

В.Н. ПАЙМУШИН

**ПРИБЛИЖЕННЫЕ АНАЛИТИЧЕСКИЕ РЕШЕНИЯ ЗАДАЧИ
О ПЛОСКИХ ФОРМАХ СВОБОДНЫХ КОЛЕБАНИЙ
ПРЯМОУГОЛЬНОЙ ПЛАСТИНЫ СО СВОБОДНЫМИ КРАЯМИ**

Рассматривается линейная задача о плоских формах свободных колебаний прямоугольной ортотропной пластины с незакрепленными краями, свободными от усилий. Методом, предложенным в [1], при использовании в качестве базисных функций комбинаций из двойных и одинарных тригонометрических функций построены такие аппроксимирующие функции для перемещений, которые точно удовлетворяют граничным условиям свободного края пластины. На их основе с использованием вариационных уравнений метода Бубнова, структура которых зависит от структуры построенных аппроксимирующих функций для перемещений, найдены аналитические решения рассматриваемой задачи, из которых одни решения совпадают с точными аналитическими решениями, полученными в статье [1], а другие по определению являются приближенными. Показано, что некоторые из приближенных решений, как частный случай, содержат в себе точные аналитические решения, полученные в статье [1].

1. Постановка задачи

Как и в [1], рассматривается линейная задача о плоских формах свободных колебаний прямоугольной ортотропной пластины со свободными незакрепленными краями, имеющей длину a , ширину b и выполненной из ортотропного материала с характеристиками E_1 , E_2 , G_{12} , ν_{12} , ν_{21} . Данная задача при введении безразмерных упругих параметров g_1 , g_2 и параметра круговой частоты свободных колебаний Ω [1] описывается системой однородных уравнений

$$\begin{aligned} f_1 &= g_1 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + (1 + \nu_{21} g_1) \frac{\partial^2 v}{\partial x \partial y} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \Omega^2 u = 0, \\ f_2 &= g_2 \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} + (1 + \nu_{12} g_2) \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \Omega^2 v = 0 \end{aligned} \quad (1.1)$$

при граничных условиях

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial x} + \nu_{21} \frac{\partial v}{\partial y} &= 0, \quad \frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} = 0 \quad \text{при } x = 0, a; \\ \frac{\partial v}{\partial y} + \nu_{12} \frac{\partial u}{\partial x} &= 0, \quad \frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} = 0 \quad \text{при } y = 0, b. \end{aligned} \quad (1.2)$$

Если для входящих в (1.1), (1.2) неизвестных u , v построены аппроксимирующие функции, точно удовлетворяющие граничным условиям (1.2), то для интегрирования уравнений (1.1) имеет место вариационное уравнение метода Бубнова

$$\int_0^a \int_0^b (f_1 \delta u + f_2 \delta v) dx dy = 0, \quad (1.3)$$

где f_1 и f_2 — левые части уравнений (1.1).

2. Решения задачи при четных значениях n и k в тригонометрических базисных функциях

Используя результаты работы [1], с точностью до жестких смещений представим функции u и v в виде

$$\begin{aligned} u &= (u_{nk} \sin \lambda_k y + \tilde{u}_{nk} \cos \lambda_k y + C_1) \sin \lambda_n x + \\ &\quad + (U_{nk} \sin \lambda_k y + \tilde{U}_{nk} \cos \lambda_k y + C_2) \cos \lambda_n x + U_k \sin \lambda_k y + \tilde{U}_k \cos \lambda_k y, \\ v &= (v_{nk} \sin \lambda_k y + \tilde{v}_{nk} \cos \lambda_k y + C_3) \sin \lambda_n x + (V_{nk} \sin \lambda_k y + \tilde{V}_{nk} \cos \lambda_k y + C_4) \cos \lambda_n x + \\ &\quad + V_k \sin \lambda_k y + \tilde{V}_k \cos \lambda_k y, \quad \lambda_n = n\pi/a, \quad \lambda_k = k\pi/b, \end{aligned} \quad (2.1)$$

и подчиним их граничным условиям (1.2). В результате при четных значениях n и k получим равенства

$$\lambda_n C_1 = 0, \quad \lambda_k V_k = 0, \quad \lambda_n C_3 = 0, \quad \lambda_k V_k = 0, \quad (2.2)$$

а при их учете — зависимости

$$\begin{aligned} \tilde{V}_k &= \frac{\lambda_n}{\nu_{21} \lambda_k} u_{nk} - \tilde{V}_{nk}, \quad C_2 = \frac{\lambda_k}{\nu_{12} \lambda_n} v_{nk} - \tilde{U}_{nk}, \quad U_{nk} = -\frac{\lambda_n}{\lambda_k} \tilde{v}_{nk}, \\ \tilde{U}_k &= \frac{\lambda_n}{\lambda_k} v_{nk} - \tilde{U}_{nk}, \quad C_4 = \frac{\lambda_k}{\lambda_n} u_{nk} - \tilde{V}_{nk} \end{aligned} \quad (2.3)$$

и систему однородных алгебраических уравнений

$$\lambda_n \tilde{u}_{nk} + \nu_{21} \lambda_k V_{nk} = 0, \quad \nu_{12} \lambda_n \tilde{u}_{nk} + \lambda_k V_{nk} = 0. \quad (2.4)$$

Из (2.4) следует, что $\tilde{u}_{nk} \neq 0$, $V_{nk} \neq 0$ при выполнении условия $\lambda_n \lambda_k = 0$, и при этом

$$V_{nk} = -\frac{\lambda_n}{\nu_{21} \lambda_k} \tilde{u}_{nk} = -\frac{\nu_{12} \lambda_n}{\lambda_k} \tilde{u}_{nk}. \quad (2.5)$$

