

УДК 539.3

С.Ю. Бабич, Ю.П. Глухов

**НАПРЯЖЕННО-ДЕФОРМИРОВАННОЕ СОСТОЯНИЕ СЛОИСТОГО  
ПРЕДВАРИТЕЛЬНО-НАПРЯЖЕННОГО ПОЛУПРОСТРАНСТВА  
ПРИ ВОЗДЕЙСТВИИ ПОДВИЖНОЙ НАГРУЗКИ**

**Введение.** В данной статье в рамках линеаризованной теории упругости для тел с начальными напряжениями рассмотрена постановка плоской установившейся задачи о возмущении движущейся с постоянной скоростью поверхностной нагрузки двухслойного предварительно напряженного полупространства. С помощью метода интегральных преобразований Фурье получено в общем виде фундаментальное решение задачи при различных условиях контакта и скоростях движения нагрузки.

§1. Рассмотрим слой толщиной  $h$ , лежащий на полупространстве. Слой и полупространство состоят из сжимаемых или несжимаемых предварительно напряженных изотропных материалов с произвольной формой упругого потенциала.

Считаем, что начальное напряженно-деформированное состояние полупространства является однородным. К свободной границе слоя приложена движущаяся с постоянной скоростью  $\mathbf{v}$  нагрузка, вызывающая в рассматриваемой слоистой среде плоское деформированное состояние. Для решения задачи воспользуемся соотношениями линеаризованной теории упругости тел с начальными напряжениями [1]. Предполагая, что картина деформаций инвариантна относительно времени в движущейся вместе с нагрузкой системе координат  $(y_1, y_2)$ , где  $y_1 = \xi_1 - vt$ ;  $y_2 = \xi_2$ , уравнение установившегося движения слоя и полупространства через функцию  $\chi(y_1, y_2)$  можно записать в виде

$$\left( \eta_1^{\{s\}2} \frac{\partial^2}{\partial y_1^2} + \frac{\partial^2}{\partial y_2^2} \right) \left( \eta_2^{\{s\}2} \frac{\partial^2}{\partial y_1^2} + \frac{\partial^2}{\partial y_2^2} \right) \chi^{\{s\}(j)} = 0; \quad s, j = 1, 2. \quad (1.1)$$

Индекс  $s = 1$  соответствует слою, а  $s = 2$  - полупространству. Корни  $\eta_1^{\{s\}}$  и  $\eta_2^{\{s\}}$  определяются из уравнения

$$\eta^{(s)4} + 2A^{(s)}\eta^{(s)2} + A_1^{(s)} = 0, \quad (1.2)$$

где для сжимаемого тела

$$2A^{(s)}\tilde{\omega}_{2222}^{(s)}\tilde{\omega}_{2112}^{(s)} = \tilde{\omega}_{2222}^{(s)}\left(\tilde{\omega}_{1111}^{(s)} - \tilde{\rho}^{(s)}v^2\right) + \tilde{\omega}_{2112}^{(s)}\left(\tilde{\omega}_{1221}^{(s)} - \tilde{\rho}^{(s)}v^2\right) - \left(\tilde{\omega}_{1122}^{(s)} + \tilde{\omega}_{1212}^{(s)}\right)^2;$$

$$A_1^{(s)}\tilde{\omega}_{2222}^{(s)}\tilde{\omega}_{2112}^{(s)} = \left(\tilde{\omega}_{1111}^{(s)} - \tilde{\rho}^{(s)}v^2\right)\left(\tilde{\omega}_{1221}^{(s)} - \tilde{\rho}^{(s)}v^2\right); \quad \tilde{\rho}^{(s)}\lambda_1^{(s)}\lambda_2^{(s)}\lambda_3^{(s)} = \rho^{(s)};$$

а для несжимаемого

$$2A^{(s)}\tilde{q}_{22}^{(s)2}\tilde{\kappa}_{2112}^{(s)} = \tilde{q}_{11}^{(s)2}\tilde{\kappa}_{2222}^{(s)} + \tilde{q}_{22}^{(s)2}\left(\tilde{\kappa}_{1111}^{(s)} - \tilde{\rho}^{(s)}v^2\right) - 2\tilde{q}_{11}^{(s)}\tilde{q}_{22}^{(s)}\left(\tilde{\kappa}_{1122}^{(s)} + \tilde{\kappa}_{1212}^{(s)}\right);$$

$$A_1^{(s)}\tilde{q}_{22}^{(s)2}\tilde{\kappa}_{2112}^{(s)} = \tilde{q}_{11}^{(s)2}\left(\tilde{\kappa}_{1221}^{(s)} - \tilde{\rho}^{(s)}v^2\right); \quad \tilde{q}_{tj}^{(s)} = \delta_{tj}\lambda_t^{(s)}q_t^{(s)}; \quad \tilde{\rho}^{(s)} = \rho^{(s)};$$

$\rho^{(s)}$  — плотность материала полосы (полуплоскости) в естественном состоянии.

