

Для доказательства неравенства $S_1 > S_2$ достаточно показать, что $S_{11} > S_{22}$, ибо S_0 одинаковое (общее) для S_1 и S_2 . Как видно из рис. 1,

$$S_{11} = \int_{x_{a1}}^{x_{a2}} y(x) dx = y(x_{a2})(x_{a2} - x_{a1}) + \Delta S_{11},$$

$$S_{22} = \int_{x_{b1}}^{x_{b2}} y(x) dx = y(x_{b2})(x_{b2} - x_{b1}) - \Delta S_{22}.$$

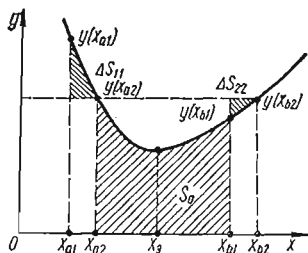


Рис. 1

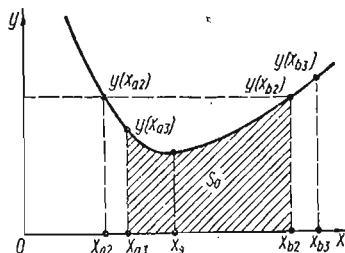


Рис. 2

Из условий теоремы $y(x_{a2}) = y(x_{b2})$. Очевидно, что $x_{a2} - x_{a1} = x_{b2} - x_{b1}$. Отсюда при любых значениях $\Delta S_{11} > 0$ и $\Delta S_{22} > 0$ можно утверждать, что $S_{11} > S_{22}$.

Утверждение, что

$$S_2 = \int_{x_{a2}}^{x_{b2}} y(x) dx < S_3 = \int_{x_{a3}}^{x_{b3}} y(x) dx$$

при условии $x_{b2} - x_{a2} = x_{b3} - x_{a3} = \text{const}$ (рис. 2), доказывается аналогично. Таким образом, минимальное значение интеграла S_I для $x_{bi} - x_{ai} = \text{const}$ существует при значениях x_{ai} и x_{bi} , для которых $y(x_{ai}) = y(x_{bi})$. Аналогично можно доказать приведенную теорему для функции $y(x)$, имеющей один максимум в рассматриваемом интервале. Оптимальной настройкой будет координата $x_{0i} = 0,5(x_{ai} + x_{bi})$.

г. Львов

Поступила в редколлегию
25.II 1975 г

УДК 534.1 : 531.221.3

Н. И. Здеорук

К ИССЛЕДОВАНИЮ КОЛЕБАНИЙ И УСТОЙЧИВОСТИ РАВНОВЕСИЯ ПЛОСКОЙ ФОРМЫ ИЗГИБА УПРУГОЙ ПОЛОСЫ

Построим характеристический определитель в виде характеристического ряда для задачи о малых колебаниях и устойчивости равновесия плоской формы изгиба узкой полосы прямоугольного сечения с абсолютно твердым телом массы M на свободном конце, нагруженной следящим \vec{K} и консервативным \vec{L} моментами. Возмущенные движения такой полосы (рисунок) около плоской формы равновесия описываются системой уравнений [1, 2]

$$\begin{aligned} EI_y \frac{\partial^4 u(\zeta, t)}{\partial \zeta^4} + R \frac{\partial^2 \theta(\zeta, t)}{\partial \zeta^2} + m \frac{\partial^2 u(\zeta, t)}{\partial t^2} &= 0, \\ -GI_d \frac{\partial^2 \theta(\zeta, t)}{\partial \zeta^2} + R \frac{\partial^2 u(\zeta, t)}{\partial \zeta^2} + mr^2 \frac{\partial^2 \theta(\zeta, t)}{\partial t^2} &= 0, \end{aligned} \quad (1)$$

где $u(\zeta, t)$ — смещение в момент времени t центра произвольного сечения в направлении оси x ; $\theta(\zeta, t)$ — угол поворота сечения относительно оси ζ ; EI_y , GI_d — соответственно изгибная и крутильная жесткости сечения; m — распределенная масса полосы на единицу длины; r — радиус инерции сечения, отнесенный к центру изгиба.

