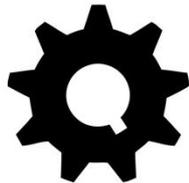




Instituto de Química  
IQ - UFG



**ENGENHARIA QUÍMICA**  
Universidade Federal de Goiás

# Condução Unidimensional - Regime Estacionário e sem Geração de Energia

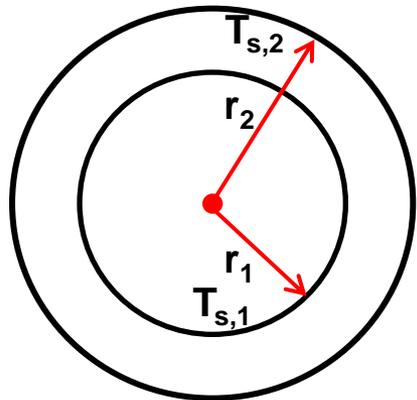
## Sistemas Radiais

Professor Dyrney Araújo dos Santos  
Universidade Federal de Goiás  
site: [www.dyrney.com](http://www.dyrney.com)

# 3 . Condução Unidimensional

## 3.3 Sistemas Radiais

### (a) Cilindro “infinito”, sem geração de calor



Analisando a equação do calor em coordenadas cilíndricas

$$\rho c_p \frac{\partial T}{\partial t} = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( kr \frac{\partial T}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial \phi} \left( k \frac{\partial T}{\partial \phi} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left( k \frac{\partial T}{\partial z} \right) + \dot{Q}$$

regime estacionário

Condição de simetria

Cilindro infinito

sem geração de energia

Após as definidas simplificações, tem-se:

$$\frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left( kr \frac{dT}{dr} \right) = 0 \quad \longrightarrow \quad \frac{1}{r} \frac{d}{dr} (rq_r) = 0 \quad \longrightarrow \quad rq_r = cte_1$$

Multiplicando ambos os lados por  $2\pi L$ , sendo  $L$  o comprimento, e considerando a área superficial do tubo  $A=2\pi Lr$ , tem-se:

$$(2\pi L)rq_r = cte_1(2\pi L) \quad \longrightarrow \quad Q_r = cte_2 \quad \longrightarrow \quad \text{Taxa térmico constante na direção } r$$

# 3 . Condução Unidimensional

## 3.3 Sistemas Radiais

### (a) Cilindro “infinito”, sem geração de calor

Visto que a condutividade é constante e integrando uma vez, tem-se:

$$\int d\left(r \frac{dT}{dr}\right) = \int 0 dr$$

Obtém-se:

$$r \frac{dT}{dr} = C_1 \quad \longrightarrow \quad dT = \frac{C_1}{r} dr$$

Integrando-a novamente:

$$\int dT = \int \frac{C_1}{r} dr \quad \longrightarrow \quad T = C_1 \ln(r) + C_2$$

sujeito às seguintes condições de contorno:  $T(r) = \begin{cases} T_{s,1} & \text{para } r = r_1 \\ T_{s,2} & \text{para } r = r_2 \end{cases}$

# 3 . Condução Unidimensional

## 3.3 Sistemas Radiais

### (a) Cilindro “infinito”, sem geração de calor

Substituindo as condições de contorno:

$$T_{s,1} = C_1 \ln(r_1) + C_2$$

$$T_{s,2} = C_1 \ln(r_2) + C_2$$

Resolvendo-as para as constantes:

$$C_1 = \frac{T_{s,1} - T_{s,2}}{\ln\left(\frac{r_1}{r_2}\right)} \quad \text{e} \quad C_2 = T_{s,1} - \frac{T_{s,1} - T_{s,2}}{\ln\left(\frac{r_1}{r_2}\right)} \ln(r_1)$$

Substituindo na solução geral, a distribuição de temperaturas é então:

$$T(r) = T_{s,1} + \frac{T_{s,1} - T_{s,2}}{\ln(r_1 / r_2)} \ln\left(\frac{r}{r_1}\right)$$

**Obs:** Temperatura varia  
logaritmicamente com a  
posição radial em geometrias  
cilíndricas

# 3 . Condução Unidimensional

## 3.3 Sistemas Radiais

### (a) Cilindro “infinito”, sem geração de calor

Utilizar a lei de Fourier para a determinação da taxa de calor por condução.

