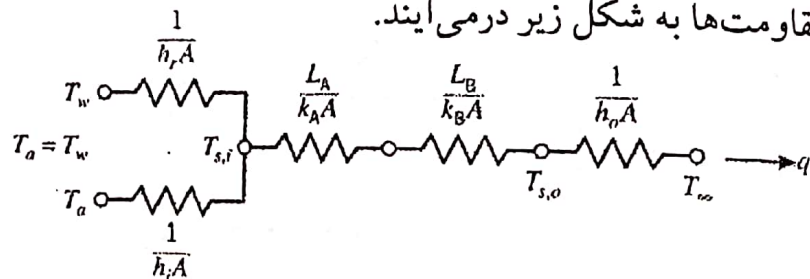


فرض ها:

- ۱- انتقال گرما دایم است.
 - ۲- رسانایی از پنجره اجاق یک بعدی است.
 - ۳- مقاومت سطح تماس ناچیز است.
 - ۴- جذب تابش در پنجره قابل چشم پوشی است و در نتیجه تولید داخلی گرما وجود ندارد (تبادل تابش بین پنجره و دیواره های اجاق در سطح تماس پنجره صورت می گیرد).
 - ۵- تبادل تابش بین سطح خارجی پنجره و محیط ناچیز است.
 - ۶- هر یک از ورق های پلاستیکی همگن و دارای خواص ثابت اند.
- تحلیل: مدار معادل گرمایی را می توان با توجه به مقاومت های گرمایی جابه جایی در سطح بیرونی و رسانایی در ورق های پلاستیکی و جابه جایی و تابشی در سطح داخلی رسم نمود. بنابراین مدار و مقاومت ها به شکل زیر در می آیند.



چون دمای سطح خارجی پنجره $T_{s,o}$ معلوم است، ضخامت مورد نیاز پنجره با اعمال موازنه انرژی در این سطح به دست می آید. با استفاده از معادله (۱-۱۲) داریم

$$\dot{E}_{in} = \dot{E}_{out}$$

که از (۳-۱۹) و $T_w = T_a$ نتیجه می شود

$$\dot{E}_{in} = q = \frac{T_a - T_{s,o}}{\sum R_t}$$

و از معادله (۳-۸)

$$\dot{E}_{out} = q = h_o A (T_{s,o} - T_{\infty})$$

مقاومت گرمایی کل بین داخل اجاق و سطح خارجی پنجره شامل مقاومت مؤثر ناشی از جابه جایی و تابشی، که به طور موازی در سطح داخلی پنجره عمل می کنند، و مقاومت های رسانایی در ورق های پلاستیکی است. بنابراین

$$\sum R_t = \left(\frac{1}{\frac{1}{h_i A} + \frac{1}{h_r A}} \right)^{-1} + \frac{L_A}{k_A A} + \frac{L_B}{k_B A}$$

$$\sum R_t = \frac{1}{A} \left(\frac{1}{h_i + h_r} + \frac{L_A}{k_A} + \frac{L_A}{2k_B} \right)$$

با جاگذاری آن در موازنه انرژی نتیجه می‌شود

$$\frac{T_a - T_{s,\cdot}}{(h_r + h_i)^{-1} + \left(\frac{L_A}{k_A} + \frac{L_A}{2k_B} \right)} = h_\cdot (T_{s,\cdot} - T_\infty)$$

پس از حل آن برای L_A خواهیم داشت:

$$L_A = \frac{\left(\frac{1}{h_\cdot} \right) (T_a - T_{s,\cdot}) / (T_{s,\cdot} - T_\infty) - (h_i + h_r)^{-1}}{\left(\frac{1}{k_A} + \frac{1}{2k_B} \right)}$$

$$L_A = \frac{0.04 \text{ m}^2 \cdot \text{K/W} \left(\frac{400 - 50}{50 - 25} \right) - 0.02 \text{ m}^2 \cdot \text{K/W}}{\left(\frac{1}{0.15} + \frac{1}{0.16} \right) \text{ m} \cdot \text{K/W}} = 0.0418 \text{ m}$$

چون $L_B = \frac{L_A}{2} = 0.0209 \text{ m}$ است، بنابراین

$$L = L_A + L_B = 0.0627 \text{ m} = 62.7 \text{ mm}$$

توضیح

۱- تا آنجا که به پاسخ گرمایی پنجره مربوط می‌شود، عمل خودپاک‌کنی یک فرایند گذراست و در مدت این فرایند ممکن است شرایط دایم فراهم نشود ولی بیشترین مقدار $T_{s,\cdot}$ در شرایط دایم حاصل می‌شود، بنابراین برای محاسبات طراحی مناسب‌تر است.

