

УСТОЙЧИВОСТЬ КОНСОЛЬНОЙ ПАНЕЛИ ПЕРЕМЕННОЙ ЖЕСТКОСТИ В СТАЦИОНАРНОМ ПОТОКЕ ВОЗДУХА

Косых Э.Г.

Рассмотрена цилиндрическая упругая панель переменной жесткости в потоке воздуха скорости V . Исследована статическая неустойчивость панели решением краевой задачи, сводящейся к системе обыкновенных дифференциальных уравнений с переменными коэффициентами.

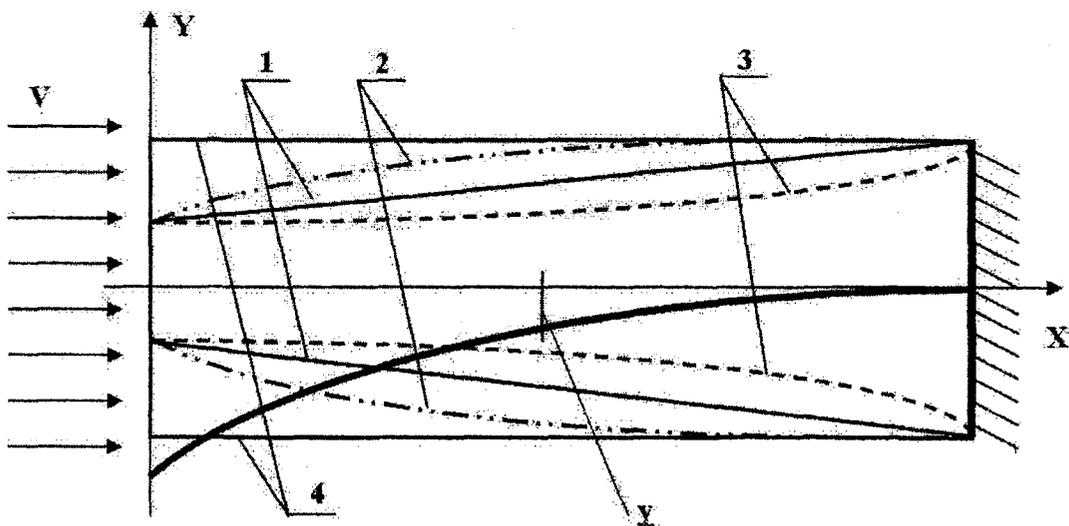
Введение. Предложенные в [1] матричные функции:

$$\begin{aligned} Com(E, x) &= I + \sum_1^n (-1)^n x^{2n} \sum_{m=0}^{\sum k_j} x^m \sum_{\sum k_i=m}^n \prod E_{k_i} a_{ni}, \\ Sim(E, x) &= xI + \sum_1^n (-1)^n x^{2n+1} \sum_{m=0}^{\sum k_j} x^m \sum_{\sum k_i=m}^n \prod E_{k_i} a_{ni}. \end{aligned}$$

позволяют получать замкнутые аналитические решения краевых задач, сводящихся к системам линейных дифференциальных уравнений с переменными коэффициентами, являясь их фундаментальными решениями. Величины E , E_{k_i} — это матрица системы дифференциальных уравнений и соответствующие матричные коэффициенты при ее разложении в степенной ряд. Скалярные множители a_{ni} , b_{ni} определены формулами:

$$\begin{aligned} a_{ni} &= \{k_i!(2n-1+\sum k_j)(2n+\sum k_j)\}^{-1}, \\ b_{ni} &= \{k_i!(2n+\sum k_j)(2n+1+\sum k_j)\}^{-1}. \end{aligned}$$

Постановка задачи. Рассмотрим упругую пластинку, жестко опертую вдоль одной из длинных кромок и свободную вдоль другой. Поток воздуха направлен параллельно невозмущенной срединной поверхности пластинки, как это изображено на рисунке 1.



Цифры отмечают панели разных профилей: 1, 2, 3 — переменной жесткости, 4 — постоянной. При этом 1 — профиль линейно изменяющейся жесткости, 2 — выпуклая форма профиля, 3 — вогнутая. Рисунок 1 — Схема нагружения. Стрелками изображен поток, набегающий со скоростью V на панель.

