

І. О. ПРУСОВ, Ж. В. СТАРОВОЙТЕНКО

ПРУЖНА РІВНОВАГА СКЛАДЕНОЇ СМУГИ

Розглянемо смугу, складену з двох спаяних по прямій L_0 (рис. 1) смуг, одна з яких займає область $-h_1 < y < 0$ (S_1^-), а друга — область $0 < y < h_2$ (S_2^+). Пружні постійні матеріалу цих смуг μ_j і κ_j ($j = 1, 2$).

Потрібно знайти напружений стан у розглядуваній неоднорідній смугі в залежності від дії зовнішнього навантаження на прямі L_1 , зосереджених сил (X_k^j, Y_k^j) та зосереджених моментів M_k^j , прикладених відповідно в точках $a_k^{(j)}$ і $b_k^{(j)}$, які належать області S_1^- , якщо $j = 1$, або S_2^+ , якщо $j = 2$ ($k = 1, 2, \dots, N$).

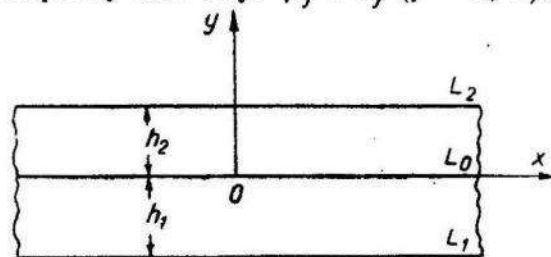


Рис. 1.

Розв'язок аналогічної задачі для складеної смуги, навантаженої лише по лінії спаю, іншим методом одержаний в праці [2].

Деякі задачі для смуги з підкріплюючими пружними лінійними елементами розглянуті в праці [3]. Метод розв'язку даної задачі аналогічний [5].

Позначимо через $\Phi_j(z)$ та $\Psi_j(z)$ функції Колосова—Мусхелішвілі, за допомогою яких визначається напружений стан в S_1^- (при $j = 1$), та S_2^+ (при $j = 2$). Поширивши відомим чином [1] функцію $\Phi_1(z)$ на область $0 < y < h_1$ (S_1^+), а функцію $\Phi_2(z)$ на область $-h_2 < y < 0$ (S_2^-), знайдемо, що напружено-деформований стан в S_1^- та S_2^+ визначається формулами

$$X_x + Y_y = 2 [\Phi_j(z) + \overline{\Phi_j(z)}], \quad (1)$$

$$Y_y - iX_y = \Phi_j(z) - \overline{\Phi_j(z)} + (z - \bar{z}) \overline{\Phi_j'(z)}, \quad (2)$$

$$2\mu_j \left(\frac{\partial u}{\partial x} + i \frac{\partial v}{\partial x} \right) = \kappa_j \Phi_j(z) + \overline{\Phi_j(z)} - (z - \bar{z}) \overline{\Phi_j'(z)} \quad (3)$$

за допомогою функції $\Phi_1(z)$, визначеної в S_1^- і S_1^+ , та функції $\Phi_2(z)$, визначеної в S_2^+ і S_2^- .

Функції $\Phi_j(z)$ мають такі особливості:

$$\Phi_j(z) = -\frac{1}{2\pi} \left(\sum_k \frac{X_k^{(j)} + i Y_k^{(j)}}{1 + \kappa_j} \cdot \frac{1}{z - a_k^{(j)}} \right), \quad (4)$$

в S_1^- , якщо $j = 1$, і в S_2^+ , якщо $j = 2$;

$$\Phi_j(z) = \frac{1}{2\pi} \sum_k \left[\frac{X_k^{(j)} - i Y_k^{(j)}}{1 + x_j} \cdot \frac{a_k^{(j)} - \bar{a}_k^{(j)}}{(z - \bar{a}_k^{(j)})^2} - \frac{x_j (X_k^{(j)} + i Y_k^{(j)})}{(1 + x_j)(z - \bar{a}_k^{(j)})} - \frac{i M_k^{(j)}}{(z - \bar{a}_k^{(j)})^2} \right] \quad (5)$$

