

Исследование воздействия векторных

случайных нагрузок на балки

А.М. Казиев, В.Х. Хуранов, О.В.Костенко

ФГБОУ ВО «Кабардино-Балкарский государственный университет им Х.М. Бербекова»,

Нальчик, Россия

Аннотация: Исследованы поперечные колебания балок постоянного сечения с учётом демпфирования. Рассмотрены случайные колебания балки под действием векторных кинематических и динамических воздействий. На примерах показаны влияние коэффициентов корреляции на среднеквадратические отклонения сечений балки. Определены внутренние силы в виде изгибающих моментов и поперечных сил. Приведён пример действия случайного процесса со скрытой периодичностью.

Ключевые слова: балка, демпфирование, прогиб, изгибающий момент, поперечная сила, случайный процесс, спектральная матрица, корреляция, вектор, матрица, передаточная функция.

Балки и колонны в виде стержней постоянного сечения самые распространённые конструктивные несущие элементы, применяемые в строительстве и в других областях. Многие внешние воздействия имеют случайный характер [1], [2], [3]. Эти действия могут быть динамическими, кинематическими [4] и комбинированными [5]. Действие таких нагрузок, в виде случайного процесса со скрытой периодичностью, исследовалось автором в статье [6]. Этим вопросам посвящались и работы зарубежных [7-9] и отечественных авторов [10], [11].

В данной работе автор рассматривает одновременное действие таких нагрузок. Причём учитывается их матрица коэффициентов корреляции, с помощью которого можно регулировать их «синфазность». Получены формулы для определения перемещений, изгибающих моментов и поперечных сил.

Вынужденные случайные колебания





Рис. 1. Установившиеся колебания

балкис шарнирно опертыми концами

(рис.1) в общей постановке имеет вид

$$\ddot{u} + 2\varepsilon\dot{u} + a^4u^{\text{IV}} = f_1(t), f_1(t) = q(t) / \rho S, x \in (0, l), t > -\infty.$$

$$u(0,t) = f_2(t), EJu''(0,t) = f_3(t).$$
 $u(l,t) = f_4(t), EJu''(l,t) = f_5(t).$

Допустим на балку действует возмущение, которое является случайным стационарным и векторным

$$f(x, t) = \{f_1(t), f_2(t), f_3(t), f_4(t), f_5(t)\},\$$

где компоненты являются стационарно связанными, математическим ожиданием равным нулю и с заданной спектральной матрицей

$$\boldsymbol{S}_{f}(\omega) = \begin{pmatrix} s_{11}(\omega) & s_{12}(\omega) & \cdots & s_{15}(\omega) \\ s_{21}(\omega) & s_{22}(\omega) & \cdots & s_{25}(\omega) \\ \cdots & \cdots & \cdots & \cdots \\ s_{51}(\omega) & s_{52}(\omega) & \cdots & s_{55}(\omega) \end{pmatrix},$$
(1)

и являющуюся эрмитовой, и в результате чего $s_{ij}(\omega) = s_{ji}^*(\omega)$.

В установившемся режиме u(x,t)- центрировано пространственновременное случайное поле, стационарное во времени и неоднородное в пространственной координате. Далее ставится задача имея спектральную матрицу входного случайного процесса необходимо определить спектральную плотность и дисперсию выходного процесса. Функция математического ожидания перемещений сеченийбалки по заданному вектору математических ожиданий возмущений $m_f(x) = \{m_1, m_2, m_3, m_4, m_5\}$ является традиционной.

Для этого используем передаточные функции

$$H_j(x, i\Omega_j), \qquad j = 1, 2, ..., 5.$$

Спектральная плотность случайного процесса колебаний вычисляется по следующей формуле



$$S_u(x,\omega) = \sum_k \sum_j H_k(x,i\omega) H_j^*(x,i\omega) s_{kj}(\omega).$$

В векторно-матричной форме

$$S_u(x,\omega) = H^T(x,i\omega)S_f(\omega)H^*(x,i\omega), \qquad (2)$$

где $H(x, i\omega)$ – вектор-столбец.