$$Q_r = -k(2\pi rL) \frac{dT}{dr} \quad \longrightarrow \quad Q_r = -k(2\pi rL) \left[ 0 + \frac{T_{s,1} - T_{s,2}}{\ln(r_1 / r_2)} \frac{1}{r} \right]$$

Rearranjando:

$$Q_r = \frac{(T_{s,1} - T_{s,2})}{\ln(r_2 / r_1) / 2\pi Lk}$$

Por analogia ao transporte de calor em coordenadas cartesianas, tem-se a resistência condutiva em coordenadas cilíndricas

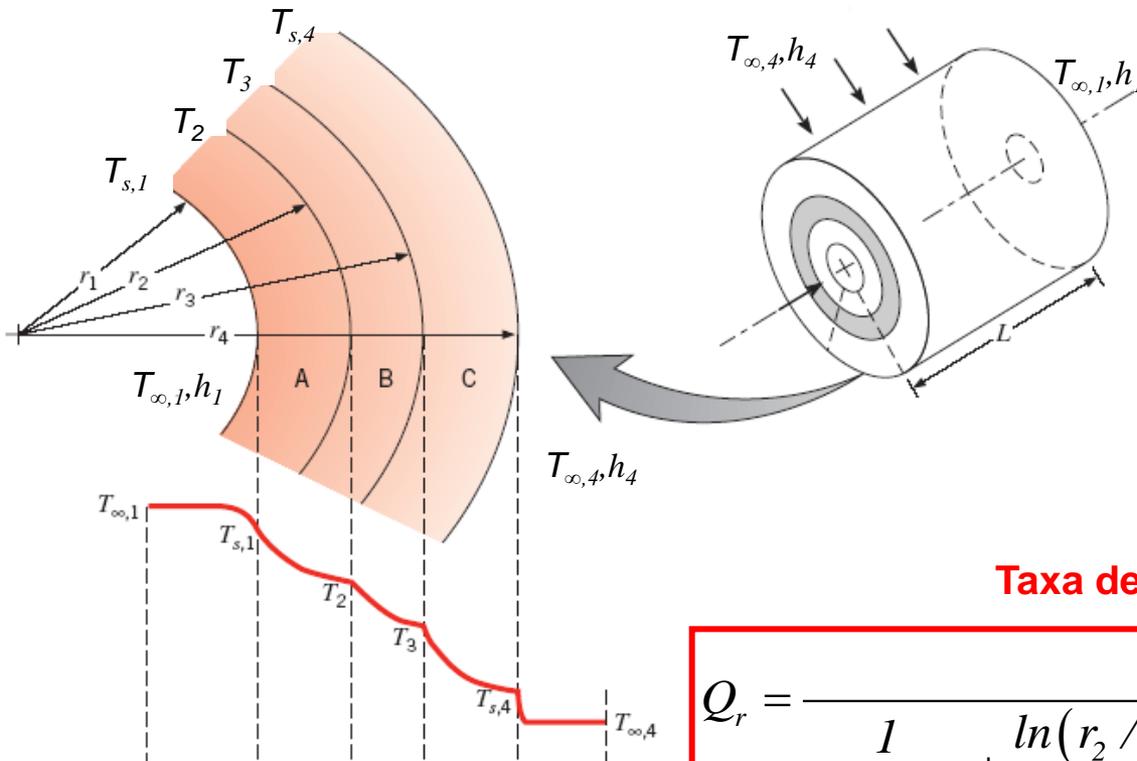
$$R_{term,cond} = \frac{\ln(r_2 / r_1)}{2\pi Lk}$$

# 3 . Condução Unidimensional

## 3.3 Sistemas Radiais

### (a) Cilindro “infinito”, sem geração de calor

Considerando um sistema de cilindros compostos



**Taxa de transferência de calor:**

$$Q_r = \frac{T_{\infty,1} - T_{s,1}}{1} = \frac{T_{s,1} - T_2}{\ln(r_2 / r_1)} = \frac{T_2 - T_3}{\ln(r_3 / r_2)} = \frac{T_3 - T_{s,4}}{\ln(r_4 / r_3)} = \frac{T_{s,4} - T_{\infty,4}}{1}$$

$$= \frac{T_2 - T_3}{2\pi k_B L} = \frac{T_{s,1} - T_2}{2\pi k_A L} = \frac{T_{s,4} - T_{\infty,4}}{2\pi r_4 L h_4}$$

