

Transferência de Calor

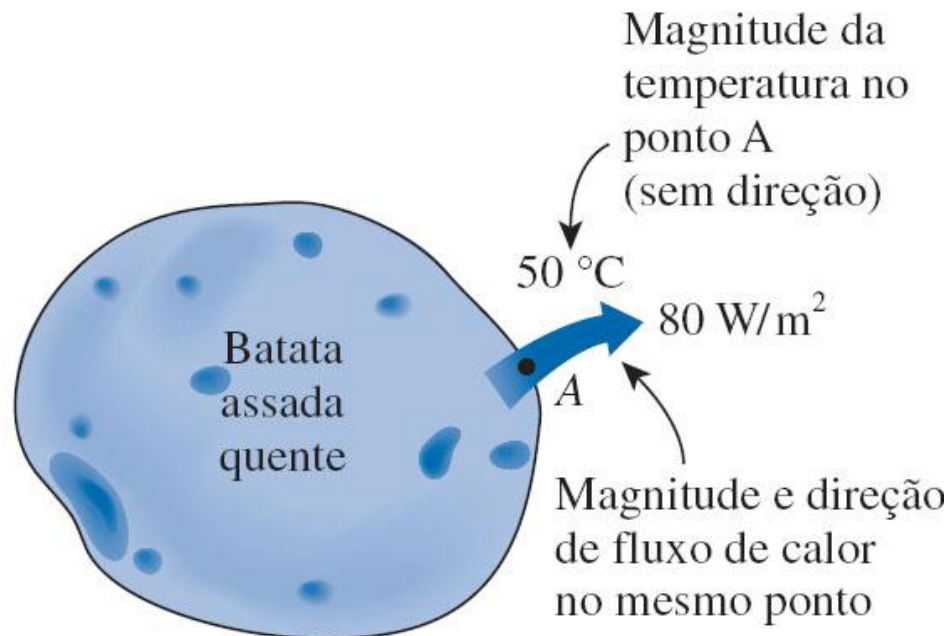
Aplicada a Sistemas

Aeroespaciais

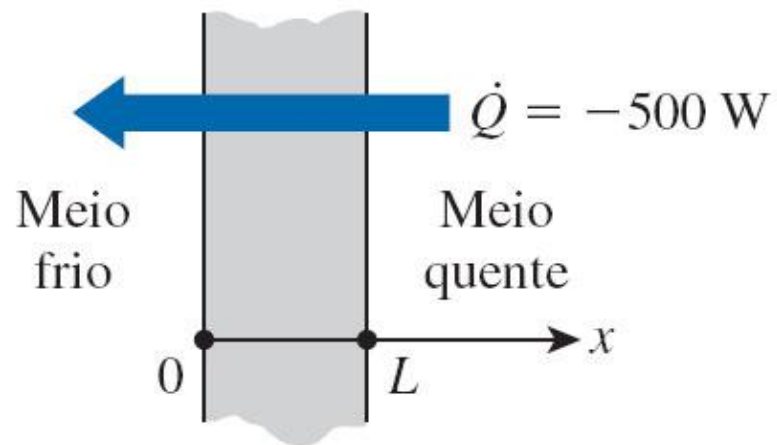
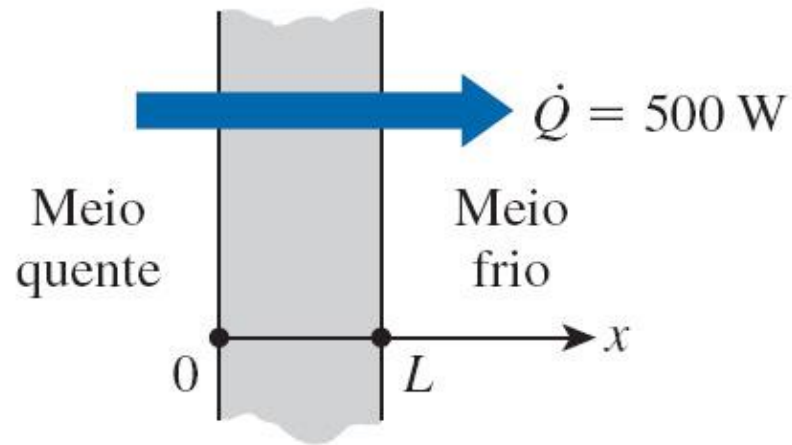
Equações de condução de calor

TRANSFERÊNCIA DE CALOR POR CONDUÇÃO

Quanto maior a diferença de temperatura, maior a transferência de calor

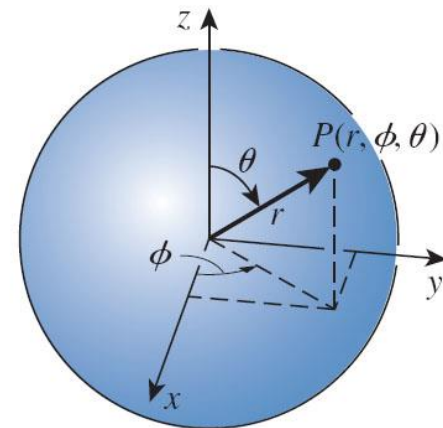
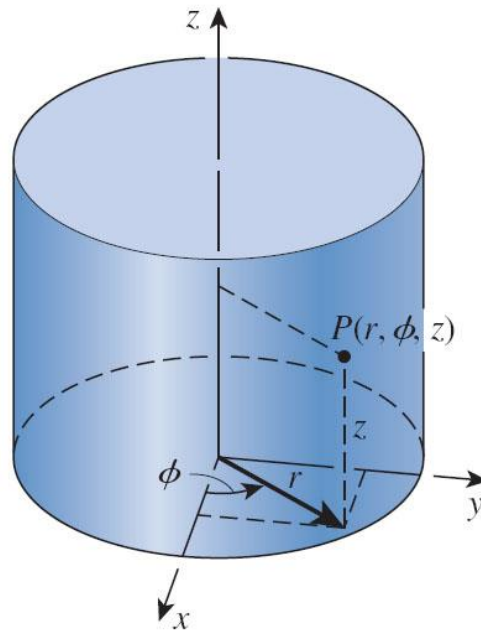
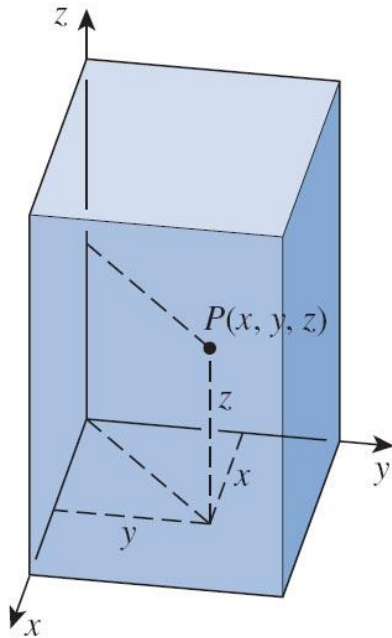


A transferência de calor tem direção e magnitude, portanto é uma grandeza *vetorial*.

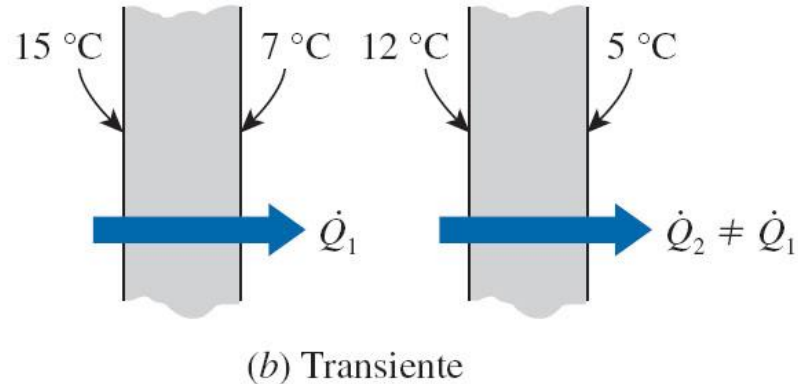
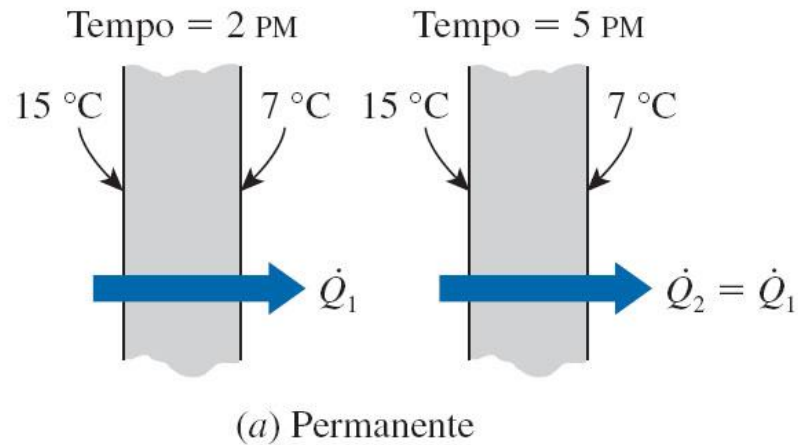


Direção da transferência de calor (positiva na direção de x e negativa na direção contrária)

- ✓ retangular $T(x, y, z, t)$
- ✓ cilíndrica $T(r, \phi, z, t)$
- ✓ esférica $T(r, \phi, \theta, t)$.

