

# Моделирование колебания мембраны в форме ромба

#### Н.А. Чернышов, А.С. Лобакин, А.А. Постнов

ВУНЦ ВВС «ВВА имени профессора Н.Е. Жуковского и Ю.А. Гагарина», г. Воронеж

Аннотация: В данной работе рассмотрено моделирование колебаний мембраны в форме ромба. Найдены некоторые частные решения задачи о свободных колебаниях мембраны с различными начальными условиями и получены собственные частоты свободных колебаний. Полученное решение возможно использовать при усилении элементов конструкций летательных аппаратов ячеистой ромбовидной структурой, а также при проектировании беспилотных дронов типа летающее крыло.

Ключевые слова: Свободные колебания мембраны, мембрана в форме ромба, собственные частоты колебаний.

#### Введение

В современной промышленности часто применяют конструкции, содержащие мембраны различной формы. В авиастроении корпус военных и гражданских самолетов усиливается заполнителями различной формы для увеличения прочности несущих конструкций и улучшения шумоизоляции. Известны некоторые аналитические решения о свободных колебаниях мембран прямоугольной, треугольной [1], шестиугольной [2] и круглой формы. Целью представленной работы является моделирование свободных колебаний мембраны в форме ромба при заданных начальных условиях. В [3,4] найдены собственные частоты и формы прямоугольной мембраны методом разделения переменных. Методом Рэлея-Ритца решена задача о колебаниях треугольной пластины с учетом действия осевых сил [5]. Для треугольной пластины, имеющей сложные опорные условия, применялся метод множителей Лагранжа в [6]. В работах [7,8] рассмотрена треугольная пластина при различных нагрузках. Случай круговой пластины, шарнирно закреплённой и упруго подвешенной на винклеровом основании, рассмотрен в [9].



## Постановка задачи

Пусть мембрана в форме ромба закреплена на границе и имеет заданную начальную форму. Затем она выводится из равновесия и начинает совершать поперечные свободные колебания перпендикулярно плоскости XOY. Такие колебания мембраны можно описать дифференциальным уравнением [10]:

$$\frac{\partial^2 \mathbf{W}}{\partial t^2} = a^2 \left( \frac{\partial^2 \mathbf{W}}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \mathbf{W}}{\partial y^2} \right)$$
(1)

где W – отклонение точек мембраны от плоскости XOY, *t* – время.

На границе мембрана закреплена:

$$W\big|_{\Gamma} = 0 \tag{2}$$

В качестве начальных условий примем следующие:

$$\mathbf{W}\big|_{t=0} = f\left(x, y\right), \quad \frac{\partial \mathbf{W}}{\partial t}\Big|_{t=0} = 0 \tag{3}$$

Решение представим в виде:

$$\mathbf{W} = \mathbf{U}(x, y)\mathbf{T}(t). \tag{4}$$

После подстановки (4) в (1) получим дифференциальные уравнения:

$$\mathbf{T}'' + a^2 \lambda^2 \mathbf{T} = \mathbf{0} \tag{5}$$

$$\Delta U + \lambda^2 U = 0 \tag{6}$$

Решение (5) не представляет сложности, запишем его

$$\Gamma = A\cos a\lambda t + B\sin a\lambda t$$

# Решение задачи

Сделаем замену переменных (рис. 1):

$$\xi_1 = y, \ \xi_2 = \frac{1}{2} \left( \sqrt{3}x - y \right), \ l -$$
 высота ромба (7)

Переменные имеют следующие свойства:

1. Граничные условия принимают удобную форму:



$$\xi_1 = 0, \quad \xi_2 = 0, \quad \xi_1 = l, \quad \xi_2 = l$$
 (8)

2. Возможна дифференциальная замена:



Рис. 1. – Геометрический смысл переменных  $\xi_1$ ,  $\xi_2$ .

