

УДК 624.072.223: 519.635

**РЕШЕНИЕ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНОГО УРАВНЕНИЯ  
ВЫНУЖДЕННОГО ПОПЕРЕЧНОГО КОЛЕБАНИЯ БАЛКИ НА УПРУГИХ ОПОРАХ**

**М.Ч. Ансеметов**

Рассматривается вынужденное колебание балки с упругими опорами.

*Ключевые слова:* колебание; начальное условие; уравнение; жесткость; производная; решение.

**THE SOLUTION OF THE DIFFERENTIAL EQUATION  
OF FORCED OSCILLATIONS OF THE CROSS BEAMS ON ELASTIC SUPPORTS**

**M.Ch. Apsemetov**

The article discusses the forced oscillation of a beam with elastic supports.

*Keywords:* fluctuation; the initial condition; equation; stiffness; derivative; solution.

В настоящее время для изоляции колебаний при динамических нагрузках в конструкциях зданий и сооружений используются упругие опорные части [1].

В работе рассматривается решение дифференциального уравнения в частных производных четвертого порядка.

Поперечные колебания балки описываются уравнением [2]:

$$a^2 \frac{\partial^4 y}{\partial x^4} + \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = f(x, t), \quad a^2 = \frac{EI}{\bar{m}} \quad (1)$$

$$0 < x < l, t > 0$$

для упругой опоры на концах с начальными и краевыми условиями:

$$\begin{aligned} y(x, 0) &= \varphi(x), \quad 0 \leq x \leq l; \\ \frac{\partial y}{\partial t}(x, 0) &= \psi(x); \\ y''(0, t) &= y''(l, t) = 0, \quad t > 0; \\ EIy'''(0, t) - C_0 y(0, t) &= 0; \\ EIy'''(l, t) + C_0 y(l, t) &= 0. \end{aligned} \quad (2)$$

Здесь  $y(x, t)$  – прогиб балки;  $f(x, t)$  – внешняя нагрузка;  $\varphi(t)$  и  $\psi(x)$  – начальный прогиб и начальная скорость колебаний соответственно;  $EI$  – жесткость при изгибе балки;  $\bar{m}$  – масса единицы длины балки;  $C_0$  – жесткость упругой опоры;  $l$  – длина балки.

Область изменения переменных  $D = \{x, t; 0 \leq x \leq l, t > 0\}$  разобьем прямыми:  $x = ih, n$  и  $t = jz,$

$j = 1, 2, 3, \dots$  на прямоугольную сетку. Значения функций в узлах сетки обозначим с помощью индексов  $y(x_i, t_j) = y(ih, jt) = y_i$  и т. д., а производные заменим разностными отношениями (2). Тогда уравнение (1) аппроксимируется следующей неявной трехслойной схемой, имеющей второй порядок точности по обеим переменным [1, 3]:

$$\frac{y_i^{j+1} - 2y_i^j + y_i^{j-1}}{\tau^2} + a^2 \frac{2y_{i-2}^{j+1} - 4y_{i-1}^{j+1} + 6y_i^{j+1} - 4y_{i+1}^{j+1} + y_{i+2}^{j+1}}{h^4} = f_i^{j+1}.$$

Обозначим  $A = a^2 \tau^2/h^4$  и перепишем это уравнение в виде

$$\begin{aligned} A \cdot y_{i-2}^{j+1} - 4Ay_{i-1}^{j+1} + (6A + 1)y_i^{j+1} - 4Ay_{i+1}^{j+1} + Ay_{i+2}^{j+1} = \\ = \tau^2 f_i^{j+1} + 2y_i^{j+1}, \quad 2 \leq i \leq n - 2, j > 0. \end{aligned} \quad (3)$$

Таким образом, получим пятидиагональную систему линейных уравнений. Уравнения для  $i = 0, n - 1, n$  напишем с помощью краевых условий. Для этого функцию  $y(x)$  разложим в ряд Тейлора в окрестности точки  $x = x_0$

$$y(x) = y(x_0) + (x - x_0)y'(x_0) + \frac{x - x_0}{2!} y''(x_0) + \dots \quad (4)$$