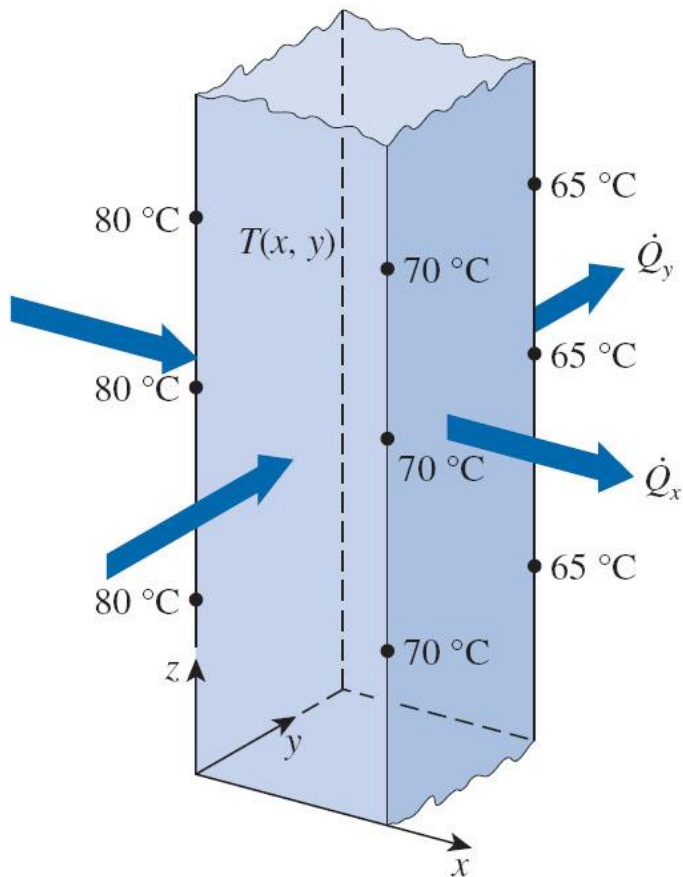


$T(x, y, z, t)$ depende de todas as variáveis



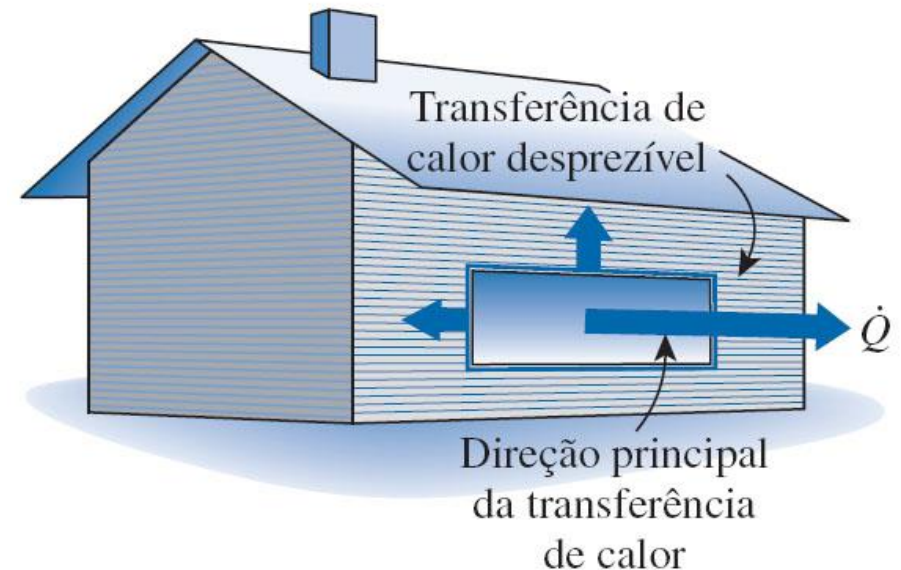
Condução de calor transiente e permanente em uma parede plana

- Na maioria dos sistemas a temperatura varia ao longo do corpo com o tempo, como, por exemplo, uma maçã na geladeira;
- Entretanto, em sistemas aglomerados a temperatura não varia ao longo do corpo, mas varia com o tempo. Ou seja, nestes sistemas considera-se que a temperatura do corpo varia uniformemente com o tempo;
- Pode-se citar como exemplo de sistema aglomerado uma barra metálica aquecida sendo resfriada enquanto sua temperatura é medida com uso de um *termopar*.



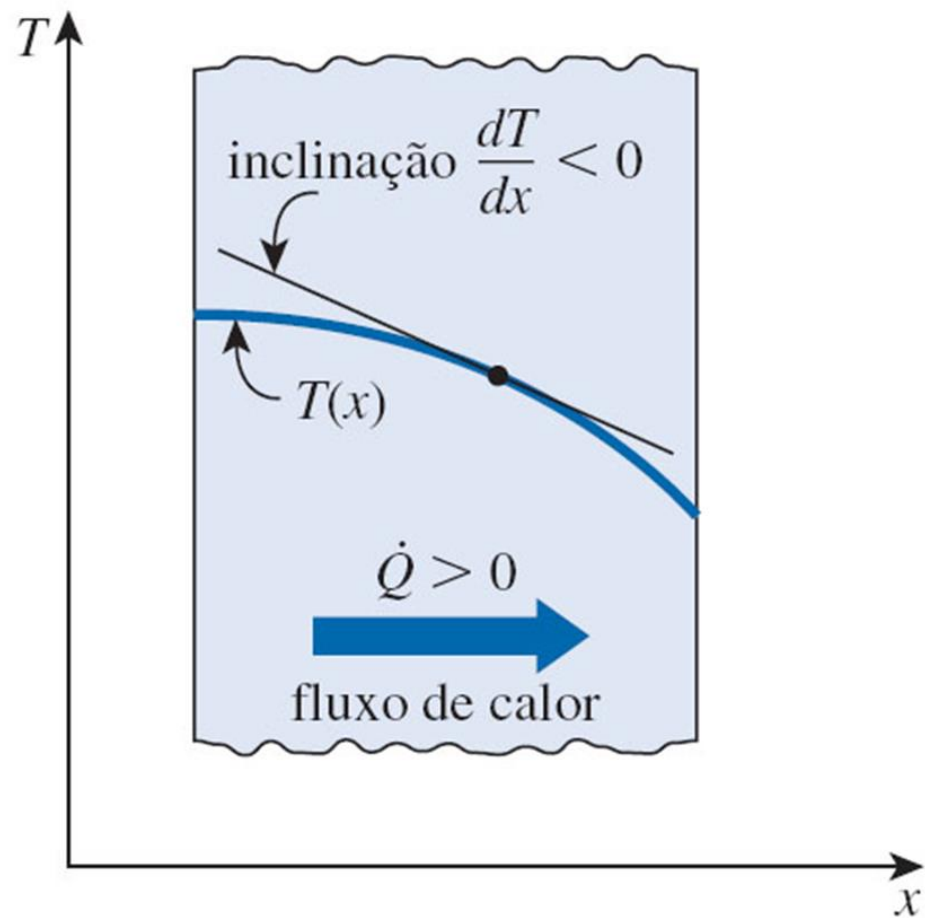
A transferência de calor bidimensional em uma barra longa e retangular.