Используя теперь зависимости (2.3) и (2.5), функции (2.1) перепишем в виде

$$\begin{aligned} u &= (u_{nk} \sin \lambda_k y + \tilde{u}_{nk} \cos \lambda_k y + C_1) \sin \lambda_n x + \\ &\quad + \left[-\frac{\lambda_n}{\lambda_k} \tilde{v}_{nk} \sin \lambda_k y + \tilde{U}_{nk} \cos \lambda_k y + \left(\frac{\lambda_k}{\nu_{12} \lambda_n} v_{nk} - \tilde{U}_{nk} \right) \right] \cos \lambda_n x + \\ &\quad + U_k \sin \lambda_k y + \left(\frac{\lambda_n}{\lambda_k} v_{nk} - \tilde{U}_{nk} \right) \cos \lambda_k y, \\ v &= (v_{nk} \sin \lambda_k y + \tilde{v}_{nk} \cos \lambda_k y + C_3) \sin \lambda_n x + \\ &\quad + \left[-\frac{\nu_{12} \lambda_n}{\lambda_k} \tilde{u}_{nk} \sin \lambda_k y + \tilde{V}_{nk} \cos \lambda_k y + \left(\frac{\lambda_k}{\lambda_n} u_{nk} - \tilde{V}_{nk} \right) \right] \cos \lambda_n x + \\ &\quad + V_k \sin \lambda_k y + \left(\frac{\lambda_n}{\nu_{21} \lambda_k} u_{nk} - \tilde{V}_{nk} \right) \cos \lambda_k y, \end{aligned} \quad (2.6)$$

в которых $C_1 \neq 0$, $C_3 \neq 0$ при $\lambda_n = 0$, $V_k \neq 0$, $U_k \neq 0$ при $\lambda_k = 0$, а $\tilde{u}_{nk} \neq 0$ при $\lambda_n = 0$ или $\lambda_k = 0$.

В рассматриваемом случае вариационное уравнение (1.3) в силу структуры функций (2.6) эквивалентно десяти уравнениям метода Бубнова:

$$\int_0^a \int_0^b f_1 \sin \lambda_n x \, dx \, dy = 0 \quad \text{при } \delta C_1 \neq 0, \quad (2.7)$$

$$\int_0^a \int_0^b f_1 \sin \lambda_k y \, dx \, dy = 0 \quad \text{при } \delta U_k \neq 0, \quad (2.8)$$

$$\int_0^a \int_0^b f_2 \sin \lambda_n x \, dx \, dy = 0 \quad \text{при } \delta C_3 \neq 0, \quad (2.9)$$

$$\int_0^a \int_0^b f_2 \sin \lambda_k y dx dy = 0 \quad \text{при } \delta V_k \neq 0, \quad (2.10)$$

$$\int_0^a \int_0^b \left(f_1 \cos \lambda_k y \sin \lambda_n x - \frac{\nu_{12} \lambda_n}{\lambda_k} f_2 \sin \lambda_k y \cos \lambda_n x \right) dx dy = 0 \quad \text{при } \delta \tilde{u}_{nk} \neq 0, \quad (2.11)$$

$$\int_0^a \int_0^b \left(f_1 \sin \lambda_k y \sin \lambda_n x + \frac{\lambda_k}{\lambda_n} f_2 \cos \lambda_n x + \frac{\lambda_n}{\nu_{21} \lambda_k} f_2 \cos \lambda_k y \right) dx dy = 0 \quad \text{при } \delta u_{nk} \neq 0, \quad (2.12)$$

$$\int_0^a \int_0^b (f_2 \cos \lambda_k y \cos \lambda_n x - f_2 \cos \lambda_n x - f_2 \cos \lambda_k y) dx dy = 0 \quad \text{при } \delta \tilde{V}_{nk} \neq 0, \quad (2.13)$$

$$\int_0^a \int_0^b (f_1 \cos \lambda_k y \cos \lambda_n x - f_1 \cos \lambda_n x - f_1 \cos \lambda_k y) dx dy = 0 \quad \text{при } \delta \tilde{U}_{nk} \neq 0, \quad (2.14)$$

$$\int_0^a \int_0^b \left(\frac{\lambda_k}{\nu_{12} \lambda_n} f_1 \cos \lambda_n x + \frac{\lambda_n}{\lambda_k} f_1 \cos \lambda_k y + f_2 \sin \lambda_k y \sin \lambda_n x \right) dx dy = 0 \quad \text{при } \delta v_{nk} \neq 0, \quad (2.15)$$

$$\int_0^a \int_0^b \left(-\frac{\lambda_n}{\lambda_k} f_1 \sin \lambda_k y \cos \lambda_n x + f_2 \cos \lambda_k y \sin \lambda_n x \right) dx dy = 0 \quad \text{при } \delta \tilde{v}_{nk} \neq 0, \quad (2.16)$$

