

## ОСЕСИММЕТРИЧНОЕ ВЫПУЧИВАНИЕ ПОВЕРХНОСТИ УПРУГОГО ПОЛУПРОСТРАНСТВА ПРИ СЖАТИИ

*O. И. Иванищева, В. Г. Трофимов*

*Воронежский государственный университет,  
394000 Воронеж*

В трехмерной постановке исследуется осесимметричное выпучивание поверхности трансверсально-изотропного полупространства при его сжатии. Докритические деформации являются малыми и однородными.

Полупространство, трансверсально-изотропное с осью  $Ox_3$ , сжимается в двух взаимно перпендикулярных направлениях вдоль осей  $Ox_1$  и  $Ox_2$  нагрузкой интенсивности  $p$ . К поверхности полупространства  $x_3 = 0$  прикладывается сжимающая нагрузка интенсивности  $q$ .

Используем линеаризованные уравнения устойчивости [1]

$$[\sigma_{jm}^* - p_{jn} u_{mn,j}^*]_j = 0,$$

где  $\sigma_{jm}^*$ ,  $u_m^*$  — возмущения напряжений и перемещений. В случае трансверсально-изотропного тела и заданной нагрузки  $p_{11} = p$ ,  $p_{22} = p$ ,  $p_{33} = q$  уравнения устойчивости принимают вид

$$\begin{aligned} (a_{11}-p)u_{1,11}^* + (G_{12}-p)u_{1,22}^* + (G-q)u_{1,33}^* + (G_{12}+a_{12})u_{2,12}^* + (G+a_{13})u_{3,13}^* &= 0, \\ (G_{12}+a_{12})u_{1,12}^* + (G_{12}-p)u_{2,11}^* + (a_{11}-p)u_{2,22}^* + (G-q)u_{2,33}^* + (G+a_{13})u_{3,23}^* &= 0, \\ (G+a_{13})u_{1,13}^* + (G+a_{13})u_{2,23}^* + (G-p)(u_{3,11}^* + u_{3,22}^*) + (a_{33}-q)u_{3,33}^* &= 0. \end{aligned} \quad (1)$$

С помощью двумерного преобразования Фурье по координатам  $x_1$  и  $x_2$

$$u_j(\zeta, \eta, x_3) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} u_j^*(x_1, x_2, x_3) \exp(i(\zeta x_1 + \eta x_2)) dx_1 dx_2$$

уравнения устойчивости (1) преобразуются в систему обыкновенных дифференциальных уравнений относительно изображений возмущений перемещений  $u_1(\zeta, \eta, x_3)$ ,  $u_2(\zeta, \eta, x_3)$  и  $u_3(\zeta, \eta, x_3)$ :

$$\begin{aligned} ((a_{11}-p)\zeta^2 + (G_{12}-p)\eta^2)u_1 - (G-q)u_{1,33} + \zeta\eta(G_{12}+a_{12})u_2 + i\zeta(G+a_{13})u_{3,3} &= 0, \\ (G_{12}+a_{12})\zeta\eta u_1 + ((G_{12}-p)\zeta^2 + (a_{11}-p)\eta^2)u_2 - (G-q)u_{2,33} + i\eta(G+a_{13})u_{3,3} &= 0, \\ i(G+a_{13})(\zeta u_{1,3} + \eta u_{2,3}) + (G-p)\rho^2 u_3 - (a_{33}-q)u_{3,33} &= 0 \end{aligned} \quad (2)$$

( $\rho^2 = \zeta^2 + \eta^2$ ). Система уравнений (2) сводится к двум уравнениям (при условии, что  $u_2 = (\eta/\zeta)u_1$ ):

$$\begin{aligned} \rho^2(a_{11}-p)u_1 - (G-q)u_{1,33} + i\zeta(G+a_{13})u_{3,3} &= 0, \\ i(G+a_{13})\rho^2(\zeta)^{-1}u_{1,3} + (G-p)\rho^2u_3 - (a_{33}-q)u_{3,33} &= 0. \end{aligned} \quad (3)$$