- ✓ Unidimensional
- ✓ Bidimensional
- ✓ Tridimensional



A transferência de calor através da janela de uma casa pode ser considerada unidimensional.

$$\dot{Q}_{\text{cond}} = -kA \frac{dT}{dx} \quad (\text{W})$$

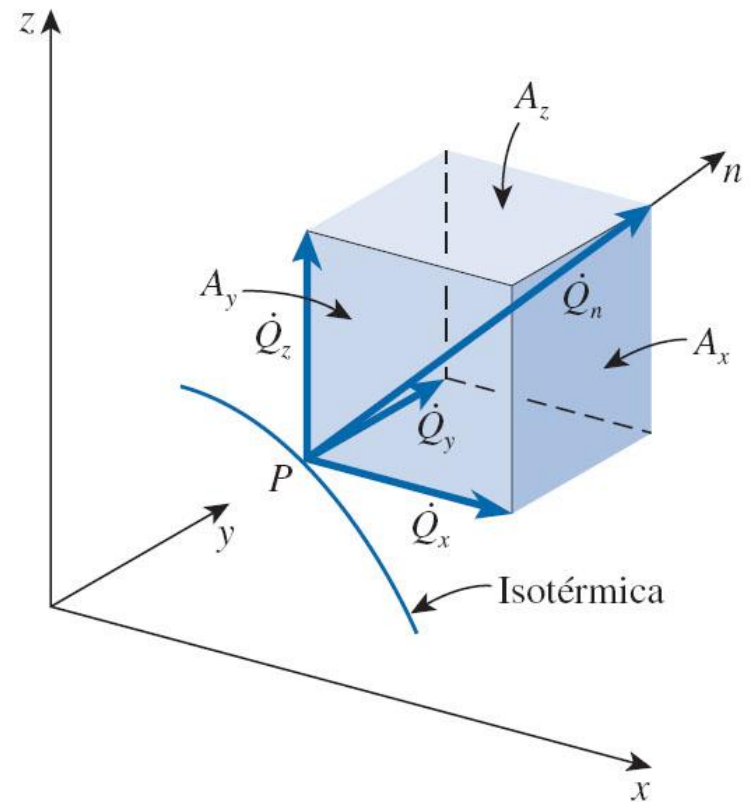


$$\dot{Q}_n = -kA \frac{\partial T}{\partial n} \quad (\text{W})$$

$$\vec{\dot{Q}}_n = \dot{Q}_x \vec{i} + \dot{Q}_y \vec{j} + \dot{Q}_z \vec{k}$$

$$\dot{Q}_x = -kA_x \frac{\partial T}{\partial x}, \quad \dot{Q}_y = -kA_y \frac{\partial T}{\partial y},$$

$$\dot{Q}_z = -kA_z \frac{\partial T}{\partial z}$$



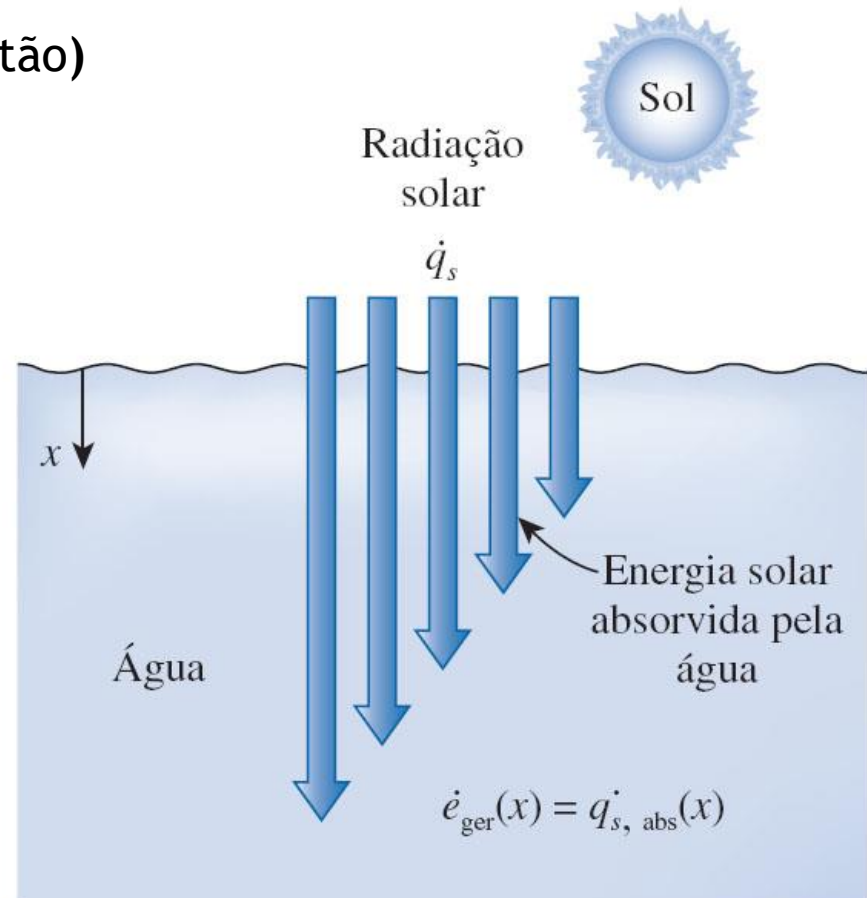
TRANSFERÊNCIA DE CALOR COM GERAÇÃO DE CALOR

- Resistência elétrica (forno tubular)
- Reação química exotérmica (combustão)

$$\dot{E}_{\text{gen}} = \int_V \dot{e}_{\text{gen}} dV \quad (\text{W})$$

$$\dot{E}_{\text{gen}} = \dot{e}_{\text{gen}} V,$$

A absorção da radiação solar pela água pode ser tratada como geração de calor. Diferentemente de um corpo opaco que a radiação é absorvida na superfície em alguns microns



$$\begin{array}{ccccccc} \text{Taxa de} & & & & \text{Taxa de} & & \text{Taxa de} \\ \text{condução} & - & \text{condução} & + & \text{geração de} & = & \text{variação} \\ \text{de calor} & & \text{de calor} & & \text{calor} & & \text{da energia} \\ \text{em } x & & \text{em } x + \Delta x & & \text{dentro do} & & \text{contida no} \\ & & & & \text{elemento} & & \text{elemento} \end{array}$$

EQUAÇÃO DE CONDUÇÃO DE CALOR UNIDIMENSIONAL

$$\dot{Q}_x - \dot{Q}_{x+\Delta x} + \dot{E}_{\text{gen, element}} = \frac{\Delta E_{\text{element}}}{\Delta t} \quad (\text{equação 2-6})$$

$$\Delta E_{\text{element}} = E_{t+\Delta t} - E_t = mc(T_{t+\Delta t} - T_t) = \rho c A \Delta x (T_{t+\Delta t} - T_t)$$

$$\dot{E}_{\text{gen, element}} = \dot{e}_{\text{gen}} V_{\text{element}} = \dot{e}_{\text{gen}} A \Delta x$$

Substituting into Eq. 2-6, we get

$$\dot{Q}_x - \dot{Q}_{x+\Delta x} + \dot{e}_{\text{gen}} A \Delta x = \rho c A \Delta x \frac{T_{t+\Delta t} - T_t}{\Delta t}$$

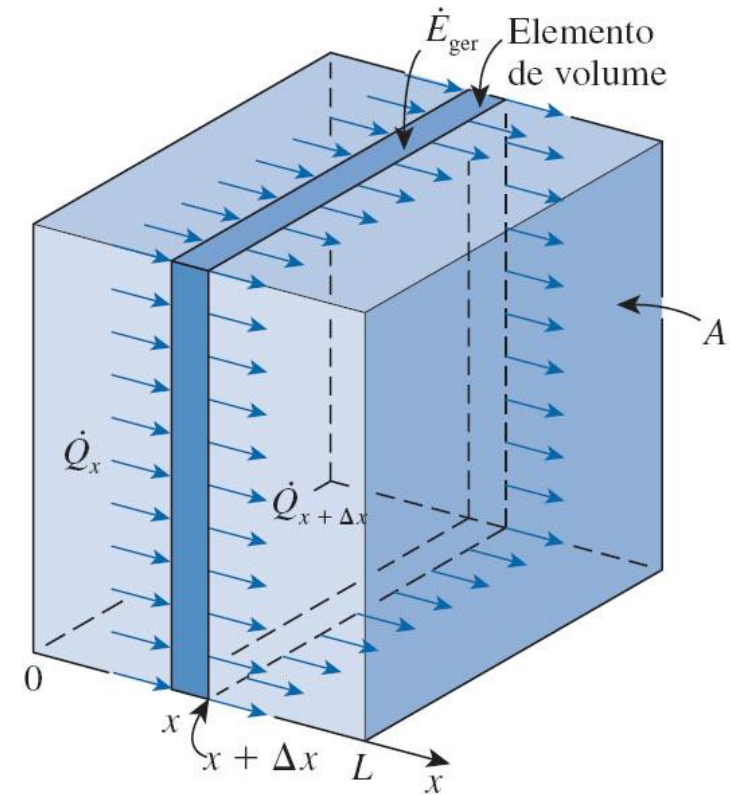
Dividing by $A \Delta x$ gives

$$-\frac{1}{A} \frac{\dot{Q}_{x+\Delta x} - \dot{Q}_x}{\Delta x} + \dot{e}_{\text{gen}} = \rho c \frac{T_{t+\Delta t} - T_t}{\Delta t}$$