Теперь дисперсия отклонений определяется по известному соотношению

$$D_u(x) = \int_{-\infty}^{\infty} S_u(x, \omega) d\omega.$$
(3)

И учитывая чётностьS_u, можно сократить вычисления

$$D_u(x) = 2\int_0^\infty S_u(x,\omega)\,d\omega.$$

Введём вектор

$$X = \{ x_1, x_2, \dots, x_n \}, \qquad x_j = (j-1)\Delta x, \qquad j = 1, 2, \dots, n,$$

 Δx - шаг разбивки. Вектор *Х*устанавливается в соответствии со значением функции спектральной плотности

$$S_u(x_j, \omega) = \boldsymbol{H}^T(x_j, i\omega) \boldsymbol{S}_f(\omega) \boldsymbol{H}^*(x_j, i\omega), \quad j = 1, 2, \dots$$

определяемой формулой (2). Здесь

$$\mathbf{H}(x_j, i\omega) = \left\{ \mathbf{H}_1(x_j, i\omega), \ \mathbf{H}_2(x_j, i\omega), \ \mathbf{H}_3(x_j, i\omega), \ \mathbf{H}_4(x_j, i\omega), \ \mathbf{H}_5(x_j, i\omega) \right\}^T$$

- вектор-столбец передаточных функций.

Введём норму для функции $S_u(x_j, \omega)$, учитывая то, что спектральная плотность является положительной величиной, её запишем в виде

$$\| S_u(X, \omega) \| = \sum_{j=1}^n S_u(x_j, \omega), \quad \omega \in [0, \infty).$$

$$\tag{4}$$



Постепенно увеличивая ω норма (4) будет уменьшаться. Тогда с большим шагом увеличивая ω, можно найти её наименьшее значение Ω, которое удовлетворяет условию

$$\left\| S_u(x_j, \Omega) \right\| < \mu$$

где µ – малое положительное число, от которого зависит точность вычислений.

Пример. Возьмём стальную балку сечением двутавр № 14,l = 6 м, $\rho = 7850$ кг/м³, E = 210 ГПа, $S = 17, 4 \ cm^2, J = 573 \ cm^4, \quad \varepsilon = 0.9 \ c^{-1}.$

Векторный процесс возмущения примем стационарным со стационарно связанными компонентами и скрытой периодичностью. Элементы матрицы (1) примут вид

$$s_{jk}^{f}(\omega) = \frac{2\alpha_{jk} \theta_{jk}^{2} \rho_{jk} \sigma_{j} \sigma_{k}}{\pi \left[(\omega^{2} - \theta_{jk}^{2})^{2} + 4\alpha_{jk}^{2} \omega^{2} \right]}, \qquad \theta_{jk}^{2} = \alpha_{jk}^{2} + \beta_{jk}^{2}, \qquad j, \ k = 1, 2, ..., 5.$$

Здесь α_{jk} - параметр широкополосности, β_{jk} ---- характерная частота, ρ_{jk} элементы нормированной корреляционной матрицы, σ_{j} среднеквадратические отклонения процессов $f_i(t)$.





 $\sigma_q = 760$ H/м, $\sigma_2 = 5$ мм, $\sigma_3 = 1800$ Hм, $\sigma_4 = 9$ мм, $\sigma_5 = 950$ Hм. $\beta_{jk} = 2 \text{ c}^{-1}$ (кривая 1), 35 c $^{-1}$ (2), 46 c $^{-1}$ (3), 310 c $^{-1}$ (4), 620 c $^{-1}$ (5); j, k = 1, 2, ..., 5.

Нумерация кривых указана по рис. 3, где приводятся результаты вычислений. Параметры широкополосности примем

$$\alpha_{jk} = 0.9 \text{ c}^{-1},$$

2, ...5.

j, *k* = 1,

j, *k* = 1,

Элементы нормированной корреляционной матрицы приравняем к единице со знаками, которые учитывают направления

Наивысший предел и минимальный шаг интегрирования определяется по методу, описанному выше. График нормы спектральной плотности (4) примет вид, показанный на рис 2 при следующих частотах



возмущений на среднеквадратические
 отклонения перемещений.

 $\beta_{ik} = 210 \text{ c}^{-1}, \quad j, k = 1, 2, \dots, 5.$ Как видно по графику собственных максимумы частот 319,4 с⁻¹ и 716,5 и практически далее неразличимы. Для построения графика использована функция десятичного логарифма. Максимумы на первой собственной частоте



79,6 с⁻¹ и характерной частоте возмущений 210 с⁻¹существенно больше, чем на обертонах. Поэтому большое значение будет иметь интегрирование в области, находящихся близко к указанным частотам. Предел интегрирования Ω можно принят равным 500 с⁻¹. Шаг интегрирования при этом был равным 0,05 с⁻¹.

