

С. З. БРУК

ОБОБЩЕННОЕ РЕШЕНИЕ ЗАДАЧИ ЛЭМБА
В ВЯЗКО-УПРУГОЙ ПОЛУПЛОСКОСТИ

(Представлено академиком А. Ю. Ишлинским 23 I 1970)

Для линейной изотропной вязко-упругой среды задача Лэмба и близкие ей динамические задачи изучались в (1-6). В (1, 2) рассматривается задача Лэмба для среды с диссипацией, полученное решение исследуется применительно к одному частному случаю вязкости; в (3, 4) рассматривается задача о распространении волн Рэлея с затуханием для сред со «слабой» вязкостью; в (5) решена контактная задача для частного случая вязко-упругой среды; в (6) решены различные вязко-упругие задачи, однако без исследования динамических свойств полученных решений.

Здесь излагается содержание нашей работы, посвященной задаче Лэмба для линейной изотропной среды с Больцмановским соотношением напряжение — деформация общего вида:

$$\begin{aligned}\sigma_{xx} &= P(\partial u / \partial x + \partial v / \partial y) + 2Q \partial u / \partial x, \\ \sigma_{yy} &= P(\partial u / \partial x + \partial v / \partial y) + 2Q \partial v / \partial y, \\ \sigma_{xy} &= Q(\partial u / \partial y + \partial v / \partial x),\end{aligned}\quad (1)$$

где

$$\begin{aligned}P\zeta &= \lambda\zeta - \int_{-\infty}^t \varphi(t-T)\zeta(T)dT, \quad Q\zeta = \mu\zeta - \int_{-\infty}^t \psi(t-T)\zeta(T)dT, \\ \varphi(s) &= \int_0^{+\infty} a(\tau)e^{-s/\tau}d\tau, \quad \psi(s) = \int_0^{+\infty} b(\tau)e^{-s/\tau}d\tau, \quad a(\tau) > 0, \quad b(\tau) > 0.\end{aligned}$$

Задача состоит в отыскании и исследовании решения (u, v) системы Коши

$$\partial\sigma_{xx}/\partial x + \partial\sigma_{xy}/\partial y = \rho\ddot{u}, \quad \partial\sigma_{xy}/\partial x + \partial\sigma_{yy}/\partial y = \rho\ddot{v}, \quad (2)$$

удовлетворяющего условиям

$$(u; v) = 0, \quad t < 0; \quad (3)$$

$$\sigma_{xy} = 0, \quad \sigma_{yy} = \delta(x)\delta(t), \quad y = 0. \quad (4)$$

Предложение 1. Существует, при том единственное, решение $(u; v)$ задачи (1) — (4) в классе обобщенных функций. Его можно представить в виде

$$u = \frac{\pm i}{8\pi^2\rho} \lim_{\epsilon \rightarrow +0} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\epsilon\gamma} P_2^2 d\gamma \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{(a^2 - 1/2 p_2^2) \alpha e^{i\gamma\beta_1 u} + \alpha\beta_1\beta_2 e^{i\gamma\beta_2 u}}{a^2\beta_1\beta_2 + (a^2 - 1/2 p_2^2)^2} e^{i\gamma(ax-t)} da, \quad \gamma \geqslant 0; \quad (5)$$

$$v = \frac{\pm i}{8\pi^2\rho} \lim_{\epsilon \rightarrow +0} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\epsilon\gamma} P_2^2 d\gamma \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{(a^2 - 1/2 p_2^2) \beta_1 e^{i\gamma\beta_1 u} + a^2\beta_1 e^{i\gamma\beta_2 u}}{a^2\beta_1\beta_2 + (a^2 - 1/2 p_2^2)^2} e^{i\gamma(ax-t)} da, \quad \gamma \geqslant 0;$$

$$\beta_k = \sqrt{-a^2 + p_k^2}; \quad \operatorname{Re} i\gamma\beta_k < 0; \quad p_2^2 = \rho/(\lambda + 2\mu - [\tilde{\Phi}(\gamma) + 2\tilde{\Psi}(\gamma)]),$$

$$p_2^2 = \rho/[\mu - \tilde{\Phi}(\gamma)]; \quad \tilde{z}(\gamma) = \int_0^{+\infty} z(t) e^{i\gamma t} dt.$$

Доказывается обычным путем.

Предложение 2. Решение $(u; v)$ можно представить в виде суммы волн трех видов

$$(u, v) = (u; v)^{(1)} + (u; v)^{(2)} + (u; v)^{(n)},$$

аналогичных волнам продольной, поперечной и Рэлея в упругой среде.

