

860

$$m_{\psi}(t_0) \operatorname{ch}(l\sqrt{a^2-k_1}) - M_{\psi} \frac{\operatorname{sh}(l\sqrt{a^2-k_1})}{\sqrt{a^2-k_1}} - M_f \frac{\operatorname{ch}(l\sqrt{a^2-k_1})-1}{\sqrt{a^2-k_1}} - \mu(t_0) \geq 0,$$

$$M_{\psi}(t_0) \operatorname{ch}(l\sqrt{a^2-k_0}) - m_{\psi} \frac{\operatorname{sh}(l\sqrt{a^2-k_0})}{\sqrt{a^2-k_0}} - m_f \frac{\operatorname{ch}(l\sqrt{a^2-k_0})-1}{\sqrt{a^2-k_0}} - \mu(t_0) \leq 0,$$

тоді існує розв'язок рівняння /7/, який належить відрітку $[k_0, k_1]$.

Стаття надійшла до редколегії 18.12.90

УДК 539.377

В.З.Дідик, Б.В.Ковальчук, М.П.Ленюк

НЕСТАЦІОНАРНЕ ТЕМПЕРАТУРНЕ ПОЛЕ
У БЕЗМЕЖНІЙ ЦИЛІНДРИЧНІЙ ОБОЛОНЦІ
ПРИ ЗАЛЕЖНОМУ ВІД КООРДИНАТИ КОЕФІЦІЄНТІ
ТЕПЛОВІДДАЧІ

Нехай безмежна кругова циліндрична оболонка нагрівається зовнішнім середовищем температури $t_0 = \text{const}$ по кільцевій області $|\alpha| \leq \delta$, $\gamma = \pm \delta$. Через бічні поверхні $\gamma = \pm \delta$ оболонки здійснюється конвективний теплообмін із зовнішнім середовищем температури $t_c = t_0 N(\alpha)$.

Для знаходження нестационарного температурного поля в оболонці маємо рівняння теплопровідності [1]:

$$\frac{\partial^2 T}{\partial \alpha^2} + [\kappa_1^2 + \kappa N(\alpha)] T = \frac{1}{a} \frac{\partial T}{\partial \tau} - \kappa_0^2 t_0 N(\alpha) S_+(\tau) \quad /1/$$

з початковою та крайовими умовами

$$T|_{\tau=0} = 0; \quad T|_{|\alpha| \rightarrow \infty} = 0, \quad /2/$$

де

$$\kappa = \kappa_0^2 - \varepsilon_1^2, \quad \kappa_i^2 = \alpha_i / 2\delta, \quad i = 0, 1;$$

$$N(\alpha) = S_-(\alpha + \delta) - S_+(\alpha - \delta);$$

© Дідик В.З., Ковальчук Б.В., Ленюк М.П., 1993

α_0, α_1 - коефіцієнти тепловіддачі відповідно з поверхонь області нагріву та за її межами; λ - коефіцієнт теплопровідності; a - коефіцієнт температуропровідності; τ - час; 2δ - товщина оболонки; $2b$ - ширина кільця нагріву; $S_{\pm}(\xi)$ - асиметричні одиничні функції [2].

Після застосування перетворення Лапласа до рівняння /1/ та умов /2/ розв'язок задачі теплопровідності в зображеннях має вигляд [3]

$$T = \frac{x_0^2 t_0}{S y_0} \left\{ (y_0 \operatorname{sh} 2y_0 b + y_1 (\operatorname{ch} 2y_0 b - 1)) \times \right. \\ \times [e^{y_1(\alpha+b)} (1 - S_-(\alpha+b)) + e^{-y_1(\alpha-b)} S_+(\alpha-b)] + \\ + y_0^{-1} [(y_0^2 + y_1^2) \operatorname{sh} 2y_0 b + 2y_0 y_1 \operatorname{ch} 2y_0 b - \\ - 2y_1 (y_1 \operatorname{sh} y_0 b + y_0 \operatorname{ch} y_0 b) \operatorname{ch} y_0 \alpha] N(\alpha) \} \times \\ \times [(y_0^2 + y_1^2) \operatorname{sh} 2y_0 b + 2y_0 y_1 \operatorname{ch} 2y_0 b]^{-1},$$

$$\text{де } y_0^2 = x_0^2 + \frac{S}{a}, \quad y_1^2 = x_1^2 + \frac{S}{a}. \quad /3/$$