Полагая  $x_0 = 0$ , напишем ряд (4) для случаев  $x = h$  и  $x = 2h$ :

$$y_1 = y_0 + hy'_0 + \frac{h^2}{2} y''_0 + \frac{h^3}{6} y'''_0 + \frac{h^4}{24} y^{(4)}_0 + 0(h^5); \quad (5)$$

$$y_2 = y_0 + 2hy'_0 + \frac{4h^2}{2} y''_0 + \frac{8h^3}{6} y'''_0 + \frac{16h^4}{24} y^{(4)}_0 + 0(h^5). \quad (6)$$

Складывая почленно равенства (5) и (6) и учитывая, что  $y_0'' = 0$  и  $y_0'' = \frac{C_0 y_0}{EI}$ , имеем:

$$y_1 + y_2 = 2y_0 + 3hy_0' + \frac{3C_0 h^3}{2EI} y_0 + 0(h''), \text{ откуда}$$

$$y_0' = \frac{-C_1 y_0 + y_1 + y_2}{3h} + 0(h^3), \quad (7)$$

где  $C_1 = 2 + \frac{3C_0 h^3}{2EI}$ .

Аналогично, записывая ряд (4) для  $x = x_{n-1}$  и  $x = x_{n-2}$ , получаем для точки  $x = 0$  уравнение (1) следующего вида:

$$\frac{\partial^2 y(0,t)}{\partial t^2} + a^2 \frac{\partial^4 y(0,t)}{\partial x^4} = f(0,t). \quad (8)$$

Так как по условию в точке  $x = 0$

$$y'''(0,t) = C_0 \cdot y(0,t)/EI,$$

где  $\frac{\partial^4 y(0,t)}{\partial x^4} = \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\partial^3 y(0,t)}{\partial x^3} \right) = K_0 \frac{\partial y(0,t)}{\partial x}$ ,

и уравнение (8) примет вид

$$\frac{\partial^2 y(0,t)}{\partial t^2} + a^2 K_0 \frac{\partial y(0,t)}{\partial x} = f(0,t). \quad (9)$$

Используя формулу (8), запишем конечно-разностный аналог уравнения (9):

$$\frac{y_0^{j+1} - 2y_0^j + y_0^{j-1}}{\tau^2} + \frac{a^2 C_0}{3h} (-2y_0^{j+1} + y_1^{j+1} + y_2^{j+1}) = f_0^{j+1}$$

или

$$(-BK_1 + 1)y_0^{j+1} + By_1^{j+1} + By_2^{j+1} = \tau^2 f_0^{j+1} + 2y_0^j - y_0^{j-1}, \quad (10)$$

где  $B = \frac{a^2 \tau K_0}{3h} - \frac{a^2 \tau^2 C_0}{3hEI}$ .

Теперь напомним уравнение колебаний в точке  $x = h$ :

$$a^2 \frac{\partial^2 y(h,t)}{\partial x^4} + \frac{\partial^2 y(h,t)}{\partial t^2} = f(h,t).$$

Представляя четвертую производную по  $x$  в виде

$$\frac{\partial^4 y(h,t)}{\partial x^4} = \frac{\partial^2}{\partial x^2} \left( \frac{\partial^2 y(h,t)}{\partial x^2} \right) \approx \frac{\partial^2}{\partial x^2} \left( \frac{y_2^{j+1} - 2y_1^{j+1} + y_0^{j+1}}{h^2} \right)$$

и принимая во внимание краевое условие  $y_0'' = 0$ , получим уравнение

$$\frac{y_1^{j+1} - 2y_1^j + y_1^{j-1}}{\tau^2} + \frac{a^2}{h^2} \left( \frac{y_1^{j+1} - 2y_2^{j+1} + y_3^{j+1}}{h^2} - 2 \frac{y_0^{j+1} - 2y_1^{j+1} + y_2^{j+1}}{h^2} \right) = f_1^{j+1}$$