۲- در واقع تبادل تابش بین دیواره‌های داخل اجاق و پنجره مرکب به دمای سطح داخلی $T_{s,i}$ بستگی دارد. تبادل تابش بین سطح بیرونی پنجره و محیط نیز وجود دارد که به $T_{s,\cdot}$ بستگی دارد که در این مثال نادیده گرفته شده است. با انجام یک تجزیه و تحلیل جامع‌تر می‌توان $T_{s,i}$ و $T_{s,\cdot}$ را به طور همزمان به دست آورد. با فرض این که محفظه داخل اجاق خیلی بزرگ‌تر از پنجره باشد و با نوشتن معادله انرژی، معادله (۱-۱۲)، روی سطح داخلی داریم

$$q''_{\text{rad},i} + q''_{\text{conv},i} = q''_{\text{cond}}$$

یا

$$\varepsilon \sigma (T_{w,i}^4 - T_{s,i}^4) + h_i (T_a - T_{s,i}) = \frac{T_{s,i} - T_{s,\cdot}}{\left(\frac{L_A}{k_A} \right) + \left(\frac{L_B}{k_B} \right)} \quad (1)$$

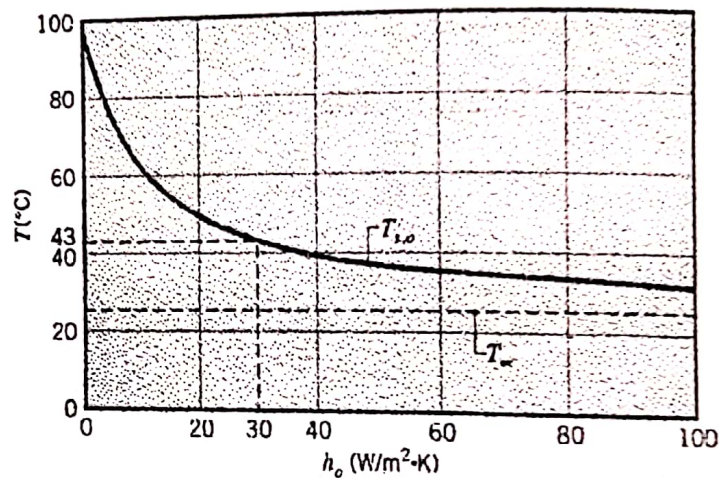
فرض کنید که دیواره‌های آشپزخانه محیط بزرگ و همدمای $T_{w,\cdot} = T_\infty$ باشد، در این صورت با

اعمال موازنه انرژی در سطح خارجی خواهیم داشت:

$$q''_{\text{cond}} = q''_{\text{rad},\cdot} + q''_{\text{conv},\cdot}$$

$$\frac{T_{s,i} - T_{s,\cdot}}{\left(\frac{L_A}{k_A}\right) + \left(\frac{L_B}{k_B}\right)} = \varepsilon \sigma (T_{s,\cdot}^4 - T_{w,\cdot}^4) + h_{\cdot} (T_{s,\cdot} - T_{\infty}) \quad (2)$$

اگر سایر کمیت‌ها معلوم باشند، $T_{s,i}$ و $T_{s,\cdot}$ را می‌توان با حل معادله‌های (۱) و (۲) به دست آورد. می‌خواهیم اثر تغییر سرعت جریان هوای روی سطح بیرونی، پنجره، و در نتیجه ضریب انتقال گرمای جابه‌جایی، را بر مقدار $T_{s,\cdot}$ بررسی کنیم. معادله‌های (۱) و (۲) برای $\varepsilon = 0.9$ و مقادیر $h_{\cdot}$ در گستره $0 \leq h_{\cdot} \leq 100 \text{ W/m}^2\cdot\text{K}$ حل شده و نتایج به طور ترسیمی در شکل زیر نشان داده شده است.