Доказывается переходом в комплексную плоскость a во внутренних интегралах 5 , (ср. ${}^2, {}^7$).

Следующие два предложения доказываются методом стационарной фазы

Предложение 3. Линии разрыва производных $(u; v)^{(1)}$, $(u; v)^{(2)}$ и $(u; v)^{(n)}$ (начиная с некоторого порядка) асимптотически совпадают с линиями

$$\sqrt{\rho r^2 / (\lambda + 2\mu)} - t = 0, \quad \sqrt{\rho r^2 / \mu} - t = 0, \quad \sqrt{\rho r^2 / \mu\omega} - t = 0$$

соответственно где ω — корень уравнения

$$\omega^3 - 8\omega^2 + 8(3 - 2p_1^2/p_2^2)\omega - 16(1 - p_1^2/p_2^2) = 0,$$

удовлетворяющий условию ${}^{1/2} < \operatorname{Re} \omega < 1$ и $r = \sqrt{x^2 + y^2}$.

Предложение 4. При $r \geq 1$ справедливы следующие асимптотические равенства:

$$u_{y>0}^{(1)} = \frac{1}{2\pi\rho r} \operatorname{Re} i \left\{ \frac{p_1 p_2^2 (p_1^2 x^2 - 1/2 p_2^2 r^2) xy e^{i\gamma(p_1 r - t)}}{p_1^3 x^2 y \sqrt{p_2^2 r^2 - p_1^2 x^2} + (p_1^2 x^2 - 1/2 p_2^2 r^2)^2} \left[\frac{p_1}{\gamma (\gamma p_1)_{YY}} \right]^{\eta_1} \right\}_{\gamma=\gamma^{(1)}},$$

$$v_{y>0}^{(1)} = \frac{y}{x} u_{y>0}^{(1)}; \quad \{(\gamma p_1)'_{Y=Y'}\}_{Y=Y'}^{(1)} = \frac{t}{r}; \quad \operatorname{Re} \gamma^{(1)} \geq 0;$$

$$u_{y>0}^{(2)} = \frac{1}{2\pi\rho r} \operatorname{Re} i \left\{ \frac{p_2 \sqrt{p_2^2 r^2 - p_1^2 x^2} xy^2 e^{i\gamma(p_2 r - t)}}{x^2 y \sqrt{p_2^2 x^2 - p_1^2 r^2} - i p_2 (x^2 - 1/2 r^2)^2} \left[\frac{p_2}{\gamma (\gamma p_2)_{YY}} \right]^{1/2} \right\}_{\gamma=\gamma^{(2)}},$$

$$v_{y>0}^{(2)} = \frac{x}{y} u_{y>0}^{(2)}; \quad \{(\gamma p_2)'_{Y=Y'}\}_{Y=Y'}^{(2)} = \frac{t}{r}; \quad \operatorname{Re} \gamma^{(2)} \geq 0;$$

$$u_{y=0}^{(1)} = \frac{\pm 1}{4\pi\rho x^2} \operatorname{Re} i \left\{ \frac{p_1^3 p_2^2 \sqrt{p_2^2 - p_1^2}}{(p_1^2 - 1/2 p_2^2)^3} e^{i\gamma(p_1|x|-t)} \left[\frac{p_1}{\gamma (\gamma p_1)_{YY}} \right]^{1/2} \right\}_{\gamma=\gamma_0^{(1)}}, \quad x \geq 0;$$

$$v_{y=0}^{(1)} = \frac{1}{4\pi\rho x^2} \operatorname{Re} i \left\{ -\frac{p_2^2}{p_1^2 - 1/2 p_2^2} e^{i\gamma(p_1|x|-t)} \left[\frac{p_1}{\gamma (\gamma p_1)_{YY}} \right]^{1/2} \right\}_{\gamma=\gamma_0^{(1)}},$$

$$u_{y=0}^{(2)} = \frac{\pm 1}{4\pi\rho x^2} \operatorname{Re} i \left\{ -\frac{4 \sqrt{p_2^2 - p_1^2}}{p_2} i e^{i\gamma(p_2|x|-t)} \left[\frac{p_2}{\gamma (\gamma p_2)_{YY}} \right]^{\eta_2} \right\}_{\gamma=\gamma_0^{(2)}}, \quad x \geq 0;$$