в S_1^+ , якщо $j = 1$, і в S_2^- , якщо $j = 2$. При умові, що $\lim_{z \rightarrow t} (z - \bar{z}) \Phi_j'(z) = 0$ на L_0 , за винятком, можливо, скінченного числа точок t , граничні умови задачі на основі (2) і (3) набирають вигляду

$$[\Phi_2(t) + \Phi_1(t)]^+ - [\Phi_2(t) + \Phi_1(t)]^- = 0 \text{ на } L_0, \quad (6)$$

$$(\Phi_2(t) - r_1 \Phi_1(t))^+ + r_2 [\Phi_2(t) - r_1 \Phi_1(t)]^- = 0 \text{ на } L_0, \quad (7)$$

$$\Phi_j(t) - \Phi_j(\bar{t}) + 2i h_j (-1)^j \bar{\Phi}_j'(t) = f_j(x) \text{ на } L_j (j = 1, 2), \quad (8)$$

де $r_1 = \frac{1 + x_1}{r(1 + x_2)}$, $r_2 = \frac{r + x_1}{1 + r x_2}$, $r = \mu_1/\mu_2$, $f_j(x) = Y_y - i X_y$ — відомі функції на L_j , згідно з припущенням, абсолютно інтегровані в інтервалі $(-\infty, +\infty)$ і задовольняють умови Діріхле на будь-якому кінцевому інтервалі змінної x . Значками $+$ та $-$ зверху квадратних дужок (6) і (7) позначені граничні значення функцій на L_0 із сторони S_j^+ і S_j^- .

Прийmemo, що зовнішнє навантаження на L_1 , L_2 і зосереджені навантаження статично зрівноважуються. Внаслідок цього функції $\Phi_j(z) \rightarrow 0$ при $|z| \rightarrow \infty$.

Позначимо праві частини (4) та (5) через $R_j(z)$ та $R_{0j}(z)$. У відповідності з (4) та (5) граничні умови (6) і (7) тотожно задовольняються, якщо покласти

$$\Phi_1(z) = R_1(z) + \frac{a}{r_2} R_2(z) + \frac{b}{r_2} R_{01}(z) + I_A(z) + \frac{b}{r_2} I_B(z) + \frac{a}{r_2} I_D(z) \text{ в } S_1^-,$$

$$\Phi_1(z) = d R_1(z) + R_{01}(z) + a R_{02}(z) + d I_A(z) + I_B(z) + a I_C(z) \text{ в } S_1^+.$$

$$\Phi_2(z) = a r_1 R_1(z) + R_2(z) - b R_{02}(z) + a r_1 I_A(z) - b I_C(z) + I_D(z) \text{ в } S_2^+, \quad (9)$$

$$\Phi_2(z) = -\frac{d}{r_2} R_2(z) + \frac{a r_1}{r_2} R_{01}(z) + R_{02}(z) + \frac{a r_1}{r_2} I_B(z) + I_C(z) - \frac{d}{r_2} I_D(z) \text{ в } S_2^-,$$

де

$$\frac{1 + r_2}{1 + r_1} = a; \quad \frac{r_2 - r_1}{1 + r_1} = b; \quad \frac{1 - r_1 r_2}{1 + r_1} = d,$$

$$I_A(z) = \int_0^\infty A(\alpha) e^{i\alpha(z + ih_1)} d\alpha; \quad I_B(z) = \int_0^\infty B(\alpha) e^{-i\alpha(z - ih_1)} d\alpha;$$

$$I_C(z) = \int_0^{\infty} C(\alpha) e^{i\alpha(z+ih_2)} d\alpha; \quad I_D(z) = \int_0^{\infty} D(\alpha) e^{-i\alpha(z-ih_2)} d\alpha.$$

$A(\alpha)$, $B(\alpha)$, $C(\alpha)$, $D(\alpha)$ — невідомі, взагалі комплекснозначні функції від дійсної змінної α .