Рассмотрим следующие граничные условия:

при  $y_2 = 0$

$$\tilde{Q}_{21}^{(1)}|_{y_2=0} = P_1\delta(y_1); \quad \tilde{Q}_{22}^{(1)}|_{y_2=0} = P_2\delta(y_1); \quad (1.3)$$

и при  $y_2 = -h$

$$u_2^{(1)}|_{y_2=-h} = u_2^{(2)}|_{y_2=-h}; \quad \tilde{Q}_{22}^{(1)}|_{y_2=-h} = \tilde{Q}_{22}^{(2)}|_{y_2=-h}; \quad \tilde{Q}_{21}^{(1)}|_{y_2=-h} = \delta_1\tilde{Q}_{21}^{(2)}|_{y_2=-h};$$

$$(1 - \delta_1)\tilde{Q}_{21}^{(2)}|_{y_2=-h} = \delta_1\left(u_1^{(2)}|_{y_2=-h} - u_1^{(1)}|_{y_2=-h}\right). \quad (1.4)$$

Здесь параметр  $\delta_1 = 1$  соответствует случаю жесткого контакта между слоем и полупространством, а  $\delta_1 = 0$  — случаю нежесткого (скользящего) контакта.

Перемещения и напряжения в формулах (1.3) и (1.4) через функции  $\chi^{(s)(j)}$  ( $s, j = 1, 2$ ) можно представить в виде

$$u_i^{(s)} = -\beta_{i1}^{(i)s}\frac{\partial^2\chi^{(i)s}}{\partial y_1\partial y_2} + \left(\beta_{i1}^{(j)s}\frac{\partial^2}{\partial y_1^2} + \beta_{i2}^{(j)s}\frac{\partial^2}{\partial y_2^2}\right)\chi^{(j)s}; \quad i, j, s = 1, 2; \quad i \neq j;$$

$$\tilde{Q}_{ij}^{(s)} = \left(\alpha_{ij}^{(12)s}\frac{\partial^2}{\partial y_1^2} + \alpha_{ij}^{(22)s}\frac{\partial^2}{\partial y_2^2}\right)\frac{\partial\chi^{(2)s}}{\partial y_{2-\delta_{ij}}} + \left(\alpha_{ij}^{(11)s}\frac{\partial^2}{\partial y_1^2} + \alpha_{ij}^{(21)s}\frac{\partial^2}{\partial y_2^2}\right)\frac{\partial\chi^{(1)s}}{\partial y_{1+\delta_{ij}}}; \quad (1.5)$$

$$i, j, s = 1, 2;$$

где в случае сжимаемых тел

$$\alpha_{jj}^{(22)s} = \tilde{\omega}_{jj11}^{(s)}\tilde{\omega}_{2222}^{(s)} - \tilde{\omega}_{jj22}^{(s)}\left(\tilde{\omega}_{1122}^{(s)} + \tilde{\omega}_{2121}^{(s)}\right); \quad \alpha_{jj}^{(12)s} = \tilde{\omega}_{jj11}^{(s)}\left(\tilde{\omega}_{1221}^{(s)} - \tilde{\rho}^{(s)}v^2\right);$$

$$\alpha_{mj}^{(21)s} = \tilde{\omega}_{mj21}^{(s)}\tilde{\omega}_{2112}^{(s)} - \tilde{\omega}_{mj12}^{(s)}\left(\tilde{\omega}_{1212}^{(s)} + \tilde{\omega}_{2211}^{(s)}\right); \quad \alpha_{mj}^{(11)s} = \tilde{\omega}_{mj21}^{(s)}\left(\tilde{\omega}_{1111}^{(s)} - \tilde{\rho}^{(s)}v^2\right);$$

$$\begin{aligned}\alpha_{jj}^{(21)s} &= \tilde{\omega}_{jj22}^s \tilde{\omega}_{2112}^s; \quad \alpha_{jj}^{(11)s} = \tilde{\omega}_{jj22}^s (\tilde{\omega}_{1111}^s - \tilde{\rho}^s v^2) - \tilde{\omega}_{jj11}^s (\tilde{\omega}_{1212}^s + \tilde{\omega}_{2211}^s); \\ \alpha_{mj}^{(22)s} &= \tilde{\omega}_{mj12}^s \tilde{\omega}_{2222}^s; \quad \alpha_{mj}^{(12)s} = \tilde{\omega}_{mj12}^s (\tilde{\omega}_{1221}^s - \tilde{\rho}^s v^2) - \tilde{\omega}_{mj21}^s (\tilde{\omega}_{1122}^s + \tilde{\omega}_{2121}^s); \\ \beta_{11}^{(1)s} &= \beta_{21}^{(2)s} = \beta^s = \tilde{\omega}_{1212}^s + \tilde{\omega}_{2211}^s; \quad \beta_{12}^{(2)s} = \tilde{\omega}_{2222}^s; \quad \beta_{22}^{(1)s} = \tilde{\omega}_{2112}^s; \\ \beta_{11}^{(2)s} &= \tilde{\omega}_{1221}^s - \tilde{\rho}^s v^2; \quad \beta_{21}^{(1)s} = \tilde{\omega}_{1111}^s - \tilde{\rho}^s v^2; \quad m, j = 1, 2;\end{aligned}$$