**Taxa de transferência de calor global:**

$$Q_r = \frac{T_{\infty,1} - T_{\infty,4}}{\frac{1}{2\pi r_1 L h_1} + \frac{\ln(r_2 / r_1)}{2\pi k_A L} + \frac{\ln(r_3 / r_2)}{2\pi k_B L} + \frac{\ln(r_4 / r_3)}{2\pi k_C L} + \frac{1}{2\pi r_4 L h_4}}$$

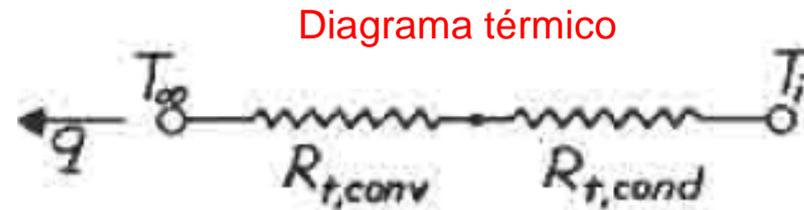
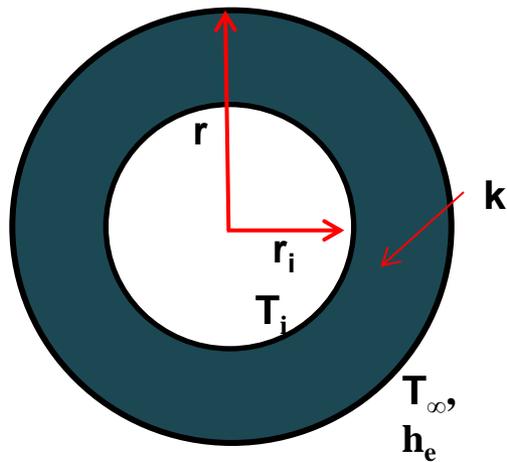
# 3 . Condução Unidimensional

## 3.3 Sistemas Radiais

### (a) Cilindro “infinito”, sem geração de calor

#### Conceito do raio crítico de isolamento

1° passo: Esquematize o problema.



2° passo: Estabeleça as hipóteses

- ✓ condição de estado estacionários;
- ✓ propriedades físicas constantes
- ✓ condução unidimensional (radial – r)
- ✓ perda por radiação desprezível

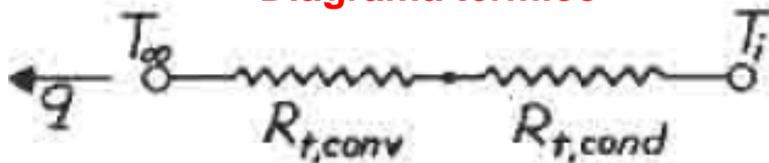
# 3 . Condução Unidimensional

## 3.3 Sistemas Radiais

### (a) Cilindro “infinito”, sem geração de calor

#### Conceito do raio crítico de isolamento

Diagrama térmico



Taxa de calor através do circuito:

$$Q_r = \frac{(T_i - T_\infty)}{R_{tot}}$$

Sendo a resistência total dada por:

$$R_{tot} = R_{term,conv} + R_{term,cond}$$

$$R_{term,conv} = \frac{1}{hA_s} = \frac{1}{2\pi rLh}$$

$$R_{term,cond} = \frac{\ln(r / r_i)}{2\pi kL}$$

Para determinar o valor de  $r$  que minimiza  $Q_r$  ou máxima  $R_{tot}$ , deve-se fazer:

$$\frac{dR_{tot}}{dr} = 0$$

Logo,

$$\frac{d}{dr} \left[ \frac{1}{2\pi rLh} + \frac{\ln(r / r_i)}{2\pi kL} \right] = 0$$

$$\left[ -\frac{1}{2\pi hLr^2} + \frac{1}{2\pi kLr} \right] = 0$$

# 3 . Condução Unidimensional

## 3.3 Sistemas Radiais

### (a) Cilindro “infinito”, sem geração de calor

#### Conceito do raio crítico de isolamento

Isolando r, tem-se:

$$r = \frac{k}{h}$$

Para determinar se o resultado anterior maximiza ou minimiza a resistência total, a segunda derivada deve ser avaliada

$$\frac{d}{dr} \left[ \frac{dR_{tot}}{dr} \right] = -\frac{1}{2\pi k L r^2} + \frac{1}{\pi r^3 h L}$$