в которых

$$\begin{aligned} f_1 = & (-g_1 \lambda_n^2 - \lambda_k^2 + \Omega^2) u_{nk} \sin \lambda_k y \sin \lambda_n x + (-\tilde{g}_1 \lambda_n^2 - \lambda_k^2 + \nu_{12} \lambda_n^2 + \\ & + \Omega^2) \tilde{u}_{nk} \cos \lambda_k y \sin \lambda_n x + \left(g_1 \frac{\lambda_n^3}{\lambda_k} - \lambda_n \lambda_k \nu_{21} g_1 - \frac{\lambda_n}{\lambda_k} \Omega^2 \right) \tilde{v}_{nk} \sin \lambda_k y \cos \lambda_n x + \\ & + (-g_1 \lambda_n^2 - \lambda_k^2 + \Omega^2) \tilde{U}_{nk} \cos \lambda_k y \cos \lambda_n x + (g_1 \lambda_n^2 - \Omega^2) \tilde{U}_{nk} \cos \lambda_n x + \\ & + (\lambda_k^2 - \Omega^2) \tilde{U}_{nk} \cos \lambda_k y + \left(-g_1 \frac{\lambda_n \lambda_k}{\nu_{12}} + \frac{\lambda_k}{\nu_{12} \lambda_n} \Omega^2 \right) v_{nk} \cos \lambda_n x + \\ & + \left(-\lambda_n \lambda_k + \frac{\lambda_n}{\lambda_k} \Omega^2 \right) v_{nk} \cos \lambda_k y + \lambda_n \lambda_k (1 + \nu_{21} g_1) v_{nk} \cos \lambda_k y \cos \lambda_n x + \\ & + (-\lambda_k^2 + \Omega^2) U_k \sin \lambda_k y + \Omega^2 C_1 \sin \lambda_n x + \lambda_n \lambda_k (1 + \nu_{21} g_1) \tilde{V}_{nk} \sin \lambda_k y \sin \lambda_n x, \end{aligned} \quad (2.17)$$

$$\begin{aligned} f_2 = & (-g_2 \lambda_k^2 - \lambda_n^2 + \Omega^2) v_{nk} \sin \lambda_k y \sin \lambda_n x + (-g_2 \lambda_k^2 + \\ & + \nu_{12} g_2 \lambda_n^2 + \Omega^2) \tilde{v}_{nk} \cos \lambda_k y \sin \lambda_n x + \left(\frac{\nu_{12} \lambda_n^3}{\lambda_k} - \lambda_n \lambda_k - \right. \\ & \left. - \frac{\nu_{12} \lambda_n}{\lambda_k} \Omega^2 \right) \tilde{u}_{nk} \sin \lambda_k y \cos \lambda_n x + (-g_2 \lambda_k^2 - \lambda_n^2 + \Omega^2) \tilde{V}_{nk} \cos \lambda_k y \cos \lambda_n x + \\ & + (\lambda_n^2 - \Omega^2) \tilde{V}_{nk} \cos \lambda_n x + (g_2 \lambda_k^2 + \Omega^2) \tilde{V}_{nk} \cos \lambda_k y + \\ & + \lambda_n \lambda_k (1 + \nu_{12} g_2) \tilde{U}_{nk} \sin \lambda_k y \sin \lambda_n x + \left(-g_2 \frac{\lambda_k \lambda_n}{\nu_{21}} + \Omega^2 \frac{\lambda_n}{\nu_{21} \lambda_k} \right) u_{nk} \cos \lambda_k y + \\ & + \left(-\lambda_n \lambda_k + \frac{\lambda_k}{\lambda_n} \Omega^2 \right) u_{nk} \cos \lambda_n x + \lambda_n \lambda_k (1 + \nu_{12} g_2) u_{nk} \cos \lambda_k y \cos \lambda_n x + \\ & + (-g_2 \lambda_k^2 + \Omega^2) V_k \sin \lambda_k y + (-\lambda_n^2 + \Omega^2) C_3 \sin \lambda_n x. \end{aligned} \quad (2.18)$$

Из составленных уравнений первые четыре уравнения (2.7)–(2.10) в силу (2.2) имеют только тривиальные решения $C_1 = 0$, $V_k = 0$, $C_3 = 0$, $U_k = 0$. Уравнение (2.11) при подстановке (2.17) и (2.18) примет вид

$$\left[-\tilde{g}_1 \lambda_n^2 - \lambda_k^2 + \nu_{12} \lambda_n^2 + \Omega^2 - \frac{\nu_{12} \lambda_n}{\lambda_k} \left(\frac{\nu_{12} \lambda_n^3}{\lambda_k} - \lambda_n \lambda_k - \frac{\nu_{12} \lambda_n}{\lambda_k} \Omega^2 \right) \right] \tilde{u}_{nk} = 0. \quad (2.19)$$

В первом случае, когда $\lambda_n = 0$, $\lambda_k \neq 0$, из (2.19) следует формула $\Omega^2 = \lambda_k^2$, которая соответствует чисто сдвиговой форме колебаний [1]. Однако, при этом, как видно из (2.6), $u = v = 0$. Во втором случае, когда $\lambda_k = 0$, $\lambda_n \neq 0$, приходим к аналогичной формуле $\Omega^2 = \lambda_n^2$. При этом $u = \tilde{u}_{nk} \sin \lambda_n x$, $v = -\nu_{12} \lambda_n y \tilde{u}_{nk} \cos \lambda_n x$.

Из (2.16) при подстановке (2.17) и (2.18) в силу $\tilde{v}_{nk} \neq 0$, когда

$$u = -\frac{\lambda_n}{\lambda_k} \tilde{v}_{nk} \sin \lambda_k y \cos \lambda_n x, \quad v = \tilde{v}_{nk} \cos \lambda_k y \sin \lambda_n x, \quad (2.20)$$

следует полученная в [1] формула (2.20), т. е., как было установлено ранее, она справедлива как при четных, так и нечетных значениях n и k , хотя, если сравнить выражения (2.21) статьи [1] и выражения (2.20), соответствующие им формы колебаний имеют разные амплитудные значения.