افزایش $h_{\cdot}$ مقاومت جابه‌جایی را کم می‌کند و مقدار $h_{\cdot} = 30 \text{ W/m}^2\cdot\text{K}$ منجر به دمای $T_{s,\cdot} = 43^\circ\text{C}$ می‌شود که از نظر ایمنی قابل قبول است. چون مقاومت رسانایی خیلی بزرگ است، تغییر در مقدار $h_{\cdot}$ اثر ناچیزی بر $T_{s,i}$ دارد، ولی بر دمای سطح بیرونی اثر محسوسی دارد. وقتی $h_{\cdot}$ به سمت بی‌نهایت میل می‌کند $T_{s,\cdot}$ نیز به سوی T_{∞} میل می‌کند.

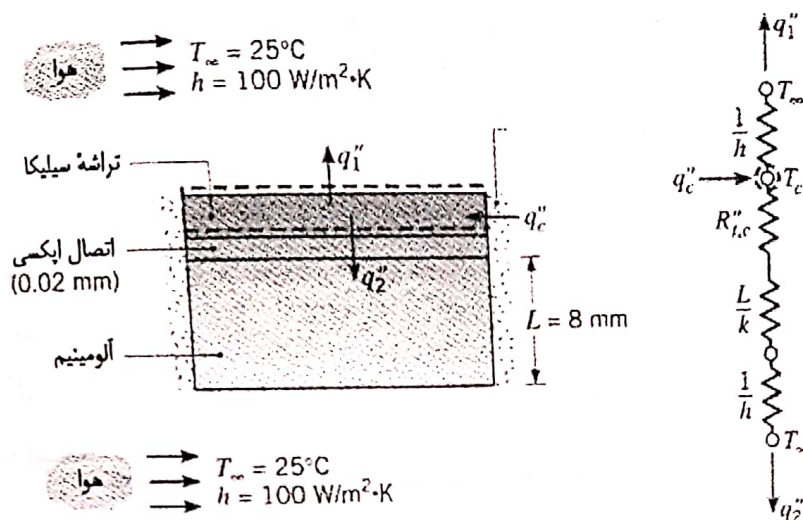
مثال ۲-۳

یک تراشه نازک سیلیکانی و یک زمینه آلومینیمی به ضخامت 8 mm توسط یک چسب اپکسی به ضخامت 2 mm از یکدیگر جدا شده‌اند. تراشه و زمینه مربعی به طول ضلع 10 mm بوده و در معرض سرمایش جریان هوا به دمای 25°C و ضریب جابه‌جایی $100 \text{ W/m}^2\cdot\text{K}$ قرار دارد. اگر تولید گرما در تراشه در شرایط عادی 10^4 W/m^2 باشد، آیا دمای آن از حد مجاز 85°C کمتر خواهد بود؟

حل:

داده: ابعاد، پخش گرما و حداکثر دمای مجاز تراشه سیلیکانی، ضخامت زمینه آلومینیمی و چسب اپکسی. شرایط جابه‌جایی در سطح روی تراشه و سطح زیر زمینه.

خواسته: آیا دمای تراشه از حداکثر مجاز آن فراتر می‌رود.
شکل:



فرض‌ها:

- ۱- شرایط دایم است.
- ۲- رسانایی یک بعدی است (انتقال گرما از سطوح جانبی ناچیز است).
- ۳- مقاومت گرمایی تراشه ناچیز است (تراشه همدم).
- ۴- خواص ثابت‌اند.
- ۵- تبادل تابش با محیط ناچیز است.

