

**В. Н. Ложкин**, канд. физ.-мат. наук  
(Ин-т прикл. математики и механики АН Украины, Донецк)

## ПРЕДЕЛЬНОЕ РАВНОВЕСИЕ ПЛОСКОСТИ С КРУГОВЫМ ВЫРЕЗОМ

The elasto-plastic state of a compressible isotropic plane with a circular hole is studied, by using the small parameter method. An unknown border separating the limiting equilibrium domain and the elastic domain has been found. Complex Kolosov — Muskhelishvili functions which describe the elastic state of the plane are constructed. A comparison with the solution of L. A. Galin's problem is made.

Методом малого параметра вивчено пружно-пластичний стан стисливої ізотропної площини з круговим вирізом. Визначена невідома межа поділу області граничної рівноваги та пружної області. Побудовані комплексні функції Колосова — Мусхелішвілі, які описують пружний стан площини. Наведено порівняння з розв'язком задачі Л. О. Галіна.

Неограниченная изотропная плоскость с круговым вырезом единичного радиуса, свободным от внешних воздействий, сжимается усилиями  $p$  и  $q$ , приложенными вдали от выреза. Интенсивность последних факторов такова, что возникающая возле выреза область предельного равновесия целиком охватывает его.

Задача о напряженном состоянии области предельного равновесия в полярных координатах запишется так [1]:

$$\frac{\partial \sigma_r}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial \tau_{r\theta}}{\partial \theta} - \frac{1}{r} (\sigma_\theta - \sigma_r) = 0, \quad \frac{1}{r} \frac{\partial \sigma_\theta}{\partial \theta} + \frac{\partial \tau_{r\theta}}{\partial r} + \frac{2}{r} \tau_{r\theta} = 0,$$

$$(\sigma_\theta - \sigma_r)^2 + 4\tau_{r\theta}^2 = [2k \cos \rho - (\sigma_\theta + \sigma_r) \sin \rho]^2, \quad r = 1, \quad \sigma_r = \tau_{r\theta} = 0.$$

Здесь  $k$  и  $\rho$  — материальные постоянные исследуемой среды.

Упругое состояние плоскости вне предельного равновесия описывается аналитическими функциями  $\Phi(z)$  и  $\Psi(z)$ , для которых в рассматриваемом случае справедливы представления [2]

$$\Phi(z) = -\frac{1}{4}(p+q) + \Phi_0(z), \quad \Psi(z) = \frac{1}{2}(p-q) + \Psi_0(z), \quad \Phi_0(\infty) = \Psi_0(\infty) = 0.$$

Граничные условия для их определения на неизвестной границе, разделяющей область предельного равновесия и упругую область, имеют вид [3]

$$2[\Phi_0(t) + \overline{\Phi_0(t)}] = p + q + \sigma_\theta + \sigma_r,$$

$$2[\bar{t}\Phi_0'(t) + \Psi_0(t)] = -p + q + t^{-1}\bar{t}(\sigma_\theta - \sigma_r + 2i\tau_{r\theta}).$$

Решение задачи в области предельного равновесия таково:

$$\sigma_r = H(1 - r^{2\alpha}), \quad \sigma_\theta = H[1 - (2\alpha + 1)r^{2\alpha}], \quad \tau_{r\theta} = 0,$$

$$H = k \operatorname{ctg} \rho, \quad \alpha = (1 - \sin \rho)^{-1} \sin \rho.$$

Предположим, что функция

$$z = \omega(\zeta) = R \left( \zeta + \sum_{m=1}^{\infty} c_m \zeta^{-2m+1} \right)$$

с неизвестными постоянными  $R$  и  $c_m$  конформно отображает внешность единичной окружности на внешность неизвестной границы. Тогда условия для определения функций  $\Phi_0(\zeta)$  и  $\Psi_0(\zeta)$  примут вид

$$\Phi_0(\sigma) + \overline{\Phi_0(\sigma)} = \frac{1}{2}(p+q) + H[1 - (\alpha+1)\omega^\alpha(\sigma)\overline{\omega^\alpha(\sigma)}],$$

$$\frac{\overline{\omega(\sigma)}}{\omega'(\sigma)} \Phi_0'(\sigma) + \Psi_0(\sigma) = -\frac{1}{2}(p-q) - \alpha H \omega^{\alpha-1}(\sigma) \overline{\omega^{\alpha+1}(\sigma)}, \quad \sigma = e^{i\varphi}.$$