em  $r = k/h$ , tem-se:

$$\frac{d}{dr} \left[ \frac{dR_{tot}}{dr} \right] = \frac{1}{\pi L (k/h)^2} \left( \frac{1}{k} - \frac{1}{2k} \right)$$

$$\frac{d}{dr} \left[ \frac{dR_{tot}}{dr} \right] = \frac{1}{2\pi L k^3 / h^2}$$

Logo,

$$\frac{d^2 R_{tot}}{dr^2} > 0$$

**OBS:**

1) Neste caso,  $r=k/h$  é o raio do isolante para o qual a resistência total é um mínimo e não um máximo;

2) Deve-se pensar r como sendo o raio crítico do isolante ( $r_{cr}=k_{iso}/h$ ), abaixo do qual  $Q_r$  aumenta com o aumento do raio do isolante ( $r_{iso}$ ) e acima do qual  $Q_r$  diminui com o aumento de  $r_{iso}$ .

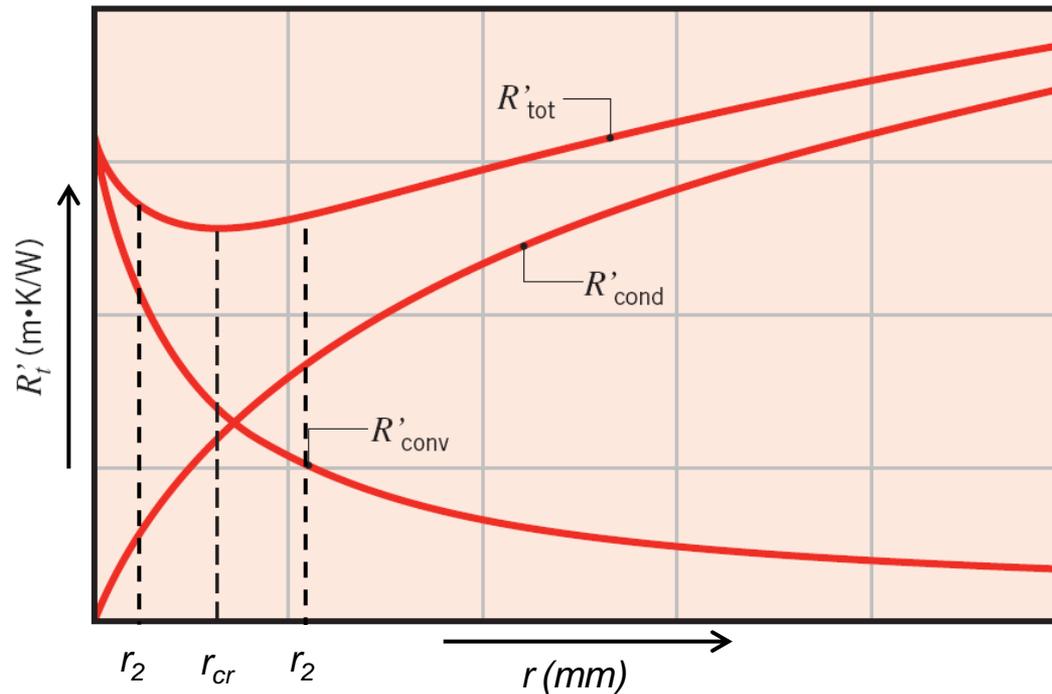
# 3 . Condução Unidimensional

## 3.3 Sistemas Radiais

### (a) Cilindro “infinito”, sem geração de calor

#### Conceito do raio crítico de isolamento

#### Análise do raio crítico ( $r_{cr}$ )



Se  $r_2 < r_{cr}$ , a resistência térmica total decresce e, portanto, a taxa de transferência de calor aumenta com a adição do isolante. Isto acontece até que o raio externo do isolante atinja o valor do raio crítico.

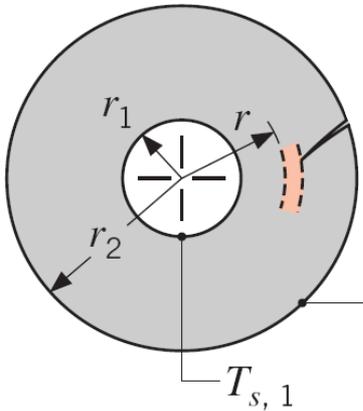
Se  $r_2 > r_{cr}$ , qualquer adição de isolamento aumenta a resistência térmica total e, portanto, diminui a perda de calor.