а в случае несжимаемых тел

$$\begin{aligned}\alpha_{22}^{(12)s} &= \tilde{q}_{22}^{s-1} (\tilde{\chi}_{1221}^s - \tilde{\rho}^s v^2); \quad \alpha_{11}^{(12)s} = \tilde{q}_{11}^s \tilde{q}_{22}^{s-1} \alpha_{22}^{(12)s}; \quad \alpha_{mj}^{(12)s} = -\tilde{\chi}_{mj21}^s \tilde{q}_{22}^{s-1}; \\ \alpha_{11}^{(22)s} &= \tilde{q}_{11}^s \tilde{q}_{22}^{s-2} \tilde{\chi}_{2222}^s + \tilde{\chi}_{1111}^s \tilde{q}_{11}^{s-1} - \tilde{q}_{22}^{s-1} (2\tilde{\chi}_{1122}^s + \tilde{\chi}_{1212}^s); \quad \alpha_{22}^{(22)s} = \tilde{q}_{11}^{s-1} \tilde{\chi}_{1212}^s; \\ \alpha_{22}^{(11)s} &= \tilde{q}_{22}^s \tilde{q}_{11}^{s-2} (\tilde{\chi}_{1111}^s - \tilde{\rho}^s v^2) + \tilde{\chi}_{2222}^s \tilde{q}_{22}^{s-1} - \tilde{q}_{11}^{s-1} (2\tilde{\chi}_{1122}^s + \tilde{\chi}_{1212}^s); \\ \alpha_{11}^{(11)s} &= -(\tilde{q}_{22}^{s-1} \tilde{\chi}_{1212}^s + \tilde{\rho}^s v^2 \tilde{q}_{11}^{s-1}); \quad \alpha_{11}^{(21)s} = \tilde{\chi}_{2112}^s \tilde{q}_{11}^{s-1}; \quad \alpha_{22}^{(21)s} = \tilde{q}_{22}^s \tilde{q}_{11}^{s-1} \alpha_{11}^{(21)s}; \\ \alpha_{mj}^{(22)s} &= \tilde{\chi}_{mj12}^s \tilde{q}_{11}^{s-1}; \quad \alpha_{mj}^{(11)s} = \tilde{\chi}_{mj21}^s \tilde{q}_{22}^{s-1}; \quad \alpha_{mj}^{(21)s} = -\tilde{\chi}_{mj12}^s \tilde{q}_{11}^{s-1}; \quad m, j = 1, 2; \\ \beta_{11}^{(1)s} &= \beta_{12}^{(2)s} = \beta^s = \tilde{q}_{11}^{s-1}; \quad \beta_{21}^{(2)s} = \beta_{21}^{(1)s} = \tilde{q}_{22}^{s-1}; \quad \beta_{11}^{(2)s} = \beta_{22}^{(1)s} = 0.\end{aligned}$$

В рассматриваемой задаче об установившейся реакции перемещения определяются с точностью до произвольной постоянной, поэтому будем в дальнейшем оперировать не с перемещениями, а со скоростями перемещений.

Таким образом, задача об установившейся реакции двухслойного сжимаемого полупространства при воздействии движущейся с постоянной скоростью нагрузки сводится к определению функций  $\chi^{(j)}$  с помощью уравнений (1.1) при граничных условиях (1.3) и (1.4). Компоненты напряженно деформированного состояния двухслойного сжимаемого полупространства определяются по формулам (1.5).

§2. Решение задачи найдем с помощью интегрального преобразования Фурье по переменной  $y_1$ . Определим решение задачи в общем виде для случаев неравных и равных корней, для различных условий сопряжения слоя и полупространства и для любой скорости движения нагрузки. Решение преобразованных уравнений (1.1) с учетом затухания на бесконечности будем искать в виде

$$\begin{aligned}\chi^{sF(j)} &= \left[ 1 - \delta_{j2}^s (1 - \delta_{\mu_1 \mu_2}^s) \right] \left\{ C_1^{s(j)} e^{k_1 k \eta_1^{s(j)} (y_2 + \delta_{2s} h)} + \delta_{1s} C_3^{s(j)} e^{-k_2 k \eta_2^{s(j)} (y_2 + \delta_{2s} h)} + \right. \\ &+ \left. \left[ 1 - \delta_{\mu_1 \mu_2}^s + \delta_{\mu_1 \mu_2}^s (y_2 + \delta_{2s} h) \right] \left( C_2^{s(j)} e^{k_2 k \eta_2^{s(j)} (y_2 + \delta_{2s} h)} + \delta_{1s} C_4^{s(j)} e^{-k_1 k \eta_1^{s(j)} (y_2 + \delta_{2s} h)} \right) \right\};\end{aligned}\tag{2.1}$$

