

В.З.Дідик, Б.В.Ковальчук

ТЕМПЕРАТУРНЕ ПОЛЕ В ПЛАСТИНЦІ ПРИ ЗАЛЕЖНОМУ
ВІД КООРДИНАТИ КОЕФІЦІЄНТІ ТЕПЛОВІДДАЧІ

Розглянемо однорідну ізотропну півбезмежну пластинку товщини 2δ , яка нагрівається зовнішнім середовищем температури $t_0 = \text{const}$ по області $d \leq x \leq c$, $z = \pm \delta$ на деякій відстані d від її краю. Через бічні поверхні $z = \pm \delta$ пластинки здійснюється конвективний теплообмін із зовнішнім середовищем температури $t_c = t_0 N(x)$, причому коефіцієнт тепловіддачі з поверхонь області нагріву дорівнює α_0 , а поза ними - α_1 , де $c = d + 2\delta$, $N(x) = S_-(x-d) - S_+(x-c)$; $S_{\pm}(\xi)$ - асиметричні одиничні функції.

Стационарне температурне поле у пластинці визначимо з рівняння теплопровідності [1]

$$\frac{d^2 T}{dx^2} - [\kappa_1^2 + \kappa N(x)] T = -\kappa_0^2 t_0 N(x) \quad (1)$$

при граничних умовах

$$T|_{x=0} = 0, \quad T|_{x \rightarrow \infty} = 0, \quad (2)$$

де $\kappa = \kappa_0^2 - \kappa_1^2$; $\kappa_i = \alpha_i / \lambda \delta$, $i = 0, 1$; λ - коефіцієнт теплопровідності.

Розв'язок (1) знаходимо таким чином. Помноживши рівняння (1) на $N(x)$, ввівши заміну [1]

$$U = T(x) N(x) \quad (3)$$

та використавши співвідношення [3]

$$S_{\pm}(x-x_i) S_{\pm}(x-x_j) = S_{\pm}(x-x_{\max i,j}), \quad (4)$$

$$f(x-x_0) \delta'_{\pm}(x-x_0) = f(x_0) \delta'_{\pm}(x-x_0) - f'(x_0) \delta_{\pm}(x-x_0), \quad (5)$$

прийдемо до рівняння відносно функції U

$$U'' - \kappa_0^2 U = T(2d-x) \delta'_-(x-d) - T(2c-x) \delta'_+(x-c) - \kappa_0^2 t_0 N(x), \quad (6)$$

де $\delta_{\pm}(\xi) = \frac{d S_{\pm}(\xi)}{d \xi}$ - дельта-функції Дірака.

Загальний розв'язок рівняння (6) має вигляд

$$U = Ae^{-\kappa_0 x} + Be^{\kappa_0 x} + \varphi(x, d) S_-(x-d) - \varphi(x, c) S_+(x-c), \quad (7)$$

де
$$\varphi(x, x_0) = T(x_0) \operatorname{ch} \kappa_0 (x - x_0) + \frac{1}{\kappa_0} T'(x_0) \operatorname{sh} \kappa_0 (x - x_0) + t_0 [1 - \operatorname{ch} \kappa_0 (x - x_0)].$$

З рівності (3) випливає, що $U \equiv 0$ при $x < d$. Отже, у виразі (7) $A = B = 0$.

На підставі (3) і (7) рівняння (I) зводиться до вигляду

$$T'' - \kappa_1^2 T = \kappa [\varphi(x, d) S_-(x-d) - \varphi(x, c) S_+(x-c)] - \kappa_0^2 t_0 N(x). \quad (8)$$

Загальний розв'язок (8), який є загальним розв'язком (I), шукаємо як

$$T = C_1 \operatorname{ch} \kappa_1 x + C_2 \operatorname{sh} \kappa_1 x + \varphi_1(x, d) S_-(x-d) - \varphi_2(x, c) S_+(x-c), \quad (9)$$

де
$$\varphi_1(x, x_0) = T(x_0) [\operatorname{ch} \kappa_0 (x - x_0) - \operatorname{ch} \kappa_1 (x - x_0)] + T'(x_0) \left[\frac{1}{\kappa_0} \operatorname{sh} \kappa_0 (x - x_0) - \frac{1}{\kappa_1} \operatorname{sh} \kappa_1 (x - x_0) \right] + t_0 [1 - \operatorname{ch} \kappa_0 (x - x_0)].$$