Решение (б) запишем в виде:

$$U = C \left( \sin \lambda \xi_1 + \sin \lambda \xi_2 - \sin \lambda \left( \xi_1 + \xi_2 \right) \right), \tag{10}$$

Нетрудно доказать, что (10) удовлетворяет дифференциальному уравнению (6). Проверим выполнение граничных условий:

Пусть 
$$\xi_1 = 0$$
. Тогда:  
 $U|_{\xi_1=0} = C(\sin 0 + \sin \lambda \xi_2 - \sin \lambda (0 + \xi_2)) = C(\sin \lambda \xi_2 - \sin \lambda \xi_2) = 0.$   
При  $\xi_2 = 0$  получим:  
 $U|_{\xi_2=0} = C(\sin \xi_1 + \sin 0 - \sin \lambda (\xi_1 + 0)) = C(\sin \lambda \xi_1 - \sin \lambda \xi_1) = 0.$   
Вод мах  $\xi_1 = 1$ 

BO3LMEM  $\xi_1 = l$ 

$$U|_{\xi_{1}=l} = C\left(\sin\lambda l + \sin\lambda\xi_{2} - \sin\lambda(l + \xi_{2})\right) = C\left(\sin\lambda l + \sin\lambda\xi_{2} - \sin\lambda l\cos\lambda\xi_{2} - \cos\lambda l\sin\lambda\xi_{2}\right) = C\left(\sin\lambda l\left(1 - \cos\lambda\xi_{2}\right) + \sin\lambda\xi_{2}\left(1 - \cos\lambda l\right)\right) = 0$$

Выполнение граничного условия возможно только при  $\sin \lambda l = 0$  и



 $1 - \cos \lambda l = 0$ . Отсюда получаем собственные частоты колебаний мембраны

$$\lambda_n = \frac{2\pi n}{l}, \ n = 1, 2, 3...$$
 (11)

Так как начальные скорости (3) отсутствуют, то B = 0. Примем  $b_n = AC$ . Запишем все частные решения уравнения (1):

$$W_{n} = b_{n} \cos \frac{2\pi n}{l} at \left( \sin \frac{2\pi n}{l} \xi_{1} + \sin \frac{2\pi n}{l} \xi_{2} - \sin \frac{2\pi n}{l} (\xi_{1} + \xi_{2}) \right)$$
(12)

Просуммировав все частные решения, найдем общее решение:

$$W = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \cos \frac{2\pi n}{l} at \left( \sin \frac{2\pi n}{l} \xi_1 + \sin \frac{2\pi n}{l} \xi_2 - \sin \frac{2\pi n}{l} (\xi_1 + \xi_2) \right)$$
(13)

Рассмотрим частный случай начальной формы:

$$f(x, y) = \sin \frac{2\pi n}{l} \xi_1 + \sin \frac{2\pi n}{l} \xi_2 - \sin \frac{2\pi n}{l} (\xi_1 + \xi_2)$$

Учитывая (3), получим уравнение:

$$\sum_{n=1}^{\infty} b_n \left( \sin \frac{2\pi n}{l} \xi_1 + \sin \frac{2\pi n}{l} \xi_2 - \sin \frac{2\pi n}{l} (\xi_1 + \xi_2) \right) =$$

$$= \sin \frac{2\pi n}{l} \xi_1 + \sin \frac{2\pi n}{l} \xi_2 - \sin \frac{2\pi n}{l} (\xi_1 + \xi_2)$$
(14)

Отсюда  $b_n = 1$ . Выбирая n = 1, 2, 3, ... получим различные начальные формы, соответствующие собственным частотам. На рис. 2 показана первая собственная форма колебаний мембраны при n = 1.

Общее решение при n = 1.

$$W = \cos\frac{2\pi}{l}at\left(\sin\frac{2\pi}{l}\xi_1 + \sin\frac{2\pi}{l}\xi_2 - \sin\frac{2\pi}{l}(\xi_1 + \xi_2)\right)$$
(15)

Общее решение для произвольного *n* имеет вид:

W = 
$$\cos \frac{2\pi n}{l} at \left( \sin \frac{2\pi n}{l} \xi_1 + \sin \frac{2\pi n}{l} \xi_2 - \sin \frac{2\pi n}{l} (\xi_1 + \xi_2) \right)$$
 (16)





Рис. 2. – Первая начальная форма мембраны.

На рис. 3 показана вторая форма колебаний мембраны при n = 2.



Рис. 3. – Вторая начальная форма мембраны.