При подстановке (2.17) и (2.18) в (2.12) и (2.13) приходим к системе двух однородных алгебраических уравнений

$$\begin{aligned} & \left[-\left(g_1 \lambda_n^2 + 3 \lambda_k^2 + 2g_2 \frac{\lambda_n^2}{\nu_{21}^2} \right) + \left(1 + \frac{2 \lambda_k^2}{\lambda_n^2} + \frac{2 \lambda_n^2}{\nu_{21}^2 \lambda_k^2} \right) \Omega^2 \right] u_{nk} + \lambda_n \lambda_k (1 + \nu_{21} g_1) \tilde{V}_{nk} = 0, \\ & \left[\lambda_n \lambda_k \left(3 + \nu_{12} g_2 + \frac{2g_2}{\nu_{21}} \right) - 2 \left(\frac{\lambda_k}{\lambda_n} + \frac{\lambda_n}{\nu_{21} \lambda_k} \right) \Omega^2 \right] u_{nk} + (-g_2 \lambda_k^2 - \lambda_n^2 + \Omega^2) \tilde{V}_{nk} = 0, \end{aligned} \quad (2.21)$$

из условия нетривиальности решения которой следует квадратное относительно Ω^2 характеристическое уравнение

$$a_1 \Omega^4 + b_1 \Omega^2 + c_1 = 0, \quad (2.22)$$

где

$$\begin{aligned} a_1 &= 1 + 2 \left(\frac{\lambda_k^2}{\lambda_n^2} + \frac{\lambda_n^2}{\nu_{21}^2 \lambda_k^2} \right), \\ b_1 &= - \left(g_1 \lambda_n^2 + 3 \lambda_k^2 + 2g_2 \frac{\lambda_n^2}{\nu_{21}^2} \right) - a_1 (g_2 \lambda_k^2 + \lambda_n^2) + 2 \lambda_n \lambda_k (1 + \nu_{21} g_1) \left(\frac{\lambda_k}{\lambda_n} + \frac{\lambda_n}{\nu_{21} \lambda_k} \right), \\ c_1 &= (g_2 \lambda_k^2 + \lambda_n^2) \left(g_1 \lambda_n^2 + 3 \lambda_k^2 + 2g_2 \frac{\lambda_n^2}{\nu_{21}^2} \right) - \lambda_n^2 \lambda_k^2 (1 + \nu_{21} g_1) \left(3 + \nu_{12} g_2 + \frac{2g_2}{\nu_{21}} \right). \end{aligned} \quad (2.23)$$

И, наконец, при подстановке (2.17) и (2.18) в (2.14), (2.15) также приходим к системе двух алгебраических уравнений

$$\begin{aligned} & (-g_1 \lambda_n^2 - \lambda_k^2 + \Omega^2) \tilde{U}_{nk} + \left[\lambda_n \lambda_k \left(3 + \nu_{21} g_1 + \frac{2g_1}{\nu_{12}} \right) - 2 \left(\frac{\lambda_k}{\nu_{12} \lambda_n} + \frac{\lambda_n}{\lambda_k} \right) \Omega^2 \right] v_{nk} = 0, \\ & \lambda_n \lambda_k (1 + \nu_{12} g_2) \tilde{U}_{nk} + \left[- \left(g_2 \lambda_k^2 + 3 \lambda_n^2 + 2g_1 \frac{\lambda_k^2}{\nu_{12}^2} \right) + \left(1 + \frac{2 \lambda_k^2}{\nu_{12}^2 \lambda_n^2} + \frac{2 \lambda_n^2}{\lambda_k^2} \right) \Omega^2 \right] v_{nk} = 0, \end{aligned} \quad (2.24)$$

структурой которой аналогична структуре уравнений (2.21). Из условия $v_{nk} \neq 0$, $\tilde{U}_{nk} \neq 0$ система (2.24) доставляет характеристическое уравнение

$$a_2 \Omega^4 + b_2 \Omega^2 + c_2 = 0, \quad (2.25)$$

в котором

$$\begin{aligned} a_2 &= 1 + 2 \left(\frac{\lambda_k^2}{\nu_{12} \lambda_n^2} + \frac{\lambda_n^2}{\lambda_k^2} \right), \\ b_2 &= - \left(g_2 \lambda_k^2 + 3 \lambda_n^2 + 2g_1 \frac{\lambda_k^2}{\nu_{12}^2} \right) - a_2 (g_1 \lambda_n^2 + \lambda_k^2) + 2 \lambda_n \lambda_k (1 + \nu_{12} g_2) \left(\frac{\lambda_k}{\nu_{12} \lambda_n} + \frac{\lambda_n}{\lambda_k} \right), \\ c_2 &= (g_1 \lambda_n^2 + \lambda_k^2) \left(g_2 \lambda_k^2 + 3 \lambda_n^2 + 2g_1 \frac{\lambda_k^2}{\nu_{12}^2} \right) - \lambda_n^2 \lambda_k^2 (1 + \nu_{12} g_2) \left(3 + \nu_{21} g_1 + \frac{2g_1}{\nu_{12}} \right). \end{aligned} \quad (2.26)$$

Заметим, что в свете результатов и определений, приведенных в [1], построенные решения, относящиеся к неизвестным u_{nk} , \tilde{V}_{nk} , \tilde{U}_{nk} , v_{nk} , являются приближенными.