Taking the limit as $\Delta x \rightarrow 0$ and $\Delta t \rightarrow 0$ yields

$$\frac{1}{A} \frac{\partial}{\partial x} \left(kA \frac{\partial T}{\partial x} \right) + \dot{e}_{\text{gen}} = \rho c \frac{\partial T}{\partial t}$$

$$\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\dot{Q}_{x+\Delta x} - \dot{Q}_x}{\Delta x} = \frac{\partial \dot{Q}}{\partial x} = \frac{\partial}{\partial x} \left(-kA \frac{\partial T}{\partial x} \right) \quad \text{Pela lei de Fourier}$$



$$A_x = A_{x+\Delta x} = A$$

Condutividade variável (varia com a temperatura)

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(k \frac{\partial T}{\partial x} \right) + \dot{e}_{\text{gen}} = \rho c \frac{\partial T}{\partial t}$$

Na maioria dos casos em aplicações práticas, a condutividade apesar de variar com a temperatura, pode ser considerada constante no valor médio.

Condutividade constante

$$\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + \frac{\dot{e}_{\text{gen}}}{k} = \frac{1}{\alpha} \frac{\partial T}{\partial t} \quad \alpha = \frac{k}{\rho c_p}$$

(1) *Steady-state:*
($\partial/\partial t = 0$)

$$\frac{d^2 T}{dx^2} + \frac{\dot{e}_{\text{gen}}}{k} = 0$$

(2) *Transient, no heat generation:*
($\dot{e}_{\text{gen}} = 0$)

$$\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} = \frac{1}{\alpha} \frac{\partial T}{\partial t}$$

(3) *Steady-state, no heat generation:*
($\partial/\partial t = 0$ and $\dot{e}_{\text{gen}} = 0$)

$$\frac{d^2 T}{dx^2} = 0$$

- Fazer as mesmas deduções para esferas e cilindros

$$\frac{1}{r^n} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^n k \frac{\partial T}{\partial r} \right) + \dot{e}_{\text{gen}} = \rho c \frac{\partial T}{\partial t}$$

$n = 0$ para parede plana

$n = 1$ para cilindro

$n = 2$ para esfera

No caso de parede plana r é substituído por x

- Panela aquecida em um fogão (fundo da panela considerada como uma parede plana infinita);
- Resistência de um aquecedor;
- Esfera metálica.

$$\begin{array}{c} \text{Taxa de} \\ \text{condução} \\ \text{de calor} \\ \text{em } x, y \text{ e} \\ z. \end{array} - \begin{array}{c} \text{Taxa de} \\ \text{condução} \\ \text{de calor} \\ \text{em } x + \Delta x, \\ y + \Delta y, z + \\ \Delta z \end{array} + \begin{array}{c} \text{Taxa de} \\ \text{geração de} \\ \text{calor} \\ \text{dentro do} \\ \text{elemento} \end{array} = \begin{array}{c} \text{Taxa de} \\ \text{variação} \\ \text{da energia} \\ \text{dentro do} \\ \text{elemento} \end{array}$$

or

$$\dot{Q}_x + \dot{Q}_y + \dot{Q}_z - \dot{Q}_{x+\Delta x} - \dot{Q}_{y+\Delta y} - \dot{Q}_{z+\Delta z} + \dot{E}_{\text{gen, element}} = \frac{\Delta E_{\text{element}}}{\Delta t} \quad (2-36)$$

Noting that the volume of the element is $V_{\text{element}} = \Delta x \Delta y \Delta z$, the change in the energy content of the element and the rate of heat generation within the element can be expressed as

$$\Delta E_{\text{element}} = E_{t+\Delta t} - E_t = mc(T_{t+\Delta t} - T_t) = \rho c \Delta x \Delta y \Delta z (T_{t+\Delta t} - T_t)$$

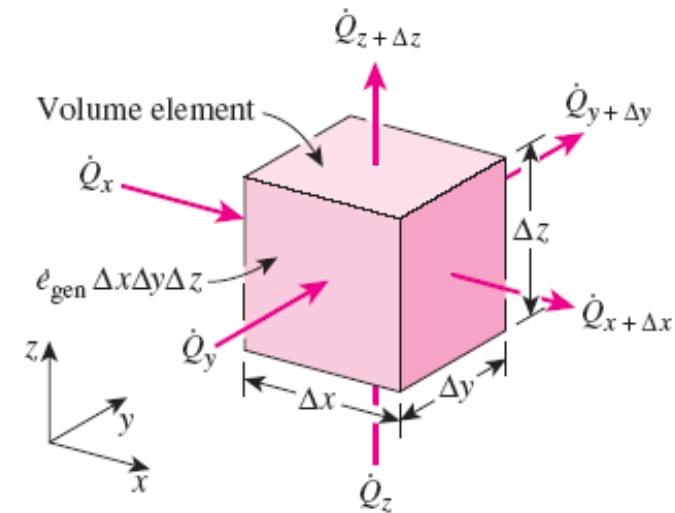
$$\dot{E}_{\text{gen, element}} = \dot{e}_{\text{gen}} V_{\text{element}} = \dot{e}_{\text{gen}} \Delta x \Delta y \Delta z$$

Substituting into Eq. 2-36, we get

$$\dot{Q}_x + \dot{Q}_y + \dot{Q}_z - \dot{Q}_{x+\Delta x} - \dot{Q}_{y+\Delta y} - \dot{Q}_{z+\Delta z} + \dot{e}_{\text{gen}} \Delta x \Delta y \Delta z = \rho c \Delta x \Delta y \Delta z \frac{T_{t+\Delta t} - T_t}{\Delta t}$$

Dividing by $\Delta x \Delta y \Delta z$ gives

$$-\frac{1}{\Delta y \Delta z} \frac{\dot{Q}_{x+\Delta x} - \dot{Q}_x}{\Delta x} - \frac{1}{\Delta x \Delta z} \frac{\dot{Q}_{y+\Delta y} - \dot{Q}_y}{\Delta y} - \frac{1}{\Delta x \Delta y} \frac{\dot{Q}_{z+\Delta z} - \dot{Q}_z}{\Delta z} + \dot{e}_{\text{gen}} = \rho c \frac{T_{t+\Delta t} - T_t}{\Delta t} \quad (2-37)$$



Condução de calor tridimensional através de um elemento de volume retangular.

