MODELO MATEMÁTICO:

$$\rho(T)c_p(T)\frac{\partial T(x,y,t)}{\partial t} = \nabla \cdot (k(T)\nabla T(x,y,t)) + g(T)$$
(1)

$$\frac{\partial T(0,y,t)}{\partial x} = \frac{\partial T(x,0,t)}{\partial y} = 0 \tag{2}$$

$$T(L_x, y, t) = T(x, L_y, t) = T_a$$
(3)

$$T(x, y, 0) = T_0 \tag{4}$$

$$-k\frac{\partial T(x,y,t)}{\partial x} = h(T_{\infty} - T(x,y,t)) \qquad [a,b] \times [c,d]$$
(5)

Fazendo k, ρc_p e g constantes:

$$\rho c_p \frac{\partial T}{\partial t} = k \nabla^2 T + g \tag{6}$$

$$\frac{\rho c_p}{k} \frac{\partial T}{\partial t} = \nabla^2 T + \frac{g}{k} \tag{7}$$

Fazendo $\alpha = \frac{k}{\rho c_p}$:

$$\frac{1}{\alpha} \frac{\partial T}{\partial t} = \nabla^2 T + \frac{g}{k} \tag{8}$$

$$\frac{\partial T}{\partial t} = \alpha \nabla^2 T + \frac{g\alpha}{k} \tag{9}$$

$$\frac{\partial T}{\partial t} = \alpha \left(\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial y^2} \right) + \frac{g\alpha}{k} \tag{10}$$

Usamos uma aproximação de primeira ordem para a derivada temporal:

$$\left. \frac{\partial T}{\partial t} \right|_{i,j}^{n+1} = \frac{T_{i,j}^{n+1} - T_{i,j}^n}{\Delta t} \tag{11}$$

E uma aproximação de segunda ordem para a derivada espacial:

$$\frac{\partial T}{\partial x}\Big|_{i,j}^{n+1} = \frac{T_{i-1,j}^{n+1} - 2T_{i,j}^{n+1} + T_{i+1,j}^{n+1}}{\Delta x^2} \tag{12}$$

$$\frac{\partial T}{\partial y}\Big|_{i,j}^{n+1} = \frac{T_{i,j-1}^{n+1} - 2T_{i,j}^{n+1} + T_{i,j+1}^{n+1}}{\Delta y^2} \tag{13}$$

Assim, a equação 10 se torna:

$$\frac{T_{i,j}^{n+1} - T_{i,j}^n}{\Delta t} = \alpha \left(\frac{T_{i-1,j}^{n+1} - 2T_{i,j}^{n+1} + T_{i+1,j}^{n+1}}{\Delta x^2} + \frac{T_{i,j-1}^{n+1} - 2T_{i,j}^{n+1} + T_{i,j+1}^{n+1}}{\Delta y^2} \right) + \frac{g\alpha}{k}$$
(14)

Considerando uma malha uniforme constante ($\Delta x = \Delta y$) :

$$\frac{T_{i,j}^{n+1} - T_{i,j}^n}{\Delta t} = \alpha \left(\frac{T_{i-1,j}^{n+1} - 2T_{i,j}^{n+1} + T_{i+1,j}^{n+1} + T_{i,j-1}^{n+1} - 2T_{i,j}^{n+1} + T_{i,j+1}^{n+1}}{\Delta x^2} \right) + \frac{g\alpha}{k}$$
(15)

$$T_{i,j}^{n+1} - T_{i,j}^{n} = \frac{\alpha \Delta t}{\Delta x^2} \left(T_{i-1,j}^{n+1} + T_{i+1,j}^{n+1} + T_{i,j-1}^{n+1} + T_{i,j+1}^{n+1} - 4T_{i,j}^{n+1} \right) + \frac{g\alpha}{k}$$
(16)

Fazendo $r=rac{\alpha\Delta t}{\Delta x^2}$ e $\lambda=rac{g\alpha}{k}$:

$$T_{i,j}^{n+1} - T_{i,j}^{n} = r \left(T_{i-1,j}^{n+1} + T_{i+1,j}^{n+1} + T_{i,j-1}^{n+1} + T_{i,j+1}^{n+1} - 4T_{i,j}^{n+1} \right) + \lambda$$

$$(17)$$

Isolando no lado esquerdo os termos em n+1:

$$-r\left(T_{i-1,j}^{n+1} + T_{i+1,j}^{n+1} + T_{i,j-1}^{n+1} + T_{i,j+1}^{n+1}\right) + (1+4r)T_{i,j}^{n+1} = T_{i,j}^{n} + \lambda \tag{18}$$