Прежде всего, отметим, что в работе ставилась цель получить решение для критической скорости потока при учете переменной жесткости панели. То есть, если для панели постоянных размеров цилиндрическая жесткость $D_0 = const$, например, для профиля под номером 4 рисунка 1, то для профилей 2 или 3 можно принять в модельной задаче:

$$D(x) = D_0 \times \frac{1 + \delta + \lambda}{1 - \delta(x^{2n} - 1) + \lambda(x-1)^{2n}} \quad (1)$$

Полагая различные значения параметров δ , λ получим конкретные профили панели. Так, если $\delta = 0$, $\lambda \neq 0$, то получим профиль 2 на рисунке 1. Если положить $\delta \neq 0$, $\lambda = 0$, то получим профиль 3. Профиль «близкий» к 1 можно получить подбором комбинации этих параметров. Следует обратить внимание еще на одну проблему, связанную с давлением потока на искривленную поверхность пластинки. В задаче для панели постоянной жесткости давление потока рассматривается на срединной поверхности. На рисунке 1 это сплошная кривая, отмеченная значением перемещения – литера $У$, и в соответствии, например, с «поршневой теорией» это давление пропорционально местному углу атаки и скорости потока. В общем случае переменной жесткости необходимо различать угол атаки на внешней поверхности панели от угла на срединной поверхности. В обсуждаемой задаче принята классическая модель. Тогда проявление аэроупругой неустойчивости, которую можно назвать дивергенцией, связано с существованием ненулевого решения краевой задачи:

$$\begin{aligned} (D(x)Y'')'' + sY' &= 0 \\ Y'' = 0; \quad Y''' &= 0 \text{ при } x = 0 \\ Y = 0; \quad Y' &= 0 \text{ при } x = 1 \end{aligned} \quad (2)$$

Здесь штрихи и их количество указывают на дифференцирование и порядок производных, постоянная $s = KV/D_0$ представляет собой величину, зависящую от скорости потока V , постоянной K , а также параметров пластинки D_0 . Далее остановимся подробнее на случае, когда $D = const$.

Решение краевой задачи. В матричной форме дифференциальное уравнение представим системой двух уравнений второго порядка

$$\begin{aligned} Y_1'' - Y_2 &= 0 \\ Y_2'' + sY_1' &= 0 \end{aligned} \quad (2)$$

или в векторной форме

$$(Y)'' + B \times (Y)' + A \times (Y) = 0;$$

здесь матрицы A и B имеют вид

$$A = \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad B = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ s & 0 \end{pmatrix}.$$

Вычислим инвариант преобразования

$$E = (V') \times \left(A - \frac{1}{2} B' - \frac{1}{4} B^2 \right) \times (V).$$

Здесь $V = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ -1/2 sx & 1 \end{pmatrix}$, $V' = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 1/2 sx & 1 \end{pmatrix}$ прямая и обратная матрицы преобразования, то есть

$$V \times V' = 1.$$

Итак,

$$B' = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad B \times B = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ s & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ s & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix},$$

следовательно

$$E = V' \times \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \times V,$$

то есть

$$E = \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 1/2 s & 0 \\ 0 & -1/2 s \end{pmatrix} X + \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1/4 s^2 & 0 \end{pmatrix} X^2.$$

Решение системы уравнений представим в матричных функциях

$$(Y) = Com(E, x) \times (C) + Sim(E, x) \times (D). \quad (3)$$

Здесь векторы-столбцы (C) , (D) имеют компоненты: C_1 , C_2 , D_1 , D_2 соответственно. Это решение преобразованного уравнения, то есть начального уравнения относительно «физической» функции – в данном случае функции поперечного перемещения при изгибе. Будем помечать ее индексом «0» – Y_0 . Пусть для функции Y_0 поставлена граничная задача: Y_0 – суть решение уравнения (1), удовлетворяющее граничным условиям

$$Y_0''(0) = Y_0'''(0) = 0; \quad Y_0(1) = Y_0'(1) = 0.$$

Полученное нами решение – это решение преобразованного уравнения с помощью замены переменной $Y_0 = V \times Y$, где V – суть решение уравнения

$$2V' + BV = 0.$$

Соответственно необходимо преобразовать граничные условия, тогда

$$(Y) = (V') \times (Y_0), \quad (Y) = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 1/2 sx & 1 \end{pmatrix} (Y_0),$$

$$(Y)' = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1/2 s & 0 \end{pmatrix} (Y_0) + \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 1/2 sx & 1 \end{pmatrix} (Y_0)'$$

