

Yatışkin koşullarda Fo tanımı yoktur. Çünkü birikim yoktur Fo sayısının diğer ismi boyutsuz zamandır. Fo sayısı birimsiz

$$\frac{T(xt)-T_{\infty}}{Ti-T_{\infty}} \rightarrow \text{birimsiz}, \frac{x}{L}, \frac{r}{R} \rightarrow \text{birimsiz}$$

$$Bi = \frac{hL}{k} \rightarrow \text{birimsiz}, Fo = \frac{\alpha t}{L^2} \rightarrow \text{birimsiz}$$

$Fo > 0,2$ ise 1 tane kök kullanılır ve ortamın biot sayısına olarak A1 bulunur. $Fo > 0,2$ ise

$$\frac{T(xt) - T_{\infty}}{Ti - T_{\infty}} = A_1 \exp\left(-M_1^2 \frac{\alpha t}{L^2}\right) \cos\left(M_1 \frac{x}{L}\right)$$

$$A_1 = \frac{2 \sin \mu_1}{\mu_1 + \sin \mu_1 + \cos \mu_1}$$

Silindir için; $Fo > 0,2$ için

$$\frac{T(xt) - T_{\infty}}{Ti - T_{\infty}} = A_1 J_0\left(\mu_1 \frac{r}{R}\right) \exp\left(-\mu_1^2 \frac{\alpha t}{R^2}\right)$$

$$A_1 = \frac{2J_1(\mu_1)}{M_1[J_0^2(\mu_1) + J_1^2(\mu_1)]}$$

$\theta_0 = \frac{T_0 - T_\infty}{Ti - T_\infty}$ Merkez için çarparsak

$$\theta_0 = \theta = \frac{T - T_\infty}{Ti - T_\infty}$$

$$\theta = \frac{T - T_\infty}{Ti - T_\infty}$$

$\frac{x}{L} = 0,4 \Rightarrow \frac{1}{Bi}$ ve Fo hesaplanır ve konu ile ilgili birinci tablodan θ_0 bulunur.

2. tablodan da $\frac{1}{Bi}$ ve 0,4 kullanarak θ bulunur.
Bu ikisinin çarpımı $\frac{x}{L} = 0,4$ noktasındaki sıcaklık değişimini verir.

Düz duvar için;

$$Q_{\max} = m \cdot C_p (Ti - T_\infty) =$$

$$\frac{\theta}{\theta_{\max}} = 1 - A_1 \exp(-\mu_1^2 \frac{\alpha t}{L^2}) \frac{\sin \mu_1}{\mu_1} = 1 - \theta_0 \frac{\sin \mu_1}{\mu_1}$$

Sonsuz plakanın merkezindeki sıcaklık
değişimi

Giren-çıkan + üretilen = birikim

$$\begin{aligned}\dot{\theta} &= \Delta E \\ E &= m \cdot c_p \cdot \Delta T = \rho V C_P (T_{(x,t)} - T_i) \\ \int dE &= \int \rho C_p (T_{(x,t)} - T_i) dV\end{aligned}$$

$$\frac{\theta}{\theta_{\max}} = \frac{\int_0^L \rho C p (T_{(xt)} - T_i) dx}{\rho A C p L (T_i - T_{\infty})}$$

$$\begin{aligned}V &= A.X \\dV &= A.dx\end{aligned}$$

$$\frac{\theta}{\theta_{\max}} = \frac{-\rho C p A \int_0^L (T_{(xt)} - T_i) dx}{\rho C p A L (T_i - T_{\infty})}$$

Değişken x değil

$$\frac{\theta}{\theta_{\max}} = \frac{1}{L} \left[L - A_1 \exp(-M_1^2 \frac{\alpha t}{L^2}) \frac{L}{M_1} \sin(M_1 \frac{x}{L}) \right]_0^L$$

$$\frac{\theta}{\theta_{\max}} = \frac{1}{L} \left[L - A_1 \exp(-\mu_1^2 \frac{\alpha t}{L^2}) \frac{L}{\mu_1} \sin(\mu_1) \right]$$

$$\frac{\theta}{\theta_{\max}} = 1 - \frac{A_1 \exp(-\mu_1^2 \frac{\alpha t}{L^2}) \frac{\sin \mu_1}{\mu_1}}{\theta_0}$$

$$\frac{\theta}{\theta_{\max}} = 1 - \theta_0 \frac{\sin \mu_1}{\mu_1}$$

Küre için;

$$V = \frac{4}{3}\pi r^3,$$

θ küre için verilen $\sin\theta_0 = 1$ olur.

$$\text{Küre için ; } \frac{\theta}{\theta_{\max}} = 1 - 3\theta_0 \left(\frac{\sin\mu_1 - \mu_1 \cos\mu_1}{\mu_1^3} \right)$$

Sonsuz silindir için ; $\frac{\theta}{\theta_{\max}} = 1 - 2\theta_0 \left[\frac{J_1(\mu_1)}{\mu_1} \right]$
silindir için yap.