Noting that the heat transfer areas of the element for heat conduction in the x , y , and z directions are $A_x = \Delta y \Delta z$, $A_y = \Delta x \Delta z$, and $A_z = \Delta x \Delta y$, respectively, and taking the limit as Δx , Δy , Δz and $\Delta t \rightarrow 0$ yields

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(k \frac{\partial T}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(k \frac{\partial T}{\partial y} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left(k \frac{\partial T}{\partial z} \right) + \dot{e}_{\text{gen}} = \rho c \frac{\partial T}{\partial t} \quad (2-38)$$

since, from the definition of the derivative and Fourier's law of heat conduction,

$$\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{1}{\Delta y \Delta z} \frac{\dot{Q}_{x+\Delta x} - \dot{Q}_x}{\Delta x} = \frac{1}{\Delta y \Delta z} \frac{\partial \dot{Q}_x}{\partial x} = \frac{1}{\Delta y \Delta z} \frac{\partial}{\partial x} \left(-k \Delta y \Delta z \frac{\partial T}{\partial x} \right) = -\frac{\partial}{\partial x} \left(k \frac{\partial T}{\partial x} \right)$$

$$\lim_{\Delta y \rightarrow 0} \frac{1}{\Delta x \Delta z} \frac{\dot{Q}_{y+\Delta y} - \dot{Q}_y}{\Delta y} = \frac{1}{\Delta x \Delta z} \frac{\partial \dot{Q}_y}{\partial y} = \frac{1}{\Delta x \Delta z} \frac{\partial}{\partial y} \left(-k \Delta x \Delta z \frac{\partial T}{\partial y} \right) = -\frac{\partial}{\partial y} \left(k \frac{\partial T}{\partial y} \right)$$

$$\lim_{\Delta z \rightarrow 0} \frac{1}{\Delta x \Delta y} \frac{\dot{Q}_{z+\Delta z} - \dot{Q}_z}{\Delta z} = \frac{1}{\Delta x \Delta y} \frac{\partial \dot{Q}_z}{\partial z} = \frac{1}{\Delta x \Delta y} \frac{\partial}{\partial z} \left(-k \Delta x \Delta y \frac{\partial T}{\partial z} \right) = -\frac{\partial}{\partial z} \left(k \frac{\partial T}{\partial z} \right)$$

Eq. 2–38 is the general heat conduction equation in rectangular coordinates. In the case of constant thermal conductivity, it reduces to

$$\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial z^2} + \frac{\dot{e}_{\text{gen}}}{k} = \frac{1}{\alpha} \frac{\partial T}{\partial t} \quad (2-39)$$

where the property $\alpha = k/\rho c$ is again the *thermal diffusivity* of the material. Eq. 2–39 is known as the **Fourier-Biot equation**, and it reduces to these forms under specified conditions:

(1) *Steady-state:*
(called the **Poisson equation**)

$$\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial z^2} + \frac{\dot{e}_{\text{gen}}}{k} = 0$$

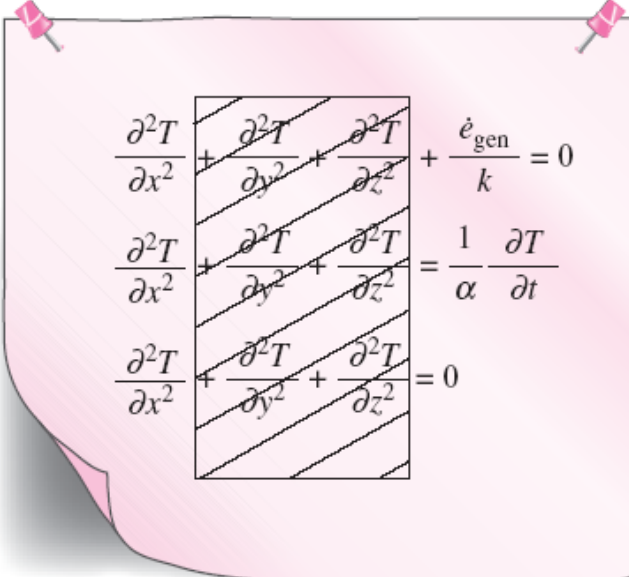
(2) *Transient, no heat generation:*
(called the **diffusion equation**)

$$\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial z^2} = \frac{1}{\alpha} \frac{\partial T}{\partial t}$$

(3) *Steady-state, no heat generation:*
(called the **Laplace equation**)

$$\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial z^2} = 0$$

As equações de condução de calor tridimensionais são **reduzidas** para o caso unidimensional quando a temperatura varia apenas em uma direção.



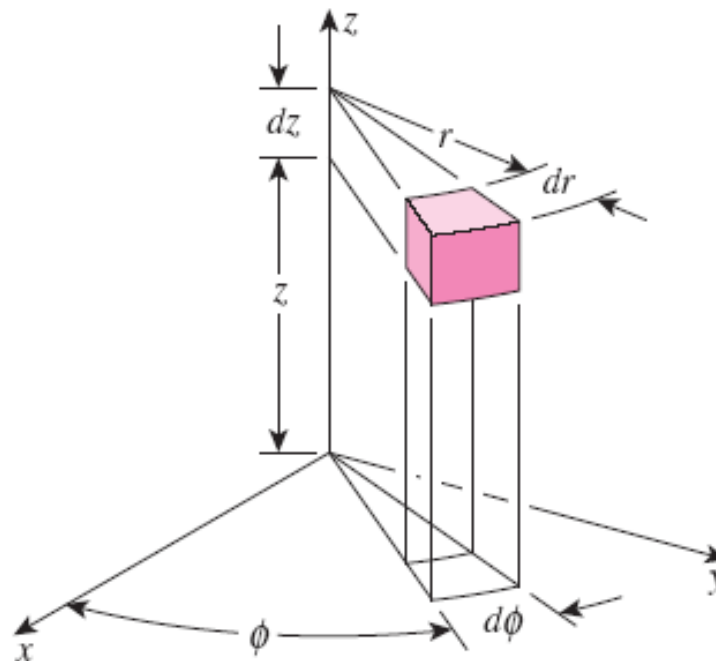
$$\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial z^2} + \frac{\dot{e}_{\text{gen}}}{k} = 0$$

$$\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial z^2} = \frac{1}{\alpha} \frac{\partial T}{\partial t}$$

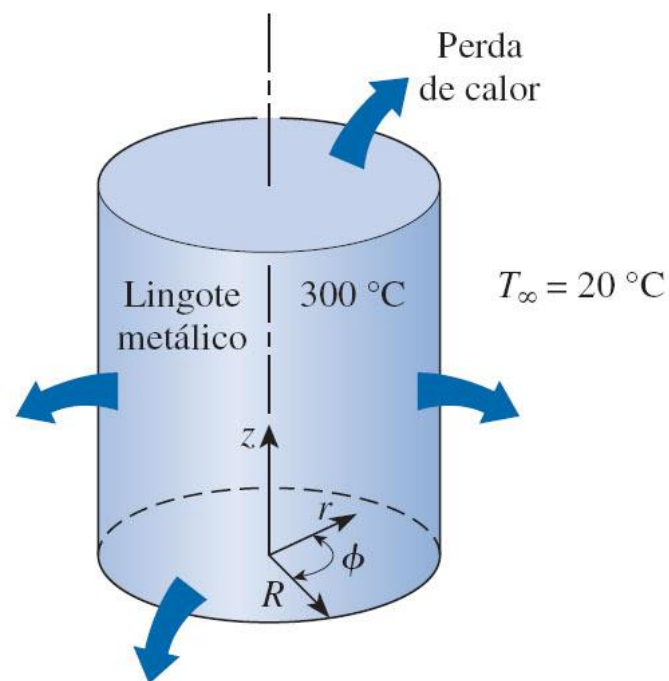
$$\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial z^2} = 0$$

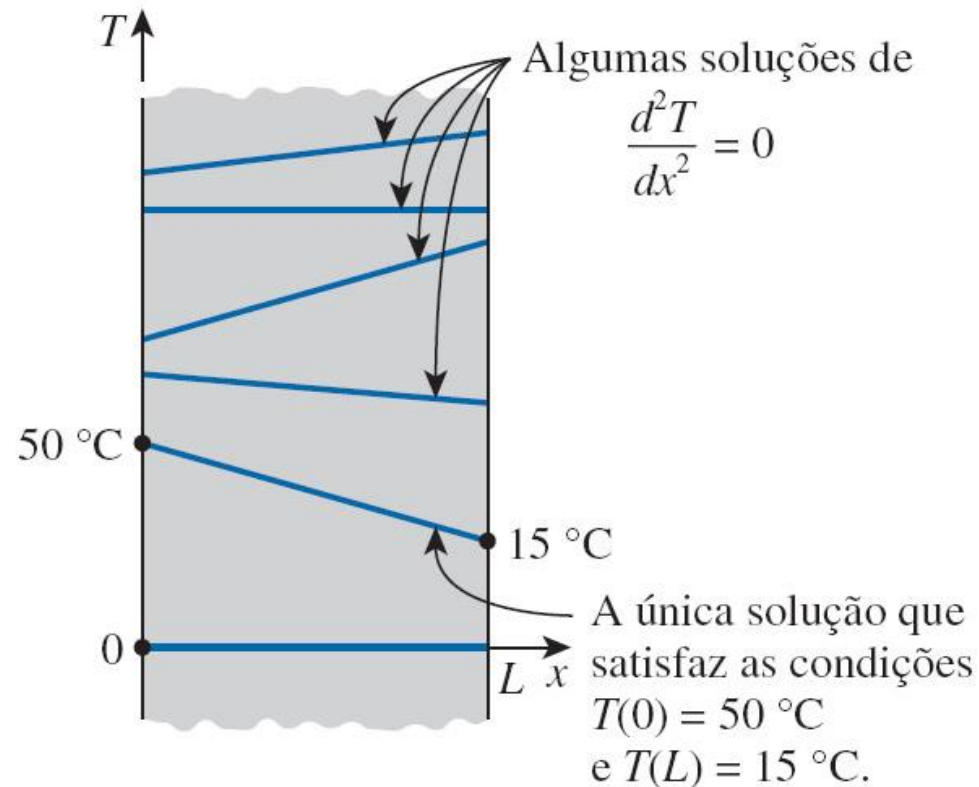
$$x = r \cos \phi, \quad y = r \sin \phi, \quad \text{and} \quad z = z$$