Считаем, что следящий момент \vec{K} в процессе движения составляет с осью ou угол $\theta(\zeta, t)$, оставаясь коллинеарным к плоскости $хоу$. Граничные условия на заземленном $\zeta = 0$ и свободном $\zeta = l$ концах имеют вид

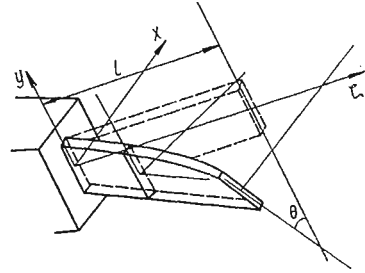
$$u(0, t) = \theta(0, t) = \frac{\partial u(0, t)}{\partial \zeta} = 0,$$

$$EI_y \frac{\partial^3 u(l, t)}{\partial \zeta^3} = R \frac{\partial \theta(l, t)}{\partial \zeta} +$$

$$+ M \frac{\partial^2 u(l, t)}{\partial t^2} + b_1 \frac{\partial u(l, t)}{\partial t},$$

$$EI_y \frac{\partial^2 u(l, t)}{\partial \zeta^2} = -R\mu\theta(l, t) - M\rho^2 \frac{\partial^3 u(l, t)}{\partial t^2} - b_2 \frac{\partial^2 u(l, t)}{\partial t \partial \zeta}, \quad (2)$$

$$GI_d \frac{\partial \theta(l, t)}{\partial \zeta} = R \frac{\partial u(l, t)}{\partial \zeta} - Md^2 \frac{\partial^2 \theta(l, t)}{\partial t^2} - b_3 \frac{\partial \theta(l, t)}{\partial t},$$



где $\mu = \frac{L}{K+L}$; b_1, b_2, b_3 — параметры, характеризующие силы трения; $M\rho^2, Md^2$ — моменты инерции тела относительно осей ou и $o\zeta$ соответственно. Полагая в выражениях (1), (2) $u(\zeta, t) = \tilde{u}(\zeta) e^{\lambda t}$, $\theta(\zeta, t) = \tilde{\theta}(\zeta) e^{\lambda t}$, приходим к следующей краевой задаче:

$$u^{IV}(z) + R_1 \theta''(z) + m_1 \lambda^2 u(z) = 0, \quad (3)$$

$$\theta''(z) - R_2 u''(z) - m_2 \lambda^2 \theta''(z) = 0,$$

$$u(0) = \theta(0) = u'(0) = 0;$$

$$u'''(1) + R_1 \theta'(1) - (M_1 \lambda^2 + B_1 \lambda) u(1) = 0, \quad (4)$$

$$u''(1) + R_1 \mu \theta(1) + (M_2 \lambda^2 + B_2 \lambda) u'(1) = 0,$$

$$\theta'(1) - R_2 u'(1) + (M_3 \lambda^2 + B_3 \lambda) \theta(1) = 0,$$

где

$$\tilde{u}(zl) = u(z); \quad \tilde{\theta}(zl) = \theta(z); \quad z = \frac{\zeta}{l} \quad (0 \leq z \leq 1);$$

$$R_1 = \frac{Rl^2}{EI_y}; \quad R_2 = \frac{R}{GI_d}; \quad m_1 = \frac{ml^4}{EI_y}; \quad m_2 = \frac{mr^2 l^3}{GI_d};$$

$$M_1 = \frac{Ml^3}{EI_y}; \quad M_2 = \frac{M\rho^2 l}{EI_y}; \quad M_3 = \frac{Md^2 l}{GI_d}; \quad B_1 = \frac{b_1 l^3}{EI_y};$$

$$B_2 = \frac{b_2 l}{EI_y}; \quad B_3 = \frac{b_3 l}{GI_d}.$$

Решение задачи (3), (4) ищем в виде

$$u(z) = \sum_{n=0}^{\infty} u_{2n}(z) \lambda^{2n}, \quad \theta(z) = \sum_{n=0}^{\infty} \theta_{2n}(z) \lambda^{2n}. \quad (5)$$