2. DISCRETIZAÇÃO EM NÓS ESPECIAIS:

2.1 Contorno externo superior e externo direito

Em $x = L_x$ e em $y = L_y$, a temperatura é prescrita.

$$T_{0,j} = T_a j = 0, 1, ..., M$$
 (19)

$$T_{i,M} = T_a i = 0, 1, ..., N$$
 (20)

2.2 Contorno externo inferior e externo esquerdo

Em x = 0 (j = 0), o fluxo é nulo.

$$\left. \frac{\partial T}{\partial x} \right|_{i=0} = 0 \tag{21}$$

Utilizaremos uma aproximação avançada de segunda ordem, em três pontos:

$$\left. \frac{\partial T}{\partial x} \right|_{i=0}^{n+1} = \frac{-3T_{i,j}^{n+1} + 4T_{i+1,j}^{n+1} - T_{i+2,j}^{n+1}}{2\Delta x}$$
 (22)

$$\frac{-3T_{i,j}^{n+1} + 4T_{i+1,j}^{n+1} - T_{i+2,j}^{n+1}}{2\Delta x} = 0$$
 (23)

$$-3T_{i,j}^{n+1} + 4T_{i+1,j}^{n+1} - T_{i+2,j}^{n+1} = 0 j = 0 i = 1, 2, ..., N (24)$$

De maneira similar, para y = 0 (i = N), também não há troca de calor.

$$\left. \frac{\partial T}{\partial y} \right|_{i=N} = 0 \tag{25}$$

Utilizaremos derivada recuada (pois temos apenas as informações dos nós anteriores):

$$\left. \frac{\partial T}{\partial y} \right|_{i-N}^{n+1} = \frac{T_{N,j-2}^{n+1} - 4T_{N,j-1}^{n+1} + 3T_{N,j}^{n+1}}{2\Delta y} \tag{26}$$

$$\frac{T_{N,j-2}^{n+1} - 4T_{N,j-1}^{n+1} + 3T_{N,j}^{n+1}}{2\Delta y} = 0 (27)$$

$$T_{N,j-2}^{n+1} - 4T_{N,j-1}^{n+1} + 3T_{N,j}^{n+1} = 0 i = N j = 1, 2, ..., M-1 (28)$$

2.3 Contorno interno superior e interno inferior

Consideremos que $T_{p,q}$ é o vértice superior esquerdo da região interna Ω em contato com o meio sujeito à temperatura T_f e w é o número de nós necessários para preencher as arestas de comprimento d, tal que:

$$w = \frac{d}{\Delta x} + 1 \tag{29}$$

Para troca térmica por convecção, temos:

$$k\frac{\partial T}{\partial x|y} = h(T_{\infty} - T(x, y, t)) \tag{30}$$

Na aresta superior (i = p) ocorre a troca térmica por convecção no sentido do eixo y. Utilizaremos a derivada recuada:

$$k\left(\frac{T_{i-2,j}^{n+1} - 4T_{i-1,j}^{n+1} + 3T_{i,j}^{n+1}}{2\Delta y}\right) = h(T_f - T_{i,j}^{n+1})$$
(31)

$$k\left(T_{i-2,j}^{n+1} - 4T_{i-1,j}^{n+1} + 3T_{i,j}^{n+1}\right) = 2h\Delta yT_f - 2h\Delta yT_{i,j}^{n+1}$$
(32)

$$T_{i-2,j}^{n+1} - 4T_{i-1,j}^{n+1} + 3T_{i,j}^{n+1} = \frac{2h\Delta y}{k}T_f - \frac{2h\Delta y}{k}T_{i,j}^{n+1}$$
(33)

Fazendo $\gamma = \frac{2h\Delta y}{k}$:

$$T_{i-2,j}^{n+1} - 4T_{i-1,j}^{n+1} + 3T_{i,j}^{n+1} = \gamma T_f - \gamma T_{i,j}^{n+1}$$
(34)

$$T_{i-2,j}^{n+1} - 4T_{i-1,j}^{n+1} + (3+\gamma)T_{i,j}^{n+1} = \gamma T_f \quad i = p \quad q \le j \le q + w$$
(35)