В свою очередь, система уравнений (3) приводится к одному уравнению четвертого порядка:

$$u_{3,3333} - \rho^2 b_1 u_{3,33} + \rho^4 b_2 u_3 = 0. \quad (4)$$

Здесь

$$b_1 = ((G - q)(G - p) - (a_{13} + G)^2 + (a_{11} - p)(a_{33} - q)) / ((G - q)(a_{33} - q));$$

$$b_2 = ((a_{11} - p)(G - p)) / ((G - q)(a_{33} - q)).$$

Локальное выпучивание поверхности характеризуется затуханием возмущений перемещений с удалением от эпицентра возмущений. Решение дифференциального уравнения (4), затухающее в глубину от поверхности при  $x_3 \rightarrow -\infty$ , имеет вид

$$u_3(\zeta, \eta, x_3) = C_1(\zeta, \eta) \exp(\rho k_1 x_3) + C_2(\zeta, \eta) \exp(\rho k_2 x_3),$$

где  $C_1(\zeta, \eta)$  и  $C_2(\zeta, \eta)$  — произвольные функции;

$$k_{1,2} = (0,5 b_1 \pm (0,25 b_1^2 - b_2)^{0,5})^{0,5}.$$

Возмущения перемещений также должны затухать при  $|x_1| \rightarrow \infty$  и  $|x_2| \rightarrow \infty$ , что соответствует затуханию их изображений при  $|\zeta| \rightarrow \infty$  и  $|\eta| \rightarrow \infty$ . Чтобы удовлетворить этому условию, положим  $C_1(\zeta, \eta) = A_1 \exp(-\rho c)$ ,  $C_2(\zeta, \eta) = A_2 \exp(-\rho c)$  ( $A_1, A_2$  — произвольные постоянные,  $c$  — положительная постоянная). Окончательно изображение возмущения перемещения  $u_3(\zeta, \eta, x_3)$  запишем как

$$u_3(\zeta, \eta, x_3) = A_1 \exp(\rho(k_1 x_3 - c)) + A_2 \exp(\rho(k_2 x_3 - c)). \quad (5)$$

Изображения возмущений перемещений  $u_1(\zeta, \eta, x_3)$  и  $u_2(\zeta, \eta, x_3)$  определяются из системы (3):

$$\begin{aligned} u_1(\zeta, \eta, x_3) &= (i\zeta/\rho)(A_1 m_1 \exp(\rho(k_1 x_3 - c)) + A_2 m_2 \exp(\rho(k_2 x_3 - c))), \\ u_2(\zeta, \eta, x_3) &= (i\eta/\rho)(A_1 m_1 \exp(\rho(k_1 x_3 - c)) + A_2 m_2 \exp(\rho(k_2 x_3 - c))). \end{aligned} \quad (6)$$

Здесь

$$m_1 = k_1(d_1 - d_2^2 k_1); \quad m_2 = k_2(d_1 - d_2^2 k_2);$$

$$d_1 = ((G - p)(G - q) - (a_{13} + G)^2) / ((a_{13} + G)(a_{11} - p));$$

$$d_2 = ((a_{33} - q)(G - q)) / ((a_{13} + G)(a_{11} - p)).$$

Для вычисления оригиналов возмущений перемещений используем обращение преобразования Фурье:

$$u_j^*(x_1, x_2, x_3) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} u_j(\zeta, \eta, x_3) \exp(i(\zeta x_1 + \eta x_2)) d\zeta d\eta.$$

После вычислений получаем

$$u_1^*(x_1, x_2, x_3) = \frac{A_1 m_1 x_1}{(r^2 + (k_1 x_3 - c)^2)^{3/2}} + \frac{A_2 m_2 x_1}{(r^2 + (k_2 x_3 - c)^2)^{3/2}},$$

$$u_2^*(x_1, x_2, x_3) = \frac{A_1 m_1 x_2}{(r^2 + (k_1 x_3 - c)^2)^{3/2}} + \frac{A_2 m_2 x_2}{(r^2 + (k_2 x_3 - c)^2)^{3/2}},$$

$$u_3^*(x_1, x_2, x_3) = \frac{-A_1(k_1 x_3 - c)}{(r^2 + (k_1 x_3 - c)^2)^{3/2}} + \frac{-A_2(k_2 x_3 - c)}{(r^2 + (k_2 x_3 - c)^2)^{3/2}},$$

где  $r^2 = x_1^2 + x_2^2$ .