خواص: از جدول الف-۱ پیوست برای آلومینیم خالص (در 350 K) $k = 238 \text{ W/m}\cdot\text{K}$
تحلیل:

گرمای تولید شده در تراشه به طور مستقیم از سطح آن به هوا و غیرمستقیم از چسب اپکسی و زمینه آلومینیمی منتقل می‌شود. با اعمال موازنه انرژی برای سطح کنترلی که تراشه را در برمی‌گیرد بر واحد سطح خواهیم داشت

$$q_c'' = q_1'' + q_2''$$

یا

$$q_c'' = \frac{T_c - T_{\infty}}{\left(\frac{1}{h}\right)} + \frac{T_c - T_{\infty}}{R_{t,c} + \left(\frac{L}{k}\right) + \left(\frac{1}{h}\right)}$$

به منظور تخمین محتاطانه T_c ، حداکثر مقدار ممکن مقاومت تماس از جدول ۳-۲ برابر با $R_{t,c}'' = 0.9 \times 10^{-2} \text{ m}^2\cdot\text{K/W}$ به دست می‌آید. بنابراین

$$T_c = T_{\infty} + q_c'' \left[h + \frac{1}{R_{t,c}'' + \left(\frac{L}{k}\right) + \left(\frac{1}{h}\right)} \right]^{-1}$$

یا

$$T_c = 25^\circ\text{C} + 10^{-4} \text{ W/m}^2 \times \left[100 + \frac{1}{(0.9 + 0.34 + 100) \times 10^{-4}} \right]^{-1} \text{ m}^2 \cdot \text{K/W}$$

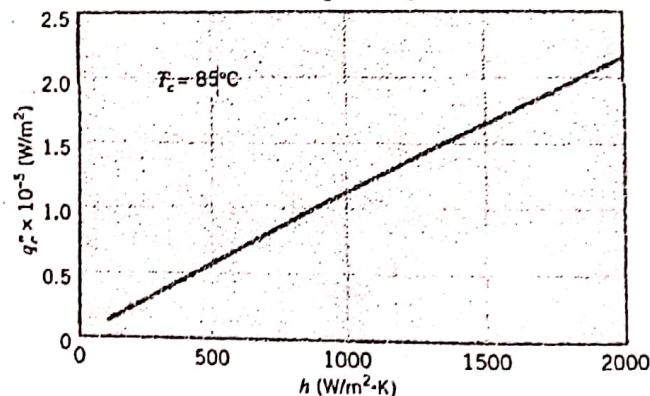
$$T_c = 25^\circ\text{C} + 50/3^\circ\text{C} = 75/3^\circ\text{C}$$

بنابراین، تراشه پایینتر از حداکثر دمای مجاز کار خواهد کرد.

توضیح:

۱- مقاومت‌های چسب اپکسی و زمینه آلومینیمی خیلی کمتر از مقاومت جابه‌جایی هستند. اگر مقاومت چسب اپکسی از مقدار زیاد و غیر واقعی، $50 \times 10^{-4} \text{ m}^2 \cdot \text{K/W}$ تجاوز کند، دمای تراشه از مقدار مجاز بیشتر می‌شود.

۲- توان مجاز را می‌توان با افزایش ضریب‌های جابه‌جایی، یا با زیاد کردن سرعت هوا و یا با جایگزین نمودن هوا با یک سیال مؤثرتر افزایش داد. نتیجه محاسبات انجام شده در گستره $100 \leq h \leq 2000 \text{ W/m}^2 \cdot \text{K}$ در نمودار زیر نشان داده شده است.

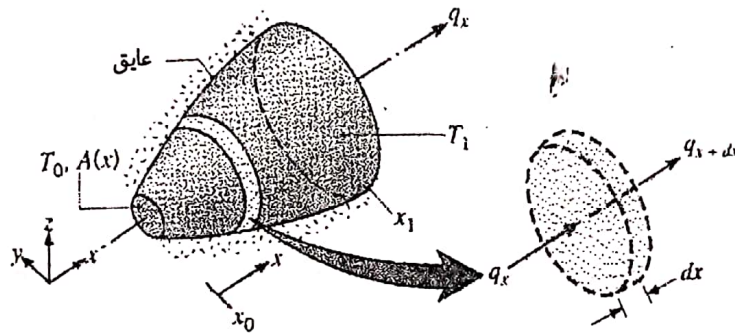


هنگامی که $h \rightarrow \infty$ میل می‌کند، q_c'' به سمت صفر میل می‌کند، یعنی تمام توان تراشه مستقیماً به سیال منتقل می‌شود.