3. Решения задачи при нечетных значениях n и четных значениях k в тригонометрических базисных функциях

Наряду с вариантами решений, когда выполняются равенства $\cos 0 = -\cos \lambda_n a$, $\cos 0 = -\cos \lambda_k b$ (n, k — нечетные числа [1]), а также $\cos 0 = \cos \lambda_n a$, $\cos 0 = \cos \lambda_k b$ (n, k — четные числа, см. раздел 2), необходимо построить еще два варианта решений, когда $\cos 0 = -\cos \lambda_n a$, $\cos 0 = \cos \lambda_k b$ и $\cos 0 = \cos \lambda_n a$, $\cos 0 = -\cos \lambda_k b$. Рассмотрим здесь случай, когда n и k принимают, соответственно, нечетные и четные значения, что позволяет при подчинении (2.1) граничным условиям (1.2) установить равенства

$$\lambda_n C_1 = 0, \quad \lambda_n C_3 = 0, \quad \lambda_k \tilde{V}_k = 0, \quad \lambda_k V_k = 0, \quad \lambda_k \tilde{U}_k = 0, \quad \lambda_k U_k = 0, \quad (3.1)$$

а также зависимости

$$\begin{aligned} V_{nk} &= -\frac{\lambda_n}{\nu_{21} \lambda_k} \tilde{u}_{nk}, \quad \tilde{V}_{nk} = \frac{\lambda_n}{\nu_{21} \lambda_k} u_{nk}, \quad \tilde{U}_{nk} = \frac{\lambda_n}{\lambda_k} v_{nk}, \quad U_{nk} = -\frac{\lambda_n}{\lambda_k} \tilde{v}_{nk}, \\ C_4 &= r_1 u_{nk}, \quad C_2 = r_2 v_{nk}, \quad r_1 = \frac{\nu_{21} \lambda_k^2 - \lambda_n^2}{\nu_{21} \lambda_n \lambda_k}, \quad r_2 = \frac{\lambda_k^2 - \nu_{12} \lambda_n^2}{\nu_{12} \lambda_n \lambda_k}, \end{aligned} \quad (3.2)$$

причем на неизвестную \tilde{u}_{nk} для удовлетворения граничным условиям необходимо наложить условие

$$\tilde{u}_{nk} \neq 0 \quad \text{при } \lambda_n = 0. \quad (3.3)$$

При подстановке (3.2) в (2.1) приходим к функциям

$$\begin{aligned} u &= (u_{nk} \sin \lambda_k y + \tilde{u}_{nk} \cos \lambda_k y + C_1) \sin \lambda_n x + \\ &\quad + \left(-\frac{\lambda_n}{\lambda_k} \tilde{v}_{nk} \sin \lambda_k y + \frac{\lambda_n}{\lambda_k} v_{nk} \cos \lambda_k y + r_2 v_{nk} \right) \cos \lambda_n x + U_k \sin \lambda_k y + \tilde{U}_k \cos \lambda_k y, \\ v &= (v_{nk} \sin \lambda_k y + \tilde{v}_{nk} \cos \lambda_k y + C_3) \sin \lambda_n x + \\ &\quad + \left(-\frac{\lambda_n}{\nu_{21} \lambda_k} \tilde{u}_{nk} \sin \lambda_k y + \frac{\lambda_n}{\nu_{21} \lambda_k} u_{nk} \cos \lambda_k y + r_1 u_{nk} \right) \cos \lambda_n x + V_k \sin \lambda_k y + \tilde{V}_k \cos \lambda_k y, \end{aligned} \quad (3.4)$$

в соответствии с которыми должны быть составлены уравнения метода Бубнова следующих видов:

$$\int_0^a \int_0^b f_1 \sin \lambda_n x \, dx \, dy = 0 \quad \text{при } \delta C_1 \neq 0, \quad (3.5)$$

$$\int_0^a \int_0^b f_1 \sin \lambda_k y \, dx \, dy = 0 \quad \text{при } \delta U_k \neq 0, \quad (3.6)$$

$$\int_0^a \int_0^b f_1 \cos \lambda_k y \, dx \, dy = 0 \quad \text{при } \delta \tilde{U}_k \neq 0, \quad (3.7)$$

$$\int_0^a \int_0^b f_2 \sin \lambda_n x \, dx \, dy = 0 \quad \text{при } \delta C_3 \neq 0, \quad (3.8)$$

$$\int_0^a \int_0^b f_2 \sin \lambda_k y \, dx \, dy = 0 \quad \text{при } \delta V_k \neq 0, \quad (3.9)$$

$$\int_0^a \int_0^b f_2 \cos \lambda_k y \, dx \, dy = 0 \quad \text{при } \delta \tilde{V}_k \neq 0, \quad (3.10)$$

$$\int_0^a \int_0^b \left(f_1 \sin \lambda_k y \sin \lambda_n x + \frac{\lambda_n}{\nu_{21} \lambda_k} f_2 \cos \lambda_k y \cos \lambda_n x + r_1 f_2 \cos \lambda_n x \right) dx \, dy = 0 \quad \text{при } \delta u_{nk} \neq 0, \quad (3.11)$$

$$\int_0^a \int_0^b \left(\frac{\lambda_n}{\lambda_k} f_1 \cos \lambda_n x \cos \lambda_k y + r_2 f_1 \cos \lambda_n x + f_2 \sin \lambda_k y \sin \lambda_n x \right) dx dy = 0 \quad \text{при } \delta v_{nk} \neq 0, \quad (3.12)$$

$$\int_0^a \int_0^b \left(f_1 \cos \lambda_k y \sin \lambda_n x - \frac{\lambda_n}{\nu_{21} \lambda_k} f_2 \sin \lambda_k y \cos \lambda_n x \right) dx dy = 0 \quad \text{при } \delta \tilde{u}_{nk} \neq 0, \quad (3.13)$$

$$\int_0^a \int_0^b \left(-\frac{\lambda_n}{\lambda_k} f_1 \sin \lambda_k y \cos \lambda_n x + f_2 \cos \lambda_k y \sin \lambda_n x \right) dx dy = 0 \quad \text{при } \delta \tilde{v}_{nk} \neq 0, \quad (3.14)$$

