

УДК 539.3

ВОЛНЫ РЕЛЕЯ В ИЗОТРОПНОЙ РЕГУЛЯРНОЙ  
СЛОИСТОЙ СРЕДЕ

В. Г. Савин, Н. А. Шульга

В точной постановке решена задача о распространении поверхностных волн Релея в регулярном слоистом полупространстве. Исследована зависимость фазовой скорости от параметров упругости среды. Приведена оценка применимости приближенного решения по теории приведенных модулей.

Приближенное исследование поверхностных волн Релея в изотропной регулярной слоистой полуплоскости можно провести на континуальной трансверсально-изотропной модели [1—6], эквивалентной в определенном смысле слоистой среде. Другой способ, основанный на приближенных дифференциально-разностных уравнениях [1, 2], изложен в работе [4]. Общим недостатком этих методов является то, что они справедливы лишь для очень длинных (по сравнению с толщиной слоев) волн. Ниже приводится точное решение задачи о поверхностных волнах Релея в изотропной регулярной слоистой среде.

Пусть изотропная полуплоскость  $-\infty < x < +\infty$ ,  $z \geq 0$  представляет собой попеременно чередующиеся слои двух типов толщины  $h_1$  и  $h_2$  с модулями упругости  $\lambda_1, \mu_1$  и  $\lambda_2, \mu_2$ , плотностями  $\rho_1$  и  $\rho_2$  соответственно. Потенциалы волн растяжения — сжатия  $\Phi(x, z, t)$  и сдвига  $\Psi(x, z, t)$  поверхностной волны Релея представляются [7] в виде  $\Phi(z) \exp(ikx - i\omega t)$  и  $\Psi(z) \exp \cdot (ikx - i\omega t)$ . При этом амплитуды  $\Phi(z)$  и  $\Psi(z)$  должны удовлетворять уравнениям

$$(1) \quad \Phi'' + \Omega_p^2 \Phi = 0, \quad \Psi'' + \Omega_s^2 \Psi = 0,$$

условиям непрерывности амплитуд перемещений и напряжений

$$(2) \quad u(z) = k\Phi + \Psi', \quad w(z) = \Phi' + k\Psi,$$

$$\sigma_{zz}(z) = \mu(2k^2 - k_s^2)\Phi + 2\mu k\Psi',$$

$$\sigma_{zx}(z) = 2\mu_h \Phi' + \mu(2k^2 - k_s^2)\Psi,$$

на границах  $z = z_j$  раздела слоев, граничным условиям на свободной поверхности  $z = 0$

$$(3) \quad (2k^2 - k_{s,1}^2)\Phi(0) + 2k\Psi'(0) = 0,$$

$$2k\Phi'(0) + (2k^2 - k_{s,1}^2)\Psi(0) = 0.$$

и условиям затухания при  $z \rightarrow +\infty$ .

В соотношениях (1) — (3) постоянные  $\lambda, \mu, k_p = \omega / c_p$ ,

$$k_s = \omega / c_s, \quad c_p = \sqrt{(\lambda + 2\mu) / \rho}, \quad c_s = \sqrt{\mu / \rho},$$

$$\Omega_p^2 = k_p^2 - k^2,$$



$\Omega_s^2 = k_s^2 - k^2$  имеют индексы «1» или «2» в зависимости от того, к какому из двух слоев они относятся.

Общее решение уравнений (1), позволяющее удовлетворить условиям (2) и (3), представим в виде

$$\Phi(z) = A_{2n-1} \sin \Omega_{p1}(z-nh+h_2) + B_{2n-1} \cos \Omega_{p1}(z-nh+h_2),$$

$$\Psi(z) = C_{2n-1} \sin \Omega_{s1}(z-nh+h_2) + D_{2n-1} \cos \Omega_{s1}(z-nh+h_2),$$

$$nh-h < z < nh-h_2;$$

$$\Phi(z) = A_{2n} \sin \Omega_{p2}(z-nh) + B_{2n} \cos \Omega_{p2}(z-nh),$$

$$\Psi(z) = C_{2n} \sin \Omega_{s2}(z-nh) + D_{2n} \cos \Omega_{s2}(z-nh),$$

$$-nh-h_2 < z < nh; \quad h = h_1 + h_2, \quad n = 1, 2, \dots$$

Для определения постоянных интегрирования  $A_n, B_n, C_n$  и  $D_n$  из граничных условий (3) и условий сопряжения (2) мы получаем следующую бесконечную систему алгебраических уравнений:

$$(4) \quad R_0 X_1 = 0, \quad X_{2n-1} - R_1 S_2 X_{2n} = 0,$$

$$X_{2n} - R_2 S_1 X_{2n+1} = 0,$$

где введены вектора  $X_j = [B_j, C_j, A_j, D_j]^T$  и матрицы

$$R_1 = \begin{bmatrix} M_1^{-1} M_2 & 0 \\ 0 & N_1^{-1} N_2 \end{bmatrix}; \quad R_2 = \begin{bmatrix} M_2^{-1} M_1 & 0 \\ 0 & N_2^{-1} N_1 \end{bmatrix}.$$

$$M_j = \{m_{rs,j}\} \equiv \begin{bmatrix} k_{pj} & \Omega_{sj} \\ -kk_{pj}\lambda_j - (\lambda_j + 2\mu_j)\Omega_{pj} & [-k\lambda_j + (\lambda_j + 2\mu_j)k_{sj}]\Omega_{sj} \end{bmatrix}.$$

$$N_j = \{n_{rs,j}\} \equiv \begin{bmatrix} \Omega_{pj} & k_{sj} \\ \mu_j(k+k_{pj})\Omega_{pj} & \mu_j(kk_{sj} - \Omega_{sj}^2) \end{bmatrix}.$$

$$R_0 = \begin{bmatrix} m_{21,1} \cos h_1 \Omega_{p1} & m_{22,1} \cos h_1 \Omega_{s1} & -m_{21,1} \sin h_1 \Omega_{p1} & m_{22,1} \sin h_1 \Omega_{s1} \\ n_{21,1} \sin h_1 \Omega_{p1} & -n_{22,1} \sin h_1 \Omega_{s1} & n_{21,1} \cos h_1 \Omega_{p1} & n_{22,1} \cos h_1 \Omega_{s1} \end{bmatrix}.$$

$$S_j = \begin{bmatrix} \cos h_j \Omega_{pj} & 0 & -\sin h_j \Omega_{pj} & 0 \\ 0 & \cos h_j \Omega_{sj} & 0 & \sin h_j \Omega_{sj} \\ \sin n h_j \Omega_{pj} & 0 & \cos h_j \Omega_{pj} & 0 \\ 0 & -\sin h_j \Omega_{sj} & 0 & \cos h_j \Omega_{sj} \end{bmatrix}.$$

Все уравнения системы (4), за исключением первого, будут удовлетворены, если положить [8]

$$X_{2n-1} = \chi^n R_1 S_2 X, \quad X_{2n} = \chi^n X, \quad n = 1, 2, \dots$$

и постоянную  $\chi \neq 0$  и вектор  $X = [B, C, A, D]^T$  определить из однородной системы

$$(5) \quad \left( R_2 S_1 R_1 S_2 - \frac{1}{\chi} E \right) X = 0.$$

Здесь  $E$  — единичная матрица.

Корни характеристического уравнения системы (5) следующие:

$$\chi_{1,3} = b_1 \pm \sqrt{b_1^2 - 1}; \quad \chi_{2,4} = b_2 \pm \sqrt{b_2^2 - 1},$$

причем

$$4b_{1,2} = k_1 \pm \sqrt{k_1^2 - 4k_2 + 8}, \quad k_1 = a_{11} + a_{22} + a_{33} + a_{44},$$

$$k_2 = a_{11}a_{22} - a_{12}a_{21} + a_{11}a_{33} - a_{13}a_{31} + a_{11}a_{44} - \\ - a_{14}a_{41} + a_{22}a_{33} - a_{23}a_{32} + a_{22}a_{44} - a_{24}a_{42} + a_{33}a_{44} - a_{34}a_{43},$$



и матрица

$$\{a_{rs}\} \equiv R_2 S_1 R_1 S_2.$$

Каждому из неравных между собой характеристических чисел соответствует линейно независимый собственный вектор

$$Y_j = [b_j, C_j, a_j, d_j]^T.$$

Пусть  $\chi_1$  и  $\chi_2$  действительны и  $|\chi_1| < 1$ ,  $|\chi_2| < 1$  (тогда  $|\chi_3| > 1$ ,  $|\chi_4| > 1$ ). В этом случае условия затухания при  $z \rightarrow +\infty$  будут выполнены, если векторы  $X_j$  представить в виде

$$X_{2n-1} = R_1 S_2 (T_1 \chi_1^n Y_1 + T_2 \chi_2^n Y_2),$$

$$X_{2n} = T_1 \chi_1^n Y_1 + T_2 \chi_2^n Y_2.$$

Произвольные постоянные  $T_1$  и  $T_2$  следует определять из первого уравнения системы (4)