۳- شرایطی را در نظر بگیرید که جریان هوا روی سطح تراشه (بالا) یا زمینه (پایین) قطع شود. اگر انتقال گرما از این دو سطح ناچیز باشد، دمای تراشه با توان $q_c'' = 10^{-4} \text{ W/m}^2$ چقدر خواهد بود؟ [جدول: به ترتیب 126°C و 125°C].

۲-۳ روش دیگر برای تحلیل رسانایی

در تجزیه و تحلیل رسانایی در بخش (۳-۱)، از یک روش استاندارد استفاده شده است. یعنی: از حل معادله گرما برای به دست آوردن توزیع دما، معادله (۳-۳)، استفاده شده است و سپس قانون فوریه برای محاسبه نرخ انتقال گرما، معادله (۳-۴)، به کار رفته است. ولی، از روش دیگری هم می‌توان برای شرایط مورد نظر استفاده کرد. رسانایی در سیستم شکل ۳-۵ را در نظر بگیرید. توجه کنید که برای شرایط دایم، بدون تولید گرما و بدون گرمای هدر رفته از اطراف، نرخ انتقال گرما q_x بایستی ثابت و مستقل از x باشد. یعنی، برای هر جزء دیفرانسیلی dx ، رابطه $q_x = q_x + dq_x$ برقرار است. البته این شرط در نتیجه بقای انرژی است و حتی اگر سطح مقطع



شکل ۵-۳ یک سیستم با نرخ انتقال گرمای رسانایی ثابت.

با مکان، $A(x)$ و ضریب رسانایی گرما با دما، $k(T)$ تغییر کنند نیز برقرار است. هر چند که ممکن است توزیع دما دوبعدی بوده و با x و y تغییر کند، اغلب معقول است که از تغییر دما در جهت y چشم‌پوشی کرد و توزیع دما را در جهت x یک بعدی فرض نمود.

در شرایط بالا می‌توان تنها با استفاده از قانون فوریه، رسانایی را تجزیه و تحلیل نمود. به ویژه، چون نرخ رسانایی گرما ثابت است، حتی اگر این نرخ و توزیع دما نامعلوم باشند، می‌توان از معادله نرخ انتقال گرما انتگرال گرفت. قانون فوریه، معادله (۲-۱)، را برای شکل ۵-۳ در نظر بگیرید. گرچه هیچ گونه اطلاعی از مقدار q_x یا شکل $T(x)$ نداریم، ولی می‌دانیم که q_x ثابت است. بنابراین، می‌توان قانون فوریه را به شکل انتگرالی ارائه نمود.

$$q_x \int_{x_0}^{x_1} \frac{dx}{A(x)} = - \int_{T_0}^{T_1} k(T) dT \quad (۲۱-۳)$$

مساحت سطح مقطع می‌تواند تابع معلومی از x و ضریب رسانایی گرمای ماده نیز تابع معلومی از دما باشد. اگر انتگرال‌گیری از نقطه x_0 که در آن دمای T_0 معلوم است، انجام شود، معادله حاصله توزیع دمای $T(x)$ را می‌دهد. به علاوه، اگر دمای $T=T_1$ در $x=x_1$ معلوم باشد، از انتگرال‌گیری بین x_0 و x_1 معادله‌ای حاصل می‌شود که از آن می‌توان $q(x)$ را محاسبه کرد. اگر مساحت A یک‌نواخت و k مستقل از دما باشد، معادله (۲۱-۳) به صورت زیر درمی‌آید.

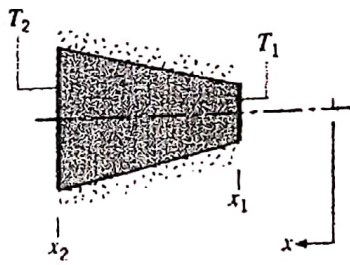
$$\frac{q_x \Delta x}{A} = -k \Delta T \quad (۲۲-۳)$$

که در آن $\Delta x = x_1 - x_0$ و $\Delta T = T_1 - T_0$ است.