Для определения произвольных постоянных  $A_1$  и  $A_2$  используем граничные условия [1]

$$P_m^* = n_j(\sigma_{jm}^* - p_{jn}u_{m,n}^*(1 - \delta_{mn})),$$

которые на поверхности  $x_3 = 0$  при заданной нагрузке  $p_{33} = q$  принимают вид

$$\begin{aligned} P_1^* &= G(u_{1,3}^* + u_{3,1}^*) - qu_{1,3}^*, \quad P_2^* = G(u_{2,3}^* + u_{3,2}^*) - qu_{2,3}^*, \\ P_3^* &= a_{13}(u_{1,1}^* + u_{2,2}^*) + a_{33}u_{3,3}^*. \end{aligned} \quad (7)$$

Если нагрузка  $p_{33} = q$  на поверхности  $x_3 = 0$  является «следящей», то возникают возмущения  $P_1^* = -qu_{3,1}^*$ ,  $P_2^* = -qu_{3,2}^*$ ,  $P_3^* = 0$ . В случае «мертвой» нагрузки возмущения  $P_1^* = P_2^* = P_3^* = 0$ . Подвергнем двумерному преобразованию Фурье граничные условия (7). В случае «мертвой» нагрузки имеем

$$\begin{aligned} (G - q)u_{1,3} - iG\zeta u_3 &= 0, \quad (G - q)u_{2,3} - iG\eta_3 u = 0, \\ a_{33}u_{3,3} - i a_{13}(\zeta u_1 + \eta u_2) &= 0. \end{aligned} \quad (8)$$

Подставляя изображения возмущений перемещений (5), (6) в граничные условия (8), получаем алгебраическую систему линейных однородных уравнений относительно неизвестных  $A_1$  и  $A_2$ :

$$\begin{aligned} A_1((G - q)k_1m_1 - G) + A_2((G - q)k_2m_2 - G) &= 0, \\ A_1((G - q)k_1m_1 - G) + A_2((G - q)k_2m_2 - G) &= 0, \\ A_1(a_{13}m_1 + a_{33}k_1) + A_2(a_{13}m_2 + a_{33}k_2) &= 0. \end{aligned}$$

Так как два первых уравнения совпали, то из условия существования ненулевого решения системы двух линейных уравнений следует характеристическое уравнение, из которого определяются «критические» нагрузки  $p_0$  и  $q_0$ :

$$(k_1 - k_2)((G - q)a_{13}m_1m_2 + a_{33}G) + (m_1 - m_2)((G - q)a_{33}k_1k_2 + a_{13}G) = 0.$$

В случае «следящей» нагрузки после аналогичных вычислений имеем характеристическое уравнение

$$\begin{aligned} (k_1 - k_2)((G - q)a_{13}m_1m_2 + a_{33}(G + q)) + \\ +(m_1 - m_2)((G - q)a_{33}k_1k_2 + a_{13}(G + q)) &= 0. \end{aligned}$$

Анализ проведенных вычислений на ЭВМ показал, что:

1) локальное поверхностное выпучивание возможно только в средах с малой сдвиговой жесткостью  $G = G_{13} = G_{23}$ , так как в других средах критическая нагрузка  $p_0$  имеет очень большое значение и становится нереальной;

2) критическая нагрузка  $p_0$  незначительно увеличивается с ростом отношения модулей упругости  $E_0 = E/E^*$ , где  $E$  — модуль Юнга в плоскости изотропии  $x_1Ox_2$ ,  $E^*$  — модуль Юнга в направлении оси  $Ox_3$ ;

3) нагрузка  $q$  на поверхности  $x_3 = 0$  незначительно увеличивает критическую нагрузку  $p_0$  по сравнению со свободной поверхностью;

4) в случае «мертвых» и «следящих» нагрузок  $q$  на поверхности  $x_3 = 0$  критические нагрузки  $p_0$  одинаковы.

#### ЛИТЕРАТУРА

- Гузь А. Н. Устойчивость трехмерных деформируемых тел. Киев: Наук. думка, 1971.

*Поступила в редакцию 20/VII 1994 г.*