причем в рассматриваемом случае

$$\begin{aligned} f_1 = & \left(-\lambda_k^2 + \frac{\lambda_n^2}{\nu_{21}} + \Omega^2 \right) (u_{nk} \sin \lambda_n x \sin \lambda_k y + \tilde{u}_{nk} \cos \lambda_k y \sin \lambda_n x) + \\ & + \left(g_1 \frac{\lambda_n^3}{\lambda_k} - \nu_{21} g_1 \lambda_n \lambda_k - \frac{\lambda_n}{\lambda_k} \Omega^2 \right) (\tilde{v}_{nk} \sin \lambda_k y \cos \lambda_n x - v_{nk} \cos \lambda_k y \cos \lambda_n x) + \\ & + (-g_1 \lambda_n^2 + \Omega^2) r_2 v_{nk} \cos \lambda_n x + (-g_1 \lambda_n^2 + \Omega^2) C_1 \sin \lambda_n x + \\ & + (-\lambda_k^2 + \Omega^2) U_k \sin \lambda_k y + (-\lambda_k^2 + \Omega^2) \tilde{U}_k \cos \lambda_k y, \end{aligned} \quad (3.15)$$

$$\begin{aligned} f_2 = & (-g_2 \lambda_k^2 + \nu_{12} g_2 \lambda_n^2 + \Omega^2) (v_{nk} \sin \lambda_k y \sin \lambda_n x + \tilde{v}_{nk} \cos \lambda_k y \sin \lambda_n x) + \\ & + \left[g_2 \frac{\lambda_n \lambda_k}{\nu_{21}} + \frac{\lambda_n^3}{\nu_{21} \lambda_k} - \lambda_n \lambda_k (1 + \nu_{12} g_2) - \frac{\lambda_n}{\nu_{21} \lambda_k} \Omega^2 \right] (\tilde{u}_{nk} \sin \lambda_k y \cos \lambda_n x - \\ & - u_{nk} \cos \lambda_k y \cos \lambda_n x) + (-\lambda_n^2 + \Omega^2) r_1 u_{nk} \cos \lambda_n x + (-\lambda_n^2 + \Omega^2) C_3 \sin \lambda_n x + \\ & + (-g_2 \lambda_k^2 + \Omega^2) V_k \sin \lambda_k y + (-g_2 \lambda_k^2 + \Omega^2) \tilde{V}_k \cos \lambda_k y. \end{aligned} \quad (3.16)$$

Первые шесть уравнений (3.5)–(3.10), как и в разделе 2, в силу (3.1) имеют только тривиальные решения $C_1 = U_k = \tilde{U}_k = C_3 = V_k = \tilde{V}_k = 0$. Последнее уравнение (3.14), полностью совпадающее с уравнением (2.16), приводит к формуле (2.20) статьи [1], соответствующей решению вида (2.20). В данном случае в нем n — нечетные, а k — четные числа.

Уравнение (3.13) при подстановке (3.15) и (3.16) приводится к виду

$$\left\{ -\lambda_k^2 + \frac{\lambda_n^2}{\nu_{21}} + \Omega^2 - \frac{\lambda_n}{\nu_{21} \lambda_k} \left[g_2 \frac{\lambda_n \lambda_k}{\nu_{21}} + \frac{\lambda_n^3}{\nu_{21} \lambda_k} - \lambda_n \lambda_k (1 + \nu_{12} g_2) - \frac{\lambda_n}{\nu_{21} \lambda_k} \Omega^2 \right] \right\} \tilde{u}_{nk} = 0,$$

из которого с учетом условия (3.3) следует формула $\Omega^2 = \lambda_k^2$. Однако при этом $u \equiv 0$ и $v \equiv 0$.

И, наконец, из уравнений (3.11) и (3.12) при условиях $u_{nk} \neq 0$ и $v_{nk} \neq 0$ следуют еще две формулы для определения Ω^2 :

$$\Omega^2 = \frac{[\tilde{g}_2 \lambda_n^2 \lambda_k^2 + 3(\lambda_n^2 - \nu_{21} \lambda_k^2)^2] \lambda_n^2}{2(\lambda_n^2 - \nu_{21} \lambda_k^2)^2 + (\lambda_n^2 + \nu_{21}^2 \lambda_k^2) \lambda_n^2}, \quad (3.17)$$

$$\Omega^2 = \frac{\{g_1 [\nu_{12}^2 \lambda_n^4 + 2(\lambda_k^2 - \nu_{12} \lambda_n^2)^2] + g_2 \nu_{12}^2 \lambda_k^2 (\lambda_k^2 - 2\nu_{12} \lambda_n^2)\} \lambda_n^2}{\nu_{12}^2 \lambda_n^2 (\lambda_k^2 + \lambda_n^2) + 2(\lambda_k^2 - \nu_{12} \lambda_n^2)^2}, \quad (3.18)$$

которые дополняют указанную выше формулу (2.20) статьи [1] и, судя по структуре содержащихся в (3.4) соответствующих функций, являются приближенными.