$$\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(kr \frac{\partial T}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial \phi} \left(k \frac{\partial T}{\partial \phi} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left(k \frac{\partial T}{\partial z} \right) + \dot{e}_{\text{gen}} = \rho c \frac{\partial T}{\partial t}$$



Um pequeno lingote metálico de formato cilíndrico de raio R e altura h é aquecido em um forno até a temperatura de 300°C , retirado e deixado para resfriar em temperatura ambiente $T_\infty = 20^\circ\text{C}$ por convecção e radiação. Considerando que o lingote é resfriado uniformemente em toda a sua superfície externa e a variação da condutividade térmica do material em função da temperatura é desprezível, determine a equação diferencial que descreve a variação de temperatura do lingote durante o processo de resfriamento.

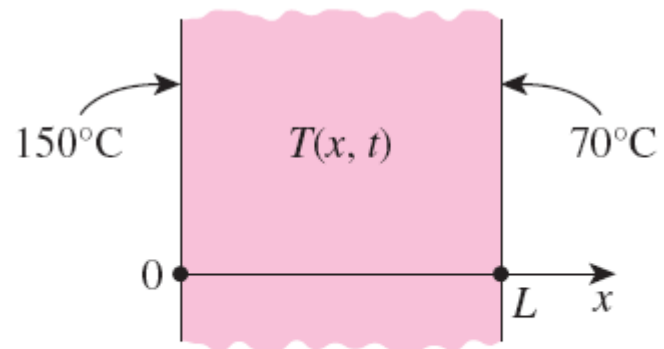




Para descrever completamente o problema de transferência de calor, duas condições de contorno devem ser fornecidas para cada direção do sistema de coordenadas, onde a transferência de calor é significativa.

$$T(0, t) = T_1$$

$$T(L, t) = T_2$$



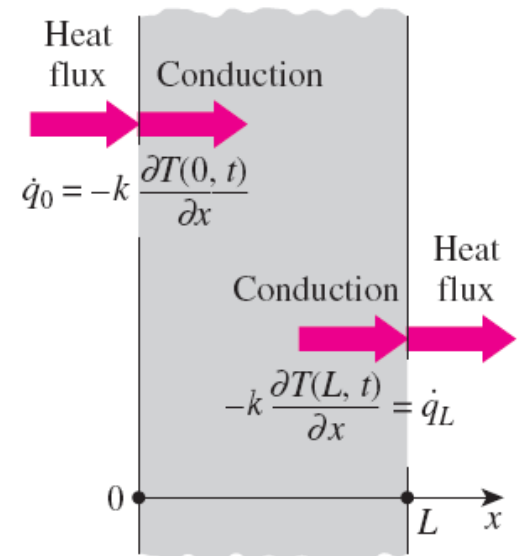
$$T(0, t) = 150^{\circ}\text{C}$$

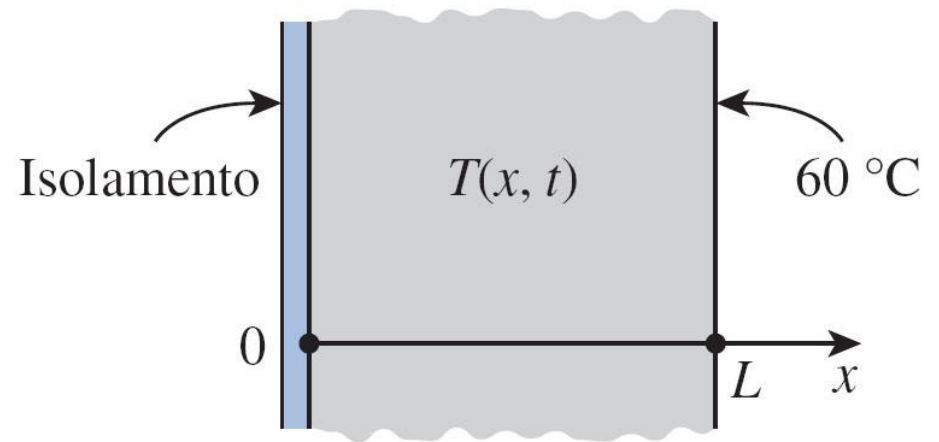
$$T(L, t) = 70^{\circ}\text{C}$$

$$\dot{q} = -k \frac{\partial T}{\partial x} = \left(\begin{array}{c} \text{Heat flux in the} \\ \text{positive } x - \text{direction} \end{array} \right) \quad (\text{W/m}^2)$$

Para uma parede plana de espessura L , a qual recebe um fluxo de calor de 50 W/m^2 , o fluxo específico de acordo com as condições de contorno pode ser expresso conforme abaixo:

$$-k \frac{\partial T(0, t)}{\partial x} = 50 \quad \text{and} \quad -k \frac{\partial T(L, t)}{\partial x} = -50$$





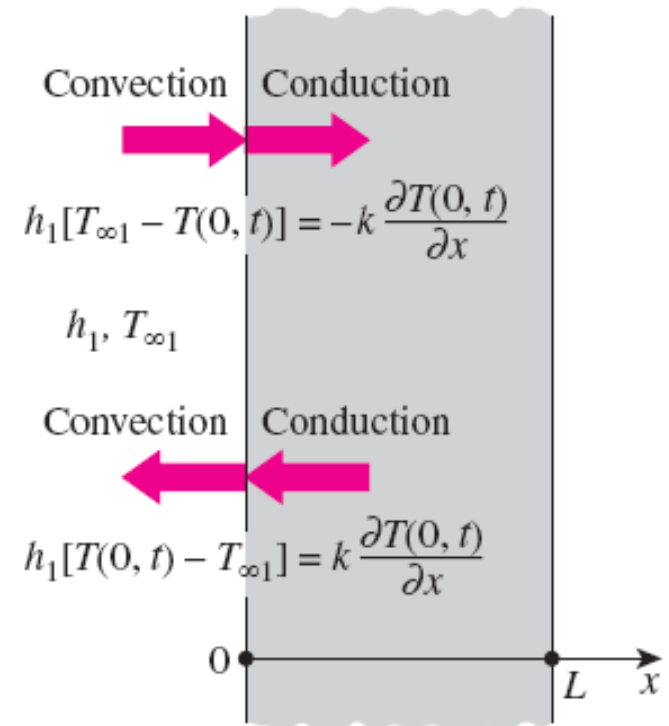
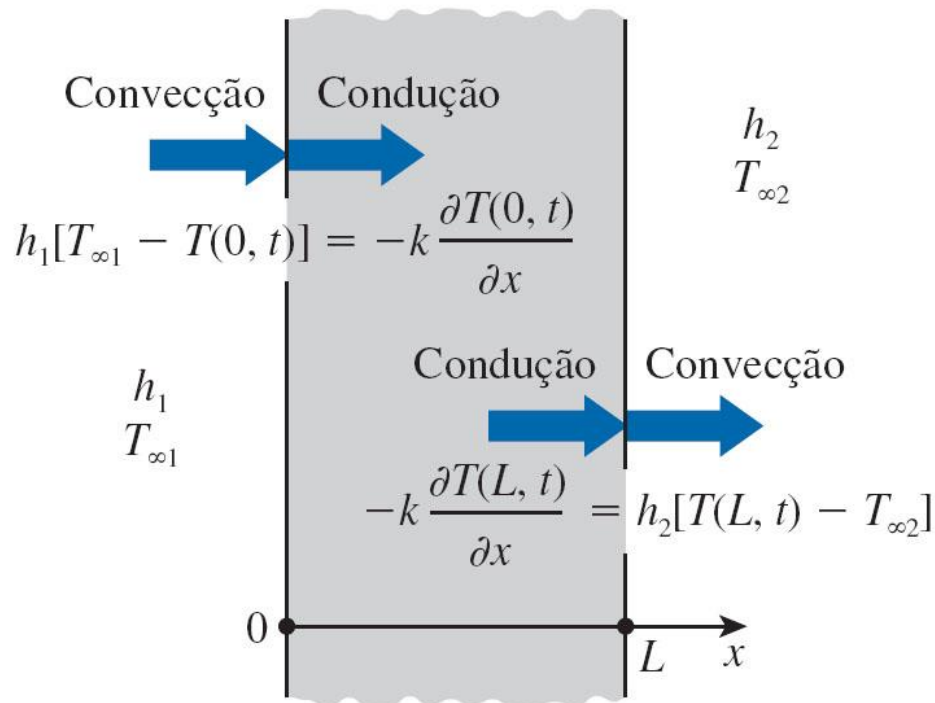
$$k \frac{\partial T(0, t)}{\partial x} = 0 \quad \text{or} \quad \frac{\partial T(0, t)}{\partial x} = 0$$