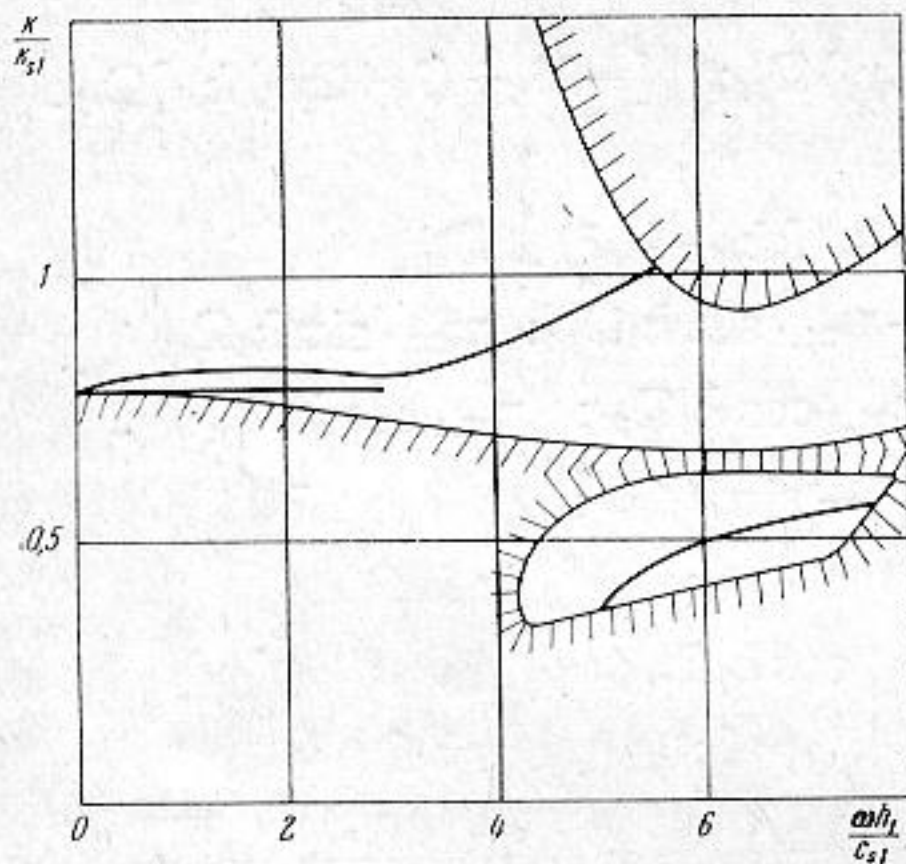
$$R_0 R_1 S_2 (T_1 \chi_1 Y_1 + T_2 \chi_2 Y_2) = 0.$$

Эта система разрешима при условии

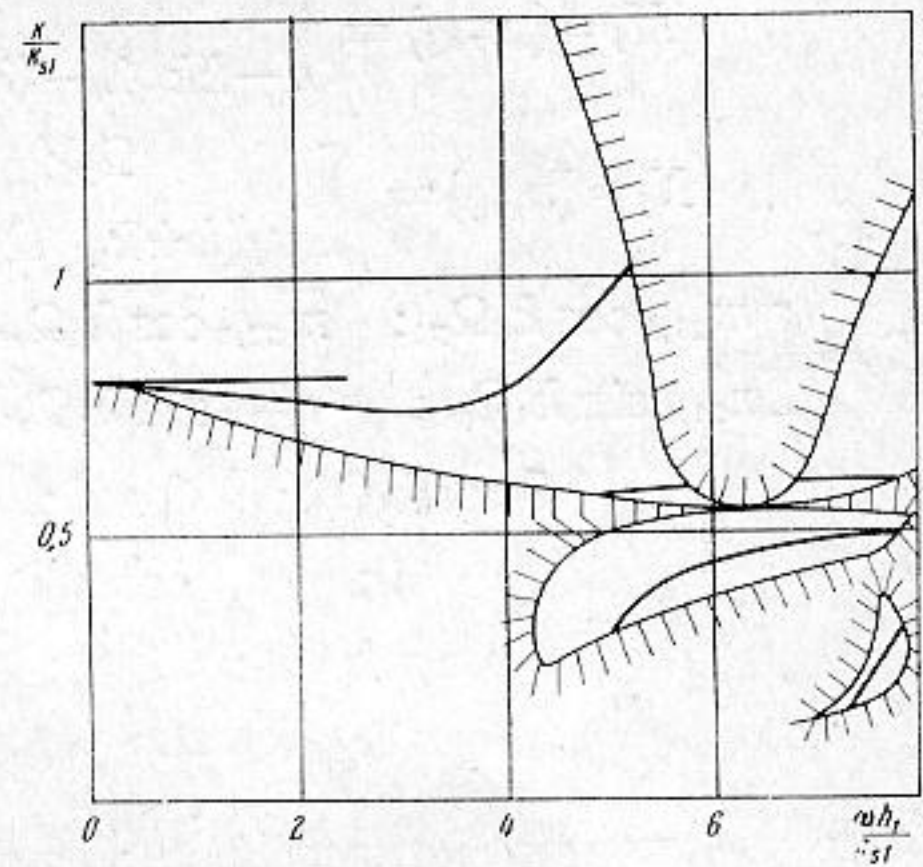
$$(6) \quad \det \{R_0 R_1 S_2 Y_1; R_0 R_1 S_2 Y_2\} = 0,$$