Çok Boyutlu Sistemlerde Yatışkin Olmayan Isı Trasnferi

Sonlu bir geometride ki sıcaklık değişimi o geometriyi oluşturan sonsuz geometrilerin çarpımına eşittir.

$$\left[\frac{T(rxt) - T_{\infty}}{Ti - T_{\infty}} \right]_{\text{silindir}} = \left[\frac{T(rt) - T_{\infty}}{Ti - T_{\infty}} \right]_{\text{sonsuz silindir}} * \left[\frac{T(xt) - T_{\infty}}{Ti - T_{\infty}} \right]_{\text{sonsuz plaka}}$$

(süper imposition kuralı)

$$\frac{T(x.y.z.t) - T_{\infty}}{Ti - T_{\infty}} = \frac{T(x.t) - T_{\infty}}{Ti - T_{\infty}} * \frac{T(y.t) - T_{\infty}}{Ti - T_{\infty}} * \frac{T(z.t) - T_{\infty}}{Ti - T_{\infty}}$$

İki boyutlu sistemlerde;

$$\left[\frac{\theta}{\theta_{\max}} \right]_{2D} = \left[\frac{\theta}{\theta_{\max}} \right]_1 + \left[\frac{\theta}{\theta_{\max}} \right]_2 \cdot \left[1 - \left[\frac{\theta}{\theta_{\max}} \right]_1 \right]$$

Dirençsiz boyut

$a+b(1-a)=a=b$ (1 na'ya silindir veya plakayı
almak sonucu değiştirmez.)
 $b+a(1-b)$

Üç boyutlu sistemler için;

$$\left[\frac{\theta}{\theta_{\max}} \right]_{3D} = \left[\frac{\theta}{\theta_{\max}} \right]_1 + \left[\frac{\theta}{\theta_{\max}} \right]_2 \cdot \left[1 - \left[\frac{\theta}{\theta_{\max}} \right]_1 \right] + \left[\frac{\theta}{\theta_{\max}} \right]_3 \cdot \left[1 - \left[\frac{\theta}{\theta_{\max}} \right]_1 \right] \cdot \left[1 - \left[\frac{\theta}{\theta_{\max}} \right]_2 \right]$$

$$Q_{\max} = m \cdot C_p \cdot \Delta T = \rho \cdot V \cdot C_p \cdot (T_i - T_{\infty})$$

Yarı Sonsuz Ortamlardaki Yatışkin Olmayan Isı Transferleri:

Yüzeyin hemen altındaki ısı değişimi önemlidir. Sonsuz ortamda merkezdeki ısı transferine bakılır.

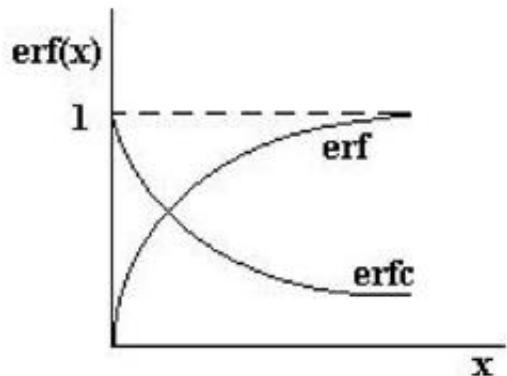
$$\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} = \frac{1}{\alpha} \cdot \frac{\partial T}{\partial x} \quad 0 \leq x < \infty$$

$$T(x,0) = T_i \text{ (başlangıçta)}$$

$-k \frac{\partial T(0,t) - Ti}{T\infty - Ti} = h[T(0,t) - T\infty]$ sınır koşulu
sıfır noktasına uygulanır.

$$\frac{T(x,t) - Ti}{T\infty - Ti} = 1 - \frac{T(x,t) - T\infty}{Ti - T\infty} = erfc\left[\frac{x}{2\sqrt{\alpha t}}\right] A$$

$$- \exp\left[\frac{hx}{k} + \frac{h^2 \alpha t}{k^2}\right] erfc\left[\frac{x}{2\sqrt{\alpha t}} + \frac{h\sqrt{\alpha t}}{k}\right]$$



$$erf(x) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \cdot \int_0^x e^{-u^2} du$$

e^{-u^2} nin integrali 0 olamaz.

$$erfc = 1 - erf(x)$$

$$\lim_{h \rightarrow \infty} \frac{T(x,t) - T_i}{T^\infty - T_i} = erfc \left[\frac{x}{2\sqrt{\alpha t}} \right]$$

Tablolar kısmında erfc değerleri verilmiştir.

$$\text{Erf}(0)=0 \quad \text{erf}(\infty)=1 \text{ dir.}$$