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

$$T(L, t) = 60 \text{ } ^\circ\text{C}$$

$$-k \frac{\partial T(0, t)}{\partial x} = h_1 [T_{\infty 1} - T(0, t)]$$

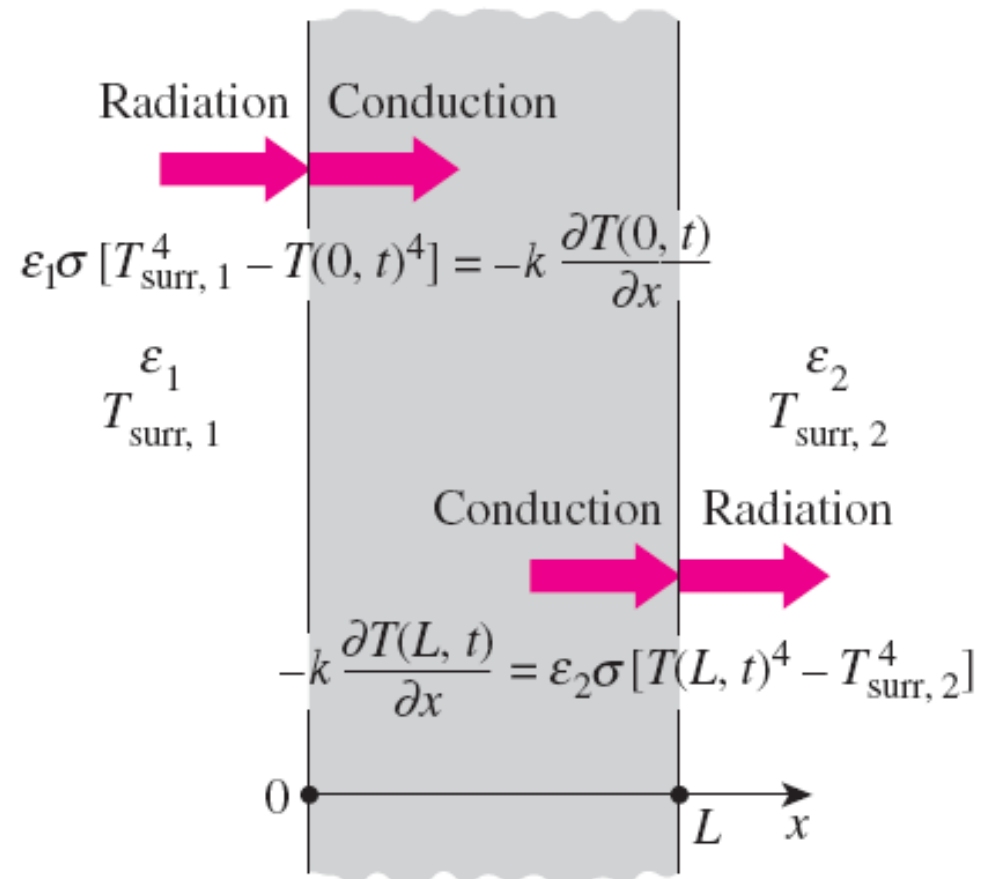
$$-k \frac{\partial T(L, t)}{\partial x} = h_2 [T(L, t) - T_{\infty 2}]$$



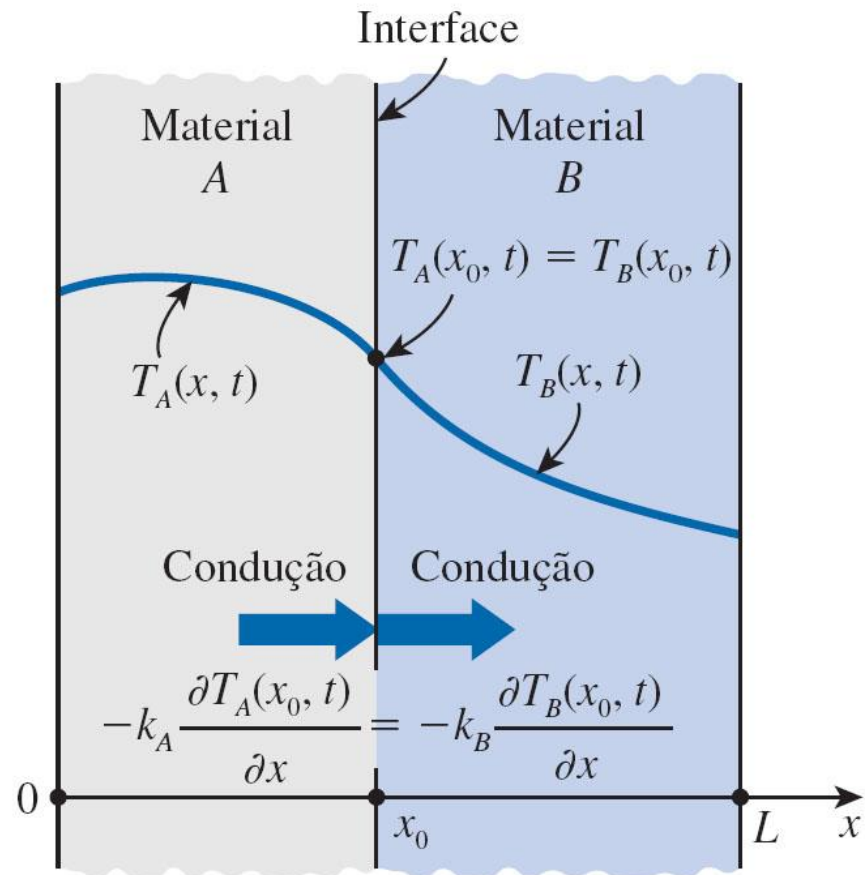
A direção assumida da transferência de calor em um contorno não tem efeito sobre a expressão (equivale a multiplicar por -1)

$$-k \frac{\partial T(0, t)}{\partial x} = \varepsilon_1 \sigma [T_{\text{surr}, 1}^4 - T(0, t)^4]$$

$$-k \frac{\partial T(L, t)}{\partial x} = \varepsilon_2 \sigma [T(L, t)^4 - T_{\text{surr}, 2}^4]$$

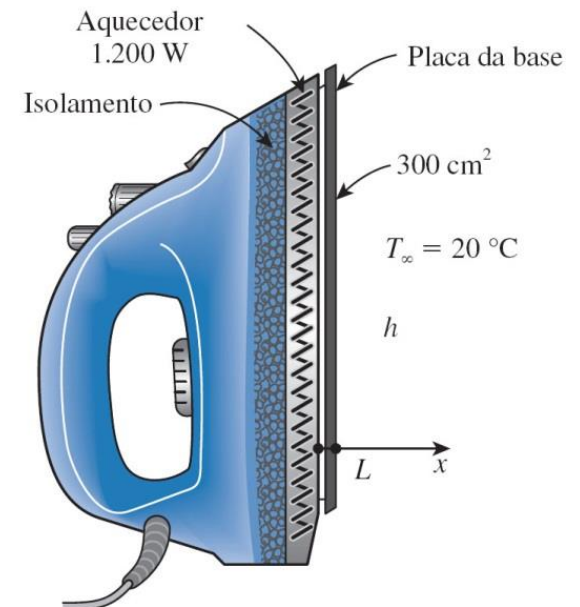


$$-k_A \frac{\partial T_A(x_0, t)}{\partial x} = -k_B \frac{\partial T_B(x_0, t)}{\partial x}$$

