$a_P = 1, \quad a_W = a_E = 0, \quad b_P = T_b$$
 (3.57)

o que resulta em $T_P = T_b$. E para o contorno direito, isto é, em X = L e P = N, pode-se usar λ_{UDS}^i ou λ_{UDS-2}^i na Eq. (3.50), conforme já visto na seção 3.3. Com λ_{UDS}^i , Eq. (2.23), tem-se

$$-k \frac{(T_P - T_W)}{h} = H(T_P - T_{\infty}) = q_L^{"}(desconhecido)$$
(3.58)

ou

$$(k+hH)T_P = kT_W + hHT_{\infty}$$
(3.59)

ou seja,

$$a_{P} = k + hH, \quad a_{W} = k, \quad a_{E} = 0, \quad b_{P} = hHT_{\infty}$$
 (3.60)

Empregando-se λ_{UDS-2}^{i} , Eq. (2.32), na Eq. (3.50), tem-se

$$-k \frac{(3T_P + T_{WW} - 4T_W)}{2h} = H(T_P - T_\infty)$$
(3.61)

ou

$$(3k+2hH) T_{P} = 4 k T_{W} - k T_{WW} + 2 h H T_{\infty}$$
(3.62)

Para a Eq. (3.62) valem os comentários feitos para a Eq. (3.45) na seção 3.3.2. Então, no caso de se querer manter a estrutura tridiagonal na matriz de coeficientes, a partir da Eq. (3.62), temos

$$a_P = 3k + 2hH, \quad a_W = 4k, \quad a_E = 0, \quad b_P = -kT_{WW} + 2hHT_{\infty}$$
 (3.63)

Portanto, a solução com o método TDMA se torna iterativa.

A solução numérica de (q), Eq. (3.51), pode ser obtida com λ_{DDS}^i ou λ_{DDS-2}^i , da mesma forma como se fez com q_0^a na seção 3.1.5. Assim, para λ_{DDS}^i , Eq. (2.19), temos

$$q = -k A_b \frac{(T_E - T_P)}{h}$$
(3.64)

onde P = 1 e E = P + 1 = 2. Já com λ_{DDS-2}^{i} , Eq. (2.29), obtém-se

$$q = -k A_b \frac{(4T_E - 3T_P - T_{EE})}{2h}$$
(3.65)

onde P = 1, E = P + 1 = 2 e EE = P + 2 = 3.

3.5 DIFUSÃO DE QUANTIDADE DE MOVIMENTO LINEAR (QML)

3.5.1 Modelo Matemático e Domínio de Cálculo

Para um escoamento laminar, plenamente desenvolvido, num duto de seção constante, Fig. 3.5, em regime permanente, com fluido incompressível, tem-se

$$u\frac{d^2u}{dy^2} = C aga{3.66}$$

onde

u = componente do vetor velocidade na direção x (variável dependente)

y = coordenada espacial (variável independente)

 μ = viscosidade absoluta do fluido (constante)

C = constante

As condições de contorno são do tipo Dirichlet:

$$u(0) = u(D) = 0 (3.67)$$



Figura 3.5 Domínio de cálculo e condições de contorno para o escoamento num duto.

3.5.2 Variáveis de Interesse

Pretende-se obter soluções numéricas e analíticas para as seguintes variáveis:

- velocidade *u*, variável primária, a partir da Eq. (3.66)
- velocidade máxima u_{Max} do perfil de u, variável secundária

• velocidade média (u_m) do perfil de u, variável secundária, obtida com

$$u_m = \frac{1}{D} \int_0^D u \, dy$$
 (3.68)

3.5.3 Soluções Analíticas

A solução analítica do modelo matemático dado pelas Eqs. (3.66) e (3.67) resulta em

$$u = \frac{CD^2}{2\mu} \left[\left(\frac{y}{D} \right)^2 - \left(\frac{y}{D} \right) \right]$$
(3.69)

e, com a Eq. (3.69) em (3.68),

$$u_m = -\frac{CD^2}{12\mu}$$
(3.70)

Com as Eqs. (3.69) e (3.70), chega-se a

$$u_{Max} = \frac{3}{2}u_m \tag{3.71}$$

3.5.4 Soluções Numéricas

Com a aproximação numérica dada pela Eq. (2.38) na Eq. (3.66), obtém-se

$$\mu \frac{(u_W + u_E - 2u_P)}{h^2} = C \tag{3.72}$$

ou

$$2 u_P = u_W + u_E - \frac{Ch^2}{\mu}$$
(3.73)

onde W = P-1 e E = P+1, conforme a Fig. 3.2. Comparando-se a Eq. (3.73) com a Eq. (3.13), obtém-se

$$a_P = 2, \quad a_W = a_E = 1, \quad b_P = -\frac{Ch^2}{\mu}$$
 (3.74)

