

1. Бурмистров Е. Ф. Изгиб тонкой изотропной плиты с отверстием общего вида с учетом температурных напряжений.— В кн.: Концентрация напряжений.— Киев: Наук. думка, 1965, вып. 1, с. 53—58.
2. Гузь О. М. Про наближений метод визначення концентрації напружень навколо криволінійних отворів в оболонках.— Прикл. механіка, 1962, 8, № 6, с. 605—612.
3. Пелех Б. Л., Полевой Б. Н. Концентрация температурных напряжений возле криволинейных отверстий в трансверсально-изотропных пластинках, слабо сопротивляющихся сдвигу.— Тепловые напряжения в элементах конструкций, 1975, вып. 15, с. 129—135.
4. Пелех Б. Л., Польовий Б. М. Узагальнені рівняння температурного згину пластин з урахуванням трансверсальних механічних характеристик та їх застосування в задачах концентрації напружень.— Доп. АН УРСР. Сер. А, 1977, № 1, с. 36—40.
5. Полевой Б. Н. Влияние межслоевой податливости на концентрацию температурных напряжений в трансверсально-изотропной пластинке, ослабленной квадратным отверстием.— В кн.: Композиционные материалы и новые конструкции. Киев: Наук. думка, 1977, с. 39—46.

Институт прикладных проблем механики  
и математики АН УССР

Поступила в редколлегию  
18.03.78

УДК 534.1 : 531.221.3

Л. М. Зорий, И. И. Теребушко

**О ПРИМЕНЕНИИ МЕТОДА ХАРАКТЕРИСТИЧЕСКИХ РЯДОВ  
К КАЧЕСТВЕННОМУ ИССЛЕДОВАНИЮ ДИНАМИКИ  
УПРУГИХ ТРУБОПРОВОДОВ**

Изучение малых колебаний и устойчивости равновесия упругого прямолинейного трубопровода с упруго закрепленными концами сводится, как известно [4], к следующей обобщенной задаче на собственные значения:

$$\begin{aligned} f^{IV}(x) + v^2 f''(x) + 2v\lambda f'(x) + (1 + \kappa)\lambda^2 f(x) &= 0; \\ f'(0) - \psi_0 f''(0) &= 0; \quad f''(1) + \psi_1 f'(1) &= 0; \\ f'''(0) + \kappa_0 f(0) &= 0; \quad f'''(1) - \kappa_1 f(1) &= 0. \end{aligned} \quad (1)$$

Здесь  $v = ul \sqrt{\frac{\rho}{EI}}$ ;  $u$  — скорость потока жидкости ( $v > 0$  при направлении протекания от левого конца трубопровода к правому);  $l$ ,  $EI$  — соответственно длина и изгибная жесткость трубопровода;  $\kappa = \frac{m}{\rho}$  — отношение линейных плотностей трубопровода и потока;  $0 \leq \psi_i \leq \infty$ ,  $0 \leq \kappa_i \leq \infty$  ( $i = 0, 1$ ) — параметры упругости закрепления, причем индекс «0» отвечает левому, а «1» — правому концам;  $\lambda$  — характеристический показатель.

Построим согласно работам [2, 3] характеристический ряд задачи (1):

$$R(\lambda) = \sum_{n=0}^{\infty} A_n(v, \kappa, \kappa_0, \kappa_1, \psi_0, \psi_1) \lambda^n. \quad (2)$$

Для этого оказывается удобным преобразовать формулы (15), (16) работы [3] к следующему виду:

$$\begin{aligned} F_0 &= 1 + \sum_{n=1}^{\infty} \alpha_{2n} \lambda^{2n} + \sum_{n=0}^{\infty} \alpha_{2n+1} \lambda^{2n+1}; \\ F_2 &= \sum_{n=0}^{\infty} (\beta_{2n} \lambda^{2n} + \beta_{2n+1} \lambda^{2n+1}); \\ F_4 &= \sum_{n=0}^{\infty} \gamma_{2n} \lambda^{2n}, \end{aligned} \quad (3)$$