или (после приведения подобных членов)

$$-2Ay_0^{j+1} + (5A+1)y_1^{j+1} - 4A_2^{j+1} + Ay_3^{j+1} = \tau^2 f_1^{j+1} + 2y_1^j - y_1^{j-1}. \quad (11)$$

Аналогичные уравнения можно получить в точках  $x = 1$  и  $x = 1 - h$  соответственно:

$$By_{n-2}^{j+1} + By_{n-1}^{j+1} + (-K_1 B + 1)y_n^{j+1} = \tau^2 f_n^{j+1} + 2y_n^j - y_n^{j-1}; \quad (12)$$

$$Ay_{n-3}^{j+1} - 4Ay_{n-2}^{j+1} + (5A+1)y_{n-1}^{j+1} - 2Ay_n^{j+1} = \tau^2 f_{n-1}^{j+1} + 2y_{n-1}^j - y_{n-1}^{j-1}. \quad (13)$$

Таким образом, присоединяя уравнения (10), (11), (12) и (13) к системе (3), имеем систему  $n + 1$  уравнений с  $n + 1$  неизвестными:

$$HV = F, \quad (14)$$

где  $H$  – пятидиагональная матрица с диагональным преобладанием;  $F$  – вектор-функция правых частей:

$$H = \begin{pmatrix} -K_1 B + 1 & B & B & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ -2A & 5A + 1 & -4A & A & 0 & \dots & 0 & 0 \\ A & -4A & 6A + 1 & 4A & A & \dots & 0 & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & \dots & A & -4A & 6A + 1 & -4A & A \\ 0 & 0 & \dots & 0 & A & -4A & 5A + 1 & -2A \\ 0 & 0 & \dots & 0 & 0 & B & B & -K_1 B + 1 \end{pmatrix}$$

$$F = \begin{pmatrix} \tau^2 f_0^{j+1} + 2y_0^j - y_0^{j-1} \\ \tau^2 f_1^{j+1} + 2y_1^j - y_1^{j-1} \\ \dots \\ \tau^2 f_i^{j+1} + 2y_i^j - y_i^{j-1} \\ \dots \\ \tau^2 f_{n-1}^{j+1} + 2y_{n-1}^j - y_{n-1}^{j-1} \\ \tau^2 f_n^{j+1} + 2y_n^j - y_n^{j-1} \end{pmatrix}$$

При  $j = 0$  имеем:  $y_i^0 = y(x_i, 0) = \varphi(x_i)$ . Для выражения  $y_i^{-1}$  функцию  $y_i(t)$  разложим в ряд Тейлора в окрестности точки  $t = 0$ .

При  $t = -\tau$  получим:

$$y_i(r) = y_i(0) - \tau \dot{y}_i(0) + \frac{\tau^2}{2} \ddot{y}_i(0) + 0(\tau^3).$$

Используя данное уравнение и начальные условия, имеем:

$$y_i^{-1} = \varphi_i - \tau \psi_i + \frac{\tau^2}{2} \left( -a^2 \frac{\partial^4 y(0)}{\partial x^4} + f_i^0 \right) + 0(\tau^3);$$

$$i = 0, 1, \dots, n.$$

Решение системы (14) ищем в виде

$$y_i = \alpha_i y_{i+1} + \beta_i y_{i+2} + \gamma_i. \quad (15)$$

Тогда

$$y_{i-1} = (\alpha_{i-1} \cdot \alpha_i + \beta_{i-1}) y_{i+1} + \alpha_{i-1} \beta_i y_{i+2} + (\alpha_{i-1} \gamma_i + \gamma_{i-1});$$

$$y_{i-2} = [\alpha_{i-2} (\alpha_{i-1} \alpha_i + \beta_{i-1}) + \beta_{i-2} \alpha_i] y_{i+1} + (\alpha_{i-2} \alpha_{i-1} \beta_i + \beta_{i-2} \beta_i) y_{i+2} + [\alpha_{i-2} (\alpha_{i-1} \gamma_i + \gamma_{i-1}) + \beta_{i-2} \gamma_i + \gamma_{i-2}].$$

Подставляя значения  $y_i, y_{i-1}, y_{i-2}$  в равенство (3), получим формулы для вычисления прогоночных коэффициентов:

$$\alpha_i = [4 + (4 - \alpha_{i-2}) \beta_{i-1}] / A_i, \quad \beta_i = -1 / A_i,$$

$$\gamma_i = [F_i / A + (4 - \alpha_{i-2}) \gamma_{i-1} - \gamma_{i-2}] / A_i,$$

где  $A_i = (\alpha_{i-2} - 4) \alpha_{i-1} + \beta_{i-2} + 6 + 1 / A$ .