Для визначення функцій $A(\alpha)$, $B(\alpha)$, $C(\alpha)$, $D(\alpha)$ використаємо формули (8) і (9). Тоді, якщо представимо інтегралами Лапласа функції

$$\begin{aligned} \frac{1}{(t_j - z_0)^n} &= \frac{(-i)^n}{(n-1)!} \int_0^{\infty} \alpha^{n-1} e^{i\alpha(t_j - z_0)} d\alpha, \quad (\text{Im } t > \text{Im } z_0), \\ \frac{1}{(t_j - z_0)^n} &= \frac{i^n}{(n-1)!} \int_0^{\infty} \alpha^{n-1} e^{-i\alpha(t_j - z_0)} d\alpha, \quad (\text{Im } t < \text{Im } z_0), \\ f_j(x) &= \int_0^{\infty} [F_j(\alpha) e^{-i\alpha x} + F_j(-\alpha) e^{i\alpha x}] d\alpha, \end{aligned} \quad (10)$$

де $F_j(\alpha) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f_j(x) e^{i\alpha x} dx$, $t_j = x + (-1)^j \cdot i h_j$, ($j=1,2$), z_0 — яка-не-

будь точка із точок a_k^j , b_k^j , $\bar{a}_k^j$, $\bar{b}_k^j$ і прирівняємо в підінтегральному виразі коефіцієнти при $e^{i\alpha x}$ і $e^{-i\alpha x}$ окремо, одержимо систему чотирьох рівнянь:

$$\begin{aligned} (1 - de^{-2\alpha h_1}) A(\alpha) + \frac{2\alpha h_1 b}{r_2} e^{-2\alpha h_1} \bar{B}(\alpha) - a e^{-\alpha(h_1+h_2)} C(\alpha) + \\ + \frac{2\alpha h_1 a}{r_2} e^{-\alpha(h_1+h_2)} \bar{D}(\alpha) = k_1(\alpha); \\ -2\alpha h_1 A(\alpha) + \left(\frac{b}{r_2} e^{-2\alpha h_1} - 1\right) \bar{B}(\alpha) + \frac{a}{r_2} e^{-\alpha(h_1+h_2)} \bar{D}(\alpha) = k_2(\alpha); \\ a r_1 e^{-\alpha(h_1+h_2)} A(\alpha) - (b e^{-2\alpha h_2} + 1) C(\alpha) - 2\alpha h_2 \bar{D}(\alpha) = k_3(\alpha); \\ 2\alpha h_2 a r_1 e^{-\alpha(h_1+h_2)} A(\alpha) - \frac{a r_1}{r_2} e^{-\alpha(h_1+h_2)} \bar{B}(\alpha) - 2\alpha h_2 b e^{-2\alpha h_2} C(\alpha) + \\ + \left[1 + \frac{d e^{-2\alpha h_2}}{r_2}\right] \bar{D}(\alpha) = k_4(\alpha), \end{aligned} \quad (11)$$