**Obs:** Em uma parede plana (área normal à transferência de calor é constante), a resistência total sempre aumenta com o aumento da espessura do isolante.

# 3 . Condução Unidimensional

## 3.3 Sistemas Radiais

### (b) Condução em uma casca esférica, sem geração de calor



Analisando a equação do calor em coordenadas esféricas

$$\rho c_p \frac{\partial T}{\partial t} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left( kr^2 \frac{\partial T}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial}{\partial \phi} \left( k \frac{\partial T}{\partial \phi} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left( k \sin \theta \frac{\partial T}{\partial \theta} \right) + \dot{Q}$$

regime estacionário

Condição de simetria

sem geração de energia

Após as devidas simplificações, tem-se:

$$\frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} \left( kr^2 \frac{dT}{dr} \right) = 0 \quad \longrightarrow \quad \frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} (r^2 q_r) = 0 \quad \longrightarrow \quad r^2 q_r = cte_1$$

Multiplicando ambos os lados por  $4\pi$ , e considerando a área superficial da esfera  $A=4\pi r^2$ , tem-se:

$$(4\pi) r^2 q_r = cte_1 (4\pi) \quad \longrightarrow \quad Q_r = cte_2 \quad \longrightarrow \quad \text{Taxa térmico constante na direção } r$$

# 3 . Condução Unidimensional

## 3.3 Sistemas Radiais

### (b) Condução em uma casca esférica, sem geração de calor

Visto que a condutividade é constante e integrando uma vez, tem-se:

$$\int d\left(r^2 \frac{dT}{dr}\right) = \int 0 dr$$

**Obtém-se:**

$$r^2 \frac{dT}{dr} = C_1 \quad \longrightarrow \quad dT = \frac{C_1}{r^2} dr$$

**Integrando-a novamente:**

$$\int dT = \int \frac{C_1}{r^2} dr \quad \longrightarrow \quad T = -\frac{C_1}{r} + C_2$$

**sujeito às seguintes condições de contorno:**  $T(r) = \begin{cases} T_{s,1} & \text{para } r = r_1 \\ T_{s,2} & \text{para } r = r_2 \end{cases}$

# 3 . Condução Unidimensional

## 3.3 Sistemas Radiais

### (b) Condução em uma casca esférica, sem geração de calor

Substituindo as condições de contorno:

$$T_{s,1} = -\frac{C_1}{r_1} + C_2 \quad \text{e} \quad T_{s,2} = -\frac{C_1}{r_2} + C_2$$

Resolvendo-as para as constantes:

$$C_1 = \frac{T_{s,1} - T_{s,2}}{\left(\frac{1}{r_2} - \frac{1}{r_1}\right)} \quad \text{e} \quad C_2 = T_{s,1} + \frac{1}{r_1} \frac{T_{s,1} - T_{s,2}}{\left(\frac{1}{r_2} - \frac{1}{r_1}\right)}$$

Substituindo na solução geral, a distribuição de temperaturas é então:

$$T(r) = T_{s,1} - \frac{T_{s,1} - T_{s,2}}{\left(\frac{1}{r_2} - \frac{1}{r_1}\right)} \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r}\right)$$

**Obs:** Temperatura varia hiperbolicamente com a posição radial em geometrias esféricas

# 3 . Condução Unidimensional

## 3.3 Sistemas Radiais

### (b) Condução em uma casca esférica, sem geração de calor

Utilizar a lei de Fourier para a determinação da taxa de calor por condução.

$$Q_r = -k(4\pi r^2) \frac{dT}{dr} \quad \longrightarrow \quad Q_r = -k(4\pi r^2) \left[ 0 - \frac{T_{s,1} - T_{s,2}}{\left(\frac{1}{r_2} - \frac{1}{r_1}\right)} \left(-\frac{1}{r^2}\right) \right]$$

Rearranjando:

$$Q_r = \frac{(T_{s,1} - T_{s,2})}{\frac{1}{4k\pi} \left(\frac{1}{r_2} - \frac{1}{r_1}\right)}$$

Por analogia ao transporte de calor em coordenadas cartesianas, tem-se a resistência condutiva em coordenadas esféricas

$$R_{term,cond} = \frac{1}{4\pi k} \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2}\right)$$

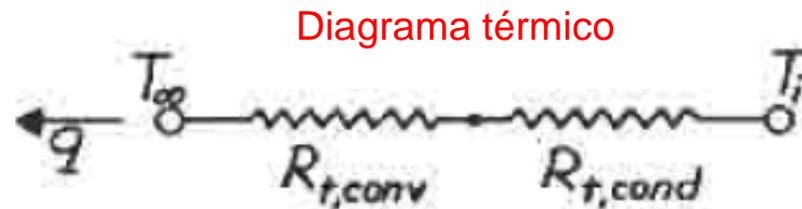
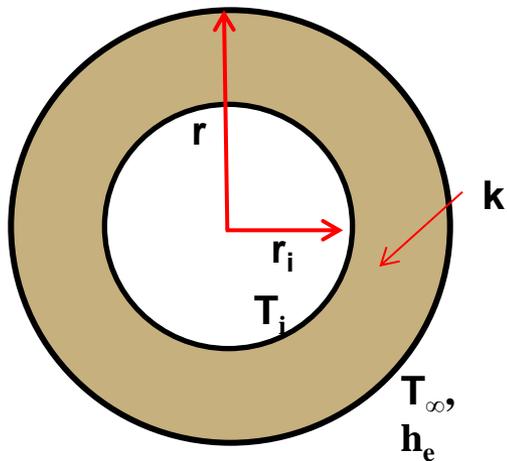
# 3 . Condução Unidimensional

## (b) Condução em uma casca esférica, sem geração de calor

**Exemplo:** No tópico anterior foi deduzida uma expressão para o raio crítico do isolante em um tubo cilíndrico isolado. Desenvolva a expressão que seria apropriada para uma esfera isolada.

**Solução:**

1° passo: Esquematize o problema.



2° passo: Estabeleça as hipóteses

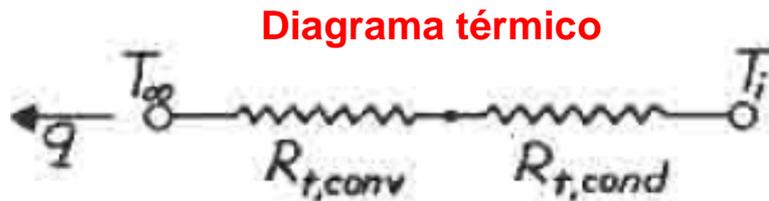
- ✓ condição de estado estacionários;
- ✓ propriedades físicas constantes
- ✓ condução unidimensional (radial –  $r$ )
- ✓ perda por radiação desprezível

# 3 . Condução Unidimensional

## (b) Condução em uma casca esférica, sem geração de calor

**Exemplo:** No tópico anterior foi deduzida uma expressão para o raio crítico do isolante em um tubo cilíndrico isolado. Desenvolva a expressão que seria apropriada para uma esfera isolada.

**Solução:**



Taxa de calor através do circuito:

$$Q_r = \frac{(T_i - T_\infty)}{R_{tot}}$$

Sendo a resistência total dada por:

$$R_{tot} = R_{term,conv} + R_{term,cond}$$

$$R_{term,conv} = \frac{1}{hA_s} = \frac{1}{4\pi hr^2}$$

$$R_{term,cond} = \frac{1}{4\pi k} \left[ \frac{1}{r_i} - \frac{1}{r} \right]$$

Para determinar o valor de  $r$  que minimiza  $Q_r$  ou máxima  $R_{tot}$ , deve-se fazer:

$$\frac{dR_{tot}}{dr} = 0$$

Logo,

$$\frac{d}{dr} \left[ \frac{1}{4\pi k} \left[ \frac{1}{r_i} - \frac{1}{r} \right] + \frac{1}{4\pi hr^2} \right] = 0$$

$$\left[ \frac{1}{4\pi k} \frac{1}{r^2} - \frac{1}{2\pi h} \frac{1}{r^3} \right] = 0$$

# 3 . Condução Unidimensional

## (b) Condução em uma casca esférica, sem geração de calor

**Exemplo:** No tópico anterior foi deduzida uma expressão para o raio crítico do isolante em um tubo cilíndrico isolado. Desenvolva a expressão que seria apropriada para uma esfera isolada.

**Solução:**

Isolando  $r$ , tem-se:

$$r = 2 \frac{k}{h}$$

Para determinar se o resultado anterior maximiza ou minimiza a resistência total, a segunda derivada deve ser avaliada

$$\frac{d}{dr} \left[ \frac{dR_{tot}}{dr} \right] = -\frac{1}{2\pi k} \frac{1}{r^3} + \frac{3}{2\pi h} \frac{1}{r^4}$$

em  $r = 2k/h$ , tem-se:

$$\frac{d}{dr} \left[ \frac{dR_{tot}}{dr} \right] = \frac{1}{(2k/h)^3} \left\{ -\frac{1}{2\pi k} + \frac{3}{2\pi h} \frac{1}{2k/h} \right\}$$

$$\frac{d}{dr} \left[ \frac{dR_{tot}}{dr} \right] = \frac{1}{(2k/h)^3} \left\{ -\frac{1}{2\pi k} + \frac{3}{2\pi h} \frac{1}{2k/h} \right\}$$

Logo,

$$\frac{d}{dr} \left[ \frac{dR_{tot}}{dr} \right] = \frac{1}{(2k/h)^3} \frac{1}{2\pi k} \left\{ -1 + \frac{3}{2} \right\} > 0$$

**OBS:**

1) Neste caso,  $r=2k/h$  é o raio do isolante para o qual a resistência total é um mínimo e não um máximo;

2) Deve-se pensar  $r$  como sendo o raio crítico do isolante ( $r_{cr}=2k_{iso}/h$ ), abaixo do qual  $Q_r$  aumenta com o aumento do raio do isolante ( $r_{iso}$ ) e acima do qual  $Q_r$  diminui com o aumento de  $r_{iso}$ .

# 3 . Condução Unidimensional

## 3.4 Resumo das equações para solução unidimensional, em regime estacionário, sem geração de calor e k=cte

	Parede Plana	Parede Cilíndrica	Parede Esférica
<b>Equação do calor</b>	$\frac{d^2T}{dx^2} = 0$	$\frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left( r \frac{dT}{dr} \right) = 0$	$\frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} \left( r^2 \frac{dT}{dr} \right) = 0$
<b>Distribuição de temperatura</b>	$T_{s,1} - \Delta T \frac{x}{L}$	$T_{s,1} + \Delta T \frac{\ln(r/r_1)}{\ln(r_1/r_2)}$	$T_{s,1} - \Delta T \left[ \frac{1 - (r_1/r)}{1 - (r_1/r_2)} \right]$
<b>Fluxo térmico (q)</b>	$k \frac{\Delta T}{L}$	$\frac{k \Delta T}{r \ln(r_2/r_1)}$	$\frac{k \Delta T}{r^2 \left[ (1/r_1) - (1/r_2) \right]}$
<b>Taxa de transferência de calor (Q)</b>	$kA \frac{\Delta T}{L}$	$\frac{2\pi L k \Delta T}{\ln(r_2/r_1)}$	$\frac{4\pi k \Delta T}{(1/r_1) - (1/r_2)}$
<b>Resistência térmica (<math>R_{term,cond}</math>)</b>	$\frac{L}{kA}$	$\frac{\ln(r_2/r_1)}{2\pi L k}$	$\frac{1}{4\pi k} \left( \frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right)$

**Obs: O raio crítico do isolamento é  $r_{cr} = k_{iso}/h$  para o cilindro e  $r_{cr} = 2k_{iso}/h$  para a esfera**

# 3 . Condução Unidimensional

**Exercício Proposto:** Uma esfera oca de alumínio, com um aquecedor elétrico no centro, é usada em testes para determinar a condutividade térmica de materiais isolantes. Os raios interno e externo da esfera são 0,15 e 0,18 m, respectivamente, e os testes são realizados em condições de regime estacionário com a superfície interna do alumínio mantida a 250°C. Em um teste específico, uma casca esférica de isolante é moldada sobre a superfície externa da esfera até uma espessura de 0,12 m. O sistema encontra-se em uma sala na qual a temperatura do ar é de 20°C e o coeficiente de transferência de calor por convecção na superfície externa do isolante é de 30 W/(m<sup>2</sup>.K). Se 80 W são dissipados pelo aquecedor em condições de regime estacionário, qual é a condutividade térmica do isolante? Considere a condutividade térmica do alumínio igual a 230W/(m.k).