где  $C_m^{s(j)}$  ( $j, m, s = 1, 2; m = \overline{1, 4}$ ) – постоянные интегрирования,

$$\delta_{\eta_1 \eta_2}^{\{s\}} = \begin{cases} 0, & \eta_1 \neq \eta_2 \\ 1, & \eta_1 = \eta_2 \end{cases}; \quad \delta_{j2}^{\{s\}} = \begin{cases} 0, & j = 1 \\ 1, & j = 2 \end{cases}.$$

Введем постоянные интегрирования

$$C_m^{\{s\}(1)} = C_m^{\{s\}}; \quad C_m^{\{s\}(2)} = i\gamma_m^{\{s\}} C_m^{\{s\}}; \quad C_{m+2}^{\{1\}(2)} = i\gamma_{3-m}^{\{1\}} C_{m+2}^{\{1\}}; \quad s, m = 1, 2. \quad (2.2)$$

Подставляя (2.1) и (2.2) в преобразованную систему уравнений (1.3) и (1.4), получаем систему алгебраических уравнений относительно неизвестных  $C_m^{\{s\}}$  ( $m = \overline{1, 4}$ ;  $s = 1, 2$ ). Решение данной системы можно записать следующим образом

$$C_j^{\{s\}} = \frac{iP_1^F U_{j1}^{\{s\}} + P_2^F U_{j2}^{\{s\}}}{k^2 \Delta(k)}; \quad j = \overline{1, 4}; \quad s = 1, 2; \quad (2.3)$$