де

$$\begin{aligned} k_1(\alpha) = - \sum_{k=1}^N \left\{ \left[-id \cdot p_k^{(1)} + \frac{2\alpha h_1 b}{r_2} (p_k^{(1)} \alpha (a_k^{(1)} - \bar{a}_k^{(1)}) + i x_1 \bar{p}_k^{(1)}) \right] e^{-\alpha(h_1 + i a_k^{(1)})} + \right. \\ \left. + [\bar{p}_k^{(1)} (a_k^{(1)} - \bar{a}_k^{(1)} + 2i h_1) \alpha - i x_1 p_k^{(1)}] e^{-\alpha(h_1 + i \bar{a}_k^{(1)})} + a [\bar{p}_k^{(2)} (a_k^{(2)} - \bar{a}_k^{(2)} + \right. \\ \left. + 2 \frac{i h_1}{r_2}) \alpha - i x_2 p_k^{(2)}] e^{-\alpha(h_1 + i \bar{a}_k^{(2)})} - \frac{i \alpha M_k^{(1)}}{2\pi} e^{-\alpha(h_1 + i \bar{b}_k^{(1)})} - \right. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& -M_k^{(2)} \frac{i\alpha a}{2\pi} e^{-\alpha(h_1 + i\bar{b}_k^{(2)})} - M_k^{(1)} \frac{ih_1 b}{\pi r_2} \alpha^2 e^{-\alpha(h_1 + ib_k^{(1)})} \Big\} + F_1(-\alpha); \\
k_2(\alpha) = & -\sum_{k=1}^N \Big\{ i\bar{p}_k^{(1)} e^{-\alpha(h_1 + ia_k^{(1)})} + \\
& + \frac{b}{r_2} \left[p_k^{(1)} (\bar{a}_k^{(1)} - a_k^{(1)}) \alpha + i\kappa_1 \bar{p}_k^{(1)} \right] e^{-\alpha(h_1 + ia_k^{(1)})} + \\
& + \frac{a}{r_1} i\bar{p}_k^{(2)} e^{-\alpha(h_1 + i\bar{a}_k^{(2)})} - M_k^{(1)} \frac{i\alpha b}{2\pi r_1} e^{-\alpha(h_1 + ib_k^{(1)})} \Big\} + \bar{F}_1(\alpha); \\
k_3(\alpha) = & -\sum_{k=1}^N \Big\{ -b [i\kappa_2 p_k^{(2)} - \alpha (\bar{a}_k^{(2)} - a_k^{(2)}) \bar{p}_k^{(2)}] e^{-\alpha(h_2 + i\bar{a}_k^{(2)})} + \\
& + i p_k^{(2)} e^{-\alpha(h_2 + ia_k^{(2)})} + i a r_1 p_k^{(1)} e^{-\alpha(h_2 + ia_k^{(1)})} - M_k^{(2)} \frac{i\alpha b}{2\pi} e^{-\alpha(h_2 + i\bar{b}_k^{(2)})} \Big\} + \\
& + F_2(-\alpha); \\
k_4(\alpha) = & -\sum_{k=1}^N \Big\{ \frac{a r_1}{r_2} \left[p_k^{(1)} (\bar{a}_k^{(1)} - a_k^{(1)} + 2i h_2 r_2) \alpha - i \kappa_1 \bar{p}_k^{(1)} \right] e^{-\alpha(h_2 + ia_k^{(1)})} + \\
& + [p_k^{(2)} (\bar{a}_k^{(2)} - a_k^{(2)} + 2i h_2) \alpha - i \kappa_2 \bar{p}_k^{(2)}] e^{-\alpha(h_2 + i\bar{a}_k^{(2)})} + [i \bar{p}_k^{(2)} \frac{d}{r_2} - \\
& - 2\alpha h_2 b (\bar{p}_k^{(2)} (\bar{a}_k^{(2)} - a_k^{(2)}) \alpha + i \kappa_2 \bar{p}_k^{(2)})] e^{-\alpha(h_2 + i\bar{a}_k^{(2)})} + \\
& + M_k^{(1)} \frac{i\alpha a r_1}{2\pi r_2} e^{-\alpha(h_2 + ib_k^{(1)})} + M_k^{(2)} \frac{i\alpha}{2\pi} e^{-\alpha(h_2 + i\bar{b}_k^{(2)})} - \\
& - M_k^{(2)} \frac{i\alpha^2 h_2 b}{\pi} e^{-\alpha(h_2 + i\bar{b}_k^{(2)})} \Big\} + \bar{F}_2(\alpha); \\
p_k^{(1)} = & \frac{X_k^{(1)} + iY_k^{(1)}}{2\pi(1 + \kappa_1)}; \quad p_k^{(2)} = \frac{X_k^{(2)} + iY_k^{(2)}}{2\pi(1 + \kappa_2)}.
\end{aligned}$$

При $h_j \rightarrow \infty$ із системи (11) знаходимо, що $A(\alpha) = B(\alpha) = C(\alpha) = D(\alpha) = 0$. Отже, пружна рівновага спаяних із різних матеріалів півплощин під дією зосереджених сил і моментів визначається формулами (9), якщо покласти в них інтегральні члени рівними нулю.

ЛІТЕРАТУРА

1. Н. И. Мусхелишвили. Некоторые основные задачи математической теории упругости. Изд. АН СССР, 1954.
2. С. Е. Бирман. К задаче об упругом равновесии составной полосы. ДАН СССР, т. 62, 2 (1948).
3. М. П. Шереметьев, Д. Г. Хлебников. Згин нескінченної смуги з підкріпленням краєм. Прикладна механіка, 2. (1961).
4. Ю. А. Шевляков, А. К. Приварников. До розрахунку шаруватих основ. Прикладна механіка, т. 8, 2 (1962).
5. І. О. Прусов. Стиснення пружних півплощин. Питання механіки і математики. Вид. ЛДУ, вип. 2, 1962.