Для изучения влияния коррелированности случайных возмущений промоделируем с помощью пяти соответствующих нормированных корреляционных матриц







Проведём вычисления при фиксированных значениях характерных частот



$$\beta_{jk} = 10 \text{ c}^{-1}, \quad j, k = 1, 2, 3.$$

Результаты представлены на рис. 4, где номера кривых соответствуют номерам корреляционных матриц. Нормированная корреляционная матрица в случайных колебаниях играет ту же роль, что и сдвиги фаз возмущений в гармонических колебаниях.

Максимум и шаг интегрирования, следующие $\Omega = 510 \text{ c}^{-1}$, $\Delta \omega = 0,10 \text{ c}^{-1}$.

Внутренние силы в поперечных сечениях

Для анализа прочности балки необходимо знать величину изгибающих моментов и поперечных сил в сечениях балки. Как известно, у балки между прогибами и внутренними силами существуют соотношения

$$M(x,t) = EJu''(x,t),$$
 $Q(x,t) = EJu'''(x,t).$ (5)

Через функции u(x, t) можно найти внутренние силы.

При гармонических возмущениях общая формула определения перемещений имеет вид произведения векторов

$$u(x, t) = [\mathbf{A}, \mathbf{v}(x, t)] = \mathbf{A}^T \mathbf{v}(x, t).$$

Применение операций (4) даёт

$$M(x,t) = EJA^{T}v''(x,t), \qquad Q(x,t) = EJA^{T}v'''(x,t).$$
(6)

Здесь A и v – ранее принятые обозначения для векторов комплексных амплитуд возмущений и функций перемещений. Последние, в свою очередь, определяются через передаточные функции

$$v_k(x, t) = H_k(x, i\Omega_1) e^{i\Omega_k t}, \qquad k = 1, 2, ..., 5.$$

Следовательно,

$$v_k''(x,t) = H_k''(x,i\Omega) e^{i\Omega_k t}, \qquad v_k'''(x,t) = H_k'''(x,i\Omega) e^{i\Omega_k t}. \quad k = 1, 2, ..., 5.$$
(7)

Передаточные функции изгибающего момента и поперечной силы

$$H_1^M(x, i\Omega_1) = H_1''(x, i\Omega_1) = b^2(-C_1 \sin bx - C_2 \cos bx + C_3 \sin bx + C_4 \cosh x).$$
(8)

$$H_1^Q(x, i\Omega_1) = H_1^{\prime\prime\prime}(x, i\Omega_1) = b^3(-C_1 \cos bx + C_2 \sin bx + C_3 \cosh x + C_4 \sinh x).$$
(9)



Производные других передаточных функций находятся аналогично

$$H_2^M(x, i\Omega_2) = H_2''(x, i\Omega_2) = b^2 \left[-C_1 \sin b(l - x) + C_3 \sinh b(l - x) \right], \tag{10}$$

$$H_2^Q(x, i\Omega_2) = H_2''(x, i\Omega_2) = b^3 [C_1 \cos b(l - x) - C_3 \operatorname{ch} b(l - x)], \qquad (11)$$

$$H_3^M(x, i\Omega_3) = H_3''(x, i\Omega_3) = b^2 \left[-C_1 \sin b(l - x) + C_3 \operatorname{sh} b(l - x)\right],$$
(12)

$$H_3^Q(x, i\Omega_3) = H_3''(x, i\Omega_3) = b^3 [C_1 \cos b(l - x) - C_3 \operatorname{ch} b(l - x)],$$
(13)

$$H_4^M(x, i\Omega_4) = H_4''(x, i\Omega_4) = b^2 (-C_1 \sin bx + C_3 \operatorname{sh} bx),$$
(14)

$$H_4^Q(x, i\Omega_4) = H_4^{\prime\prime\prime}(x, i\Omega_4) = b^3 (-C_1 \cos bx + C_3 \operatorname{ch} bx),$$
(15)

$$H_5^M(x, i\Omega_5) = H_4''(x, i\Omega_5) = b^2 (-C_1 \sin bx + C_3 \sinh bx),$$
(16)

$$H_5^Q(x, i\Omega_5) = H_5^{\prime\prime}(x, i\Omega_5) = b^3 (-C_1 \cos bx + C_3 \operatorname{ch} bx).$$
(17)