4. Решения задачи при четных значениях n и нечетных значениях k в тригонометрических базисных функциях

В рассматриваемом случае при подчинении функций (2.1) граничным условиям (1.2) вместо (3.1) устанавливаются равенства

$$\lambda_n C_1 = 0, \quad \lambda_n C_2 = 0, \quad \lambda_n C_4 = 0, \quad \lambda_k U_k = 0, \quad \lambda_k V_k = 0, \quad (4.1)$$

зависимости

$$\begin{aligned} V_{nk} &= -\frac{\nu_{12}\lambda_n}{\lambda_k}\tilde{u}_{nk} = -\frac{\lambda_n}{\nu_{21}\lambda_k}\tilde{u}_{nk}, \quad \tilde{V}_{nk} = \frac{\lambda_k}{\lambda_n}u_{nk}, \quad \tilde{U}_{nk} = \frac{\lambda_k}{\nu_{12}\lambda_n}v_{nk}, \\ U_{nk} &= -\frac{\lambda_n}{\lambda_k}\tilde{v}_{nk}, \quad \tilde{U}_k = -r_2v_{nk}\tilde{V}_k = -r_1u_{nk}, \end{aligned} \quad (4.2)$$

а также условие

$$\tilde{u}_{nk} \neq 0 \quad \text{при } \lambda_k \lambda_n = 0. \quad (4.3)$$

Подставляя (4.2) в (2.1), получим общее решение рассматриваемой задачи в виде функций

$$\begin{aligned} u &= (u_{nk} \sin \lambda_k y + \tilde{u}_{nk} \cos \lambda_k y + C_1) \sin \lambda_n x + \\ &\quad + \left(-\frac{\lambda_n}{\lambda_k} \tilde{v}_{nk} \sin \lambda_k y + \frac{\lambda_k}{\nu_{12}\lambda_n} v_{nk} \cos \lambda_k y + C_2 \right) \cos \lambda_n x + U_k \sin \lambda_k y - r_2 v_{nk} \cos \lambda_k y, \\ v &= (v_{nk} \sin \lambda_k y + \tilde{v}_{nk} \cos \lambda_k y + C_3) \sin \lambda_n x + \\ &\quad + \left(-\frac{\nu_{12}\lambda_n}{\lambda_k} \tilde{u}_{nk} \sin \lambda_k y + \frac{\lambda_k}{\lambda_n} u_{nk} \cos \lambda_k y + C_4 \right) \cos \lambda_n x + V_k \sin \lambda_k y - r_1 u_{nk} \cos \lambda_k y, \end{aligned} \quad (4.4)$$

в соответствии с которыми для f_1 и f_2 устанавливаются выражения

$$\begin{aligned} f_1 &= (-g_1 \lambda_n^2 + \nu_{21} g_1 \lambda_k^2 + \Omega^2) u_{nk} \sin \lambda_k y \sin \lambda_n x + (-\tilde{g}_1 \lambda_n^2 - \lambda_k^2 + \nu_{12} \lambda_n^2 + \Omega^2) u_{nk} \cos \lambda_k y \sin \lambda_n x + \\ &\quad + \left(g_1 \frac{\lambda_n^3}{\lambda_k} - \nu_{21} g_1 \lambda_n \lambda_k - \frac{\lambda_n}{\lambda_k} \Omega^2 \right) \tilde{v}_{nk} \sin \lambda_k y \cos \lambda_n x + \\ &\quad + \left[-g_1 \frac{\lambda_n \lambda_k}{\nu_{12}} - \frac{\lambda_k^3}{\nu_{12} \lambda_n} + \lambda_n \lambda_k (1 + \nu_{21} g_1) + \frac{\lambda_k}{\nu_{12} \lambda_n} \Omega^2 \right] v_{nk} \cos \lambda_k y \cos \lambda_n x + \\ &\quad + (\lambda_k^2 - \Omega^2) r_2 v_{nk} \cos \lambda_k y + (-\lambda_n^2 g_1 + \Omega^2) C_1 \sin \lambda_n x + \\ &\quad + (-g_1 \lambda_n^2 + \Omega^2) C_2 \cos \lambda_n x + (-\lambda_k^2 + \Omega^2) U_k \sin \lambda_k y, \end{aligned} \quad (4.5)$$

$$\begin{aligned} f_2 &= \left(-\lambda_n^2 + \frac{\lambda_k^2}{\nu_{12}} + \Omega^2 \right) v_{nk} \sin \lambda_k y \sin \lambda_n x + (-g_2 \lambda_k^2 + \nu_{12} g_2 \lambda_n^2 + \Omega^2) \tilde{v}_{nk} \cos \lambda_k y \sin \lambda_n x + \\ &\quad + \left(\frac{\nu_{12} \lambda_n^3}{\lambda_k} - \lambda_n \lambda_k - \frac{\nu_{12} \lambda_n}{\lambda_k} \Omega^2 \right) \tilde{u}_{nk} \sin \lambda_k y \cos \lambda_n x + \\ &\quad + \left(-g_2 \frac{\lambda_k^3}{\lambda_n} + \nu_{12} g_2 \lambda_n \lambda_k + \frac{\lambda_k}{\lambda_n} \Omega^2 \right) u_{nk} \cos \lambda_k y \cos \lambda_n x + \\ &\quad + (g_2 \lambda_k^2 - \Omega^2) r_1 u_{nk} \cos \lambda_k y + (-\lambda_n^2 + \Omega^2) C_3 \sin \lambda_n x + \\ &\quad + (-\lambda_n^2 + \Omega^2) C_4 \cos \lambda_n x + (-g_2 \lambda_k^2 + \Omega^2) \tilde{V}_k \sin \lambda_k y. \end{aligned} \quad (4.6)$$