где

$$\begin{aligned} U_{1m}^{\{1\}} &= (-1)^n (a_{n2} D_{3456} - a_{n3} D_{2456} + a_{n4} D_{2356}); \quad U_{2m}^{\{1\}} = (-1)^m (a_{n1} D_{3456} - a_{n3} D_{1456} + \\ &+ a_{n4} D_{1356}); \quad U_{3m}^{\{1\}} = (-1)^n (a_{n1} D_{2456} - a_{n2} D_{1456} + a_{n4} D_{1256}); \quad U_{4m}^{\{1\}} = (-1)^m (a_{n1} D_{2356} - \\ &- a_{n2} D_{1356} + a_{n3} D_{1256}); \quad U_{1m}^{\{2\}} = (-1)^n (a_{n1} D_{2346} - a_{n2} D_{1346} + a_{n3} D_{1246} - a_{n4} D_{1236}); \\ U_{2m}^{\{2\}} &= (-1)^m (a_{n1} D_{2345} - a_{n2} D_{1345} + a_{n3} D_{1245} - a_{n4} D_{1235}); \quad m, n = 1, 2; \quad m \neq n; \\ \Delta(k) &= K_{12} D_{3456} - K_{13} D_{2456} + K_{14} D_{2356} + K_{23} D_{1456} - K_{14} D_{1356} + K_{34} D_{1256}; \\ D_{ij\alpha\beta} &= N_{ij} M_{\alpha\beta} - N_{i\alpha} M_{j\beta} + N_{i\beta} M_{j\alpha} + N_{j\alpha} M_{i\beta} - N_{j\beta} M_{i\alpha} + N_{\alpha\beta} M_{ij}; \\ K_{ij} &= a_{1i} a_{2j} - a_{1j} a_{2i}; \quad N_{ij} = a_{3i} a_{4j} - a_{3j} a_{4i}; \quad M_{ij} = a_{5i} a_{6j} - a_{5j} a_{6i}; \quad i, j, \alpha, \beta = \overline{1, 6}; \\ a_{15} &= a_{16} = a_{25} = a_{26} = 0; \quad a_{11} = f_{21}^{\{1\}}; \quad a_{12} = g_{21}^{\{1\}-}; \quad a_{13} = f_{22}^{\{1\}}; \quad a_{14} = g_{22}^{\{1\}-}; \quad a_{21} = -f_{11}^{\{1\}}; \\ a_{22} &= -g_{11}^{\{1\}-}; \quad a_{23} = f_{12}^{\{1\}}; \quad a_{24} = g_{12}^{\{1\}+}; \quad a_{31} = -f_{31}^{\{1\}} e_1^{-\{1\}}; \quad a_{32} = (w_{31}^{\{1\}} - g_{31}^{\{1\}-}) e_2^{-\{1\}}; \quad a_{33} = -f_{32}^{\{1\}} e_2^{\{1\}}; \\ a_{34} &= (w_{32}^{\{1\}} - g_{32}^{\{1\}-}) e_1^{\{1\}}; \quad a_{35} = f_{31}^{\{2\}}; \quad a_{36} = g_{31}^{\{2\}-}; \quad a_{41} = a_{21} e_1^{-\{1\}}; \quad a_{42} = -(g_{11}^{\{1\}-} + w_{11}^{\{1\}}) e_2^{-\{1\}}; \\ a_{43} &= a_{23} e_2^{\{1\}}; \quad a_{44} = (g_{12}^{\{1\}+} - w_{12}^{\{1\}}) e_1^{\{1\}}; \quad a_{45} = f_{11}^{\{2\}}; \quad a_{46} = g_{11}^{\{2\}-}; \quad a_{51} = -a_{11} e_1^{-\{1\}}; \quad a_{53} = -a_{13} e_2^{\{1\}}; \\ a_{52} &= (w_{21}^{\{1\}} - g_{21}^{\{1\}-}) e_2^{-\{1\}}; \quad a_{54} = -(g_{22}^{\{1\}-} + w_{22}^{\{1\}}) e_1^{\{1\}}; \quad a_{55} = \delta_1 f_{21}^{\{2\}}; \quad a_{56} = \delta_1 g_{21}^{\{2\}-}; \\ a_{61} &= -\delta_1 f_{41}^{\{1\}} e_1^{-\{1\}}; \quad a_{62} = \delta_1 (w_{41}^{\{1\}} - g_{41}^{\{1\}+}) e_2^{-\{1\}}; \quad a_{63} = \delta_1 f_{42}^{\{1\}} e_2^{\{1\}}; \quad a_{64} = \delta_1 (g_{42}^{\{1\}-} - w_{42}^{\{1\}}) e_1^{\{1\}}; \\ a_{65} &= \delta_1 f_{41}^{\{2\}} - k(1 - \delta_1) f_{21}^{\{2\}}; \quad a_{66} = \left\{ \delta_1 b_{41}^{\{2\}} + k \left[ (1 - \delta_1) b_{21}^{\{2\}} + \delta_1 c_{41}^{\{2\}} \right] - k^2 (1 - \delta_1) c_{21}^{\{2\}} \right\}; \\ g_{mj}^{\{s\}-} &= k c_{mj}^{\{s\}} - b_{mj}^{\{s\}}; \quad g_{mj}^{\{s\}+} = k c_{mj}^{\{s\}} + b_{mj}^{\{s\}}; \quad f_{mj}^{\{s\}} = k a_{mj}^{\{s\}}; \quad w_{mj}^{\{s\}} = k d_{mj}^{\{s\}}; \quad m, j = \overline{1, 6}; \\ a_{1m}^{\{s\}} &= \gamma_m^{\{s\}} \left( \gamma_{22}^{\{s\}(1m)} + (-1)^m \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{s\}} \gamma_{22}^{\{s\}(2m)} \right); \quad a_{2m}^{\{s\}} = \gamma_{21}^{\{s\}(1m)} - (-1)^m \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{s\}} \gamma_m^{\{s\}2} \gamma_{21}^{\{s\}(2m)}; \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 a_{3m}^{(s)} &= \theta_2^{(s)(1m)} + (-1)^m \delta_{\mu_1 \mu_2}^s \zeta_{21}^{(2m)s} \gamma_m^{(s)}; \quad a_{4m}^{(s)} = \zeta_{11}^{(1m)s} - (-1)^m \delta_{\mu_1 \mu_2}^s \theta_1^{(s)(2m)} \gamma_m^{(s)}; \\
 b_{3m}^{(s)} &= \delta_{\mu_1 \mu_2}^s \left( \zeta_{21}^{(2m)s} + (-1)^m 2 \zeta_{22}^{(1m)s} \right); \quad b_{4m}^{(s)} = \delta_{\mu_1 \mu_2}^s \left( \beta_{11}^{(1)s} - 2(-1)^m \zeta_{12}^{(22)s} \gamma_m^{(s)} \right); \\
 b_{1m}^{(s)} &= \delta_{\mu_1 \mu_2}^s \left[ \gamma_m^{(s)} \left( \tau_{22}^{(1m)s} - (-1)^m \tau_{22}^{(2m)s} \right) - \gamma_{22}^{(s)(1m)} \right]; \quad c_{1m}^{(s)} = (1 - \delta_{\mu_1 \mu_2}^s) \gamma_m^{(s)} \gamma_{22}^{(s)(1m)}; \\
 b_{2m}^{(s)} &= \delta_{\mu_1 \mu_2}^s \left( \tau_{21}^{(2m)s} \gamma_m^{(s)2} + (-1)^m \tau_{21}^{(1m)s} - \gamma_m^{(s)} \gamma_{21}^{(s)(2m)} \right); \quad c_{2m}^{(s)} = (1 - \delta_{\mu_1 \mu_2}^s) \gamma_{21}^{(s)(1m)}; \\
 d_{1m}^{(s)} &= \delta_{\mu_1 \mu_2}^s h \gamma_m^{(s)} \left( \gamma_{22}^{(s)(1m)} - (-1)^m \gamma_{22}^{(s)(2m)} \right); \quad d_{2m}^{(s)} = \delta_{\mu_1 \mu_2}^s h \left( \gamma_m^{(s)2} \gamma_{21}^{(s)(2m)} + (-1)^m \gamma_{21}^{(s)(1m)} \right); \\
 d_{3m}^{(s)} &= \delta_{\mu_1 \mu_2}^s h \left( \theta_2^{(s)(1m)} - (-1)^m \gamma_m^{(s)} \zeta_{21}^{(2m)s} \right); \quad d_{4m}^{(s)} = \delta_{\mu_1 \mu_2}^s h \left( \zeta_{11}^{(1m)s} + (-1)^m \gamma_m^{(s)} \theta_1^{(s)(2m)} \right); \\
 c_{3m}^{(s)} &= (1 - \delta_{\mu_1 \mu_2}^s) \theta_2^{(s)(1m)}; \quad c_{4m}^{(s)} = (1 - \delta_{\mu_1 \mu_2}^s) \zeta_{11}^{(1m)s}; \quad \tau_{ij}^{(nm)s} = 2 \alpha_{ij}^{(2n)s} \gamma_m^{(s)}; \\
 \zeta_{ij}^{(nm)s} &= \beta_{ij}^{(n)s} \gamma_m^{(s)}; \quad \gamma_{ij}^{(s)(nm)} = \alpha_{ij}^{(s)(1n)} - \alpha_{ij}^{(s)(2n)} \gamma_m^{(s)2}; \quad \theta_j^{(s)(nm)} = \beta_{j1}^{(s)(n)} - \beta_{j2}^{(s)(n)} \gamma_m^{(s)2}; \\
 e_j^{-s} &= e^{-k \gamma_j^{(s) \Delta h_s}}; \quad e_j^{s} = e^{k \gamma_j^{(s) \Delta h_s}}; \quad \gamma_j^{(s)} = k_j \eta_j^{(s)}; \quad i, j, n, m, s = 1, 2.
 \end{aligned}$$