З допомогою (9) знаходимо значення $T(d)$, $T(c)$, $T'(d)$, $T'(c)$, підставляємо їх у (9), після чого записуємо

$$\begin{aligned} T = & C_1 \left\{ \operatorname{ch} \kappa_1 x + \left[-\operatorname{ch} \kappa_1 x + \frac{\kappa_1}{\kappa_0} \operatorname{sh} \kappa_1 d \operatorname{sh} \kappa_0 (x-d) + \right. \right. \\ & \left. \left. + \operatorname{ch} \kappa_1 d \operatorname{ch} \kappa_0 (x-d) \right] S_-(x-d) + \left[\operatorname{ch} 2\kappa_0 \delta \operatorname{ch} \kappa_1 (x-2\delta) - \right. \right. \\ & \left. \left. - \frac{\kappa_1}{\kappa_0} \operatorname{sh} \kappa_1 d \operatorname{sh} \kappa_0 (x-d) - \operatorname{ch} \kappa_1 d \operatorname{ch} \kappa_0 (x-d) + \right. \right. \\ & \left. \left. + \operatorname{sh} 2\kappa_0 \delta \left(\frac{\kappa_0}{\kappa_1} \operatorname{ch} \kappa_1 d \operatorname{sh} \kappa_1 (x-c) + \frac{\kappa_1}{\kappa_0} \operatorname{sh} \kappa_1 d \operatorname{ch} \kappa_1 (x-c) \right) \right] S_+(x-c) \right\} + \\ & + C_2 \left\{ \operatorname{sh} \kappa_1 x + \left[-\operatorname{sh} \kappa_1 x + \frac{\kappa_1}{\kappa_0} \operatorname{ch} \kappa_1 d \operatorname{sh} \kappa_0 (x-d) + \right. \right. \\ & \left. \left. + \operatorname{sh} \kappa_1 d \operatorname{ch} \kappa_0 (x-d) \right] S_-(x-d) + \left[\operatorname{ch} 2\kappa_0 \delta \operatorname{sh} \kappa_1 (x-2\delta) - \right. \right. \\ & \left. \left. - \frac{\kappa_1}{\kappa_0} \operatorname{ch} \kappa_1 d \operatorname{sh} \kappa_0 (x-d) - \operatorname{sh} \kappa_1 d \operatorname{ch} \kappa_0 (x-d) + \right. \right. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& + \text{sh} 2\kappa_0 \beta \left(\frac{\kappa_0}{\kappa_1} \text{sh} \kappa_1 d \text{sh} \kappa_1 (x-c) + \frac{\kappa_1}{\kappa_0} \text{ch} \kappa_1 d \text{ch} \kappa_1 (x-c) \right) S_+(x-c) \Big\} + \\
& + t_0 \Big\{ [1 - \text{ch} \kappa_0 (x-d)] S_-(x-d) - [1 - \text{ch} \kappa_0 (x-c)] + \\
& + (1 - \text{ch} 2\kappa_0 \beta) (\text{ch} \kappa_0 (x-c) - \text{ch} \kappa_1 (x-c)) - \\
& - \kappa_0 \text{sh} 2\kappa_0 \beta \left(\frac{1}{\kappa_0} \text{sh} \kappa_0 (x-c) - \frac{1}{\kappa_1} \text{sh} \kappa_1 (x-c) \right) S_+(x-c) \Big\}. \quad (10)
\end{aligned}$$

Задовольнивши граничні умови (2), знаходимо

$$C_1 = 0, \quad C_2 = \frac{t_0 \left(\frac{\kappa_0}{\kappa_1} \text{sh} 2\kappa_0 \beta + \text{ch} 2\kappa_0 \beta - 1 \right)}{\text{sh} 2\kappa_0 \beta \left(\frac{\kappa_0}{\kappa_1} \text{sh} \kappa_1 d + \frac{\kappa_0}{\kappa_1} \text{ch} \kappa_1 d \right) + e^{\kappa_1 d} \text{ch} 2\kappa_0 \beta}. \quad (11)$$

Підставивши вирази (11) в формулу (10), одержимо такий загальний розв'язок задачі теплопровідності для розглядуваної пластинки:

$$\begin{aligned}
T = t_0 \Big\{ & \left(\frac{\kappa_0}{\kappa_1} \text{sh} 2\kappa_0 \beta + \text{ch} 2\kappa_0 \beta - 1 \right) \text{sh} \kappa_1 x S_+(d-x) + \\
& + \left[\text{sh} 2\kappa_0 \beta \left(\frac{\kappa_0}{\kappa_1} \text{sh} \kappa_1 d + \frac{\kappa_1}{\kappa_0} \text{ch} \kappa_1 d \right) + e^{\kappa_1 d} \text{ch} 2\kappa_0 \beta - \right. \\
& - \text{sh} \kappa_1 d \text{ch} \kappa_0 (x-d) - \text{ch} \kappa_1 d \text{ch} \kappa_0 (x-c) - \\
& - \frac{\kappa_1}{\kappa_0} \text{ch} \kappa_1 d (\text{sh} \kappa_0 (x-d) - \text{sh} \kappa_0 (x-c)) \Big] N(x) + \\
& + \left[\text{ch} 2\kappa_0 \beta (\text{ch} 2\kappa_0 \beta - 1) (\text{sh} \kappa_1 (x-2\delta) - e^{\kappa_1 d} \text{ch} \kappa_1 (x-c)) + \right. \\
& + \text{sh} 2\kappa_0 \beta (\text{sh} 2\kappa_0 \beta \text{ch} \kappa_1 d + \frac{\kappa_0}{\kappa_1} \text{sh} \kappa_1 d) e^{-\kappa_1 (x-c)} \Big] S_+(x-c) \Big\} \times \\
& \times \left[\text{sh} 2\kappa_0 \beta \left(\frac{\kappa_0}{\kappa_1} \text{sh} \kappa_1 d + \frac{\kappa_1}{\kappa_0} \text{ch} \kappa_1 d \right) + e^{\kappa_1 d} \text{ch} 2\kappa_0 \beta \right]^{-1}.
\end{aligned} \quad (12)$$