$$v_{y=0}^{(2)} = \frac{1}{4\pi\rho x^2} \operatorname{Re} i \left\{ \frac{-16(p_1^2 - p_2^2)}{p_2^2} e^{i\gamma(p_2|x|-t)} \left[\frac{p_2}{\gamma (\gamma p_2)_{YY}} \right]^{1/2} \right\}_{\gamma=\gamma_0^{(2)}},$$

$$\{(\gamma p_k)'_{Y=Y_0^{(k)}}\}_{Y=Y_0^{(k)}} = \frac{t}{|x|}; \quad \operatorname{Re} \gamma_0^{(k)} \geq 0;$$

$$u_{y>0}^{(R)} = \frac{\pm 1}{\rho \sqrt{2\pi r}} \operatorname{Re} \sum_{k=1}^2 \left\{ \frac{F_{1k} p_2^2 e^{i\gamma(p_{k+2}r-t)}}{G} \left[i \frac{-1}{(\gamma p_{k+2})_{YY}} \right]^{1/2} \right\}_{\gamma=\gamma^{(k+2)}}, \quad x \geq 0.$$

$$v_{y>0}^{(R)} = \frac{1}{\rho \sqrt{2\pi r}} \operatorname{Re} \sum_{k=1}^2 \left\{ \frac{i F_{2k} p_2^2 e^{i\gamma(p_{k+2}r-t)}}{G} \left[i \frac{-1}{(\gamma p_{k+2})_{YY}} \right]^{1/2} \right\}_{\gamma=\gamma^{(k+2)}},$$

$$p_3 = p_2 \left[\sqrt{\frac{1}{\omega} |\cos \hat{x}r|} + \sqrt{\frac{1}{\omega} - \frac{p_1^2}{p_2^2} \cos \hat{y}r} \right],$$

$$\begin{aligned}
p_4 &= p_2 \left[\sqrt{\frac{1}{\omega}} |\cos \hat{x}r| + \sqrt{\frac{1}{\omega} - 1} \cos \hat{y}r \right]; \\
\{(\gamma p_{k+2})'\}_{\gamma=\gamma^{(k+2)}} &= t/r; \quad \operatorname{Re} \gamma^{(k+2)} \geq 0 \quad (k = 1, 2); \\
F_{11} &= \left(\frac{1}{\omega} - \frac{1}{2} \right) \sqrt{\frac{1}{\omega}}, \quad F_{12} = - \sqrt{\frac{1}{\omega} - \frac{p_1^2}{p_2^2}} \sqrt{\frac{1}{\omega} - 1} \sqrt{\frac{1}{\omega}}, \\
F_{21} &= \left(\frac{1}{\omega} - \frac{1}{2} \right) \sqrt{\frac{1}{\omega} - \frac{p_1^2}{p_2^2}}, \quad F_{22} = \frac{1}{\omega} \sqrt{\frac{1}{\omega} - \frac{p_1^2}{p_2^2}}; \\
G &= \left[-2 \sqrt{\frac{1}{\omega} - \frac{p_1^2}{p_2^2}} \sqrt{\frac{1}{\omega} - 1} + \frac{1}{\omega} \left(-\frac{2}{\omega} + 1 + \frac{p_1^2}{p_2^2} \right) \right] \left(\sqrt{\frac{1}{\omega} - \frac{p_1^2}{p_2^2}} \times \right. \\
&\quad \left. \times \sqrt{\frac{1}{\omega} - 1} \right) + 4 \left(\frac{1}{\omega} - \frac{1}{2} \right) \left[\sqrt{\frac{1}{\omega}} \right]; \\
\omega^3 - 8\omega^2 + 8(3 - 2p_1^2/p_2^2)\omega - 16(1 - p_1^2/p_2^2) &= 0, \quad \frac{1}{2} < \operatorname{Re} \omega < 1; \\
\operatorname{Re} i\gamma p_1 &\leq 0, \quad \operatorname{Re} i\gamma p_2 \leq 0, \quad \operatorname{Re} \{-\gamma \sqrt{p_2^2 x^2 - p_1^2 r^2}\} \leq 0, \\
\operatorname{Re} i\gamma \sqrt{p_2^2 r^2 - p_1^2 x^2} &\leq 0; \\
\operatorname{Im} \left[\frac{p_k}{\gamma} \frac{1}{(\gamma p_k)''_{\gamma\gamma}} \right]^{1/2} &\geq 0 \quad (k = 1, 2); \\
\operatorname{Re} i\gamma p_2 \sqrt{1/\omega} &\leq 0; \quad \operatorname{Re} \{-\gamma p_2 \sqrt{1/\omega - p_1^2/p_2^2}\} \leq 0; \quad \operatorname{Re} \{-\gamma p_2 \sqrt{1/\omega - 1}\} \leq 0; \\
\operatorname{Im} [-1/i(\gamma p_{k+2})''_{\gamma\gamma}]^{1/2} &\geq 0 \quad (k = 1, 2).
\end{aligned}$$

