

УДК 539.3, 624.04

СИММЕТРИЧНАЯ ЗАДАЧА ДЛЯ ПОЛУПЛОСКОСТИ, ОСЛАБЛЕННОЙ
 КРУГЛЫМ ОТВЕРСТИЕМ И ВНУТРЕННЕЙ ТРЕЩИНОЙ

Баблоян А.А., Багдасарян А.В.

Ключевые слова: полуплоскость, отверстие, трещина, напряжение, перемещение.
Key words: half-plane, opening, crack, tension, displacement.

Ա.Հ. Բաբլոյան, Ա.Վ. Բաղդասարյան

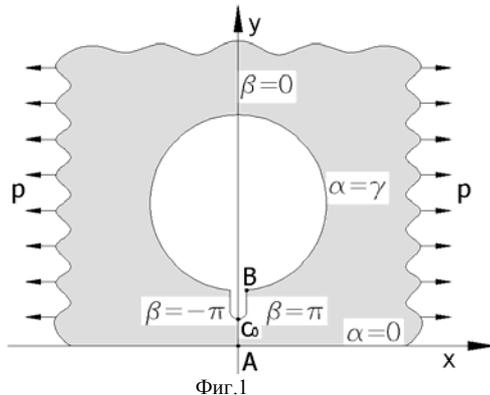
Համաչափ խնդիր կլոր անցքով և ներքին ճարով թուլացված կիսահարթության համար

Բերվում է կլոր անցքով և կիսահարթության եզրին ուղղահայաց ուղղաձիգ ներքին ճարով թուլացված կիսահարթության համար առաձգականության տեսության խնդրի լուծումը: Անցքի և կիսահարթության եզրերին, ինչպես նաև ճարի ափերին ազդում են սիմետրիկ բաշխված նորմալ բեռնվածքներ: Անվերջության վրա կիսահարթությունը ձգվում է հավասարաչափ բաշխված p ինտենսիվության բեռնվածքով (նկար-1):

A.H. Babloyan, A.V. Baghdasaryan

Symmetric Problem of Elasticity Theory for a Half-Plane Weakened with a Round Opening and an Internal Crack

The article presents the solution of a symmetric problem of elasticity theory for an elastic half-plane weakened by a round opening and a rectilinear internal crack, the latter being perpendicular to the edge of the half-plane. Symmetrically distributed normal loadings are given at the edges of the opening, the half-plane and banks of the split. On the infinity the half-plane spreads by equally distributed loadings with p intensity (fig.1).



Փիգ.1

Приводится решение задачи теории упругости для упругой полуплоскости, ослабленной круглым отверстием и внутренней прямолинейной трещиной, перпендикулярной к границе полуплоскости. Трещина начинается от края отверстия и продолжается до точки c_0 . На границах отверстия, полуплоскости и на берегах трещины задаются симметрично распределенные нормальные нагрузки. На бесконечности полуплоскость растягивается равномерно распределенными нагрузками интенсивности p (фиг.1).

Задачу будем решать методом Фурье с использованием биполярной системы координат [1].

$$x = \frac{a \sin \alpha}{\operatorname{ch} \alpha - \cos \beta}, \quad y = \frac{a \operatorname{sh} \alpha}{\operatorname{ch} \alpha - \cos \beta}, \quad x + iy = ai \operatorname{cth} \frac{\alpha + i\beta}{2} \quad (1)$$

Граничные условия для половины области будут:

$$a\sigma_\alpha(0, \beta) = f_1(\beta), \quad a\sigma_\alpha(\gamma, \beta) = f_2(\beta), \quad (0 \leq \beta \leq \pi) \quad (2)$$

$$\tau_{\alpha\beta}(0, \beta) = 0, \quad \tau_{\alpha\beta}(\gamma, \beta) = 0, \quad (0 \leq \beta \leq \pi), \quad \tau_{\alpha\beta}(\alpha, \pi) = 0, \quad (0 \leq \alpha \leq \gamma) \quad (3)$$

$$a\sigma_\beta(\alpha, \pi) = f_0(\alpha), \quad (c_0 \leq \alpha \leq \gamma), \quad v(\alpha, \pi) = v_0, \quad (0 \leq \alpha \leq c_0) \quad (3)$$

Бигармоническую функцию Эйри ищем в виде

$$g\Phi(\alpha, \beta) = \Phi_0(\alpha, \beta) + \sum_{m=1}^{\infty} a_m(\beta) \cos \delta_m \alpha + \sum_{n=0}^{\infty} b_n(\alpha) \cos n\beta \quad (4)$$