Анализируя рисунки 2,3, можно заметить, что собственные формы имеют такие же зоны пучностей и узловые линии, которые наблюдаются и для известных решений свободных колебаний мембран прямоугольной, треугольной и шестиугольной форм.

В представленной работе получены некоторые частные решения задачи о свободных колебаниях мембраны в форме ромба с заданным начальным отклонением. Получены собственные частоты и найдены первые две собственные формы. Полученный результат может быть использован при



проектировании различных элементов конструкций летательных аппаратов. Некоторые элементы самолета, такие как крыло, корпус и т.д., могут усиливаться ячеистой структурой ромбовидной формы. Зная модель элементарной ячейки. прогнозировать поведения можно поведение конструкции В целом И тем самым улучшить аэродинамические характеристики летательного аппарата.

## Литература

- Чернышов Н.А. Моделирование колебания мембраны треугольной формы.
   // Инженерный вестник Дона, 2020, №2. URL: ivdon.ru/ru/magazine/archive/N2y2020/6336.
- Чернышов Н.А., Голомидов Н.А., Маслиев А.И. Моделирование колебания мембраны шестиугольной формы. // Инженерный вестник Дона, 2022, №2. URL: ivdon.ru/ru/magazine/archive/N2y2022/7442.
- 3. Тимошенко С.П. Колебания в инженерном деле. М.: Машиностроение 1985. 472 с.
- 4. Соболев С.Л. Уравнения математической физики. М.: Наука, 1966. 444 с.
- Laura P.A.A., Gutierrez R.H. A note on vibrating triangular equilateral plates subject to a hydrostatic state of in-plane stress // Journal of sound and vibration. 1991. №149. pp. 513-515.
- 6. Liew K.M. On the use of pb-2 Rayleigh-Ritz method for free flexural vibration of triangular plates with curved internal supports // Journal of sound and vibration. 1993. №165. pp. 329-340.
- 7. Mirza S., Bijlani M. Vibration of triangular plates // AIAA journal. 1983. №21. pp. 1472-1475.
- 8. Чернышов А.Д., Чернышов Н.А. Колебания треугольной упругой пластины под совместным действием равномерно распределенной поперечной нагрузки и равномерного растяжения // Известия инженерно



технологической академии чувашской республики. 1998. №11. С. 87-95.

- Агаларов Дж.Г., Мамедова Г.А. Колебания пластины, шарнирно закреплённой и упруго подвешенной на винклеровом основании // Международный журнал прикладных и фундаментальных исследований, 2018, № 7. URL: applied-research.ru/ru/article/view? id=12328.
- 10. Тихонов А.Н., Самарский А.А. Уравнения математической физики. М.: Наука, 1977. 736 с.

#### References

- 1. Chernyshov N.A. Inzhenernyj vestnik Dona, 2020, №2. URL: ivdon.ru/ru/magazine/archive/N2y2020/6336.
- 2. Chernyshov N.A., Golomidov N.A., Masliev A.I. Inzhenernyj vestnik Dona, 2022, №2. URL: ivdon.ru/ru/magazine/archive/ N2y2022/7442.
- Timoshenko S.P. Kolebaniya v inzhenernom dele [Vibrations in engineering].
   M.: Mashinostroenie 1985. 472 p.
- 4. Sobolev S.L. Uravnenija matematicheskoj fiziki [Equations of mathematical physics]. M.: Nauka, 1966. 444 p.
- 5. Laura P.A.A., Gutierrez R.H. Journal of sound and vibration. 1991. №149. pp. 513-515.
- 6. Liew K.M. Journal of sound and vibration. 1993. №165. pp. 329-340.
- 7. Mirza S., Bijlani M. AIAA journal. 1983. №21. pp. 1472-1475.
- 8. Chernyshov A.D., Chernyshov N.A. Izvestija inzhenerno tehnologicheskoj akademii chuvashskoj respubliki, 1998, №11, pp. 87-95.
- 9. Agalarov J.G., Mamedova G.A. International Journal of Applied and Fundamental Research, 2018, №7 URL: appliedresearch.ru/ru/article/view?id=12328.
- 10.Tihonov A.N., Samarskij A.A. Uravnenija matematicheskoj fiziki [Equations of mathematical physics]. M.: Nauka, 1977. 736 p.