

РЕШЕНИЕ ПРОСТРАНСТВЕННОЙ ЗАДАЧИ ТЕРМОУПРУГОСТИ МЕТОДОМ ПОТЕНЦИАЛА

Белорусская государственная политехническая академия

Минск, Беларусь

Термонапряженное состояние в анизотропном полупространстве, обладающем тремя плоскостями упругой симметрии, в зависимости от действия силовой нагрузки и температурного поля определяется по формулам [1,2,3]:

$$\begin{aligned}
 \sigma_x &= \left(\frac{\partial^2}{\partial y^2} + \xi_k \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right) \Phi_k + \frac{\partial^2 F_1}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 F_3}{\partial z^2}; \\
 \sigma_y &= \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \eta_k \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right) \Phi_k + \frac{\partial^2 F_1}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 F_2}{\partial z^2}; \\
 \sigma_z &= \left(\xi_k \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \eta_k \frac{\partial^2}{\partial y^2} \right) \Phi_k + \frac{\partial^2 F_3}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 F_2}{\partial y^2}; \\
 \tau_{xy} &= -\frac{\partial^2 \Phi_k}{\partial x \partial y} - \frac{\partial^2 F_1}{\partial x \partial y}; \\
 \tau_{xz} &= -\xi_k \frac{\partial^2 \Phi_k}{\partial x \partial z} - \frac{\partial^2 F_3}{\partial x \partial z}; \\
 \tau_{yz} &= -\eta_k \frac{\partial^2 \Phi_k}{\partial y \partial z} - \frac{\partial^2 F_2}{\partial y \partial z}; \\
 u &= P_{k1} \frac{\partial \Phi_k}{\partial x} - 0,5 \frac{\partial}{\partial x} (a_{66} F_1 - a_{44} F_2 + a_{55} F_3); \\
 v &= P_{k2} \frac{\partial \Phi_k}{\partial y} - 0,5 \frac{\partial}{\partial y} (a_{66} F_1 + a_{44} F_2 - a_{55} F_3); \\
 w &= P_{k3} \frac{\partial \Phi_k}{\partial z} - 0,5 \frac{\partial}{\partial z} (-a_{66} F_1 + a_{44} F_2 + a_{55} F_3),
 \end{aligned} \tag{1}$$

где

$$P_{k1} = 0,5(\eta_k a_{44} - \xi_k a_{55} - a_{66}), \quad P_{k2} = 0,5(\xi_k a_{55} - \eta_k a_{44} - a_{66}), \quad P_{k3} = 0,5(a_{66} - \eta_k a_{44} - \xi_k a_{66})$$

k – индекс суммирования, принимающий значения 1,2,3; u, v, w – компоненты перемещений, отнесенные к осям координат x, y, z , при этом оси x, y расположены на граничной плоскости полупространства; a_{ij} – постоянные упругости; $\Phi_k = \Phi_k(x, \mu_k y, \lambda_k z)$ – произвольные квазигармонические функции, явный вид которых определяется при решении конкретной граничной задачи; $F_i = F_i(x, y_i, z_i)$ – некоторые дифференцируемые функции, через которые определяются компоненты термонапряженного состояния, вызванным температурным полем; $\eta_k, \xi_k, \mu_k, \lambda_k$ – выражаются через постоянные упругости [1,2]. Остальные обозначения общеприняты.

Пусть в анизотропное полупространство внедряется на заданную величину w_0 абсолютно жесткий произвольный в плане плоский штамп, нагретый до температуры T_0 . Область контакта обозначим S_1 .

Граничные условия для температурного поля на поверхности S полупространства запишем в виде

$$T = T_0(x, y) \text{ в } S_1, \quad T = 0 \text{ в } S_2 = S - S_1 \quad (2)$$

В области D , занятой телом, температура удовлетворяет уравнению

$$k_1 \frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + k_2 \frac{\partial^2 T}{\partial y^2} + k_3 \frac{\partial^2 T}{\partial z^2} = 0 \quad (3)$$

где $k_i (i = \overline{1,3})$ – коэффициенты теплопроводности в главных направлениях упругости тела.

Решение задачи (1),(2) имеет вид

$$T(x, \bar{y}, \bar{z}) = \frac{1}{2\pi} \iint_{S_1} \frac{\bar{z} T_0(\beta, \beta) d\alpha d\beta}{[(x-\alpha)^2 + (\bar{y}-\beta)^2 + \bar{z}]^{3/2}} \quad (4)$$

где $\bar{y} = \mu y$, $\bar{z} = \lambda z$, $\mu = \sqrt{\frac{k_1}{k_2}}$, $\lambda = \sqrt{\frac{k_1}{k_3}}$.