Сравнение (10) и (15) при  $i = 0$  дает

$$\alpha_0 = \beta_0 = \frac{\beta}{1 - KB}; \quad \gamma_0 = -\frac{F_0}{1 - K_1 B}, \quad (16)$$

а подстановка значения  $y_0$  из (10) в (11) и сравнение полученного уравнения с (15) при  $i = 1$  позволяют определить значения  $\alpha_1, \beta_1, \gamma_1$ .

$$\alpha_1 = \frac{4+K}{D}, \quad \beta_1 = -\frac{1}{D}, \quad \gamma_1 = \frac{F_1/A - KF_0/B}{D}, \quad (17)$$

где  $K = \frac{2}{K_1 - 1/8}$ ,  $D = 5 + 1/A - K$ .

Для нахождения  $y_{n-1}$  и  $y_n$  значения  $y_{n-2}$  и  $y_{n-3}$  из (15) при  $i = n - 2$  и  $i = n - 3$  подставим в (12) и (13):

$$\begin{cases} a_{n-1}y_{n-1} + a_n y_n = K_n, \\ b_{n-1}y_{n-1} + b_n y_n = K_{n-1}, \end{cases}$$

$$y_{n-1} = \frac{K_n b_n - a_n K_{n-1}}{a_{n-1} b_n - a_n b_{n-1}};$$

$$y_n = \frac{a_{n-1} K_{n-1} - K_n b_{n-1}}{a_{n-1} b_n - a_n b_{n-1}}, \quad (18)$$

где  $a_{n-1} = 1 + \alpha_{n-2}$ ;

$$a_n = 1/b - K_1 + \beta_{n-2};$$

$$K_n = F_n/b - \gamma_{n-2};$$

$$b_{n-1} = (\alpha_{n-3} - 4)\alpha_{n-2} + \beta_{n-3} + 5 + 1/A;$$

$$b_n = (\alpha_{n-3} - 4)\beta_{n-2} - 2;$$

$$K_{n-1} = F_{n-1}/A - (\alpha_{n-3} - 4)\gamma_{n-2} - \gamma_{n-3}.$$

Расчеты проводят в следующем порядке: по формулам (16) и (17) вычисляют  $\alpha_0, \beta_0, \gamma_0$  и  $\alpha_1, \beta_1,$

$\gamma_1$  затем по формуле (15), определяют  $\alpha_i, \beta_i, \gamma_i$  при  $i = 2, 3, \dots, n - 2$  (прямая прогонка); далее, найдя по формулам (18)  $y_{n-1}$  и  $y_n$  по формуле (15) определяют  $y_i, i = n - 2, n - 3, \dots, 1, 0$  все (обратная прогонка).

Следует отметить, что внешняя нагрузка в правой части дифференциального уравнения может быть сейсмической или вибрационной.

Предложенный алгоритм расчета может быть использован для расчета балок зданий и сооружений на динамические нагрузки.

#### Литература

1. Чуднецов В.П. Численное решение уравнения поперечных колебаний пролетного строения балочного моста на упругих опорах / В.П. Чуднецов, М. Мурзакматов, М.Ч. Апсеметов // Исследование сейсмостойкости зданий и сооружений. Бишкек, 1991. С. 14–21.
2. Пискунов И.С. Дифференциальные и интегральные исчисления. Том II / И.С. Пискунов. М.: Наука, 1976. 518 с.
3. Мак-Кракен Д., Дорн У. Численные методы и программирование на Фортране / Д. Мак-Кракен, У. Дорн. М.: Мир, 1977. 584 с.