

۱۳ = یک کره و یک استوانه با حجم مساوی از جنس مس هر دو در دمای یکسان اولیه‌ای قرار دارند. هر دو به طور یکسان در معرض

جابه‌جایی با محیط با دمای کمتر قرار می‌گیرند. کدام یک زودتر سرد می‌شوند؟

- (۱) استوانه زودتر از کره سرد می‌شود.  
 (۲) کره زودتر از استوانه سرد می‌شود.  
 (۳) هر دو به طور مساوی سرد می‌شوند.  
 (۴) بستگی به طول استوانه و شعاع کره دارد.

حل: گزینه ۱ درست است.

$$\frac{T - T_{\infty}}{T_i - T_{\infty}} = \exp\left(\frac{-t}{\tau}\right) \Rightarrow \tau = \frac{mc}{h.A}$$

$$V_S = V_C \Rightarrow m_s = m_c$$

پس ثابت زمانی ( $\tau$ ) نیز تابع مساحت ( $A$ ) است. این قابل اثبات است که به ازای یک حجم معین، کره کمترین مساحت را نسبت به تمام حجم‌های سه‌بعدی دیگر دارد، بنابراین  $\tau$  برای کره بیشتر از استوانه بوده و بنابراین دیرتر خنک می‌شود.

۱۴ = برای سیستم انتقال حرارت مطابق شکل، با فرض انتقال حرارت متمرکز (Lumped Capacity) کدام یک از گزینه‌ها به درستی

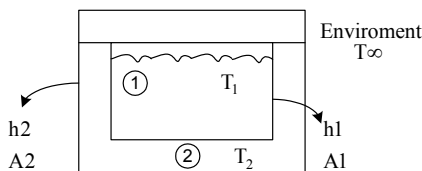
مسئله را فرموله می‌کند؟

$$h_1 A_1 (T_1 - T_2) = -\rho_1 C_1 V_1 \frac{dT_1}{dt} \quad (۱)$$

$$h_2 A_2 (T_1 - T_2) = -\rho_1 C_1 V_1 \frac{dT_1}{dt} \quad (۲)$$

$$h_1 A_1 (T_2 - T_1) + h_2 A_2 (T_2 - T_{\infty}) = -\rho_2 C_2 V_2 \frac{dT_2}{dt} \quad (۳)$$

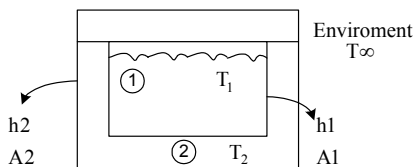
$$(۴) \text{ گزینه ۱ و ۳ به طور همزمان}$$



حل: گزینه ۴ درست است.

۱۵ = فرض می‌کنیم شرایط استفاده از روش ظرفیت کلی برقرار است. به عبارتی دمای مایع ① در تمام نقاط آن و همچنین دیواره ②

یکنواخت است. بنابراین:



$$\text{① جسم} : \frac{\dot{E}_{in}}{0} + \frac{\dot{E}_{gen}}{0} - \dot{E}_{out} = \dot{E}_{st} \Rightarrow h_1 A_1 (T_1 - T_2) = -\rho_1 C_1 V_1 \frac{dT_1}{dt}$$

$$\text{② جسم} : \frac{\dot{E}_{in}}{0} + \frac{\dot{E}_{gen}}{0} - \dot{E}_{out} = \dot{E}_{st} \quad , \quad \dot{E}_{out} = h_2 A_2 (T_2 - T_{\infty}) + h_1 A_1 (T_2 - T_1)$$

$$\Rightarrow h_1 A_1 (T_2 - T_1) + h_2 A_2 (T_2 - T_{\infty}) = -\rho_2 C_2 V_2 \frac{dT_2}{dt}$$

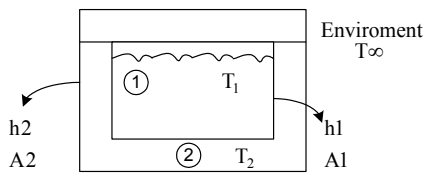
یادداشت:

.....

.....

.....