Зная потенциал T температурного поля, функции F_i определим по формулам

$$\begin{aligned} F_1(x, y_1, z_1) &= \frac{1}{4\pi n_1} \iiint_D \frac{T(\gamma, \beta_1, \theta_1) d\gamma d\beta_1 d\theta_1}{\sqrt{(x-\gamma)^2 + (y_1-\beta_1)^2 + (z_1-\theta_1)^2}} \\ F_2(x, y_2, z_2) &= \frac{1}{4\pi n_2'} \iiint_D \frac{T(\gamma, \beta_2, \theta_2) d\gamma d\beta_2 d\theta_2}{\sqrt{(x-\gamma)^2 + (y_2-\beta_2)^2 + (z_2-\theta_2)^2}} \\ F_3(x, y_3, z_3) &= \frac{1}{4\pi \bar{n}_3} \iiint_D \frac{T(\gamma, \beta_3, \theta_3) d\gamma d\beta_3 d\theta_3}{\sqrt{(x-\gamma)^2 + (y_3-\beta_3)^2 + (z_3-\theta_3)^2}} \end{aligned} \quad (5)$$

где $y_i = \mu_i y$, $z_i = \lambda_i z$, $\beta_i = \frac{\mu}{\mu_i} y_i$, $\theta_i = \frac{\lambda}{\lambda_i} z_i$, $(i = \overline{1,3})$

$$\begin{aligned} \mu_1 &= \sqrt{\frac{n_1}{n_2}}, \quad \mu_2 = \sqrt{\frac{n_1'}{n_2'}}, \quad \mu_3 = \sqrt{\frac{\bar{n}_1}{\bar{n}_2}}; \\ \lambda_1 &= \sqrt{\frac{n_1}{n_3}}, \quad \lambda_2 = \sqrt{\frac{n_1'}{n_3'}}, \quad \lambda_3 = \sqrt{\frac{\bar{n}_1}{\bar{n}_3}}; \end{aligned}$$

n_i, n_i', \bar{n}_i – выражены через постоянные упругости a_j

Запишем граничные условия задачи

$$\tau_{xz1} + \tau_{xz2} = 0, \tau_{yz1} + \tau_{yz2} = 0 \text{ в } S, \sigma_{x1} + \sigma_{x2} = 0 \text{ в } S_2, w_1 + w_2 = w_0(x, y) \text{ в } S_1$$

Здесь индекс 2 относится к компонентам напряжения и осадке, вызванным температурным полем, а 1 – к компонентам упругого состояния.

Решение задачи (6) методом потенциала дано в работе [1]. В упомянутой работе определены функции Φ_k , через которые выражаются компоненты напряжений и перемещений в анизотропном полупространстве.

Таким образом, напряженно-деформированное состояние в анизотропном полупространстве находится из решения задачи термоупругости, а затем методом потенциала из решения задачи теории упругости.

ЛИТЕРАТУРА

1. Прусов И.А., Василевич Ю.В. Новое представление общих формул теории упругости ортотропного тела, подверженного действию нормальной нагрузки // Вестник Белгосуниверситета. – Сер.1 – 1991. – № 2. – С.42–46. 2. Василевич Ю.В. Об одном методе решения задач термоупругости для трехмерных ортотропных тел // Изв. АН БССР. – Сер. Физ.-тех.н. – 1990. – № 1. – С. 114. 3. Василевич Ю.В., Беляева Г.И. Влияние анизотропии материала на деформацию упругих тел. // Материалы международной 53 научн.-тех. конф. БГПА. – Ч.1 – 1999. – С. 126.

УДК 629.11.011.38

И. А. Ворожун

МОДЕЛИРОВАНИЕ УПРУГИХ ЭЛЕМЕНТОВ КРЕПЛЕНИЯ ТРУБ НА ЖЕЛЕЗНОДОРОЖНОЙ ПЛАТФОРМЕ ПРИ СОУДАРЕНИЯХ ВАГОНОВ

*Белорусский государственный университет транспорта
Гомель, Беларусь*

Для перевозки стальных труб диаметром 1420 мм длиной до 11,8 м используются как полувагоны так платформы. Существующие технические условия погрузки и крепления грузов предусматривают размещение и крепление четырех стальных труб диаметром 1420 мм в четырехосном полувагоне и трех таких труб на четырехосной платформе [1]. Однако габарит погрузки позволяет разместить на платформе пять труб диаметром 1420 мм. Поэтому вполне актуальны вопросы создания устройств для размещения и крепления пяти труб диаметром 1420 мм на железнодорожной платформе. Решение этих вопросов позволит увеличить коэффициент использования грузоподъемности платформы и снизить затраты на транспортировку труб. Целью