Функции Φ_0 , $a_m(\beta)$ и $b_n(\alpha)$, а также формулы для напряжений и перемещений приведены в работах [–3]. Удовлетворяя граничным условиям и рассматривая полученные соотношения как неоднородные дифференциальные уравнения второго порядка, после ряда преобразований, для определения неизвестных коэффициентов в (4) получим бесконечные системы:

$$\begin{aligned} \chi_n X_n + \sum_{m=2,4,6}^{\infty} \frac{8Z_m \delta_m}{\gamma \Delta(m,n)} &= (-1)^n \int_0^{\pi} [w_1(\beta) + w_2(\beta)] \cos n\beta d\beta - \\ &- \frac{\pi(-1)^n}{2} \left[\frac{d_n(0) - d_n(\gamma)}{n+1} \operatorname{cth} \frac{(n+1)\gamma}{2} + d_n(0) + d_n(\gamma) \right] \quad (n=1,2,\dots) \\ \eta_n Y_n + \sum_{m=1,3,5}^{\infty} \frac{8Z_m \delta_m}{\gamma \Delta(m,n)} &= (-1)^n \int_0^{\pi} [w_1(\beta) - w_2(\beta)] \cos n\beta d\beta - \\ &- \frac{\pi(-1)^n}{2} \left[\frac{d_n(0) + d_n(\gamma)}{n+1} \operatorname{th} \frac{(n+1)\gamma}{2} + d_n(0) - d_n(\gamma) \right] \quad (n=1,2,\dots) \end{aligned} \quad (5)$$

где

$$\begin{aligned} \chi_1 &= 1, \quad \chi_n = \frac{\operatorname{sh}(n\gamma) + n\operatorname{sh}\gamma}{(n^2 - 1)[\operatorname{ch}(n\gamma) - \operatorname{ch}\gamma]}, \quad (n=2,3,\dots) \\ \eta_1 &= \frac{\gamma - \operatorname{th}\gamma}{4}, \quad \eta_n = \frac{\operatorname{sh}(n\gamma) - n\operatorname{sh}\gamma}{(n^2 - 1)[\operatorname{ch}(n\gamma) + \operatorname{ch}\gamma]}, \quad (n=2,3,\dots) \\ \Delta(m,n) &= \delta_m^4 + 2(n^2 + 1)\delta_m^2 + (n^2 - 1)^2 \end{aligned} \quad (6)$$

Постоянные X_0, Y_0 будем определять из уравнений

$$\begin{aligned} &\pi(d_0(0) + d_0(\gamma) + X_0 [\operatorname{ch}\gamma + 1 + \gamma \operatorname{cth}(\gamma/2)]) + \\ &+ \sum_{m=2,4,6}^{\infty} \frac{8Z_m \delta_m}{\gamma \Delta(m,n)} = \int_0^{\pi} [w_1(\beta) + w_2(\beta)] d\beta \\ &\pi(d_0(0) - d_0(\gamma) + Y_0 [\operatorname{ch}\gamma - 1 - \gamma \operatorname{th}(\gamma/2)]) + \\ &+ \sum_{m=1,3,5}^{\infty} \frac{8Z_m \delta_m}{\gamma \Delta(m,n)} = \int_0^{\pi} [w_1(\beta) - w_2(\beta)] d\beta \end{aligned} \quad (7)$$

Соответствующие (5)–(7) обозначения приведены в работе [3]. Нормы систем (5) не превосходят $2/\pi$. Из смешанных граничных условий (3) получаются парные тригонометрические уравнения. С использованием результатов [4,5] эти парные уравнения сводятся к решению бесконечных систем линейных алгебраических уравнений.