где

$$\alpha_{2n} = 2^{2n-1} \sum_{i=0}^n (C_{n-1}^{n-1-i} + C_n^{n-i}) v^{2(n-i)} (1 + \kappa)^i \varphi_{2n-i, 6n-2i};$$

$$\alpha_{2n+1} = 2^{2n+1} \sum_{i=0}^n C_n^{n-i} v^{2(n-i)+1} (1 + \kappa)^i \varphi_{2n,6n+3-2i};$$

$$\beta_{2n} = 2^{2n} \sum_{i=0}^n C_n^i v^{2(n-i)} (1 + \kappa)^i \varphi_{2n,6n+2-2i}; \quad (4)$$

$$\beta_{2n+1} = 2^{2n+1} \sum_{i=0}^n C_n^i v^{2(n-i)+1} (1 + \kappa)^i \varphi_{2n+1,6n+5-2i};$$

$$\gamma_{2n} = 2^{2n+1} \sum_{i=0}^n C_n^i v^{2(n-i)} (1 + \kappa)^i \varphi_{2n+1,6n+4-2i};$$

$$\varphi_{i,j} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k C_{k+m}^k v^{2k} x^{2k+j}}{(2k+j)!} . \quad (5)$$

Учитывая равенства (2)—(4), определяем последовательно коэффициенты характеристического ряда (2):

$$A_0 = (\kappa_0 \psi_0 + \kappa_1 \psi_1) + (\kappa_0 \psi_1 + \kappa_1 \psi_0) \beta_0'' + \psi_0 \psi_1 (\kappa_0 + \kappa_1) \beta_0' +$$

$$+ \kappa_0 \kappa_1 \gamma_0'' + \kappa_0 \kappa_1 (\psi_0 + \psi_1) \gamma_0' + \kappa_0 \kappa_1 \psi_0 \psi_1 \gamma_0;$$

$$A_1 = (\kappa_0 - \kappa_1) \alpha_1' + (\kappa_0 \psi_0 - \kappa_1 \psi_1) \alpha_1 + (\kappa_0 \psi_1 - \kappa_1 \psi_0) \beta_1'' +$$

$$+ \psi_0 \psi_1 (\kappa_0 - \kappa_1) \beta_1',$$

$$\dots \dots \dots$$

Рассмотрим теперь некоторые частные случаи.

1. При упругом защемлении концов трубопровода ( $\kappa_0 = \kappa_1 = \infty$ ) характеристическое уравнение рассматриваемой задачи имеет вид

$$[F_4'' + (\psi_0 + \psi_1) F_4' + \psi_0 \psi_1 F_4]_{x=1} = 0. \quad (7)$$

Отсюда при  $\psi_0 = \infty$  и  $\psi_1 = 0$  приходим к уравнению

$$[F_4']_{x=1} = 0,$$

отвечающему случаю, когда один конец трубопровода жестко защемлен, а другой — шарнирно оперт.

Как видно из формул (3)—(5), функция  $F_4$  и, следовательно, ее производные по переменной  $x$  зависят четным образом от параметра скорости потока  $v$ . Таким образом, изменение направления протекания жидкости на противоположное ( $v < 0$ ) при рассматриваемой постановке задачи не влияет на динамические характеристики, определяемые уравнением (7) (частоты колебаний, критические скорости, формы колебаний и др.) при любых значениях параметров  $\kappa$ ,  $\psi_0$  и  $\psi_1$ . Этот вывод (очевидный при симметрическом защемлении) имеет место и при  $\psi_0 \neq \psi_1$  (несимметрическое защемление концов), в том числе для отмеченного выше случая\*.

Данный вывод не имеет места, если допустить поперечные перемещения одного или обоих концов. Однако по мере увеличения жесткости опор на указанных перемещениях ( $\kappa_0 \rightarrow \infty$ ,  $\kappa_1 \rightarrow \infty$ ) изменение направления потока на противоположное будет все меньше влиять на динамические характеристики трубопровода.

2. При малых значениях параметра  $v$  из формулы (4)—(6), сохраняя в рядах (5) только первые члены, получаем

$$A_1 \approx 2v (\kappa_0 - \kappa_1) \left[ \frac{1}{2!} + \frac{\psi_0 \psi_1}{4!} + \frac{1}{3!} (\psi_0 + \psi_1) \right]. \quad (8)$$

Согласно обобщенному критерию Гурвица [5], при  $A_1 < 0$  прямолинейная форма равновесия трубопровода является неустойчивой. Следовательно

\* Для задач обтекания прямоугольных пластинок и цилиндрических оболочек сверхзвуковым потоком аналогичный вывод был получен ранее [1].