Граничные условия для полученного решения примут вид

$$Y''(0) = Y_0''(0); \quad Y'''(0) = 1/2 s Y_0(0) + Y_0'''(0);$$

$$Y(1) = Y_0(1); \quad Y'(1) = Y_0'(1).$$

То есть

$$Y''(0) = 0; \quad Y'''(0) = 1/2 s Y_0(0); \quad Y(1) = Y'(1) = 0.$$

Определимся с постоянными интегрирования решения, используя граничные условия. Для этого представим решение (3) в явной матричной форме

$$(Y) = \begin{pmatrix} 1 + C_{11} & C_{12} \\ C_{21} & 1 + C_{22} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} C_1 \\ C_2 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} x + S_{11} & S_{12} \\ S_{21} & x + S_{22} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} D_1 \\ D_2 \end{pmatrix}$$

Здесь функции $C_{ij}(x)$, $S_{ij}(x)$ – скалярные компоненты матричных функций

Com и Sim соответственно, равные нулю вместе со своими производными при $x = 0$.

$$C_{ij}(0) = S_{ij}(0) = C'_{ij}(0) = S'_{ij}(0) = 0.$$

Матричное решение представим в скалярном виде четырех уравнений

$$Y_1(x) = (1 + C_{11})C_1 + C_{12}C_2 + (x + S_{11})D_1 + S_{12}D_2,$$

$$Y_2(x) = C_{21}C_1 + (1 + C_{22})C_2 + S_{21}D_1 + (x + S_{22})D_2,$$

$$Y_1'(x) = C'_{11}C_1 + C'_{12}C_2 + (1 + S'_{11})D_1 + S'_{12}D_2,$$

$$Y_2'(x) = C'_{21}C_1 + C'_{22}C_2 + S'_{21}D_1 + (1 + S'_{22})D_2.$$

Из второго и четвертого уравнений и граничных условий при $x = 0$ следует

$$Y_2(0) = C_2 = 0; \quad Y_2'(0) = D_2 = \frac{1}{2}sC_1.$$

Тогда из оставшихся двух уравнений – первого и третьего получим, с учетом граничных условий однородную систему уравнений относительно оставшихся постоянных C_1 и D_1

$$Y_1(1) = \left(1 + \frac{1}{2}sS_{12}(1) + C_{11}(1)\right)C_1 + (1 + S_{11}(1))D_1 = 0,$$

$$Y_1'(1) = \left(C_{11}(1) + \frac{1}{2}sS'_{12}(1)\right)C_1 + (1 + S'_{11}(1))D_1 = 0.$$

Наряду с тривиальным решением этой системы уравнений: $C_1 = D_1 = 0$, возможно ненулевое решение, если определитель системы равен нулю

$$\text{Det}(s) = \begin{pmatrix} 1 + \frac{1}{2}sS_{12}(1) + C_{11}(1) & 1 + S_{11}(1) \\ C_{11}(1) + \frac{1}{2}sS'_{12}(1) & 1 + S'_{11}(1) \end{pmatrix} = 0.$$

Решаем уравнения $\text{Det}(s) = 0$ при удержании в разложении функций Cos и Sin четырех «базовых» членов, что соответствует представлению тригонометрических функций степенным рядом с удержанием четырех членов:

$$\text{Cos}(x) = 1 - \frac{1}{2!}x^2 + \frac{1}{4!}x^4 - \frac{1}{6!}x^6 + \frac{1}{8!}x^8,$$

$$\text{Sin}(x) = x - \frac{1}{3!}x^3 + \frac{1}{5!}x^5 - \frac{1}{7!}x^7 + \frac{1}{9!}x^9.$$

Корень уравнения находится в интервале (6.01 – 6.1), что соответствует критической скорости обтекания, приводящей к дивергенции

$$V_{crit} = 6,03 \frac{D}{K}. \quad (4)$$

Величина, равная кубическому корню из V_{crit} по сути есть одно из собственных значений краевой задачи в скалярной форме. В данном случае имеется замкнутое решение $\sqrt{s} = 1,845$. В предложенном решении получено значение $\sqrt{s} = 1,82$, что дает нижнюю оценку с ошибкой 1,4%. Сравнивая с этим решением точное решение (4), полученное в первом приближении отметим, что оценка снизу критической скорости составит всего 5%.

ЛИТЕРАТУРА

1. Косых, Э.Г. Продольно-поперечный изгиб трехслойных стержней переменной жесткости / Э.Г. Косых // Вестник СамГУ. — 2008. — 8/1(67). — С. 390–400.

Поступила 01.11.11