Трансформанты характеристик напряженно-деформированного состояния слоя и полупространства (1.5) с учетом (2.3) можно представить в виде

$$\tilde{Q}_{mj}^{F(s)} = i^{1-\delta_{mj}} \frac{i P_1^F \Gamma_{mj}^{(s)(1)} + P_2^F \Gamma_{mj}^{(s)(1)}}{\Delta(k)}; \quad \dot{u}_j^{F(s)} = v i^{1-\delta_{1j}} \frac{v(i P_1^F \Gamma_j^{(s)(1)} + P_2^F \Gamma_j^{(s)(2)})}{\Delta(k)}, \quad (2.4)$$

$$m, j, s = 1, 2;$$

где

$$\begin{aligned}
 \Gamma_{jj}^{(1)(1)} &= -k \gamma_1^{(1)} U_{11}^{(1)} \left( \gamma_{jj}^{(1)(11)} - \delta_{\mu_1 \mu_2}^{(1)} \gamma_{jj}^{(1)(21)} \right) e^{k \gamma_1^{(1)} y_2} + U_{21}^{(1)} \left\{ -\delta_{\mu_1 \mu_2}^{(1)} \left( \gamma_{jj}^{(1)(12)} + \tau_{jj}^{(22)(1)} \gamma_2^{(1)} - \right. \right. \\
 &\quad \left. \left. - \tau_{jj}^{(12)(1)} \gamma_2^{(1)} \right) + k \gamma_2^{(1)} \left[ -\left( \delta_{\mu_1 \mu_2}^{(1)} y_2 + 1 - \delta_{\mu_1 \mu_2}^{(1)} \right) \gamma_{jj}^{(1)(12)} + y_2 \delta_{\mu_1 \mu_2}^{(1)} \gamma_{jj}^{(1)(22)} \right] \right\} e^{k \gamma_2^{(1)} y_2} + \\
 &\quad + k \gamma_2^{(1)} U_{31}^{(1)} \left( \gamma_{jj}^{(1)(12)} + \delta_{\mu_1 \mu_2}^{(1)} \gamma_{jj}^{(1)(22)} \right) e^{-k \gamma_2^{(1)} y_2} + U_{41}^{(1)} \left\{ -\delta_{\mu_1 \mu_2}^{(1)} \left( \gamma_{jj}^{(1)(11)} - \tau_{jj}^{(21)(1)} \gamma_1^{(1)} - \right. \right. \\
 &\quad \left. \left. - \tau_{jj}^{(11)(1)} \gamma_1^{(1)} \right) + k \gamma_1^{(1)} \left[ \left( 1 - \delta_{\mu_1 \mu_2}^{(1)} \right) \gamma_{jj}^{(1)(11)} + \delta_{\mu_1 \mu_2}^{(1)} y_2 \left( \gamma_{jj}^{(1)(11)} - \gamma_{jj}^{(1)(21)} \right) \right] \right\} e^{-k \gamma_1^{(1)} y_2}; \\
 \Gamma_{mj}^{(1)(n)} &= -k U_{1n}^{(1)} \left( \gamma_{mj}^{(1)(11)} + \delta_{\mu_1 \mu_2}^{(1)} \gamma_1^{(1)2} \gamma_{mj}^{(1)(21)} \right) e^{k \gamma_1^{(1)} y_2} - U_{2n}^{(1)} \left\{ \delta_{\mu_1 \mu_2}^{(1)} \left( \gamma_2^{(1)} \gamma_{mj}^{(1)(22)} - \tau_{mj}^{(12)(1)} - \right. \right. \\
 &\quad \left. \left. - \tau_{mj}^{(22)(1)} \gamma_2^{(1)2} \right) + k \left[ y_2 \delta_{\mu_1 \mu_2}^{(1)} \left( \gamma_{mj}^{(1)(12)} + \gamma_2^{(1)2} \gamma_{mj}^{(1)(22)} \right) + \left( 1 - \delta_{\mu_1 \mu_2}^{(1)} \right) \gamma_{mj}^{(1)(12)} \right] \right\} e^{k \gamma_2^{(1)} y_2} - \\
 &\quad - k U_{3n}^{(1)} \left( \gamma_{mj}^{(1)(12)} - \delta_{\mu_1 \mu_2}^{(1)} \gamma_2^{(1)2} \gamma_{mj}^{(1)(22)} \right) e^{-k \gamma_2^{(1)} y_2} + U_{4n}^{(1)} \left\{ -\delta_{\mu_1 \mu_2}^{(1)} \left( \gamma_1^{(1)} \gamma_{mj}^{(1)(21)} + \tau_{mj}^{(11)(1)} - \right. \right. \\
 &\quad \left. \left. - \tau_{mj}^{(21)(1)} \gamma_1^{(1)2} \right) + k \left[ y_2 \delta_{\mu_1 \mu_2}^{(1)} \left( \gamma_1^{(1)2} \gamma_{mj}^{(1)(21)} - \gamma_{mj}^{(1)(11)} \right) - \left( 1 - \delta_{\mu_1 \mu_2}^{(1)} \right) \gamma_{mj}^{(1)(11)} \right] \right\} e^{-k \gamma_1^{(1)} y_2}; \\
 \Gamma_1^{(1)(n)} &= -k U_{1n}^{(1)} \left( \zeta_{11}^{(11)(1)} + \delta_{\mu_1 \mu_2}^{(1)} \theta_1^{(1)(21)} \right) e^{k \gamma_1^{(1)} y_2} - U_{2n}^{(1)} \left\{ \delta_{\mu_1 \mu_2}^{(1)} \left( \beta_{11}^{(1)} - 2 \zeta_{12}^{(22)(1)} \gamma_2^{(1)} \right) + \right.
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& +k \left[ \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{1\}} y_2 \left( \gamma_2^{\{1\}} \theta_1^{\{1\}(22)} + \zeta_{11}^{\{12\}\{1\}} \right) + \left( 1 - \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{1\}} \right) \zeta_{11}^{\{12\}\{1\}} \right] e^{k\gamma_2^{\{1\}} y_2} + k U_{3n}^{\{1\}} \left( \zeta_{11}^{\{12\}\{1\}} - \right. \\
& \quad \left. - \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{1\}} \gamma_2^{\{1\}} \theta_1^{\{1\}(22)} \right) e^{-k\gamma_2^{\{1\}} y_2} - U_{4n}^{\{1\}} \left\{ \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{1\}} \left( \beta_{11}^{\{1\}} + 2\zeta_{12}^{\{21\}\{1\}} \gamma_1^{\{1\}} \right) + \right. \\
& \quad \left. + k \left[ y_2 \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{1\}} \left( \gamma_1^{\{1\}} \theta_1^{\{1\}(21)} - \zeta_{11}^{\{11\}\{1\}} \right) - \left( 1 - \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{1\}} \right) \zeta_{11}^{\{11\}\{1\}} \right] \right\} e^{-k\gamma_1^{\{1\}} y_2}; \\
\Gamma_1^{\{2\}(n)} & = -k U_{1n}^{\{2\}} \left( \zeta_{11}^{\{11\}\{2\}} + \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{2\}} \gamma_1^{\{1\}} \theta_1^{\{2\}(21)} \right) e^{k\gamma_1^{\{1\}}(y_2+h)} - U_{2n}^{\{2\}} \left\{ \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{2\}} \left( \beta_{11}^{\{1\}}(2) - \right. \right. \\