$$2A_m + \sum_{k=1}^{\infty} a_{m,k} A_k = b_m, \quad (m=1,2,\dots) \quad (8)$$

$$\text{где} \quad a_{m,k} = kN_k \int_c^{\pi} z_m(\cos\theta) z_k(\cos\theta) \operatorname{ctg} \frac{\theta}{2} d\theta, \quad \sum_{k=1}^{\infty} |a_{m,k}| = O(m^{-0.5}) \quad (9)$$

$$\begin{aligned}
b_m &= m \int_0^c F_1(\theta) z_m(\cos \theta) \operatorname{ctg} \frac{\theta}{2} d\theta - m \int_c^\pi F_2(\theta) z_m(\cos \theta) \operatorname{ctg} \frac{\theta}{2} d\theta \\
z_m(x) &= P_m(x) - P_{m+1}(x), \quad y_m(x) = P_m(x) + P_{m+1}(x) \\
F_1(\theta) &= \frac{2\sqrt{2}}{\pi} \int_0^\theta \frac{g_1'(x) \sin(x/2) dx}{\sqrt{\cos x - \cos \theta}}, \quad F_2(\theta) = \frac{2\sqrt{2}}{\pi} \int_0^\pi \frac{g_2(z) \sin(x/2) dx}{\sqrt{\cos \theta - \cos x}} \\
A_m &= \frac{2\delta_m^2 Z_m}{\gamma(1 + \delta_m^2)}, \quad g_1'(x) = -\frac{2\mu v_0}{1 - \nu} \operatorname{sh} \alpha + \frac{\pi}{2} [b_0'(\alpha) + b_0'''(\alpha)] \\
g_2(x) &= \Phi_0''(\alpha, \pi) - w_0''(\alpha) + \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^n b_n''(\alpha)
\end{aligned} \tag{10}$$

С использованием бесконечных систем (8) вычисляются значения следующих рядов:

$$\begin{aligned}
\sum_{m=1}^{\infty} m^{-1} A_m \cos(mx) &= 2g_1(0) - \sqrt{2} \sin \frac{x}{2} \left\{ \int_c^x \frac{F_2(\theta) \operatorname{ctg}(\theta/2) d\theta}{\sqrt{\cos \theta - \cos x}} + \right. \\
&+ \left. \sum_{k=1}^{\infty} A_k N_k \int_c^\pi \frac{z_k(\cos \theta) \operatorname{ctg}(\theta/2) d\theta}{\sqrt{\cos \theta - \cos x}} - \int_0^c \frac{F_1(\theta) \operatorname{ctg}(\theta/2) d\theta}{\sqrt{\cos \theta - \cos x}} \right\} \quad (c \leq x \leq \pi)
\end{aligned} \tag{11}$$

$$\begin{aligned}
\sum_{m=1}^{\infty} A_m (1 + N_m) \cos(mx) &= 2^{-1/2} \cos \frac{x}{2} \left\{ -\frac{K_I}{\sqrt{\cos x - \cos \theta}} - \int_x^c \frac{F_1'(\theta) d\theta}{\sqrt{\cos x - \cos \theta}} + \right. \\
&\left. \sum_{k=1}^{\infty} k^2 A_k N_k \int_x^c \frac{y_k(\cos \theta) \operatorname{tg}(\theta/2) d\theta}{\sqrt{\cos x - \cos \theta}} + \int_c^\pi \frac{F_2'(\theta) \operatorname{ctg}(\theta/2) d\theta}{\sqrt{\cos x - \cos \theta}} \right\} + g_2(\pi)
\end{aligned} \tag{12}$$

где коэффициент интенсивности напряжений –

$$K_I = \sum_{k=1}^{\infty} k A_k N_k \cos c - F_1(c) + F_2(c) \tag{13}$$

Доказательство регулярности уравнений (8) приведено в работах [4,5].

С использованием значений рядов (11) и (12) легко вычисляются значения контактных напряжений в области $(0 \leq \alpha < c)$ и нормальных перемещений $v(\alpha, 0)$ в области $(c_0 \leq \alpha \leq \gamma, \beta = 0)$.

ЛИТЕРАТУРА

1. Уфлянд Я.С. Интегральные преобразования в задачах теории упругости. Ленинград: Наука, 1967. 402 с.
2. Уфлянд Я.С. Биполярные координаты в теории упругости. М.: ГТТИ, 1950.
3. Баблюян А.А., Багдасарян А.В. Симметричная задача для полуплоскости, ослабленной круглым отверстием и трещиной. // Изв. НАН Армении. Механика. 2007. Т.60. №3. С.15–22.
4. Александров В.М., Мхитарян С.М. Контактные задачи для тел с тонкими покрытиями и прослойками. М.: Наука, 1983. 488 с.
5. Баблюян А.А. Контактные и смешанные задачи для однородных и составных тел. /Докторская диссертация. – Ленинград: 1979, 346 с.

Ереванский государственный университет
архитектуры и строительства

Поступила в редакцию
23.05.2007