но, при  $\kappa_0 > \kappa_1$ , как видно из формулы (8), трубопровод неустойчив при протекании потока от правого конца к левому ( $v < 0$ ), а при  $\kappa_0 < \kappa_1$  — при протекании потока от левого конца к правому ( $v > 0$ ).

Случай  $\kappa_0 = \kappa_1 = \tilde{\kappa}$ , когда приближенное значение (8) дает  $A_1 \approx 0$ , рассмотрим более подробно. Представив коэффициент  $A_1$  в замкнутой форме, получим

$$A_1 = \frac{2\tilde{\kappa}}{v} \left\{ (\psi_0 - \psi_1) \left[ 1 - \frac{3}{2} \frac{\sin v}{v} + \frac{\cos v}{2} \right] \right\}.$$

Так как выражение в квадратных скобках при  $v \neq 0$  положительно, то можно сделать вывод, что при  $\psi_0 > \psi_1$  трубопровод неустойчив, если  $v < 0$ ; при  $\psi_0 < \psi_1$  — если  $v > 0$ .

Объединяя все рассмотренные в п. 2 случаи, приходим к следующему выводу: при сколь угодно малой скорости потока прямолинейная форма трубопровода оказывается неустойчивой, если поток направлен от конца, в определенном смысле закрепленного менее жестко, чем другой конец (закрепленный более жестко).

В заключение отметим, что при учете внешнего трения последний вывод не имеет места, поскольку коэффициент  $\tilde{A}_1$  характеристического ряда имеет вид

$$\begin{aligned} \tilde{A}_1 = A_1 + b(1 + \kappa) & \left[ (\psi_0 + \psi_1) + \frac{2}{3!} (\kappa_0 + \kappa_1) + \frac{2}{4!} (\kappa_0 \psi_0 + \kappa_1 \psi_1) + \right. \\ & + \frac{1}{3!} (\kappa_0 \psi_1 + \kappa_1 \psi_0) + \frac{8}{6!} \kappa_0 \kappa_1 + \frac{2}{4!} \psi_0 \psi_1 + \frac{8}{7!} \kappa_0 \kappa_1 (\psi_0 + \psi_1) + \\ & \left. + \frac{4}{5!} \psi_0 \psi_1 (\kappa_0 + \kappa_1) + \frac{1}{7!} \kappa_0 \kappa_1 \psi_0 \psi_1 \right] \end{aligned}$$

и, следовательно, является положительным при достаточно малых значениях параметра  $v$ . Тем не менее при достаточно малом трении критическое значение скорости потока в случаях, отмеченных в данном выводе, будет небольшим. Действительно, если  $\tilde{v}$  — наименьшее значение, при котором  $\tilde{A}_1$  меняет знак, то, очевидно,  $v_{кр} < \tilde{v}$ .

1. Бердник Я. С., Зорій Л. М. Один спосіб якісного дослідження коливальності систем з розподіленими параметрами. — Доп. АН УРСР. Сер. А, 1973, № 7, с. 621—623.
2. Зорій Л. М. До теорії стійкості систем з розподіленими параметрами. — Доп. АН УРСР. Сер. А, 1968, № 11, с. 992—995.
3. Зорій Л. М. Про одне зображення характеристичних рівнянь деяких крайових задач з розподіленими параметрами. — Доп. АН УРСР. Сер. А, 1968, № 12, с. 1072—1075.
4. Немат-Нассер, Прасад, Герман. Дестабилизирующее влияние сил, зависящих от скорости, в неконсервативных непрерывных системах. — Ракет. техника и космонавтика, 1966, № 7, с. 160—165.
5. Чеботарев Н. Г., Мейман Н. С. Проблема Рауса—Гурвица для полиномов и целых функций. — М.; Л.: Изд-во АН СССР, 1949. — 328 с.

Институт прикладных проблем  
механики и математики АН УССР

Поступила в редколлегию  
19.07.78