Удовлетворив системе уравнений (3) и граничным условиям (4) при $z = 0$, для определения функций $u_{2n}(z)$ и $\theta_{2n}(z)$ получим следующие условия:

$$u_0^{IV}(z) + R_1 \theta_0''(z) = 0,$$

$$\theta_0''(z) - R_2 u_0''(z) = 0, \quad (6)$$

$$\begin{aligned}
u_0(0) = \theta_0(0) = u_0'(0) &= 0; \\
u_{2n}^{IV}(z) + R_1 \theta_{2n}''(z) &= -m_1 u_{2n-2}(z), \\
\theta_{2n}''(z) - R_2 u_{2n}''(z) &= m_2 \theta_{2n-2}(z), \\
u_{2n}^{(i)}(0) = 0, \quad i = 0, 1, 2, 3; \quad \theta_{2n}^{(i)}(0) &= 0, \quad i = 0, 1.
\end{aligned} \tag{7}$$

Решая последовательно задачи (6), (7), находим

$$\begin{aligned}
u_0(z) &= c_0 \varphi(z) + c_1 \varphi'(z), \\
\theta_0(z) &= R_2 u_0(z) + c_2 z, \\
u_{2n}(z) &= \int_0^z \varphi(z - \xi) f_{2n-2}(\xi) d\xi, \\
\theta_{2n}(z) &= \int_0^z (z - \xi) f_{2n-1}(\xi) d\xi + R_2 u_{2n}(z),
\end{aligned} \tag{8}$$

где

$$\varphi(z) = \frac{1}{k^2} \left(z - \frac{\sin kz}{k} \right);$$

$$f_{2n-2}(z) = -m_1 u_{2n-2}(z) - R_1 m_2 \theta_{2n-2}(z);$$

$$f_{2n-1}(z) = m_2 \theta_{2n-2}(z);$$

$k = \frac{Rl}{\sqrt{EI_y G I_d}}$ — безразмерный параметр нагрузки; c_0, c_1, c_2 — произвольные постоянные.

Требую, чтобы решения (5) удовлетворяли граничным условиям на свободном конце, приходим к характеристическому ряду задачи

$$\sum_{n=0}^{\infty} A_n^-(k, \mu, m, M_i, B_i) \lambda^n = 0 \quad (i = 1, 2, 3). \tag{9}$$

При этом коэффициенты A_n определяются последовательно через значения функций $u_{2n}(z)$ и $\theta_{2n}(z)$ и их производных до третьего порядка включительно при $z = 1$. В частности,

$$\begin{aligned}
A_0 &= 1 - k^2 F_2 + k^2 \mu \Phi_2 + k^4 \mu F_4, \\
A_1 &= B_1 F_4' + B_2 F_2' + B_3 (1 - k^2 F_2 + k^2 F_4'), \\
A_2 &= \frac{m_2}{2} A_0 + M_1 F_4' + M_2 F_2' + M_3 (1 - k^2 F_2 + k^2 F_4') - (m_1 + k^2 m_2) \times \\
&\times \left\{ (\varphi''' + k^2 \varphi') \int_0^1 [\varphi''(1 - \xi) + k^2 \mu \varphi(1 - \xi)] \varphi'(\xi) d\xi + (\varphi'''' + k^2 \mu \varphi'') \times \right. \\
&\times \int_0^1 [\varphi'''(1 - \xi) + k^2 \mu \varphi'(1 - \xi)] \varphi(\xi) d\xi - (\varphi^{IV} + k^2 \varphi'') \times \\
&\times \int_0^1 [\varphi''(1 - \xi) + k^2 \mu \varphi(1 - \xi)] \varphi(\xi) d\xi - \\
&\left. - (\varphi'' + k^2 \mu \varphi) \int_0^1 [\varphi'''(1 - \xi) + k^2 \varphi'(1 - \xi)] \varphi'(\xi) d\xi \right\}.
\end{aligned}$$