اغلب برای حل مسأله‌های پخش گرما از شکل انتگرالی معادله‌های نرخ پخش گرما استفاده می‌شود. اما، شرایط محدودکننده آن بایستی به خاطر سپرده شود: یعنی انتقال گرما داریم، یک بعدی و بدون تولید گرماست.

مثال ۳-۳

شکل زیر یک مقطع مخروطی را که از پیرو سرام ساخته شده است نشان می‌دهد. سطح مقطع آن



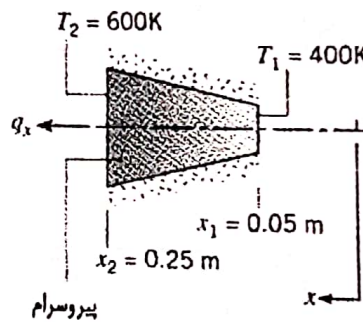
دایره‌ای با قطر $D=ax$ ، که در آن $a=0/25$ ، است. قاعده کوچکتر در $x_1=50 \text{ mm}$ و قاعده بزرگتر آن در $x_2=250 \text{ mm}$ است. دماهای دو انتهای آن به ترتیب $T_1=400 \text{ K}$ و $T_2=600 \text{ K}$ است و سطوح جانبی کاملاً عایق کاری شده است.

- ۱- فرض کنید شرایط یک بعدی است، عبارتی برای توزیع دما، $T(x)$ ، به صورت پارامتری به دست آورید. توزیع دما را رسم کنید.
- ۲- نرخ گرما، q_x ، را در مخروط محاسبه کنید.

حل:

داده: رسانایی در مخروطی با سطح مقطع دایره‌ای به قطر $D=ax$ که در آن $a=0/25$ است. خواسته:

- ۱- توزیع دما، $T(x)$.
 - ۲- نرخ انتقال گرما، q_x .
- شکل:



فرض‌ها:

- ۱- شرایط دایم است.
 - ۲- رسانایی در جهت x یک بعدی است.
 - ۳- تولید داخلی گرما وجود ندارد.
 - ۴- خواص ثابت‌اند.
- خواص: از جدول الف-۲ پیوست برای پیروسرام (در 500 K): $k=3/46 \text{ W/m.K}$
- تحلیل:

- ۱- چون رسانایی تحت شرایط دایم، یک بعدی و بدون تولید داخلی گرما رخ می‌دهد، نرخ انتقال گرما، q_x مستقل از x و ثابت است. به همین ترتیب، توزیع دما را می‌توان با استفاده از قانون فوریه، معادله (۱-۲)، به دست آورد.

$$q_x = -kA \frac{dT}{dx}$$

با جاگذاری $A = \frac{\pi D^2}{4} = \frac{\pi a^2 x^2}{4}$ و جداسازی متغیرها داریم:

$$\frac{4q_x dx}{\pi a^2 x^2} = -k dT$$

با انتگرال گیری از x_1 تا x در مخروط و با توجه به این که q_x و k ثابت اند، خواهیم داشت:

$$\frac{4q_x}{\pi a^2} \int_{x_1}^x \frac{dx}{x^2} = -k \int_{T_1}^T dT$$

بنابراین

$$\frac{4q_x}{\pi a^2} \left(-\frac{1}{x} + \frac{1}{x_1} \right) = -k (T - T_1)$$

که پس از حل برای دما خواهیم داشت

$$T(x) = T_1 - \frac{4q_x}{\pi a^2 k} \left(\frac{1}{x_1} - \frac{1}{x} \right)$$

گرچه q_x ثابت است، ولی هنوز مقدار آن معلوم نیست. مقدار آن را می توان با محاسبه معادله بالا در $x = x_2$ ، که در آن $T(x_2) = T_2$ است، به دست آورد.