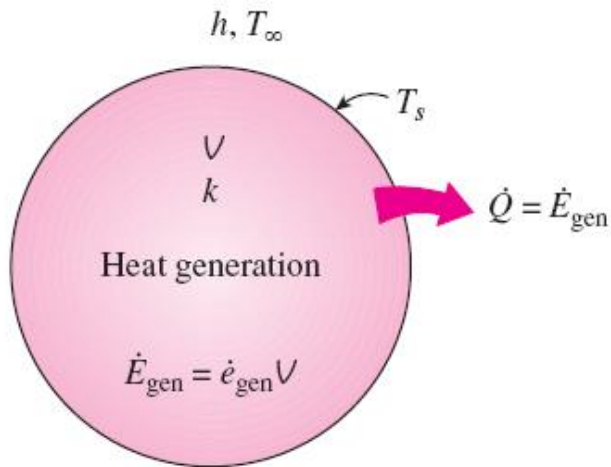


$$T_A(x_0, t) = T_B(x_0, t)$$

Considere que a placa da base de ferro de passar de 1200 W tenha a espessura $L = 0,5 \text{ cm}$, área da base $A = 300 \text{ cm}^2$ e condutividade térmica $k = 15 \text{ W/m.K}$. A superfície interna da placa é submetida a uma fluxo de calor uniforme gerado pela resistência elétrica interna, enquanto a superfície perde calor para o meio externo ($T_\infty = 20^\circ\text{C}$) por convecção, como mostrado na figura abaixo. Considerando que o coeficiente de transferência de calor por convecção é $h = 80 \text{ W/m}^2.\text{K}$ e desprezando a perda de calor por radiação, obtenha a expressão para a variação de temperatura na placa da base de ferro e avalie as temperaturas nas superfícies internas e externas.



- Estudar os exemplos do Çengel 2-13 e 2-14



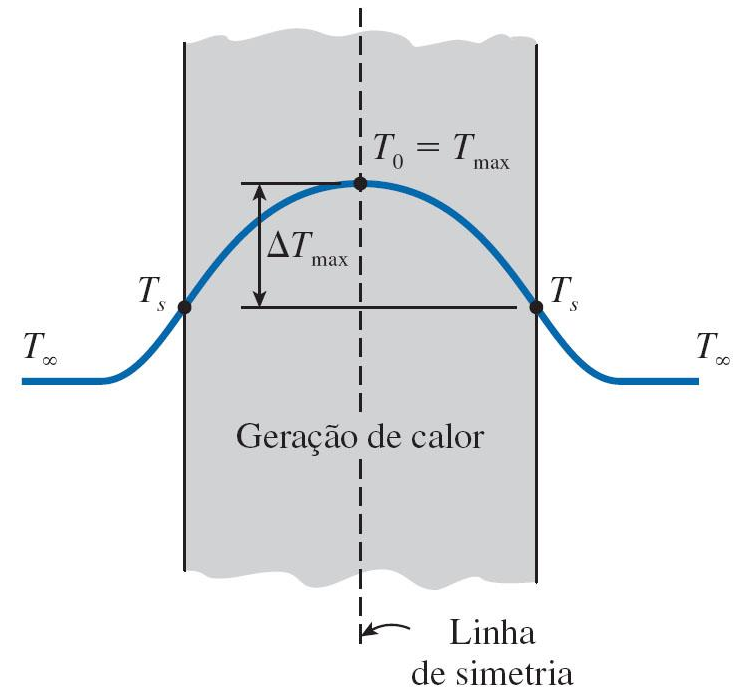
Em condições permanentes, todo o calor gerado no sólido deve ser liberado através da superfície externa.

$$\dot{Q} = \dot{e}_{\text{gen}} V \quad (\text{W})$$

$$\dot{Q} = hA_s (T_s - T_\infty) \quad (\text{W})$$

Igualando as duas equações acima fica:

$$T_s = T_\infty + \frac{\dot{e}_{\text{gen}} V}{hA_s}$$

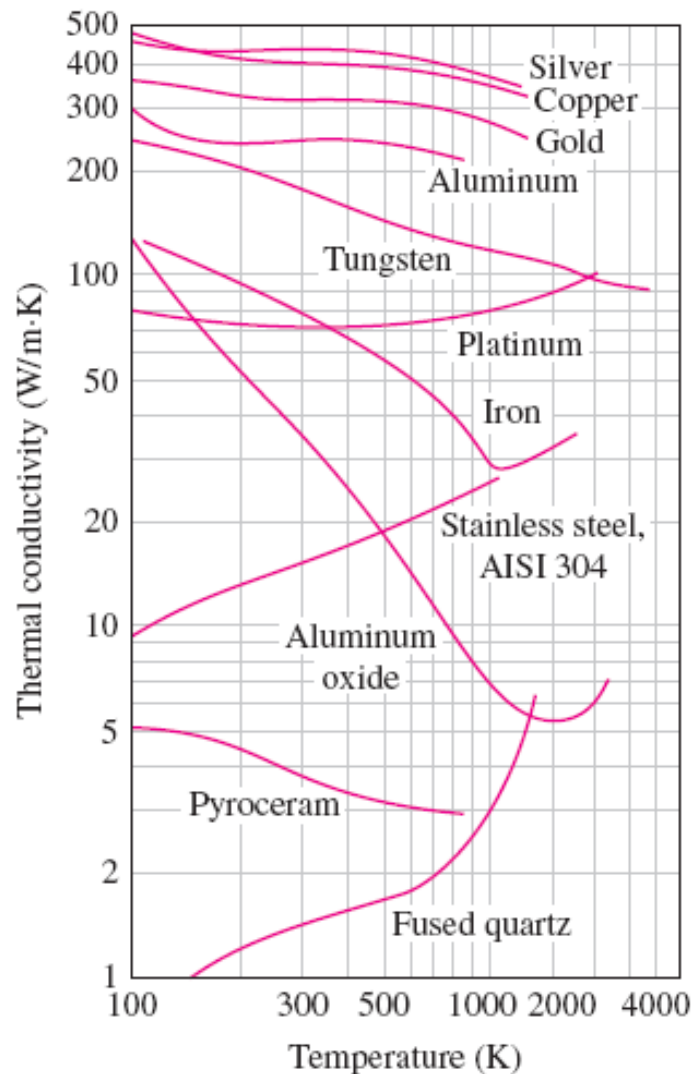


A temperatura máxima em um sólido simétrico com geração de calor uniforme ocorre no seu centro.

- Estudar os exemplos do Çengel 2-17 e 2-19

Na maioria dos problemas, a variação da condutividade térmica, para muitos materiais, é pequena e pode ser desprezada e a condutividade média é utilizada. Porém, em alguns casos se a variação da condutividade térmica com a temperatura em um intervalo de tempo específico for muito grande, será necessário levar em consideração essa variação para reduzir o erro.

CONDUTIVIDADE TÉRMICA VARIÁVEL $k(T)$



$$k_{\text{avg}} = \frac{\int_{T_1}^{T_2} k(T) dT}{T_2 - T_1}$$

$$\dot{Q}_{\text{plane wall}} = k_{\text{avg}} A \frac{T_1 - T_2}{L} = \frac{A}{L} \int_{T_2}^{T_1} k(T) dT$$

$$\dot{Q}_{\text{cylinder}} = 2\pi k_{\text{avg}} L \frac{T_1 - T_2}{\ln(r_2/r_1)} = \frac{2\pi L}{\ln(r_2/r_1)} \int_{T_2}^{T_1} k(T) dT$$

$$\dot{Q}_{\text{sphere}} = 4\pi k_{\text{avg}} r_1 r_2 \frac{T_1 - T_2}{r_2 - r_1} = \frac{4\pi r_1 r_2}{r_2 - r_1} \int_{T_2}^{T_1} k(T) dT$$