При $d=0$ температурне поле (12) набуває вигляду

$$\begin{aligned}
T = t_0 \Big\{ & \left[\frac{\kappa_1}{\kappa_0} (\text{sh} 2\kappa_0 \beta - \text{sh} \kappa_0 x + \text{sh} \kappa_0 (x-2\delta)) + \right. \\
& + \text{ch} 2\kappa_0 \beta - \text{ch} \kappa_0 (x-2\delta) \Big] S_-(2\delta-x) -
\end{aligned}$$

$$-(1-\operatorname{ch} 2\kappa_0 \delta) e^{-\kappa_1(x-2\delta)} S_+(x-2\delta) \} \times \\ \times \left(\frac{\kappa_1}{\kappa_0} \operatorname{sh} 2\kappa_0 \delta + \operatorname{ch} 2\kappa_0 \delta \right)^{-1}. \quad (I3)$$

Виконавши в (I2) заміну $x_1 = x - d - \delta$ і спрямувавши після того $d \rightarrow \infty$, одержимо розв'язок задачі для безмежної пластинки

$$T = t_0 \{ \kappa_0 [\kappa_0 \operatorname{sh} 2\kappa_0 \delta - \kappa_1 (1 - \operatorname{ch} 2\kappa_0 \delta)] \times \\ \times [e^{\kappa_1(x_1+\delta)} S_+(-x_1-\delta) + e^{-\kappa_1(x_1-\delta)} S_+(x_1-\delta)] + \\ + [(\kappa_0^2 + \kappa_1^2) \operatorname{sh} 2\kappa_0 \delta + 2\kappa_0 \kappa_1 \operatorname{ch} 2\kappa_0 \delta - \\ - 2\kappa_1 (\kappa_1 \operatorname{sh} \kappa_0 \delta + \kappa_0 \operatorname{ch} \kappa_0 \delta) \operatorname{ch} \kappa_0 x_1] [S_-(x_1+\delta) - S_+(x_1-\delta)] \} \times \\ \times [(\kappa_0^2 + \kappa_1^2) \operatorname{sh} 2\kappa_0 \delta + 2\kappa_0 \kappa_1 \operatorname{ch} 2\kappa_0 \delta]^{-1}, \quad (I4)$$

який збігається з відповідним результатом праці [2].

Після заміни $x' = x_1 + \delta$ і переходу до границі при $\delta \rightarrow \infty$ у виразі (I4) знаходимо температурне поле у безмежній пластинці, яка нагрівається зовнішнім середовищем по області $x' \geq 0, z = \pm \delta$

$$T = \frac{t_0}{\kappa_0 + \kappa_1} \left\{ \kappa_0 e^{\kappa_1 x'} + [(\kappa_0 + \kappa_1) - (\kappa_0 e^{\kappa_1 x'} + \kappa_1 e^{-\kappa_0 x'})] S_-(x') \right\}. \quad (I5)$$

Якщо у наведених виразах для температурних полів замінити $\alpha_0 t_0 / \delta$ на q_0 , то матимемо результати, що відповідають нагріву пластинок внутрішніми джерелами тепла потужністю q_0 .

І. Коляно К.М., Дидик В.З., Кордуба Б.М. Температурные напряжения в полубесконечной цилиндрической оболочке, локально нагреваемой путем конвективного теплообмена. - Пробл. прочности, 1983, № 4, с. 10-13. 2. Коляно К.М., Дидик В.З., Кордуба Б.М. Температурні напруження в пластинках при залежних від координати коефіцієнтах тепловіддачі. - Доп. АН УРСР. Сер. А, 1976, № 6, с. 516-519. 3. Образцов И.Ф., Онанов Г.Г. Строительная механика скошенных тонкостенных систем. - М.: Машиностроение, 1973. - 659 с. 4. Подстригач Я.С., Ломакин В.А., Коляно К.М. Термоупругость тел неоднородной структуры. - М.: Наука, 1984. - 368 с.

Стаття надійшла до редколегії 04.03.85