& \quad \left. \left. - 2\zeta_{12}^{\{22\}\{2\}} \gamma_2^{\{1\}} \right) + k \left[ \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{2\}} \left( y_2 + h \right) \left( \zeta_{11}^{\{12\}\{2\}} + \gamma_2^{\{1\}} \theta_1^{\{2\}(22)} \right) + \left( 1 - \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{2\}} \right) \zeta_{11}^{\{12\}\{2\}} \right] \right\} e^{k\gamma_2^{\{1\}}(y_2+h)}; \\
\Gamma_2^{\{1\}(n)} & = k U_{1n}^{\{1\}} \left( \theta_2^{\{1\}(11)} - \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{1\}} \zeta_{21}^{\{21\}\{1\}} \gamma_1^{\{1\}} \right) e^{k\gamma_1^{\{1\}} y_2} + U_{2n}^{\{1\}} \left\{ -\delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{1\}} \left( 2\zeta_{22}^{\{12\}\{1\}} + \zeta_{21}^{\{22\}\{1\}} \right) + \right. \\
& \quad \left. + k \left[ \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{1\}} y_2 \left( \theta_2^{\{1\}(12)} - \zeta_{21}^{\{22\}\{1\}} \gamma_2^{\{1\}} \right) + \left( 1 - \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{1\}} \right) \theta_2^{\{1\}(12)} + \right. \right. \\
& \quad \left. \left. + \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{1\}} \zeta_{21}^{\{22\}\{1\}} \gamma_2^{\{1\}} \right] e^{-k\gamma_2^{\{1\}} y_2} + k U_{3n}^{\{1\}} \left( \theta_2^{\{1\}(12)} + \right. \right. \\
& \quad \left. \left. + \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{1\}} \left( 2\zeta_{22}^{\{11\}\{1\}} - \zeta_{21}^{\{21\}\{1\}} \right) \right) \right\} e^{-k\gamma_1^{\{1\}} y_2}; \\
\Gamma_{jj}^{\{2\}(n)} & = U_{1n}^{\{2\}} k \gamma_1^{\{2\}} \left( -\gamma_{jj}^{\{2\}(11)} + \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{2\}} \gamma_{jj}^{\{2\}(21)} \right) e^{k\gamma_1^{\{2\}}(y_2+h)} + U_{2n}^{\{2\}} \left\{ -\delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{2\}} \left[ \gamma_{jj}^{\{2\}(12)} + \gamma_2^{\{2\}} \left( \tau_{jj}^{\{22\}\{s\}} - \right. \right. \right. \\
& \quad \left. \left. \left. - \tau_{jj}^{\{12\}\{s\}} \right) \right] + k \gamma_2^{\{2\}} \left[ \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{2\}} \left( y_2 + h \right) \left( \gamma_{jj}^{\{2\}(22)} - \gamma_{jj}^{\{2\}(12)} \right) - \left( 1 - \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{2\}} \right) \gamma_{jj}^{\{2\}(12)} \right] \right\} e^{k\gamma_2^{\{2\}}(y_2+h)}; \\
\Gamma_{mj}^{\{2\}(n)} & = -k U_{1n}^{\{2\}} \left( \gamma_{mj}^{\{2\}(11)} + \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{2\}} \gamma_1^{\{2\}2} \gamma_{mj}^{\{2\}(21)} \right) e^{k\gamma_1^{\{2\}}(y_2+h)} + U_{2n}^{\{2\}} \left\{ -\delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{2\}} \left( \gamma_{mj}^{\{2\}(22)} \gamma_2^{\{2\}} - \tau_{mj}^{\{12\}\{2\}} - \right. \right. \\
& \quad \left. \left. - \tau_{mj}^{\{22\}\{2\}} \gamma_2^{\{2\}2} \right) - k \left[ \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{2\}} \left( y_2 + h \right) \left( \gamma_{mj}^{\{2\}(12)} - \gamma_2^{\{2\}2} \gamma_{mj}^{\{2\}(22)} \right) + \left( 1 - \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{2\}} \right) \gamma_{mj}^{\{2\}(12)} \right] \right\} e^{k\gamma_2^{\{2\}}(y_2+h)}; \\
\Gamma_2^{\{2\}(n)} & = k U_{1n}^{\{2\}} \left( \theta_2^{\{2\}(11)} - \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{2\}} \zeta_{21}^{\{21\}\{2\}} \gamma_1^{\{2\}} \right) e^{k\gamma_1^{\{2\}}(y_2+h)} + U_{2n}^{\{2\}} \left\{ -\delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{2\}} \left( 2\zeta_{22}^{\{12\}\{2\}} + \right. \right. \\
& \quad \left. \left. + \zeta_{21}^{\{22\}\{2\}} \right) + k \left[ \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{2\}} \left( y_2 + h \right) \left( \theta_2^{\{2\}(12)} - \zeta_{21}^{\{22\}\{2\}} \gamma_2^{\{2\}} \right) + \left( 1 - \delta_{\mu_1 \mu_2}^{\{2\}} \right) \theta_2^{\{2\}(12)} \right] \right\} e^{k\gamma_2^{\{2\}}(y_2+h)};
\end{aligned}$$

Трансформанты характеристик напряженно-деформированного состояния определяются согласно (2.4) с учетом значений корней характеристического уравнения (1.2) и условий контакта (1.5) и (1.6).

Для того, чтобы перейти в формулах (2.4) к оригиналам следует воспользоваться обратным преобразованием Фурье.

## ЛИТЕРАТУРА

- Гузь А.Н. Механика хрупкого разрушения материалов с начальными напряжениями. - Киев: Наук. думка, 1983. - 296 с.

Получено 20.02.2009г.