Так же, как и в разделе 2, можно убедиться, что в силу (4.1) в рассматриваемом случае нулевыми являются неизвестные $C_1 = C_2 = C_3 = C_4 = U_k = V_k = 0$. Для нахождения других решений в силу структуры функций (4.4) имеют место уравнения метода Бубнова следующих видов:

$$\int_0^a \int_0^b \left(f_1 \cos \lambda_k y \sin \lambda_n x - \frac{\nu_{12} \lambda_n}{\lambda_k} f_2 \sin \lambda_k y \cos \lambda_n x \right) dx dy = 0 \quad \text{при } \delta \tilde{u}_{nk} \neq 0, \quad (4.7)$$

$$\int_0^a \int_0^b \left(-\frac{\lambda_n}{\lambda_k} f_1 \sin \lambda_k y \cos \lambda_n x + f_2 \cos \lambda_k y \sin \lambda_n x \right) dx dy = 0 \quad \text{при } \delta \tilde{v}_{nk} \neq 0, \quad (4.8)$$

$$\int_0^a \int_0^b \left(f_1 \sin \lambda_k y \sin \lambda_n x + \frac{\lambda_k}{\lambda_n} f_2 \cos \lambda_k y \cos \lambda_n x - r_1 f_2 \cos \lambda_k y \right) dx dy = 0 \quad \text{при } \delta u_{nk} \neq 0, \quad (4.9)$$

$$\int_0^a \int_0^b \left(\frac{\lambda_k}{\nu_{12} \lambda_n} f_1 \cos \lambda_k y \cos \lambda_n x - r_2 f_1 \cos \lambda_k y + f_2 \sin \lambda_k y \sin \lambda_n x \right) dx dy = 0 \quad \text{при } \delta v_{nk} \neq 0. \quad (4.10)$$

Можно убедиться, что при подстановке (4.5) и (4.6) в уравнение (4.7) по-прежнему приходим к характеристическому уравнению (2.19), из которого в силу (4.3) следуют результаты раздела 2, а из (4.8) при $\tilde{v}_{nk} \neq 0$ следует формула (2.20) из [1].

Оставшиеся два уравнения (4.9) и (4.10) при подстановке в них выражений (4.5) и (4.6) в рассматриваемом случае приводят к формулам

$$\Omega^2 = \frac{\{g_2[\nu_{21}^2 \lambda_k^4 + 2(\nu_{21} \lambda_k^2 - \lambda_n^2)^2] + g_1 \nu_{21}^2 \lambda_n^2 (\lambda_n^2 - 2\nu_{21} \lambda_k^2)\} \lambda_k^2}{\nu_{21}^2 \lambda_k^2 (\lambda_n^2 + \lambda_k^2) + 2(\nu_{21} \lambda_k^2 - \lambda_n^2)^2}, \quad (4.11)$$

$$\Omega^2 = \frac{[\tilde{g}_1 \lambda_n^2 \lambda_k^2 + 3(\lambda_n^2 - \nu_{21} \lambda_k^2)^2] \lambda_k^2}{2(\lambda_k^2 - \nu_{12} \lambda_n^2)^2 + \lambda_k^2 (\lambda_k^2 + \nu_{12}^2 \lambda_n^2)}, \quad (4.12)$$

которым соответствуют решения

$$u = u_{nk} \sin \lambda_k y \sin \lambda_n x, \quad v = \frac{\lambda_k}{\lambda_n} u_{nk} \cos \lambda_k y \cos \lambda_n x - r_1 u_{nk} \cos \lambda_k y,$$

$$u = \frac{\lambda_k}{\nu_{12} \lambda_n} v_{nk} \cos \lambda_k y \cos \lambda_n x - r_2 v_{nk} \cos \lambda_k y, \quad v = v_{nk} \sin \lambda_k y \sin \lambda_n x.$$

Формулы (4.11)–(4.12), как и формулы (3.17)–(3.18), по определению являются приближенными, т. к. функции (4.12) не удовлетворяют дифференциальным уравнениям (1.1).

Заключение

Легко можно убедиться в том, что при условии $\lambda_n^2 = \nu_{21} \lambda_k^2$ из формулы (3.17) следует формула (2.26) из [1], а из (3.18) — формула (2.22) той же статьи . При выполнении же условия $\lambda_k^2 = \nu_{12} \lambda_n^2$ из формул (4.11) и (4.12) следуют формулы (2.26) и (2.22) статьи [1]. Следовательно, построенные в [1] решения, являющиеся точными, как частный случай содержатся в решениях, построенных в разделах 3, 4 данной статьи и являющихся по определению приближенными.

В общем случае, когда не выполняются указанные выше условия, установить степень точности приближенных формул (3.17), (3.18), (4.11), (4.12), а также формул, получающихся с помощью действительных корней алгебраических уравнений (2.22) и (2.25), без их сравнения с другими решениями (которые можно было бы считать точными), по-видимому, невозможно.

Литература

- Паймушин В.Н. Точные аналитические решения задачи о плоских формах свободных колебаний прямоугольной пластины со свободными краями // Изв. вузов. Математика. – 2006. – № 8. – С. 54–62.

*Научно-технический центр проблем
динамики и прочности
Казанского государственного
технического университета*

*Поступили
первый вариант 10.12.2004
окончательный вариант 13.10.2005*