которое является дисперсионным уравнением для определения фазовых скоростей волн Релея.

Численный анализ изменения фазовой скорости с частотой при различных отношениях  $\mu_2 / \mu_1$ ;  $\rho_2 / \rho_1$ ,  $h_2 / h_1$  был проведен на БЭСМ-4. Характер-



Фиг. 1



Фиг. 2

ные зависимости безразмерного волнового числа  $k/k_{s1}$  от параметра  $\omega h_1 / c_{s1}$  приведены на фиг. 1 (при  $\mu_2 / \mu_1 = 10$ ;  $\rho_2 / \rho_1 = 0,5$ ,  $h_2 / h_1 = 3/7$ ) и фиг. 2 (при  $\mu_2 / \mu_1 = 30$ ;  $\rho_2 / \rho_1 = 0,5$ ;  $h_2 / h_1 = 3/7$ ). Штриховкой отмечены зоны, в которых не выполняется условие существования поверхностной волны Релея. Приведенные расчеты показывают, что волны Релея в слоистом полупространстве диспергируют, трансверсально-изотропная модель этого не отражает. Существуют зоны частот, в которых решений не может быть.

Поверхностные волны имеют кусочно-непрерывный спектр. С уменьшением длины волны, когда она становится соизмеримой с периодом структуры  $\omega h_1 / c_{s1} \geq 5$  существуют частоты, при которых волны Релея имеют несколько скоростей распространения.

Результаты точного решения сравнивались с приближенным, когда слоистая среда моделировалась трансверсально-изотропной с приведенными параметрами [5]. Числовые результаты для приведенной среды изоб-



ражены на фигурах прямыми линиями. Хорошее совпадение (не превышающее 5%) между точной и приближенной теорией имеет место только в случае длинных волн. Для выбранных выше числовых значений параметров это будет при  $\omega h_1 / c_{s1} \leq 0,3$ .

#### ЛИТЕРАТУРА

1. В. В. Болотин. Прочность, устойчивость и колебания многослойных пластин. Сб. Расчеты на прочность. М., «Машиностроение», 1965, 11, 31–62.
2. В. В. Болотин. Об изгибе плит, состоящих из большого числа слоев. Изв. АН СССР, Механика и маш., 1964, 1, 61–66.
3. Л. М. Бреховских. Волны в слоистых средах. М., Изд-во АН СССР, 1957.
4. Ю. Н. Новичков. Поверхностные волны в слоистой упругой среде. Тр. МЭИ. Динамика и прочность машин, 1972, 101, 129–136.
5. Л. П. Хорошун. Зависимость между напряжениями и деформациями в слоистых средах. Прикладная механика, 1966, 2, 2, 14–19.
6. К. Т. Сан, Дж. Д. Ахенбах, Г. Герман. Континуальная теория слоистой среды. Тр. амер. об-ва инж.-механиков, Прикладная механика, М., «Мир», 1968, 35, 38–47.
7. И. Н. Снеддон, Д. С. Берри. Классическая теория упругости, М., Физматгиз, 1961.
8. М. О. Шульга. Про розв'язок задач механіки для періодичних структур. ДАН УРСР, серія А, 1971, 11, 1055–1058.

Институт механики  
Академии наук УССР

Поступила  
19 ноября 1973 г.