Функции $F_2(x), F_4(x), \Phi_2(x)$ выражаются через функцию $\varphi(x)$ известными формулами [3]. Заметим, что аналогично можно определять коэффициенты характеристического ряда и для других случаев закрепления.

Рассмотрим некоторые частные случаи. 1. Распределенная масса m полосы пренебрежимо мала по сравнению с массой M тела. Тогда характеристическое уравнение имеет вид

$$\sum_{n=0}^6 A_n \lambda^n = 0,$$

причем

$$\begin{aligned} A_0 &= 1 - k^2 F_2 + k^2 \mu \Phi_2 + k^4 \mu F_4, \\ A_1 &= B_1 F_4' + B_2 F_2' + B_3 (1 + k^2 F_4' - k^2 F_2'), \\ A_2 &= M_1 F_4' + M_2 F_2' + M_3 (1 + k^2 F_4' - k^2 F_2'), \\ A_3 &= B_1 (M_2 F_4 + M_3 F_4') + B_2 [M_1 F_4 + M_3 (k^2 F_4 + F_2')] + \\ &\quad + B_3 [M_1 F_4' + M_2 (k^2 F_4 + F_2')], \\ A_4 &= M_1 M_2 F_4 + M_2 M_3 (k^2 F_4 + F_2') + M_1 M_3 F_4', \\ A_5 &= (B_1 M_2 M_3 + B_2 M_1 M_3 + B_3 M_1 M_2) F_4, \\ A_6 &= M_1 M_2 M_3 F_4. \end{aligned}$$

2. Система незагружена ($R = 0$). Тогда

$$\begin{aligned} A_0 &= 1, \\ A_1 &= \frac{B_1}{3} + B_2 + B_3, \\ A_2 &= \frac{2}{4!} m_1 + \frac{m_2}{2} + \frac{M_1}{3} + M_2 + M_3, \\ A_3 &= B_1 \left(\frac{8}{7!} m_1 + \frac{m_2}{6!} + \frac{2}{4!} M_2 + \frac{2M_3}{3!} \right) + B_2 \left(\frac{4}{5!} m_1 + \frac{m_2}{2} + \right. \\ &\quad \left. + \frac{2}{4!} M_1 + M_3 \right) + B_3 \left(\frac{2}{4!} m_1 + m_2/3! + \frac{M_1}{3!} + M_2 \right). \end{aligned}$$

В заключение отметим, что полученные выражения для коэффициентов характеристических рядов используются в методах двусторонних оценок [4, 5] определения частот колебаний и критических значений нагрузок как функций параметров рассмотренных систем.

ЛИТЕРАТУРА

1. Болотин В. В. Неконсервативные задачи теории упругой устойчивости. М., Физматгиз, 1961. 339 с.
2. Власов В. З. Избранные труды. Т. 2. М., Изд-во АН СССР, 1961. 507 с.
3. Зорій Л. М. Про одне зображення характеристичних рівнянь деяких крайових задач для систем з розподіленими параметрами.— Допов. АН УРСР, 1968, № 12, с. 1072—1075.
4. Зорій Л. М. До теорії стійкості систем з розподіленими параметрами.— Допов. АН УРСР, 1968, № 11, с. 992—995.
5. Зорій Л. М., Ісаев Ю. І. Двосторонні оцінки критичних параметрів пружних систем при флатері.— Допов. АН УРСР, 1973, № 6, с. 529—531.

Львовский филиал математической физики
Института математики АН УССР

Поступила в редколлегию
15.XI 1974 г.