Estes coeficientes e termo fonte representam novamente o sistema (3.15), isto é, a matriz de coeficientes é do tipo tridiagonal. Estes coeficientes valem para os nós internos da malha, isto é, para P = 2, 3, ..., N-1. Para satisfazer as condições de contorno dadas pela Eq. (3.67), para y = 0 (P=1) e y = D (P=N), tem-se

$$a_P = 1, \quad a_W = a_E = b_P = 0$$
 (3.75)

o que resulta em $u_P = 0$.

Para obter u_{Max} basta verificar qual é a velocidade máxima da solução numérica obtida para o perfil de velocidades, no caso de haver um nó no centro do domínio. Se este não for o caso, então é necessário fazer uma extrapolação com dois ou mais nós vizinhos ao centro do domínio.

Com a solução numérica de u, a velocidade média u_m , definida na Eq. (3.68), pode ser obtida através da Eq. (2.44), ou seja,

$$u_m = \frac{h}{2D} \sum_{P=2}^{N} (u_W + u_P)$$
(3.76)

onde W = P - 1.

3.6 EXERCÍCIOS

Exercício 3.1

Implemente um programa computacional para resolver o sistema de equações representado pela Eq. (3.13) cujos coeficientes e termos fontes dos nós internos da malha são dados por

$$a_P = 2, \quad a_W = a_E = 1, \quad b_P = 0$$
 (P = 2, 3, ..., N-1)

e os nós dos contornos (P = 1 e P = N) são dados pelas Eqs. (3.19) e (3.20), com $T_0 = 0$ e $T_L = 1$. Resolva este sistema de equações para N = 11 utilizando o método TDMA, descrito na seção 3.2.1. A solução que deverá ser obtida de forma direta é

$$T_P = \frac{(P-1)}{10}$$
 (P = 1, 2, ..., N)

Exercício 3.2

Implemente um programa computacional para resolver o problema definido na seção 3.1, considerando os seguintes dados: N = 11, $S_0 = -\frac{1}{2}$, $S_1 = -\frac{3}{2}$, $S_2 = -1$, $T_0 = 0$ e $T_L = k = L = 1$.

Resultados a apresentar:

- 1) Gráfico de T_P versus X_P com as soluções analítica e numérica
- 2) Soluções analítica e numérica da temperatura média
- 3) Soluções analítica e numérica do fluxo de calor nos dois contornos

Exercício 3.3

Implemente um programa computacional para resolver o problema definido na seção 3.3, considerando a condição de contorno dada pela Eq. (3.43) e os seguintes dados: N = 21, $S_0 = -\frac{1}{2}$,

 $S_1 = -3$, $S_2 = -1$, $T_0 = 0$, k = L = 1 e $q_L^{"} = \frac{1}{2}$.

Resultados a apresentar:

- 1) Gráfico de T_P versus X_P com as soluções analítica e numérica
- 2) Soluções analítica e numérica da temperatura média
- 3) Soluções analítica e numérica do fluxo de calor no contorno esquerdo
- 4) Soluções analítica e numérica da temperatura no contorno direito

Exercício 3.4

Implemente um programa computacional para resolver o problema definido na seção 3.4, considerando a condição do contorno direito dada pela Eq. (3.60) e os seguintes dados:

$P = \pi D$	$A_b = (\pi D^2)/4$	D = 0,005 m
$T_b = 100 \ ^{\rm o}{\rm C}$	$T_{\infty} = 25 \ ^{\mathrm{o}}\mathrm{C}$	L = 0,2 m
$H = 100 \text{ W/m}^2.\text{K}$	k = 398 W/m.K	N = 21

Resultados a apresentar:

- 1) Gráfico de T_P versus X_P com as soluções analítica e numérica
- 2) Soluções analítica e numérica da taxa de transferência de calor (q) entre a aleta e o fluido

Exercício 3.5

Implemente um programa computacional para resolver o problema definido na seção 3.5, considerando os seguintes dados: N = 11, $\mu = 1 \times 10^{-3}$ Pa.s, $D = 5 \times 10^{-2}$ m, C = -9.6 Pa/m.

Resultados a apresentar:

- 1) Gráfico de u_P versus y_P com as soluções analítica e numérica
- 2) Soluções analítica e numérica da velocidade média
- 3) Soluções analítica e numérica da velocidade máxima