.....



$$h_1 A_1 (T_1 - T_2) = -\rho_1 C_1 V_1 \frac{dT_1}{dt} \quad (1)$$

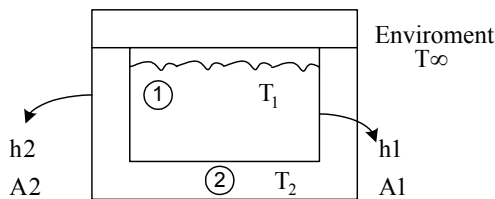
$$h_2 A_2 (T_1 - T_2) = -\rho_1 C_1 V_1 \frac{dT_1}{dt} \quad (2)$$

$$h_1 A_1 (T_2 - T_1) + h_2 A_2 (T_2 - T_\infty) = -\rho_2 C_2 V_2 \frac{dT_2}{dt} \quad (3)$$

(4) گزینه ۱ و ۳ به طور همزمان

حل: گزینه ۴ درست است.

فرض می‌کنیم شرایط استفاده از روش ظرفیت کلی برقرار است. به عبارتی دمای مایع ① در تمام نقاط آن و همچنین دیواره ② یکنواخت است. بنابراین:



$$\text{① جسم} : \frac{\dot{E}_{in}}{0} + \frac{\dot{E}_{gen}}{0} - \dot{E}_{out} = \dot{E}_{st} \Rightarrow h_1 A_1 (T_1 - T_2) = -\rho_1 C_1 V_1 \frac{dT_1}{dt}$$

$$\text{② جسم} : \frac{\dot{E}_{in}}{0} + \frac{\dot{E}_{gen}}{0} - \dot{E}_{out} = \dot{E}_{st} \quad , \quad \dot{E}_{out} = h_2 A_2 (T_2 - T_\infty) + h_1 A_1 (T_2 - T_1)$$

$$\Rightarrow h_1 A_1 (T_2 - T_1) + h_2 A_2 (T_2 - T_\infty) = -\rho_2 C_2 V_2 \frac{dT_2}{dt}$$

۱۶ - می‌توان نشان داد که حل دقیق معادله انتقال حرارت ناپایدار، از یک صفحه بی‌نهایت که تحت تأثیر محیط قرار می‌گیرد، منجر به

$$\lambda_n L \tan(\lambda_n L) = Bi \quad \text{تعیین مقادیر مشخصه } \lambda_n \text{ از این رابطه می‌گردد:}$$

$Bi$  بیانگر عدد بیو می‌باشد.

با توجه به رابطه فوق در صورت کوچک بودن عدد بیو به صورت تقریبی می‌توانیم بنویسیم: (به طوری که  $\alpha$  ضریب پخش یا نفوذ،

(۸۸ - ۸۹)

$A$  سطح تبادل حرارت و  $V$  حجم می‌باشد.)

$$\alpha \lambda_n^2 = -\frac{hA}{\rho CV} \quad (4)$$

$$\alpha \lambda_n^2 = -\frac{\rho CV}{hA} \quad (3)$$

$$\alpha \lambda_n^2 = \frac{hA}{\rho CV} \quad (2)$$

$$\alpha \lambda_n^2 = \frac{\rho CV}{hA} \quad (1)$$

حل: گزینه ۲ درست است.

حل یک بعدی توزیع دمای گذرا برای صفحه تخت که به وسیله جابجایی با سیال اطراف تبادل حرارت می‌کند با رابطه

$$\frac{T(x, t) - T_\infty}{T_i - T_\infty} = \sum_{n=1}^{\infty} c_n \exp(-\alpha \lambda_n^2 t) \cos(\lambda_n x)$$

داده می‌شود که برای  $Bi \rightarrow 0$  این حل با دمای به دست آمده از روش ظرفیت کلی که به صورت زیر است

$$\frac{T(t) - T_\infty}{T_i - T_\infty} = \exp\left(-\frac{hA}{\rho VC} t\right)$$

یادداشت:

.....

.....

.....

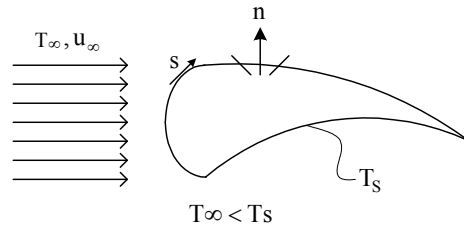
.....