В частности, для случая $\varphi(s) = \frac{\lambda}{\tau} e^{-s/\tau}$ и $\psi(s) = \frac{\mu}{\tau} e^{-s/\tau}$:

$$\begin{aligned}
\dot{u}_{y=0}^{(1)} &= \mp \frac{n^{3/2} \sqrt{1-n} e^{-t/2\tau}}{4\pi\rho |x|^2 (n-1/2)^3} \left(\operatorname{ch} \frac{\sqrt{k^{(1)}}}{2\tau} + \frac{t}{\sqrt{k^{(1)}}} \operatorname{sh} \frac{\sqrt{k^{(1)}}}{2\tau} \right), \quad x \geq 0; \\
\dot{v}_{y=0}^{(1)} &= \frac{e^{-t/2\tau}}{4\pi\rho |x|^2 (n-1/2)} \left(\operatorname{ch} \frac{\sqrt{k^{(1)}}}{2\tau} + \frac{t}{\sqrt{k^{(1)}}} \operatorname{sh} \frac{\sqrt{k^{(1)}}}{2\tau} \right); \\
\dot{u}_{y=0}^{(2)} &= 0; \quad \dot{v}_{y=0}^{(2)} = \frac{4(n-1)e^{-t/2\tau}}{\pi\rho |x|^2} \left(\operatorname{ch} \frac{\sqrt{k^{(2)}}}{2\tau} + \frac{t}{\sqrt{k^{(2)}}} \operatorname{sh} \frac{\sqrt{k^{(2)}}}{2\tau} \right); \\
u_{y=0}^{(R)} &= \frac{\pm F_1 e^{-t/2\tau}}{2\mu \sqrt{\pi\tau G}} \frac{\left(2t^2 - \frac{\rho x^2}{\mu\omega} \right) \operatorname{ch} \frac{\sqrt{k^{(R)}}}{2\tau} - 2t \sqrt{k^{(R)}} \operatorname{sh} \frac{\sqrt{k^{(R)}}}{2\tau}}{\sqrt{\rho x^2/\mu\omega} \sqrt[4]{(k^{(R)})^3}}, \quad x \geq 0; \\
v_{y=0}^{(R)} &= \frac{-F_2 e^{-t/2\tau}}{2\mu \sqrt{\pi\tau G}} \frac{2t \sqrt{k^{(R)}} \operatorname{ch} \frac{\sqrt{k^{(R)}}}{2\tau} + \left(2t^2 - \frac{\rho x^2}{\mu\omega} \right) \operatorname{sh} \frac{\sqrt{k^{(R)}}}{2\tau}}{\sqrt{\rho x^2/\mu\omega} \sqrt[4]{(k^{(R)})^3}}; \\
F_1 &= F_{11} + F_{12}, \quad F_2 = F_{21} + F_{22}; \quad n = \mu / (\lambda + 2\mu); \\
k^{(1)} &= t^2 - \rho x^2 / (\lambda + 2\mu), \quad k^{(2)} = t^2 - \rho x^2 / \mu, \\
k^{(R)} &= t^2 - \rho x^2 / \mu\omega; \quad \omega = [(0.87 + 1.12\nu) / (1 + \nu)]^2; \quad \nu = \frac{1}{2}\lambda / (\lambda + \mu).
\end{aligned}$$

Московский инженерно-строительный институт
им. В. В. Куйбышева

Поступило
15 I 1970

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- ¹ N. Ricker, Bull. Seis. Soc. Am., **33**, 197 (1943). ² M. Newlands, J. Acous. Soc. Am., **26**, № 3 (1954). ³ F. P. S., I. Hely, J. Appl. Phys. Am., **28**, № 11 (1957).
- ⁴ И. А. Викторов, Акустич. журн., **10**, № 1 (1964). ⁵ Л. А. Галин, А. А. Шматкова, ПММ, **32**, в. 3 (1970). ⁶ K. Valanis, Eng. Res. Report. Am., № 48, 1966; № 51, 53, 55, 57, 59 (1967); № 65, 69 (1968). ⁷ Г. И. Петрашень, Г. И. Марчук, К. И. Огурцов, Уч. зап. Ленингр. унив., № 21 (1950).