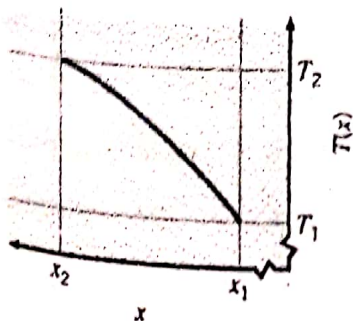
$$T_2 = T_1 - \frac{4q_x}{\pi a^2 k} \left(\frac{1}{x_1} - \frac{1}{x_2} \right)$$

با حل این معادله q_x به دست می آید.

$$q_x = \frac{\pi a^2 k (T_1 - T_2)}{4 \left[\left(\frac{1}{x_1} \right) - \left(\frac{1}{x_2} \right) \right]}$$

با جاگذاری q_x در معادله $T(x)$ ، توزیع دما برابر خواهد بود با:

$$T(x) = T_1 + (T_1 - T_2) \frac{\left[\left(\frac{1}{x} \right) - \left(\frac{1}{x_1} \right) \right]}{\left[\left(\frac{1}{x_1} \right) - \left(\frac{1}{x_2} \right) \right]}$$



با استفاده از این نتیجه، دما را می توان برحسب x محاسبه کرد که توزیع آن در شکل مقابل نشان داده شده است.

توجه کنید، چون بر طبق قانون فوریه $\frac{dT}{dx} = -\frac{4q_x}{k\pi a^2 x^2}$ است، با افزایش x گرادیان دما و شار گرما کاهش پیدا می کند.

۲- با جاگذاری مقادیر عددی در عبارت بالا، نرخ انتقال گرما برابر است با:

$$q_x = \frac{\pi (0.025)^2 \times 3/46 \text{ W/m.K } (400 - 600) \text{ K}}{4 \left(\frac{1}{0.05 \text{ m}} - \frac{1}{0.25 \text{ m}} \right)} = -2/12 \text{ W}$$

توضیح: با افزایش پارامتر a از دقت فرض یک بعدی کاسته می شود. یعنی، وقتی تغییرات سطح مقطع شدید می شود درستی فرض مورد سوال قرار می گیرد.

۳-۳ سیستم های شعاعی

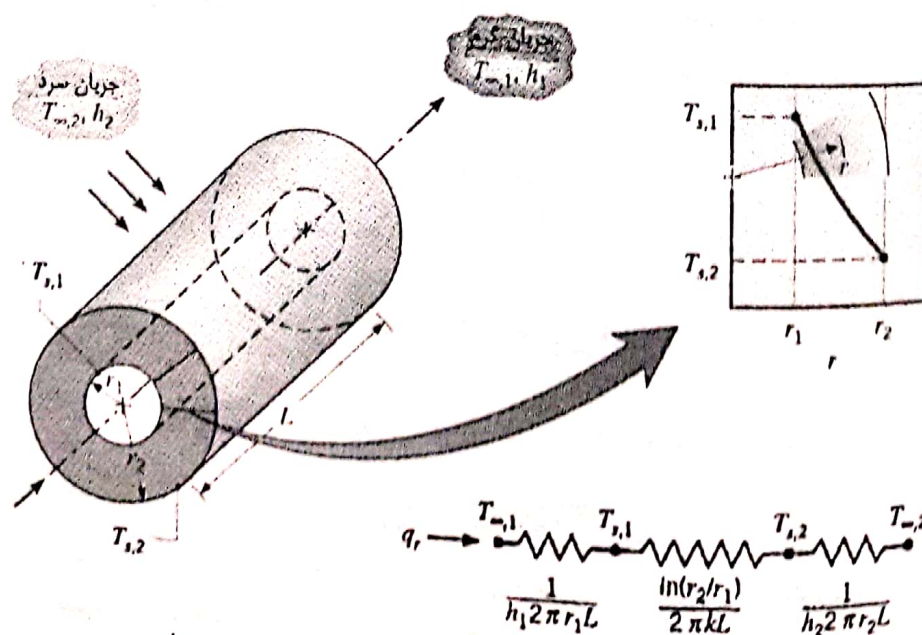
گرایان دما در سیستم های کروی و استوانه ای اغلب تنها در جهت شعاعی است. بنابراین، می توان این سیستم ها را یک بعدی فرض کرد. علاوه بر این در شرایط دایم و بدون تولید گرما، می توان با استفاده از روش استاندارد، که با شکل مناسب معادله گرما شروع می شود، یا روش دیگر، که با شکل مناسب قانون فوریه شروع می شود، می توان این سیستم ها را تجزیه و تحلیل کرد. در این بخش، سیستم استوانه ای با روش استاندارد و سیستم کروی با روش دیگر تجزیه و تحلیل می شوند.

۱-۳-۳ استوانه

یک مثال متداول استوانه توخالی است، که سطوح درونی و بیرونی آن در معرض سیالی با دماهای متفاوت قرار گرفته است شکل ۳-۶. برای شرایط دایم بدون تولید گرما، شکل مناسب معادله گرما، معادله (۲-۲۰)، چنین است.

$$\frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left(kr \frac{dT}{dr} \right) = 0 \quad (3-23)$$

که در آن k متغیر فرض می شود. اگر قانون فوریه مربوط به این حالت را در نظر بگیرید، اهمیت فیزیکی این رابطه آشکار می شود. نرخ رسانایی انرژی از هر سطح دلخواه استوانه ای در جامد را می توان به صورت زیر بیان کرد.



شکل ۳-۶ استوانه ای توخالی با شرایط جابه جایی روی سطح

$$q_r = -kA \frac{dT}{dr} = -k(\pi r L) \frac{dT}{dr} \quad (24-3)$$

که در آن $A = \pi r L$ سطح عمود بر جهت انتقال گرماست. چون معادله (۲۳-۳) نشان می‌دهد که کمیت $k r \left(\frac{dT}{dr} \right)$ مستقل از r است، از معادله (۲۴-۳) نتیجه می‌شود که نرخ انتقال گرمای رسانایی q_r (نه شار گرمای q_r'') در جهت شعاعی ثابت است.

توزیع دما در استوانه را می‌توان با حل معادله (۲۳-۳) و به کار گرفتن شرایط مرزی به دست آورد. فرض کنید مقدار k ثابت است، با دو بار انتگرال گیری از معادله (۲۳-۳) جواب عمومی زیر به دست می‌آید:

$$T(r) = C_1 \ln r + C_2 \quad (25-3)$$

برای تعیین ثابت‌های C_1 و C_2 ، شرایط مرزی زیر را معرفی می‌کنیم:

$$T(r_1) = T_{s,1} \quad \text{و} \quad T(r_2) = T_{s,2}$$

با اعمال این شرایط در جواب عمومی، خواهیم داشت

$$T_{s,1} = C_1 \ln r_1 + C_2 \quad \text{و} \quad T_{s,2} = C_1 \ln r_2 + C_2$$

با حل معادله‌ها برای C_1 و C_2 و جاگذاری در جواب عمومی، خواهیم داشت:

$$T(r) = \frac{T_{s,1} - T_{s,2}}{\ln \left(\frac{r_1}{r_2} \right)} \ln \left(\frac{r}{r_2} \right) + T_{s,2} \quad (26-3)$$

توجه کنید که توزیع دمای رسانایی شعاعی در استوانه لگاریتمی است، بر خلاف دیوار تخت که در شرایط مشابه خطی است. توزیع لگاریتمی در شکل ۶-۳ رسم شده است. اگر توزیع دما، معادله (۲۶-۳)، را با قانون فوریه (۲۴-۳) استفاده کنیم، عبارت زیر برای نرخ انتقال گرما به دست می‌آید:

$$q_r = \frac{\pi L k (T_{s,1} - T_{s,2})}{\ln \left(\frac{r_2}{r_1} \right)} \quad (27-3)$$

این نتیجه نشان می‌دهد که مقاومت گرمایی برای رسانایی شعاعی در یک دیوار استوانه‌ای به صورت زیر است:

$$R_{t, \text{cond}} = \frac{\ln \left(\frac{r_2}{r_1} \right)}{\pi L k} \quad (28-3)$$

این مقاومت در مدار گرمایی سری شکل ۶-۳ نشان داده شده است. توجه کنید چون مقدار q_r مستقل از r است، نتیجه حاصله را می‌توان با استفاده از روش دیگر، یعنی با انتگرال گیری از معادله (۲۴-۳)، به دست آورد.