یکی می شود. بنابراین می توان نتیجه گرفت:

$$\alpha \lambda_n^2 \neq \frac{hA}{\rho \nabla C}$$

## ۶- جابه جایی در جریان خارجی

### قانون سرمایش نیوتن



$$q'' = q''(s) = h(T_s - T_\infty) \rightarrow (I)$$

$$\bar{h} = \frac{1}{A_s} \int_{A_s} h(s) dA_s$$

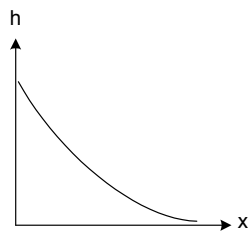
$$h = \frac{-k_f \left. \frac{\partial T}{\partial y} \right|_{y=0}}{T_s - T_\infty} \rightarrow (II)$$

$$\left[ h \propto \frac{k_f}{\delta_T} \right]$$

از رابطه به دست آمده می توان مشاهده کرد که روند تغییرات  $h$  با  $x$  دقیقاً معکوس روند تغییرات  $\delta_T$  با  $x$  است و از آنجا که روند تغییرات  $\delta_T$  با  $x$  صعودی است، بنابراین تغییرات  $h$  بر حسب  $x$  مطابق شکل ۵-۶ نزولی خواهد بود.

همچنین چون برای یک صفحه نازک در  $x=0$ ،  $\delta_T=0$  است، نتیجه

می شود که در ابتدای صفحه  $h \rightarrow \infty$ .



شکل ۵-۶

### مراحل تعیین $h$ به صورت تحلیلی:

برای تعیین ضریب جابه جایی روی یک صفحه تخت به صورت تحلیلی مراحل زیر به طور خلاصه انجام می شود.

۱- به دست آوردن  $T(x, y)$  با حل معادلات دیفرانسیل بقا در سیال:

ابتدا معادله ممنتم در جهت  $x$  و معادله پیوستگی جهت تعیین سرعت های  $u$  و  $v$  حل می شوند.

یادداشت:

.....

.....

.....

.....

. x - mom. :  $u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} = \nu \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}$

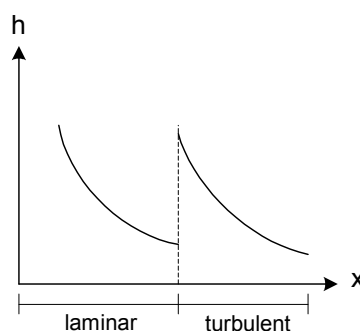
. Continuity:  $\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} = 0$

. Energy :  $u \frac{\partial T}{\partial x} + v \frac{\partial T}{\partial y} = \alpha \frac{\partial^2 T}{\partial y^2}$

سپس معادله انرژی برای توزیع دما در داخل لایه مرزی حل می‌شود:

۲- تعیین  $\frac{\partial T}{\partial y}$  و به دست آوردن  $h(x)$  از رابطه (II).

### جریان آرام و درهم:



روابط مربوط به عدد نوسلت، ضریب اصطکاک  $C_f$  و نیز ضخامت لایه مرزی برای صفحه تخت در جریان موازی آرام و درهم به شکل زیر است:

$$Nu_x = \frac{hx}{k_f}, C_{f_x} = \frac{\tau_w}{\frac{1}{2}\rho U_\infty^2}$$

Laminar ,  $C_{f_x} = 0.664 Re_x^{-1/2}, \frac{\delta}{x} = 5 Re_x^{-1/2}$  ,  $Nu_x = 0.0332 Re_x^{1/2} Pr^{1/3}$   $0.6 < Pr < 60$

Turbulent ,  $C_{f_x} = 0.0592 Re_x^{-1/5}, \frac{\delta}{x} = 0.37 Re_x^{-1/5}$  ,  $Nu_x = 0.0296 Re_x^{4/5} Pr^{1/3}$   $0.6 < Pr < 60$

### تشابه لایه مرزی:

از آنجاکه  $h$  تابعی از تعداد زیادی پارامتر است و نیز با توجه به اینکه بین معادله انرژی و ممنت در لایه مرزی تشابه زیادی وجود دارد، با استفاده از آنالیز ابعادی پارامترهای بی‌بعد معادلات زیر را می‌یابیم:

$$h = h(k_f, U_\infty, \rho, C_p, \mu, x, L)$$

1.  $Re_x \equiv \frac{U_\infty \cdot x}{\nu}$  , عدد رینولدز

2.  $Pr \equiv \frac{\nu}{\alpha}$  , عدد پرانتل

یادداشت:

.....

.....

.....

.....