Допустим, что рассматриваемая задача является статически определенной [4]. Тогда можно ввести малый параметр  $\varepsilon$ :

$$\varepsilon = (1 - \sin \rho)[2k \cos \rho + (p + q)\sin \rho]^{-1}(p - q),$$

для которого в случае идеально-связной среды ( $\rho = 0$ ) справедливо неравенство [4]  $\varepsilon_0 = (2k)^{-1}(p - q) < 0,171$ . Разлагая в ряд по  $\varepsilon$  искомые функции  $\omega(\zeta)$ ,  $\Phi_0(\zeta)$  и  $\Psi_0(\zeta)$  и используя интеграл типа Коши, из последних условий на неизвестной границе находим

$$\omega(\zeta) = R \left( \zeta + \sum_{m=1} c_m \zeta^{-2m+1} \right),$$

$$(\alpha + 1) \left[ 1 + \alpha^2 \varepsilon^2 + \frac{1}{4} \alpha^2 (8\alpha^2 + 8\alpha + 1) \varepsilon^4 \right] R^{2\alpha} = 1 + (2H)^{-1}(p + q),$$

$$c_1 = -\varepsilon [1 + \alpha(\alpha + 1)\varepsilon^2], \quad c_2 = -\frac{1}{6} \alpha \varepsilon^2 [3 + 2(3\alpha^2 + 5\alpha + 1)\varepsilon^2],$$

$$c_3 = -\frac{1}{6} \alpha (2\alpha + 1) \varepsilon^3, \quad c_4 = -\frac{1}{24} \alpha (6\alpha^2 + 7\alpha + 2) \varepsilon^4;$$

$$\Phi_0(\zeta) = -\alpha(\alpha + 1)HR^{2\alpha} \sum_{m=1} a_m \zeta^{-2m},$$

$$a_1 = -\frac{1}{2} \varepsilon [2 + \alpha(2\alpha + 1)\varepsilon^2], \quad a_2 = -\frac{1}{2} \varepsilon^2 [1 + \alpha(5\alpha + 2)\varepsilon^2],$$

$$a_3 = -\frac{1}{6} \alpha (\alpha + 2) \varepsilon^3, \quad a_4 = -\frac{1}{24} \alpha (2\alpha + 3)(\alpha + 2) \varepsilon^4;$$

$$\Psi_0(\zeta) = -\alpha HR^{2\alpha} \sum_{m=1} b_m \zeta^{-2m},$$

$$b_1 = 1 + c_1^{(\alpha+1)} c_1^{(\alpha-1)} + c_2^{(\alpha+1)} c_2^{(\alpha-1)} + 2(\alpha + 1)[a_1 c_1 + (2a_2 + c_1 d_1) c_2],$$

$$b_2 = c_1^{(\alpha-1)} + c_1^{(\alpha+1)} c_2^{(\alpha-1)} + 2(\alpha + 1)[a_1 + (2a_2 + a_1 d_1) c_1],$$

$$b_3 = c_2^{(\alpha-1)} + c_1^{(\alpha+1)} c_3^{(\alpha-1)} + 2(\alpha + 1)[2a_2 + a_1 d_1 + (3a_3 + 2a_2 d_1 + a_1 d_2) c_1],$$

$$b_4 = c_3^{(\alpha-1)} + 2(\alpha + 1)(3a_3 + 2a_2 d_1 + a_1 d_2),$$

$$b_5 = c_4^{(\alpha-1)} + 2(\alpha + 1)(4a_4 + 3a_3 d_1 + 2a_2 d_2 + a_1 d_3);$$

$$c_1^{(\alpha)} = \alpha c_1, \quad c_2^{(\alpha)} = \alpha c_2 + \frac{1}{2} \alpha (\alpha - 1) c_1^2,$$

$$c_3^{(\alpha)} = \alpha c_3 + \alpha (\alpha - 1) c_1 c_2 + \frac{1}{6} \alpha (\alpha - 1) (\alpha - 2) c_1^3,$$

$$c_4^{(\alpha)} = \alpha c_4 + \alpha (\alpha - 1) c_1 c_3 + \frac{1}{2} \alpha (\alpha - 1) c_2^2 +$$

$$+ \frac{1}{2} \alpha (\alpha - 1) (\alpha - 2) c_1^2 c_3 + \frac{1}{24} \alpha (\alpha - 1) (\alpha - 2) (\alpha - 3) c_1^4;$$

$$d_1 = c_1, \quad d_2 = 3c_2 + c_1^2, \quad d_3 = 5c_3 + 6c_1 c_2 + c_1^3.$$

Здесь постоянные  $R$ ,  $c_m$ ,  $a_m$  определены с точностью до  $\varepsilon^4$ .

Если в последних соотношениях перейти к пределу при  $\rho \rightarrow 0$  ( $\alpha \rightarrow 0$ ), то получим решение задачи Л. А. Галина [3].

1. Соколовский В. В. Статистика сыпучей среды. – М.: Гостехиздат, 1954. – 274 с.
2. Мусхелишвили Н. И. Некоторые основные задачи математической теории упругости. – М.: Наука, 1966. – 707 с.
3. Галин Л. А. Упруго-пластические задачи. – М.: Наука, 1984. – 232 с.
4. Савин Г. Н. Распределение напряжений около отверстий. – Киев: Наук. думка, 1968. – 887 с.

Получено 22.10.92