Нестационарне температурне поле в оболонці визначається формулою

$$T = x_0^2 t_0 \left\{ T_1(\tau, \alpha) [1 - S_-(\alpha+b)] + T_2(\tau, \alpha) S_+(\alpha-b) + \right. \\ \left. + T_3(\tau, \alpha) [S_-(\alpha+b) - S_+(\alpha-b)] \right\}, \quad /4/$$

$$\text{де } T_1(\tau, \alpha) = M \int_0^{\infty} [f_1(\xi) \cos \sqrt{\xi^2 + x} (\alpha+b) +$$

$$\begin{aligned}
& + f_2(\xi) \sin \sqrt{\xi^2 + \kappa} (\alpha + \beta)] \varphi(\xi) d\xi; \\
T_2(\tau, \alpha) = M \int_0^\infty f_3(\xi) \varphi(\xi) \cos \xi \alpha \frac{d\xi}{\xi} + \\
& + t_0 (1 - e^{-\alpha \kappa_0^2 \tau}) \left[1 - \frac{2}{\pi} \int_0^\infty f_3(\xi) \frac{\cos \xi \alpha}{\omega_1^2(\xi) + \omega_2^2(\xi)} \frac{d\xi}{\xi} \right]; \\
T_3(\tau, \alpha) = M \int_0^\infty [f_1(\xi) \cos \sqrt{\xi^2 + \kappa} (\alpha - \beta) - \\
& - f_2(\xi) \sin \sqrt{\xi^2 + \kappa} (\alpha - \beta)] \varphi(\xi) d\xi; \\
f_1(\xi) = \xi \omega_1(\xi) \sin 2\beta \xi + \sqrt{\xi^2 + \kappa} \omega_2(\xi) (1 - \cos 2\beta \xi); \\
f_2(\xi) = \xi \omega_2(\xi) \sin 2\beta \xi - \sqrt{\xi^2 + \kappa} \omega_1(\xi) (1 - \cos 2\beta \xi); \\
f_3(\xi) = 2\sqrt{\xi^2 + \kappa} [\xi \omega_2(\xi) \cos \beta \xi - \sqrt{\xi^2 + \kappa} \omega_1(\xi) \sin \beta \xi]; \\
\varphi(\xi) = [1 - e^{-\alpha(\xi^2 + \kappa_0^2)\tau}] (\xi^2 + \kappa_0^2)^{-1} [\omega_1^2(\xi) + \omega_2^2(\xi)]^{-1}; \\
\omega_1(\xi) = 2\xi \sqrt{\xi^2 + \kappa} \cos 2\beta \xi; \\
\omega_2(\xi) = (2\xi^2 + \kappa) \sin 2\beta \xi; \\
M = 2\pi^{-1} \kappa_0^2 t_0.
\end{aligned}$$

І. К о л я н о Ю.М., Л и д ь к В.З. Установившиеся напряжения в бесконечной цилиндрической оболочке с теплообменом, обусловленные локальным нагревом // Мат. методы и физ.-мех. поля. 1978. Вып.8. С.93-98. 2. Подстригач Я.С., К о л я н о Ю.М. Неустановившиеся температурные поля и напряжения в тонких пластинках. Г., 1972. 3. Подстригач Я.С., Л о м а к и н В.А., К о л я н о Ю.М. Термоупругость тел неоднородной структуры. М., 1984.

Стаття надійшла до редколегії 19.03.91