De maneira similar, podemos expressar a discretização na aresta inferior (i = p + w) onde também ocorre troca térmica por convecção no sentido do eixo y. Utilizaremos, desta vez, diferenças avançadas:

$$k\left(\frac{-3T_{i,j}^{n+1} + 4T_{i+1,j}^{n+1} - T_{i+2,j}^{n+1}}{2\Delta y}\right) = h(T_f - T_{i,j}^{n+1})$$
(36)

$$k\left(-3T_{i,j}^{n+1} + 4T_{i+1,j}^{n+1} - T_{i+2,j}^{n+1}\right) = 2h\Delta yT_f - 2h\Delta yT_{i,j}^{n+1}$$
(37)

$$-3T_{i,j}^{n+1} + 4T_{i+1,j}^{n+1} - T_{i+2,j}^{n+1} = \frac{2h\Delta y}{k}T_f - \frac{2h\Delta y}{k}T_{i,j}^{n+1}$$
(38)

$$-3T_{i,j}^{n+1} + 4T_{i+1,j}^{n+1} - T_{i+2,j}^{n+1} = \gamma T_f - \gamma T_{i,j}^{n+1}$$
(39)

$$(\gamma - 3)T_{i,j}^{n+1} + 4T_{i+1,j}^{n+1} - T_{i+2,j}^{n+1} = \gamma T_f \quad i = p + w \quad q \le j \le q + w$$
(40)

2.4 Contorno interno esquerdo e direito

Na aresta esquerda (j = q) ocorre a troca térmica por convecção no sentido do eixo x. Utilizaremos uma aproximação recuada de segunda ordem, com pontos no interior do domínio, para representar a derivada primeira presente condição de contorno de terceiro tipo:

$$k\left(\frac{T_{i,j-2}^{n+1} - 4T_{i,j-1}^{n+1} + 3T_{i,j}^{n+1}}{2\Delta x}\right) = h(T_f - T_{i,j}^{n+1})$$
(41)

$$k\left(T_{i,j-2}^{n+1} - 4T_{i,j-1}^{n+1} + 3T_{i,j}^{n+1}\right) = 2h\Delta x T_f - 2h\Delta x T_{i,j}^{n+1} \tag{42}$$

$$T_{i,j-2}^{n+1} - 4T_{i,j-1}^{n+1} + 3T_{i,j}^{n+1} = \frac{2h\Delta x}{k}T_f - \frac{2h\Delta x}{k}T_{i,j}^{n+1}$$
(43)

Fazendo $\gamma = \frac{2h\Delta x}{k}$:

$$T_{i,j-2}^{n+1} - 4T_{i,j-1}^{n+1} + 3T_{i,j}^{n+1} = \gamma T_f - \gamma T_{i,j}^{n+1}$$
(44)

$$T_{i,j-2}^{n+1} - 4T_{i,j-1}^{n+1} + (3+\gamma)T_{i,j}^{n+1} = \gamma T_f \quad j = q \quad p \le i \le p + w$$
(45)

De maneira similar, podemos expressar a discretização na aresta direita (j = q + w) onde também ocorre troca térmica por convecção no sentido do eixo x. Aqui utilizamos diferenças finitas avançadas:

$$k\left(\frac{-3T_{i,j}^{n+1} + 4T_{i,j+1}^{n+1} - T_{i,j+2}^{n+1}}{2\Delta y}\right) = h(T_f - T_{i,j}^{n+1})$$
(46)

$$k\left(-3T_{i,j}^{n+1} + 4T_{i,j+1}^{n+1} - T_{i,j+2}^{n+1}\right) = 2h\Delta yT_f - 2h\Delta yT_{i,j}^{n+1} \tag{47}$$

$$-3T_{i,j}^{n+1} + 4T_{i,j+1}^{n+1} - T_{i,j+2}^{n+1} = \frac{2h\Delta y}{k}T_f - \frac{2h\Delta y}{k}T_{i,j}^{n+1}$$
(48)

$$-3T_{i,j}^{n+1} + 4T_{i,j+1}^{n+1} - T_{i,j+2}^{n+1} = \gamma T_f - \gamma T_{i,j}^{n+1}$$

$$\tag{49}$$

$$(\gamma - 3)T_{i,j}^{n+1} + 4T_{i,j+1}^{n+1} - T_{i,j+2}^{n+1} = \gamma T_f \quad j = q + w \quad p \le i \le p + w$$
(50)

RESUMO: