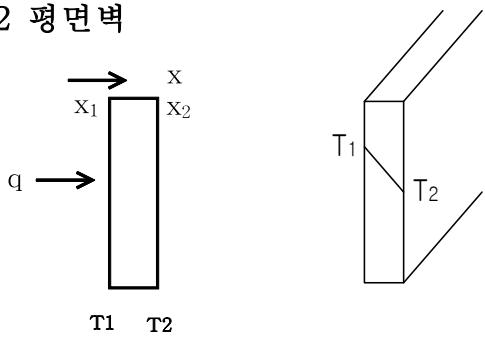


Chapter 2 정상상태의 전도 - 1차원

2.2 평면벽



Approach #1: Fourier 공식 $q = -kA \frac{dT}{dx}$ 에서

1) $k = \text{constant}$ 의 경우 x 에 관하여 한번 적분하면,

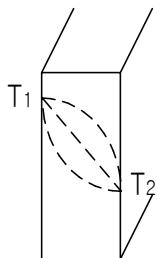
$$q \int_{x_1}^{x_2} dx = -A \int_{T_1}^{T_2} k dT \Rightarrow q = -kA \frac{(T_2 - T_1)}{\Delta x}$$

여기에서 Δx : 벽면 두께, T_1, T_2 : 두 표면에서의 온도

2) $k = \text{non-constant}$ 의 경우, 즉 $k = k_0(1 + \beta T)$ 일 때 x 에 관하여 한번 적분하면,

$$q \int_{x_1}^{x_2} dx = -A \int_{T_1}^{T_2} k dT = -Ak_0 \int_{T_1}^{T_2} (1 + \beta T) dT$$

$$\Rightarrow q = -\frac{k_0 A}{\Delta x} \left[(T_2 - T_1) + \frac{\beta}{2} (T_2^2 - T_1^2) \right]$$



Approach #2: 1차원 열전도방정식 : $\frac{\partial}{\partial x} (k \frac{\partial T}{\partial x}) + \dot{q} = \rho c \frac{\partial T}{\partial t}$ 에서

$\dot{q} = 0$ (no heat generation), $\frac{\partial T}{\partial t} = 0$ (steady-state) 라고 하면 $\frac{\partial}{\partial x} \left(k \frac{\partial T}{\partial x} \right) = 0$

1) $k = \text{constant}$ 의 경우, x 에 관하여 두 번 적분하면, $T(x) = C_1 x + C_2$

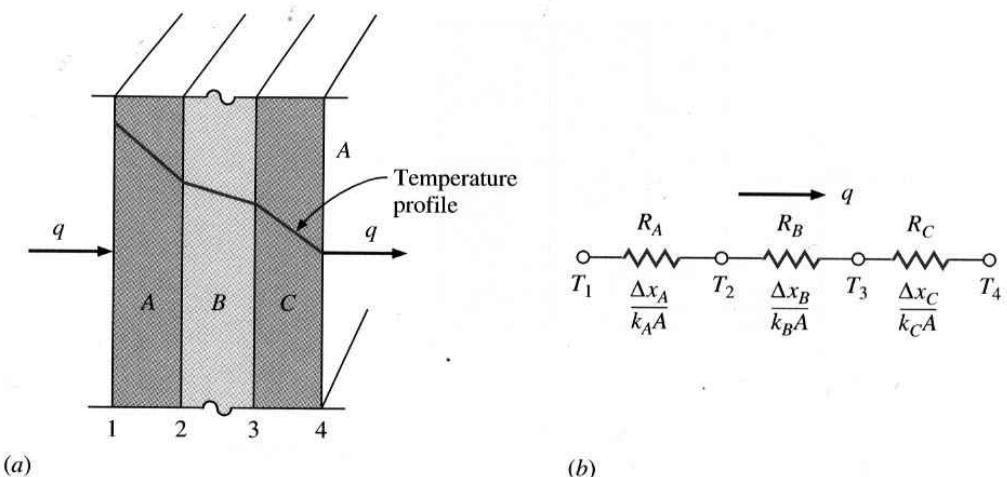
두 개의 경계조건 $x=0$ 에서 $T = T_1$: $C_2 = T_1$

$$x = \Delta x \text{에서 } T = T_2 : C_1 = \frac{T_2 - T_1}{\Delta x}$$

$$T = \left(\frac{T_2 - T_1}{\Delta x} \right) x + T_1 : \text{온도분포}$$

$$\text{Thus, } \frac{dT}{dx} = \left(\frac{T_2 - T_1}{\Delta x} \right) \Rightarrow q = -kA \frac{dT}{dx} \Rightarrow q = -kA \frac{(T_2 - T_1)}{\Delta x}$$

• 복합벽(Multi-layer wall)의 경우



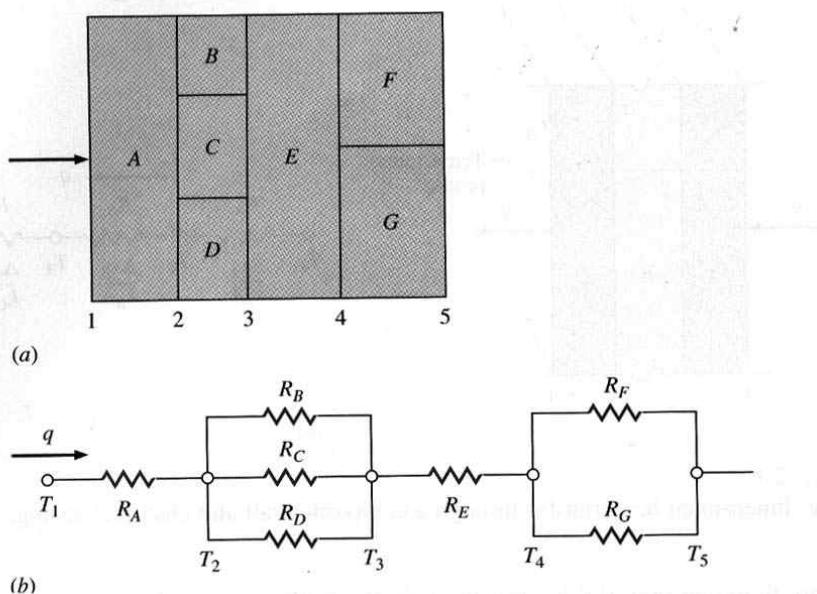
$$q = -k_A A \frac{T_2 - T_1}{\Delta x_A} = -k_B A \frac{T_3 - T_2}{\Delta x_B} = -k_C A \frac{T_4 - T_3}{\Delta x}$$

$$q = \frac{T_1 - T_2}{\triangle x_A} = \frac{T_2 - T_3}{\triangle x_B} = \frac{T_3 - T_4}{\triangle x_C}$$

$$q = \frac{T_1 - T_4}{\left(\frac{\Delta x_A}{k_A A}\right) + \left(\frac{\Delta x_B}{k_B A}\right) + \left(\frac{\Delta x_C}{k_C A}\right)} \quad \dots \quad (2.3)$$

Fourier 방정식은 Ohm 법칙의 전기회로 이론과 유사 :

$$\text{열유동} = \text{열 포텐셜의 차이} / \text{열저항} \Rightarrow q = \frac{\Delta T_{all}}{\sum R_{th}} \cdot \dots \dots \dots \dots \dots \dots \quad (2.5)$$



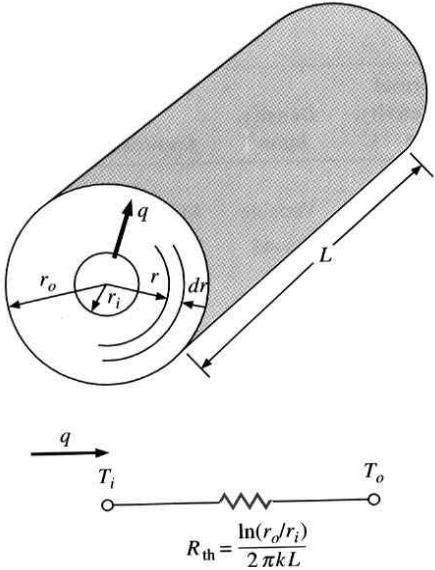
$$q = \frac{T_1 - T_5}{R_A + \frac{R_B R_C R_D}{R_C R_D + R_B R_D + R_B R_C} + R_E + \frac{R_F R_G}{R_E + R_C}}$$

2.3 단열과 R 값 ($\text{m}^2 \cdot \text{^\circ C}/\text{W}$)

$$R = \frac{\Delta T}{(q/A)} \quad \text{Thus, } R_{th} = \frac{R}{A} \text{ 이다}$$

2.4 방사형의 계

- 중공원통(hollow cylinder)



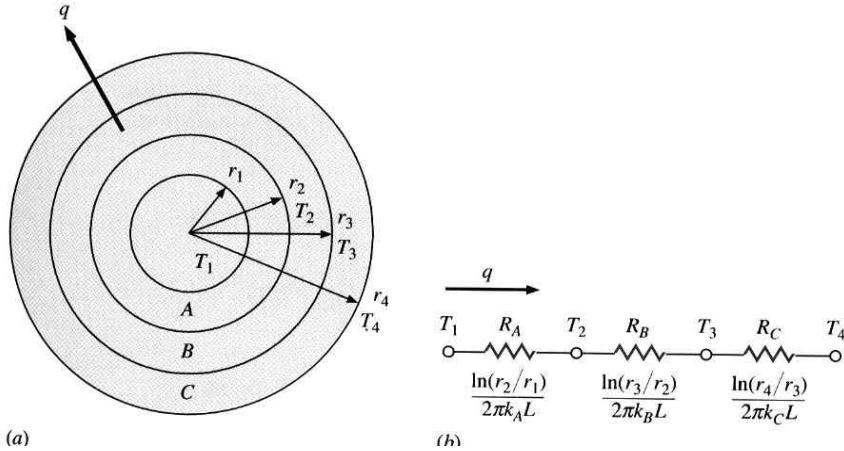
$q \rightarrow$ 반경 방향 : $L \gg$ 직경, $A_r = 2\pi r L$, $k = \text{constant}$

$$q = -kA_r \frac{dT}{dr} = -k2\pi r L \frac{dT}{dr}, \quad r \text{과 } T \text{의 변수를 분리하고}$$

두 경계조건 : $r = r_i$ 에서 $T = T_i$, $r = r_o$ 에서 $T = T_o$ 을 적용하여 적분하면 $\Rightarrow q \int_{r_i}^{r_o} \frac{dr}{r} = -k2\pi L \int_{T_i}^{T_o} dT$

$$q = \frac{2\pi k L (T_i - T_o)}{\ln(r_o/r_i)} = \frac{(T_i - T_o)}{\ln(r_o/r_i)/2\pi k L}, \quad \text{여기에서 열저항 } R_{th} = \frac{\ln(r_o/r_i)}{2\pi k L}$$

- 복합원통(multi-layered cylinder)



$$q = \frac{\Delta T_{all}}{\sum R_{th}} = \frac{T_1 - T_4}{R_A + R_B + R_C} = \frac{T_1 - T_4}{\frac{\ln(\frac{r_2}{r_1})}{2\pi k_A L} + \frac{\ln(\frac{r_3}{r_2})}{2\pi k_B L} + \frac{\ln(\frac{r_4}{r_3})}{2\pi k_C L}}$$

◦ 구(sphere)의 경우

단면적 $A_r = 4\pi r^2$, $k = \text{constant}$ 일 때 $q = -kA_r \frac{dT}{dr} = k4\pi r^2 \frac{dT}{dr}$

r 과 T 의 변수를 분리하여 적분하면 $\Rightarrow q \int_{r_i}^{r_o} \frac{dr}{r^2} = - \int_{T_i}^{T_o} 4\pi k dT$ Thus, $q = \frac{4\pi k(T_o - T_i)}{1/r_i - 1/r_o}$

■ 예제 2-2 복합원 통계

내부지름이 2 cm이고 외부지름이 4 cm인 스테인리스강(18% Cr, 8% Ni, $k = 19 \text{ W/m} \cdot ^\circ\text{C}$)으로 된 관 주위를 3 cm 두께의 석면($k = 0.2 \text{ W/m} \cdot ^\circ\text{C}$)을 씌워 단열하였다. 관 내벽의 온도가 600°C 이고 석면의 바깥 면 온도가 100°C 일 때 관의 단위길이당 열손실을 계산하고, 관과 단열재 경계면에서의 온도를 구하여라.

■ 풀이

이 문제의 열회로는 그림과 같고 열손실은 다음과 같다.

$$\frac{q}{L} = \frac{2\pi (T_1 - T_2)}{\ln(r_2/r_1)/k_s + \ln(r_3/r_2)/k_a} = \frac{2\pi (600 - 100)}{(\ln 2)/19 + (\ln \frac{5}{2})/0.2} = 680 \text{ W/m}$$

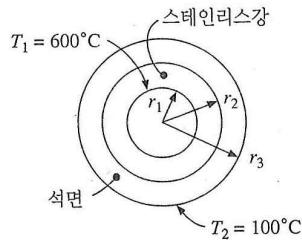
이 열손실은 두 재료 경계면에서의 온도를 구하는데 사용된다.

$$\frac{q}{L} = \frac{T_1 - T_2}{\ln(r_3/r_2)/2\pi k_a} = 680 \text{ W/m}$$

여기서 T_a 는 경계면에서의 온도이고, 다음과 같다.

$$T_a = 595.8^\circ\text{C}$$

분명히 가장 큰 열저항은 단열재에서 초래되고, 온도 강하도 단열재를 통하는 동안 가장 크게 나타난다.



$$\frac{T_1 - T_2}{\frac{\ln(r_2/r_1)}{2\pi k_s L} + \frac{\ln(r_3/r_2)}{2\pi k_a L}} = 680 \text{ W/m}$$

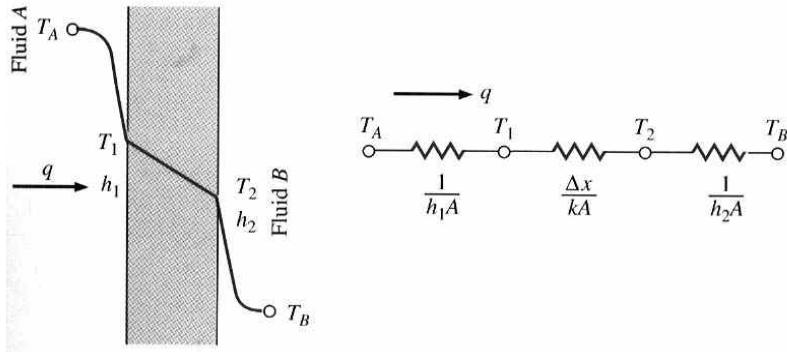
[그림 예제 2-2]

2.5 총괄열전달계수, $U(\text{W}/\text{m}^2 \cdot \text{K})$

◦ 대류 경계조건

$$q_{conv} = hA(T_w - T_\infty) : q_{conv} = \frac{T_w - T_\infty}{\frac{1}{hA}}, \quad \left(\frac{1}{hA} = \text{대류 열저항} \right)$$

◦ 평판벽 :

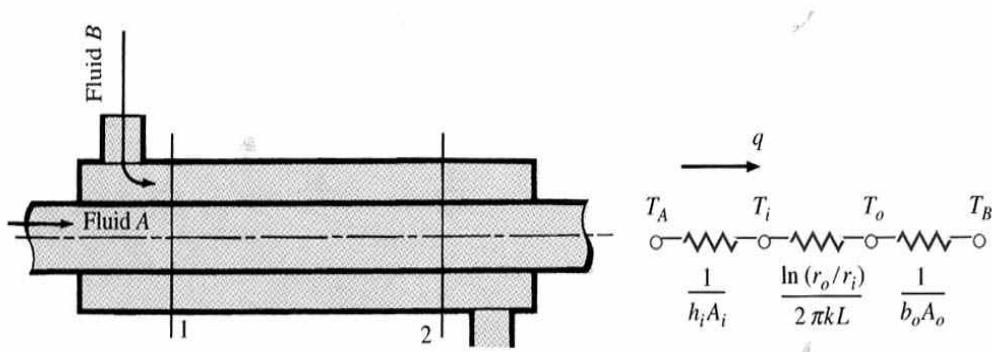


$$q = \frac{\Delta T_{all}}{\sum R_{th}} = \frac{T_A - T_B}{\frac{1}{h_1 A} + \frac{\Delta x}{k A} + \frac{1}{h_2 A}} = \frac{A \Delta T_{all}}{\frac{1}{h_1} + \frac{\Delta x}{k} + \frac{1}{h_2}}$$

$$= UA \Delta T_{all}$$

따라서, 총 팔열전달계수 $U = \frac{1}{\frac{1}{h_1} + \frac{\Delta x}{k} + \frac{1}{h_2}} = \frac{1}{R}$ 이 된다.

◦ 중공원통(hollow cylinder) :



$$q = \frac{T_A - T_B}{\frac{1}{h_i A_i} + \frac{\ln(r_o/r_i)}{2\pi k L} + \frac{1}{h_o A_o}} : q = UA(T_A - T_B) = U_i A_i (T_A - T_B) = U_o A_o (T_A - T_B)$$

Note: 튜브 내·외벽면의 기준에 따라 U값이 다르다

따라서, $U_o = \frac{1}{\frac{A_o}{h_i} \frac{1}{h_i} + \frac{A_o \ln(r_o/r_i)}{2\pi k L} + \frac{1}{h_o}}$, $U_i = \frac{1}{\frac{1}{h_i} + \frac{A_i \ln(r_o/r_i)}{2\pi k L} + \frac{A_i}{A_o} \frac{1}{h_o}}$

예제 2-5 원통에서의 총 팔열전달계수

내부지름이 2.5 cm인 원통 안에 50°C의 물이 흐르고, 이때 대류열전달계수 $h_i = 3500 \text{ W/m}^2 \cdot ^\circ\text{C}$ 이다. 원통의 벽은 두께가 0.8 mm이고 열전도계수는 16 W/m · °C이다. 원통의 외부는 $h_o = 7.6 \text{ W/m}^2 \cdot ^\circ\text{C}$ 자연대류에 의하여 열손실이 발생한다. 총 팔열전달계수 및 단위길이당 열손실을 구하여라. 단, 원통 주위 공기의 온도는 20°C이다.

이 문제에서는 식 (2.14)에서 설명한 바와 같이 연속적으로 세 개의 저항을 생각할 수 있다. $L = 1.0 \text{ m}$, $d_i = 0.025 \text{ m}$, $d_o = 0.025 + (2)(0.0008) = 0.0266 \text{ m}$ 이므로 저항은 다음 식과 같이 구할 수 있다.

$$R_i = \frac{1}{h_i A_i} = \frac{1}{(3500)\pi(0.025)(1.0)} = 0.00364 \text{ } ^\circ\text{C/W}$$

$$R_t = \frac{\ln(d_o/d_i)}{2\pi k L}$$

$$= \frac{\ln(0.0266/0.025)}{2\pi(16)(1.0)} = 0.00062 \text{ } ^\circ\text{C/W}$$

$$R_o = \frac{1}{h_o A_o} = \frac{1}{(7.6)\pi(0.0266)(1.0)} = 1.575 \text{ } ^\circ\text{C/W}$$

분명히 외부대류저항이 가장 크게 나타나고 있으며, 이 저항은 전체 저항에서 지배적인 값임을 보여준다. 다른 저항은 상대적으로 작기 때문에 무시될 수도 있다. 따라서 총 팔열전달계수를 원통벽 바깥면의 면적에 대하여 구한다.

$$q = \frac{\Delta T}{\sum R} = U_o A_o \Delta T \quad (a)$$

$$U_o = \frac{1}{A_o \sum R} = \frac{1}{[\pi(0.0266)(1.0)](0.00364 + 0.00062 + 1.575)}$$

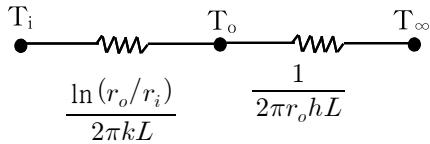
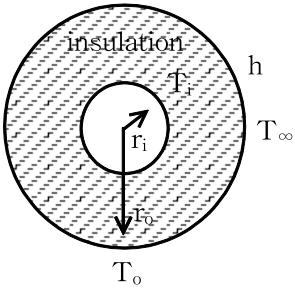
$$= 7.577 \text{ W/m}^2 \cdot ^\circ\text{C}$$

이 값은 원통 외부의 대류열전달계수 $h_o = 7.6 \text{ W/m}^2 \cdot ^\circ\text{C}$ 와 거의 같다. 식 (a)로부터 얻은 열손실은 다음과 같다.

$$q = U_o A_o \Delta T = (7.577)\pi(0.0266)(1.0)(50 - 20) = 19 \text{ W} \text{ (단위길이당)}$$

이 예제는 많은 실제 열전달 문제가 이와 같이 연속적인 열저항의 결합으로 작용하는 복합적 형태로 나타난다는 점에 중점을 두고 있다. 한 가지 열전달 형태가 복합된 열전달 문제를 지배하는 경우는 흔히 있다. 여기 예제에서도 총 열전달은 거의 50°C로 유지되는 원통의 바깥벽으로부터 자연대류 열손실만 계산함으로써 구할 수 있다. 왜냐하면 원통 내부에서의 대류저항 및 벽의 전도저항이 매우 작기 때문에 원통벽 내부면과 외부면 사이의 온도 차이가 매우 작게 된다.

2.6 단열의 임계두께(critical thickness)

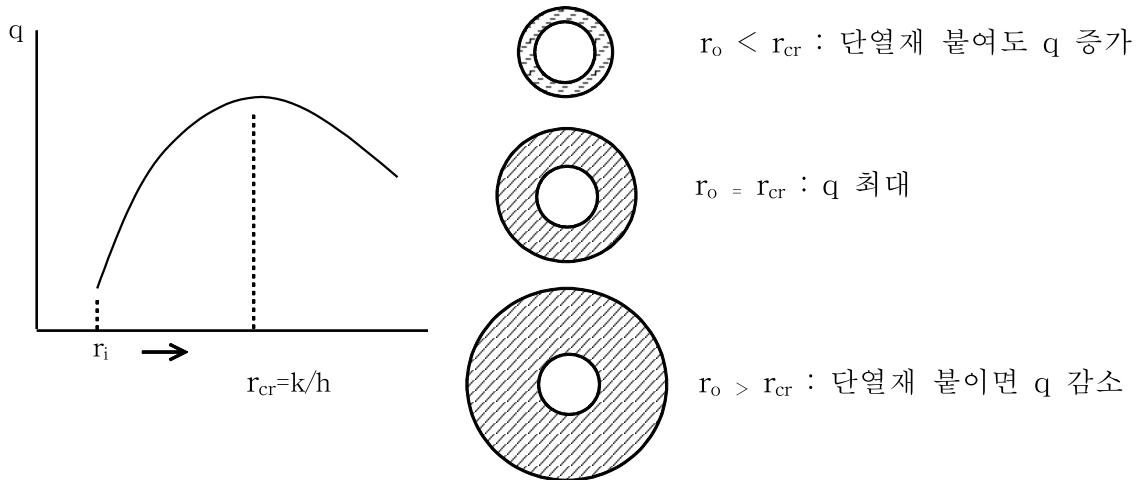


$$\text{따라서 } q = \frac{(T_i - T_\infty)}{\frac{\ln(r_o/r_i)}{2k\pi L} + \frac{1}{2\pi r_o h L}} = \frac{2\pi L(T_i - T_\infty)}{\frac{\ln(r_o/r_i)}{k} + \frac{1}{r_o h}}$$

q 가 최대인 외부반지름 r_o 은 다음과 같이 구한다.

$$\frac{dq}{dr_o} = 0 = \frac{-2\pi L(T_i - T_\infty) \left(\frac{1}{kr_o} - \frac{1}{hr_o^2} \right)}{\left[\frac{\ln(r_o/r_i)}{k} + \frac{1}{r_o h} \right]^2} \Rightarrow r_o = r_{cr} = \frac{k}{h} \text{ (임계단열두께)}$$

Note : 함수함수 미분 $\Rightarrow q = \frac{f}{g}$ 이다 따라서 $q' = \frac{d}{dr_o} \left(\frac{f}{g} \right) = \frac{f'g - fg'}{g^2}$



* 단열재를 두껍게 하면 단열재에 의한 열저항이 증가하여 전도열전달은 감소하나, 오히려 외부표면적이 증가하여 대류에 의한 열전달은 증가하는 상반된 현상이 일어난다.

예제 2-6 임계단열두께

석면($k = 0.17 \text{ W/m} \cdot ^\circ\text{C}$)으로 둘러싸인 지름이 5 cm이고 벽온도가 200°C인 관이 $h = 3.0 \text{ W/m}^2 \cdot ^\circ\text{C}$ 인 20°C의 실내에 노출되어 있을 때 단열의 임계반지름을 구하여라. 또 임계반지름의 단열재로 싸여 있을 때와 단열재가 없을 때 관으로부터의 열손실을 계산하여라.

식 (2.18)로부터 r_o 는 다음과 같이 계산된다.

$$r_o = \frac{k}{h} = \frac{0.17}{3.0} = 0.0567 \text{ m} = 5.67 \text{ cm}$$

단열재 내부반지름은 $5.0/2 = 2.5 \text{ cm}$ 이고, 열전달은 식 (2.17)로부터 다음과 같이 계산된다.

$$\frac{q}{L} = \frac{2\pi (200 - 20)}{\ln(5.67/2.5) + \frac{1}{(0.0567)(3.0)}} = 105.7 \text{ W/m}$$

단열재가 없을 때 관의 바깥표면으로부터의 대류열전달은

$$\frac{q}{L} = h(2\pi r)(T_i - T_o) = (3.0)(2\pi)(0.025)(200 - 20) = 84.8 \text{ W/m}$$

단열두께가 3.17 cm ($5.67 - 2.5$)만큼 증가함으로써 열손실이 25%정도 증가함을 알 수 있다.

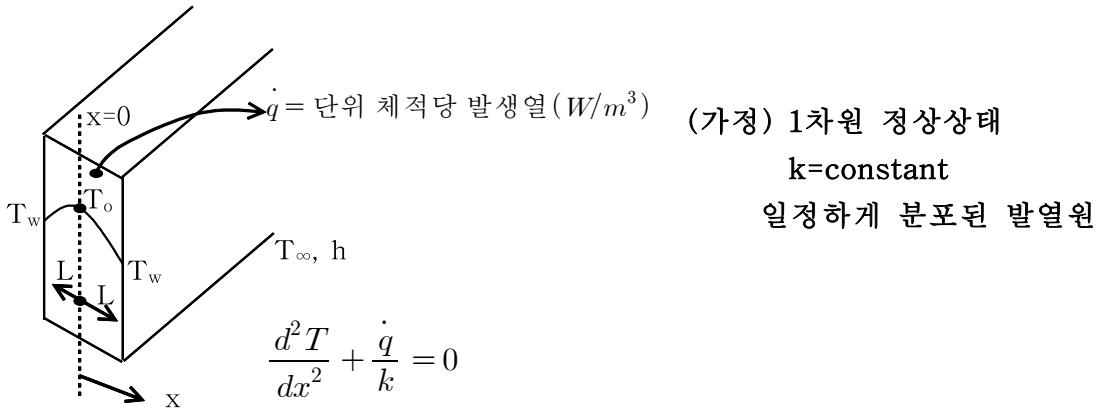
한편, 열전도계수가 0.04 W/m·°C인 섬유유리를 단열재로 사용할 경우 임계단열 두께는 다음과 같다.

$$r_o = \frac{k}{h} = \frac{0.04}{3.0} = 0.0133 \text{ m} = 1.33 \text{ cm}$$

그러므로 임계반지름이 관의 외부반지름(2.5 cm)보다 작은 섬유유리 단열재인 경우는 관 외부에 붙이면 열손실을 줄여준다. 실제로 관의 단열 문제에서는 단열면 외부 표면에서 대류열전달과 더불어 복사열전달의 영향도 받는다.

2.7 열원계

- ### ◦ 발열원(q)이 있는 평판벽



$$\text{at } x=+L \quad : \quad T_w = -\frac{q}{2k}L^2 + C_1L + C_2$$

$$x = -L \quad : \quad T_w = -\frac{q}{2k} L^2 - C_1 L + C_2$$

$$\text{경계조건 : } ① \text{ at } x=\pm L, T=T_w \Rightarrow C_1=0$$

$$\textcircled{2} \quad x=0, \quad T=T_0, \quad \Rightarrow \quad C_2=T_0$$

$$\text{식(B)에 } x = \pm L \text{ 에서 } T = T_w \text{ 를 적용하면 } \Rightarrow T_w - T_0 = -\frac{q}{2k}L^2 \dots \dots \dots \dots \dots \dots \dots \quad (C)$$

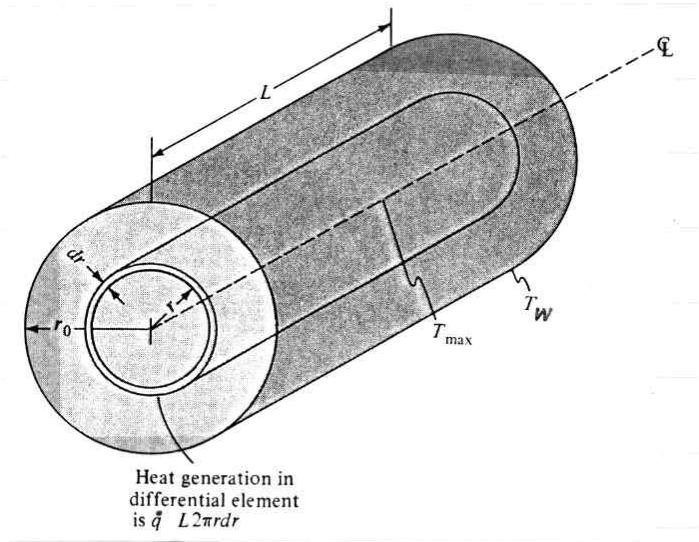
$$\frac{(B)}{(C)} = \frac{T - T_0}{T_w - T_0} = \frac{x^2}{L^2} \quad , \quad \frac{(D)}{(C)} = \frac{T - T_w}{T_0 - T_w} = 1 - \frac{x^2}{L^2}$$

식(C)로부터 중심부의 온도를 구하면 $\Rightarrow T_0 = \frac{\dot{q}L^2}{2k} + T_w$

Note: 평판벽에서 발생된 열과 벽의 양면에서 전도에 의한 열전달량이 같아야 한다.

$$\text{따라서 } \dot{q}A2L = 2(-kA \frac{dT}{dx}|_{x=L})$$

2.8 열원을 갖는 원통(Solid Cylinder)



가정) 1차원 정상상태, 충분히 긴 원통

반경=R, k=constant, 균일하게 분포된 발열원

$$\text{식(1.3b)} \Rightarrow \frac{d^2T}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{dT}{dr} + \frac{\dot{q}}{k} = 0 \quad \text{또는} \quad \frac{d}{dr} \left(r \frac{dT}{dr} \right) + \frac{\dot{q}}{k} r = 0$$

∴ 식(1.3b) 유도 :

$q_r + dr$
 $q_r = -Ak \frac{dT}{dr} = -rd\phi dz \cdot k \frac{dT}{dr}$
 $q_r + \dot{q}V = q_{r+dr} \quad \text{and}$
 $(-rd\phi dz k \frac{dT}{dr}) + \dot{q}rd\phi dz dz dr = \left[-rd\phi dz k \frac{dT}{dr} + \frac{d}{dr}(-rd\phi dz k \frac{dT}{dr})dr \right]$

$\frac{d}{dr}(rd\phi dz k \frac{dT}{dr})dr = -\dot{q}rd\phi dz dr$
 정리하면 $\Rightarrow \frac{d}{dr}\left(r \frac{dT}{dr}\right) = -\frac{\dot{q}}{k}r \Rightarrow \frac{d^2T}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{dT}{dr} + \frac{\dot{q}}{k} = 0$

$A = rd\phi dz$
 $V = rd\phi dz dr$

$$\frac{d}{dr} \left(r \frac{dT}{dr} \right) = -\frac{\dot{q}}{k} r \quad \text{를 적분하면}$$

경계조건 1) 내부 발생열 = 표면에서의 열손실

$$\dot{q}(\pi R^2 L) = -k(2\pi RL) \frac{dT}{dr} \Big|_{r=R} \quad \Rightarrow \quad \frac{dT}{dr} \Big|_{r=R} = -\frac{\dot{q}R}{2k} \cdot \dots \cdot \dots \cdot \dots \cdot \dots \cdot \dots \quad (\text{C})$$

$$\text{식}(C) = \text{식}(D) \mid_{r=R} \Rightarrow C_1=0$$

경계조건 2) $T = T_w$ at $r = R \Rightarrow$ 식(B)에 적용

$$T = T_w = -\frac{\dot{q}R^2}{4k} + C_2 \quad , \quad \text{따라서} \quad C_2 = T_w + \frac{\dot{q}R^2}{4k}$$

$$C_1, C_2 \text{를 식(B)에 대입, } T - T_w = \frac{q}{4k} (R^2 - r^2) \dots \quad (E)$$

$$\text{중심부 } (r=0) \text{에서의 온도 } (T_0) \text{를 식 } (E) \text{로부터} \Rightarrow T_0 = \frac{\dot{q}R^2}{4k} + T_w \dots \dots \dots (F)$$

$$- \text{ 무차원 온도함수 : } \text{식}(E)/\text{식}(F) \Rightarrow \frac{T - T_w}{T_0 - T_w} = 1 - \left(\frac{r}{R} \right)^2$$

- 열원이 균일하게 분포된 hollow cylinder의 경우

두 경계조건: $T=T_i$ at $r=r_i$ (내부면), $T=T_0$ at $r=r_0$ (외부면)

온도분포는 $T = \frac{-\dot{q}r^2}{4k} + C_1 \ln r + C_2$ 이며 두 경계조건을 적용한다:

$$r = r_i \quad ; \quad T = T_i = \frac{-q\dot{r}_i^2}{4k} + C_1 \ln r_i + C_2$$

$$r = r_0 \quad ; \quad T = T_0 = \frac{-\dot{qr}_o^2}{4k} + C_1 \ln r_o + C_2 \quad \text{을 풀어서}$$

$$\text{온도함수를 구한다} \Rightarrow T = T_o + \frac{\dot{q}}{4k} (r_o^2 - r^2) + C_1 \ln\left(\frac{r}{r_o}\right)$$

여기에서 $C_1 = \frac{(T_i - T_0) + \dot{q}(r_i^2 - r_o^2)/4k}{\ln(r_i/r_o)}$

예제 2-7 대류 속에 놓인 열원

200 A의 전류가 지름이 3 mm인 스테인레스강 철선($k = 19 \text{ W/m} \cdot ^\circ\text{C}$)을 통해서 흐르고 있다. 이 강철선의 비저항(resistivity)은 $70 \mu\Omega \cdot \text{cm}$ 이고 길이는 1 m이다. 110°C 로 유지되는 액체 속에 강철선이 잠겨 있을 때 이 선 중심에서의 온도를 계산하여라. 단, 강철선과 액체 사이의 대류열전달계수는 $4 \text{ kW/m}^2 \cdot ^\circ\text{C}$ 라고 가정하여라.

풀이

스테인레스강 철선에 전류가 통하여 생긴 모든 열은 대류에 의하여 액체 속으로 전달된다.

$$P = I^2 R = q = hA (T_w - T_\infty) \quad (a)$$

강철선의 저항은 다음과 같이 구할 수 있다.

$$R = \rho \frac{L}{A} = \frac{(70 \times 10^{-6})(100)}{\pi(0.15)^2} = 0.099 \Omega$$

여기서 ρ 는 스테인레스강 철선의 비저항이다. 강철선의 표면적은 πdL 이기 때문에 식 (a)로부터

$$(200)^2(0.099) = 4000\pi(3 \times 10^{-3})(1)(T_w - 110) = 3960 \text{ W}$$

그러므로

$$T_w = 215^\circ\text{C} \quad [419^\circ\text{F}]$$

이다. 단위체적당 발생된 열량 \dot{q} 는 다음 식에서 계산할 수 있다.

$$P = \dot{q} \quad V = \dot{q} \pi r^2 L$$

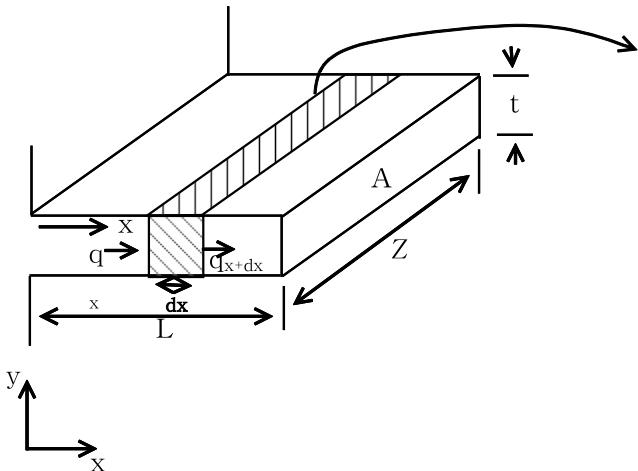
그러므로

$$\dot{q} = \frac{3960}{\pi (1.5 \times 10^{-3})^2 (1)} = 560.2 \text{ MW/m}^3 \quad [5.41 \times 10^7 \text{ Btu/h} \cdot \text{ft}^3]$$

마지막으로, 강철선의 중심온도는 식 (2.26)으로부터 계산된다.

$$T_0 = \frac{\dot{q} r_o^2}{4k} + T_w = \frac{(5.602 \times 10^8)(1.5 \times 10^{-3})^2}{(4)(19)} + 215 = 231.6^\circ\text{C} \quad [449^\circ\text{F}]$$

2.9 전도-대류계



$$dq_{conv} = hPdx(T - T_{\infty}), \quad P = \text{perimeter}$$

$$Pdx = \text{heat transfer area}$$

<가정>

- 1차원 편
 - T_0 = 편 바닥면 온도
 - T_∞ =주위 유체 온도
 - fin 의 x방향 면적=균일
 - x방향의 열전달이 y, z 방향보다 훨씬 큼

<검사체적의 열평형>

$$q_x = q_{x+dx} + dq_{conv.}$$

$$q_x = q_x + \frac{dq_x}{dx} dx + hP dx (T - T_{\infty})$$

$$-kA \frac{dT}{dx} = -kA \frac{dT}{dx} + \frac{d}{dx}(-kA \frac{dT}{dx}) dx + hP dx (T - T_{\infty})$$

$$-kA \frac{d^2T}{dx^2} + hP(T - T_{\infty}) = 0 \quad \Rightarrow \quad \frac{d^2T}{dx^2} - \frac{hP}{kA}(T - T_{\infty}) = 0$$

$T - T_\infty = \theta$ 로 대입하고 $m^2 = \frac{hP}{kA}$ 으로 놓으면, $\frac{d^2\theta}{dx^2} - m^2\theta = 0$ 의 상미분방정식이 된다.

- 경계조건에 의해 C_1 과 C_2 계산 :

- 경계조건 1) $x=0$ 에서 $T=T_0$ 을 변형하여 $\Rightarrow T-T_\infty=T_0-T_\infty \Rightarrow \Theta=\Theta_0$
 - 경계조건 2)

경우 ① : 편이 매우 길 때 ($\text{편 끝의 온도} = \text{주위 유체의 온도}$) : $T = T_\infty$ 이므로 $\Theta = 0$ at $x = \infty$

경우② : 끝에서 대류에 의한 열손실: $x=L$ 에서 $hA\theta_L = -kA \frac{d\theta}{dx} \Big|_{x=L}$ 여기에서 $\theta_L = T_L - T_\infty$

(핀 끝에서 전도 열손실 = 대류 열손실)

경우③ : 끝이 단열된 경우 : $x=L$ 에서 $\frac{dT}{dx}|_{x=L} = 0 \Rightarrow \frac{d\theta}{dx}|_{x=L} = 0$

- 경우① : $x=0$ 에서 $\Theta=\Theta_0$ $\Theta=C_1e^{-mx}+C_2e^{mx}$ 에 대입하면 $\Theta_0=C_1+C_2\circ$ 되고
 $x=\infty$ 에서 $\Theta=0$ $0=C_2e^{\infty}\circ$ 되어서 두 식에서 $C_2=0$, $C_1=\Theta_0$ 를 얻고

$$\therefore \frac{\theta}{\theta_0} = \frac{T - T_\infty}{T_0 - T_\infty} = e^{-mx} \text{ 를 구한다.}$$

- 경우③ : $x=0, \Theta=\Theta_0$ 와 $x=L, \frac{d\theta}{dx}|_{x=L}=0$ 에서 $\Theta_0=C_1+C_2$

$0=m[-C_1e^{-mL}+C_2e^{mL}]$ 두식에서 상수 C_1, C_2 를 구하면

$$\therefore \frac{\theta}{\theta_0} = \frac{e^{-mx}}{1+e^{-2mL}} + \frac{e^{mx}}{1+e^{2mL}} \dots \dots \dots \dots \dots \dots \dots \dots \quad (2.33a)$$

$$\text{정리하면 } \frac{\theta}{\theta_0} = \frac{\cosh[m(L-x)]}{\cosh mL} \dots \dots \dots \dots \dots \dots \dots \dots \quad (2.33b)$$

- 경우② : $x=0, \Theta=\Theta_0$ 와 $x=L, h\theta_L=-k\frac{d\theta}{dx}|_{x=L}$ 을 적용한 결과

$\Theta_0=C_1+C_2, h[C_1e^{-mL}+C_2e^{mL}]=km[C_1e^{-mL}-C_2e^{mL}]$ 로부터 C_1 과 C_2 를 구하고

$$\text{공식(2.31)에 대입하면 } \frac{\theta}{\theta_0} = \frac{\cosh m(L-x) + (\frac{h}{mk})\sinh m(L-x)}{\cosh mL + (\frac{h}{mk})\sinh mL} \text{ 을 구한다}$$

• 편 바닥면에서부터 편 끝까지의 열전달

$q=-kA\frac{d\theta}{dx}|_{x=0}$: 편 바닥면에서의 전도 열전달 = $\int_0^L hP\theta dx$: 편 전체에서의 대류 열전달

- 경우① : $q=-kA\frac{d\theta}{dx}|_{x=0}=-kA\frac{d}{dx}(\theta_0 e^{-mx})|_{x=0}=-kA(-m\theta_0 e^{-m(0)})=\sqrt{hPkA}\theta_0$

$$\text{여기에서 } m^2 = \frac{hP}{kA}$$

- 경우② : $q=-kA\frac{d\theta}{dx}|_{x=0}=-kA\frac{d}{dx}\left(\theta_0 \frac{\cosh m(L-x) + (\frac{h}{mk})\sinh m(L-x)}{\cosh mL + (\frac{h}{mk})\sinh mL}\right)$

$$= +kA\theta_0 \frac{m \left[\sinh m(L-x) + \left(\frac{h}{mk}\right) \cosh m(L-x) \right]}{\cosh mL + \left(\frac{h}{mk}\right) \sinh mL} |_{x=0}$$

$$= \sqrt{hPkA}\theta_0 \left[\frac{\sinh mL + \left(\frac{h}{mk}\right) \cosh mL}{\cosh mL + \left(\frac{h}{mk}\right) \sinh mL} \right]$$

- 경우③ : $q=\sqrt{hPkA}\theta_0 \tanh mL$

2-10 핀(fin)

A. 핀 효율(fin efficiency) $\eta_f = \frac{\text{실제로 발생하는 열전달량}}{\text{핀 전체가 바닥면 온도와 같다고 가정할 때의 열전달량}}$

$$\text{핀 전체가 바닥면에서의 온도와 같을 때의 열전달량} \Rightarrow \int_0^L hP(T_0 - T_\infty)dx = hP\theta_0 L$$

$$\text{Reminder: } m^2 = \frac{hP}{kA}$$

$$\circ \text{ 경우③ (핀 끝이 단열됨)} : \eta_f = \frac{\sqrt{hkPA}\theta_0 \tanh mL}{hP\theta_0 L} = \frac{\tanh mL}{mL}$$

- $Z(\text{폭}) \gg t(\text{두께})$ 인 사각형 핀의 경우 다음과 같이 변형 :

$$mL = \sqrt{\frac{hP}{kA}} L = \sqrt{\frac{h}{k} \frac{(2Z+2t)}{Zt}} L \approx \sqrt{\frac{2h}{kt}} L = \sqrt{\frac{2h}{kLt}} L^{3/2}$$

$$\therefore mL = \sqrt{\frac{2h}{kA_m}} L^{3/2}, \quad A_m = Lt$$

\circ 경우② (핀 끝에서 대류에 의한 열전달) :

핀 끝이 단열된 경우③의 모든 공식에서 핀의 길이 L 을 수정길이 L_c 로 바꾸어서 사용한다.

$$\therefore mL_c = \sqrt{\frac{2h}{kA_m}} L_c^{3/2}, \quad A_m = L_c t, \quad \eta_f = \frac{\tanh mL_c}{mL_c}, \quad q = \sqrt{hPkA}\theta_0 \tanh mL_c$$

1) 평판에 돌출한 두께가 t 이고 길이가 L 인 직사각형 단면의 핀 : $L_c = L + t/2$

2) 평판에 돌출한 지름이 d 이고 길이가 L 인 원통형 핀 : $L_c = L + \frac{\pi d^2/4}{\pi d} = L + d/4$

B. 핀 효용도(fin effectiveness) $\eta_e = \frac{\text{핀이 부착된 경우의 열전달량}(q)}{\text{핀이 부착되지 않는 경우의 열전달량}(q)} = \frac{\eta_f A_f h \theta_o}{h A_b \theta_o}$

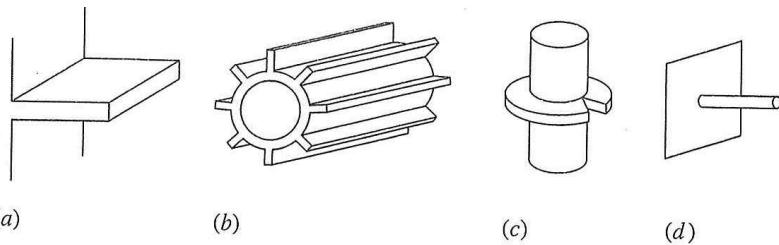
여기에서 A_f : 핀의 전체 표면적 ($= PL$), A_b : 핀 바닥면에서의 단면적 ($= A$)

\circ 경우③ (핀 끝이 단열됨) :

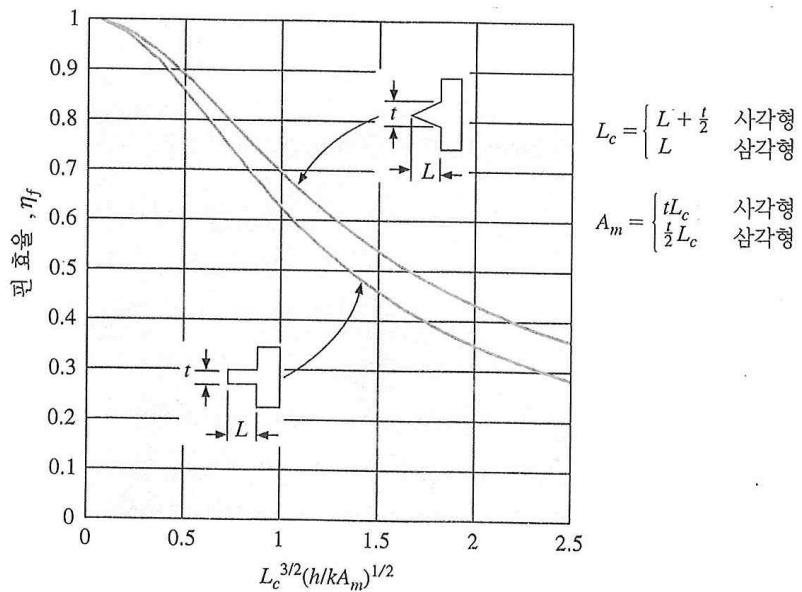
$$\eta_e = \frac{\text{핀이 부착된 경우의 열전달량}}{\text{핀이 부착되지 않는 경우의 열전달량}} = \frac{\sqrt{hPkA}\theta_0 \tanh mL}{h A_b \theta_o} = \frac{\sqrt{hPkA}\theta_0 \tanh mL}{h A \theta_o} = \frac{\tanh mL}{\sqrt{hA/kP}}$$

\circ 핀이 반드시 열전달 촉진에 도움이 되지 않는 경우도 있다.

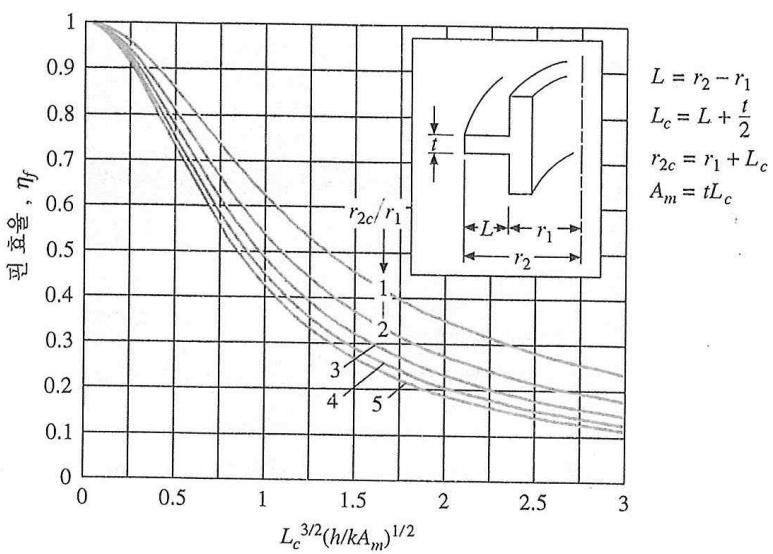
- 핀 효용도 (η_e)가 낮은 경우 : 고속으로 흐르는 액체 혹은 비등 혹은 응축 현상이 일어나는 경우.



[그림 2.10] 여러 가지 형태의 핀 (a) 평판벽면에 돌출한 직사각형 단면의 곧은 핀, (b) 원통형 튜브에 돌출한 직사각형 단면의 곧은 핀, (c) 원통 표면에 붙어 있는 원판형 핀, (d) 평판에 돌출한 원통형 핀



[그림 2.11] 사각형 및 삼각형 핀의 효율



[그림 2.12] 원통면에 붙어 있는 원판형 핀의 효율

예제 2-9 평판형 알루미늄 핀

두께가 3.0 mm이고 길이가 7.5 cm인 알루미늄 핀($k = 200 \text{ W/m} \cdot ^\circ\text{C}$)이 그림 2.9와 같이 벽으로부터 돌출되어 있다. 핀의 바탕온도는 300°C 이고 주위유체의 온도는 50°C 이며 $h = 10 \text{ W/m}^2 \cdot ^\circ\text{C}$ 일 때 핀의 단위 폭당 열손실을 계산하여라.

이 문제는 앞에서 경우 2에 해당한다. 따라서 구하는 열손실은 수정길이 L_c 를 사용하여 식 (2.36)에 의해서 주어진 단열된 끝을 가진 핀으로부터 전달되는 열전달을 계산하면 된다.

$$L_c = L + t/2 = 7.5 + 0.15 = 7.65 \text{ cm [3.01 in]}$$

$$m = \sqrt{\frac{hP}{kA}} = \left[\frac{h(2z + 2t)}{ktz} \right]^{1/2} \approx \sqrt{\frac{2h}{kt}}$$

$z \gg t$ 인 경우, 따라서

$$m = \left[\frac{(2)(10)}{(200)(3 \times 10^{-3})} \right]^{1/2} = 5.774$$

식 (2.36)에서 끝이 단열된 핀에 대하여

$$q = (\tanh m L_c) \sqrt{h P k A} \theta_0$$

이며, 1 m의 폭에 대해서는

$$A = (1)(3 \times 10^{-3}) = 3 \times 10^{-3} \text{ m}^2 [4.65 \text{ in}^2]$$

이고, 열손실은 다음과 같다.

$$\begin{aligned} q &= (5.774)(200)(3 \times 10^{-3})(300 - 50) \tanh [(5.774)(0.0765)] \\ &= 359 \text{ W/m [373.5 Btu/h \cdot ft]} \end{aligned}$$

예제 2-10 원판형 알루미늄 핀

길이가 1.5 cm이고 두께가 1 mm인 원판형 알루미늄 핀($k = 200 \text{ W/m} \cdot ^\circ\text{C}$)이 지름이 2.5 cm인 원통에 달려 있다.

원통벽의 온도는 170°C 이고 주위유체의 온도는 25°C 이다. 열전달계수가 $130 \text{ W/m}^2 \cdot ^\circ\text{C}$ 일 때 핀으로부터의 열손실을 구하여라.

解

그림 2.12에 주어진 핀효율 곡선을 이용하여 아래와 같이 열손실을 계산할 수 있다.

$$L_c = L + t/2 = 1.5 + 0.05 = 1.55 \text{ cm}$$

$$r_1 = 2.5/2 = 1.25 \text{ cm}$$

$$r_{2c} = r_1 + L_c = 1.25 + 1.55 = 2.80 \text{ cm}$$

$$r_{2c}/r_1 = 2.80/1.25 = 2.24$$

$$A_m = t(r_{2c} - r_1) = (0.001)(2.8 - 1.25)(10^{-2}) = 1.55 \times 10^{-5} \text{ m}^2$$

$$L_c^{3/2} \left(\frac{h}{kA_m} \right)^{1/2} = (0.0155)^{3/2} \left[\frac{130}{(200)(1.55 \times 10^{-5})} \right]^{1/2} = 0.396$$

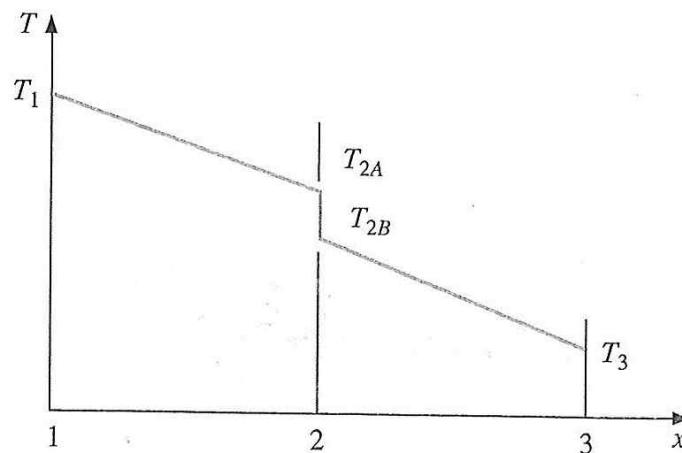
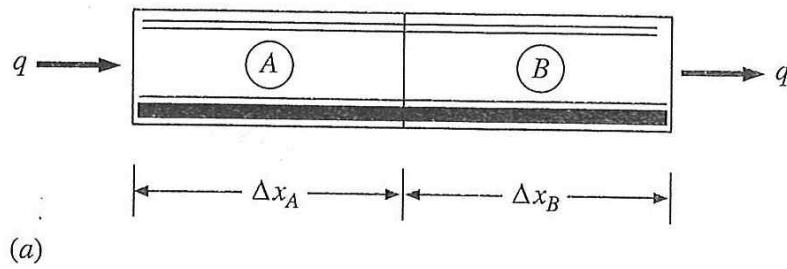
그림 2.12로부터 $\eta_f = 82\%$ 이다. 핀의 모든 부분에서의 온도가 바탕온도와 같을 경우 열전달은

$$\begin{aligned} q_{\max} &= 2\pi(r_{2c}^2 - r_1^2)h(T_0 - T_\infty) \\ &= 2\pi(2.8^2 - 1.25^2)(10^{-4})(130)(170 - 25) \\ &= 74.35 \text{ W} [253.7 \text{ Btu/h}] \end{aligned}$$

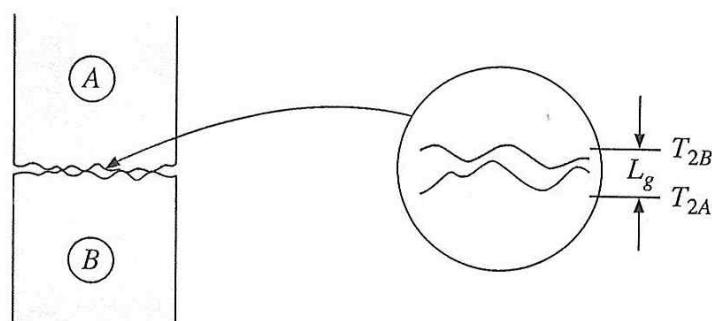
이다. 구하려고 하는 열손실은 위에서 구한 열전달률과 핀의 효율을 곱하면 된다.

$$q_{\text{act}} = (0.82)(74.35) = 60.97 \text{ W} [208 \text{ Btu/h}]$$

2-11 접촉 열저항



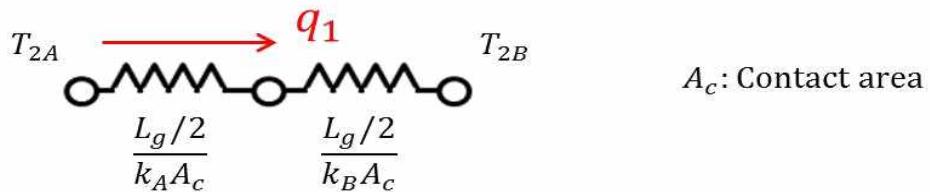
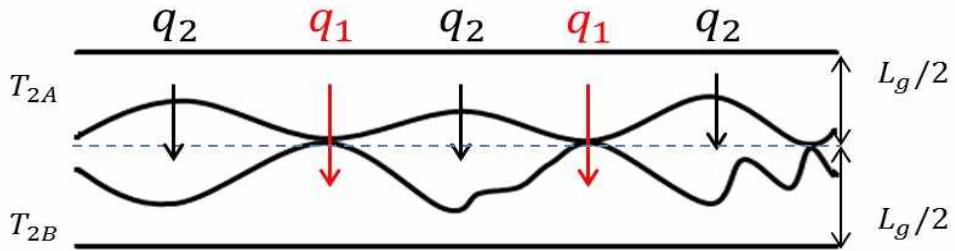
[그림 2.15] 접촉 열저항의 효과. (a) 물리적 상태, (b) 온도분포



[그림 2.16] 접촉 열저항을 설명하기 위한 접촉부의 조도모형

Note : 평면 2에서의 온도강하는 접촉 열저항 때문이다.

1. Solid-to-Solid Conduction

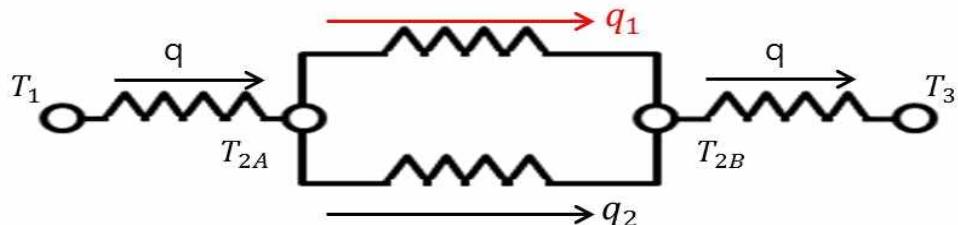


$$q_1 = \frac{T_{2A} - T_{2B}}{\frac{L_g}{k_A A_c} + \frac{L_g}{k_B A_c}}$$

2. Conduction through entrapped gases

$$q_2 = \frac{T_{2A} - T_{2B}}{\frac{L_g}{k_f A_v}} \quad A_v: \text{Void area}$$

$$\therefore q = q_1 + q_2$$



- 접촉하는 두 고체에서의 에너지 평형식

$$q = k_A A \frac{T_1 - T_{2A}}{\Delta x_A} = \frac{T_{2A} - T_{2B}}{1/h_c A} = k_B A \frac{T_{2A} - T_3}{\Delta x_B} = \frac{T_1 - T_3}{\frac{\Delta x_A}{k_A A} + \frac{1}{h_c A} + \frac{\Delta x_B}{k_B A}}$$

여기에서, $\frac{1}{h_c A}$: 접촉 열저항, h_c : 접촉계수 (표2-3)

◦ 접촉부에서의 전도 열전달

- 1) 접촉점에서의 고체간의 열전달 q_1 2) 접촉부 내의 미세한 빈 공간내의 유체를 통한 열전달 q_2

$$q = q_1 + q_2 = \frac{T_{2A} - T_{2B}}{\frac{L_g/2}{k_A A_c} + \frac{Lg/2}{k_B A_c}} + \frac{T_{2A} - T_{2B}}{\frac{L_g}{k_f A_v}} = \frac{T_{2A} - T_{2B}}{\frac{1}{h_c A}}$$

- L_g : 빈 공간의 두께, k_f : 빈 공간내 유체의 열전도도

A_c : 고체 간의 접촉면적, A_v : 빈 공간의 유체와의 접촉면적, A : 막대의 총단면적($= A_c + A_v$)

따라서, 접촉계수 $h_c = \frac{1}{L_g} \left[\frac{A_c}{A} \frac{2k_A k_B}{(k_A + k_B)} + \frac{A_v}{A} k_f \right]$

$k_f \ll k_A, k_B$ 이므로 대부분의 접촉 열저항은 빈 공간의 유체 접촉면적(A_v)에 의해 결정된다.

Note: $\frac{T_1 - T_3}{\frac{\Delta x_A}{k_A A} + \frac{1}{h_c A} + \frac{\Delta x_B}{k_B A}} = \frac{T_{2A} - T_{2B}}{\frac{1}{h_c A}}$

◦ 접촉 열저항을 줄이는 3가지 방법

- 1) 빈 공간내의 유체의 압력을 다음의 조건이 되도록 높힌다.

(mean free path of the molecules < characteristic dimension of the void space(빈 공간))

- 2) 접촉점에서의 압력을 증가하여 접촉 면적을 증가시킨다.

- 3) Dow 340와 같은 “Thermal Grease or Thermally Conductive Paste”를 접촉면에 바른다 - 접촉 열저항을 75%까지 줄일 수 있다. 최근에는 인체대에서 Graphene을 Paste형태로 만들어서 사용함.

[표 2.3] 대표적인 표면에서의 접촉 열저항

표면상태	조도		온도, °C	압력, atm	1/h _c	
	μin	μm			h · ft ² · °F/Btu,	m ² · °C/W × 10 ⁴
416 스테인레스강, 연삭가공, 공기	100	2.54	90~200	3~25	0.0015	2.64
304 스테인레스강, 연삭가공, 공기	45	1.14	20	40~70	0.003	5.28
416 스테인레스강, 연삭가공, 0.001-in 황동 끼움쇠 달림, 공기	100	2.54	30~200	7	0.002	3.52
알루미늄, 연삭가공, 공기	100	2.54	150	12~25	0.0005	0.88
	10	0.25	150	12~25	0.0001	0.18
알루미늄, 연삭가공, 0.001-in 황동끼움쇠 달림, 공기	100	2.54	150	12~200	0.0007	1.23
구리, 연삭가공, 공기	50	1.27	20	12~200	0.00004	0.07
구리, 밀링가공, 공기	150	3.81	20	10~50	0.0001	0.18
구리, 밀링가공, 진공	10	0.25	30	7~70	0.0005	0.88

예제 2-12 접촉 열저항의 영향

길이가 10 cm이고 지름이 3 cm인 2개의 304스테인레스강 막대의 접촉표면이 연삭가공 되었고 조도(roughness)는 약 1 μm이다. 이 두 막대를 공기 속에서 50 atm으로 압축하여 접촉시켰고 접촉한 두 막대의 양쪽 끝의 온도차가 100 °C일 때 축방향의 열전달과 접촉면에서의 온도강하를 구하여라.

풀이

총 열유동은 3개의 열저항을 가진다. 즉, 각 막대에서의 전도 열저항 및 접촉 열저항이다. 각 막대에서의 열저항은

$$R_{th} = \frac{\Delta x}{kA} = \frac{(0.1)(4)}{(16.3)\pi(3 \times 10^{-2})^2} = 8.679 \text{ } ^\circ\text{C/W}$$

접촉 열저항은 표 2.2로부터 다음과 같이 계산된다.

$$R_c = \frac{1}{h_c A} = \frac{(5.28 \times 10^{-4})(4)}{\pi(3 \times 10^{-2})^2} = 0.747 \text{ } ^\circ\text{C/W}$$

따라서 총 열저항은

$$\sum R_{th} = (2)(8.679) + 0.747 = 18.105$$

총 열유동은

$$q = \frac{\Delta T}{\sum R_{th}} = \frac{100}{18.105} = 5.52 \text{ W} \quad [18.83 \text{ Btu/h}]$$

접촉표면을 가로지르는 온도강하는 총 열저항에 대한 접촉저항의 비로 구할 수 있다.

$$\Delta T_c = \frac{R_c}{\sum R_{th}} \Delta T = \frac{(0.747)(100)}{18.105} = 4.13 \text{ } ^\circ\text{C} \quad [39.43 \text{ } ^\circ\text{F}]$$

i) 문제에서 접촉저항은 총 열저항의 약 4%로 나타난다.