Для случайных колебаний задача сводится к определению спектральной плотности, а затем и дисперсии внутренних сил по заданной спектральной матрице возмущений. Соотношения между спектральными плотностями внутренних сил и возмущений аналогичны (2)

$$S_{M}(x,\omega) = \boldsymbol{H}_{M}^{T}(x,i\omega) \boldsymbol{S}_{f}(\omega) \boldsymbol{H}_{M}^{*}(x,i\omega) (EJ)^{2},$$

$$S_{\varrho}(x,\omega) = \boldsymbol{H}_{\varrho}^{T}(x,i\omega) \boldsymbol{S}_{f}(\omega) \boldsymbol{H}_{\varrho}^{*}(x,i\omega) (EJ)^{2}.$$

Соответствующие дисперсии определяются с помощью интегралов

$$D_M(x) = 2\int_0^\infty S_M(x,\omega) d\omega, D_Q(x) = 2\int_0^\infty S_Q(x,\omega) d\omega.$$
(18)

Интегрирование в (18) проведем численным методом по алгоритмам, которые применяются для вычисления дисперсии перемещений.

По известным характеристикам прогибов и внутренних сил, можно определить характеристики нормальных и касательных напряжений при помощи линейных отображений. По известным методам решаем вопросы прочности, выносливости и жёсткости балки.



Рис. 5. Эпюры амплитуд и среднеквадратических отклонений перемешений. изгибающих моментов

Пример. Для выполнения вычислений возьмём ΤУ же стальную балку из двутавра № 14 свободно co опертыми концами, которая рассмотрена выше, и имеет параметры l = 6ρ = 7850 Kg/m³, E = 210М. ГПа, S = 17, 4 см², J = 573 см⁴, ε = 1 c^{-1} , β_{jk} = 16 c^{-1} (2), σ_q =800 H/M, $\sigma_2 = 6$ MM, $\sigma_3 = 2500$ HM, $\sigma_4 = 9$ MM, $\sigma_5 = 2000$ HM.

 C
 использованием

 полученных
 формул
 проведены

 вычисления
 и
 построены

 эпюры
 амплитуд
 и

 среднеквалических
 и
 и

отклонений, показанные графиками рис. 5. Анализ форм этих кривых подтверждает зависимости между *и*, *M* и *Q*, хорошо известные из курса сопротивления материалов.



Литература

1. Болотин В.В. Случайные колебания упругих систем. М.: Наука, 1979.335 с.

2.Вентцель Е.С. Овчаров Л.А. Теория случайных процессов и её инженерные приложения. М.: Высш. шк., 2000. 383 с.

3.Вольмир А.С., Культербаев Х.П. Стохастическая устойчивость вынужденных нелинейных колебаний оболочек. ПММ.1974.Т.38, вып.5. С. 893-898.

4. Культербаев Х.П. Кинематически возбуждаемые случайные колебания балок. Инженерно-технические науки.Материалы научно-практической конференции 1994.Нальчик: Каб.-Балк. гос. с/х акад. 1995.Ч. 3. С. 23-27.

5. Культербаев Х.П., Казиев А.М., О случайных колебаниях растянутых балок. Математическое моделирование и краевые задачи. Самара: Сам. гос. тех. ун-т. 2003. С. 100-103.

6. Казиев А.М., О влиянии характерной частоты и широкополосности случайной нагрузки на колебания балок. Вопросы повышения эффективности строительства. Межвузовский сборник. Нальчик: КБГСХА, 2004. Вып. 2. С. 79-83.

7. Gajewski Antoni. Vibrations and stability of a non-conservatively compressed prismatic column under nonlinear creep conditions. J. Theor. and Appl. Mech. (Poland)., 2000. 38. – N_{2} 2. – pp. 259-270.

Keltie R.F., Cheng C.C. Vibration reduction of a mass-loaded beam.
 J. Sound and Vibr, 1995. № 2, pp. 213-228.

9. Simion F.P., Decolon Chr., Staicu St. Study of vibrations in a rod submit to viscous frictions. Sci. Bull. D. "Politehn." Univ. Bucharest., 1998.№ 1. pp. 55-59.

10. Хуранов В.Х., Лихов З.Р., Казиев А.М., Шерибов Ш.М. Железобетонные ребристые плиты покрытий с переменным усилием преднапряжения вдоль пролета // Инженерный вестник Дона, 2015, №2. URL: ivdon.ru/magazine/archive/n2y2015/2893.



11. Шогенов Б.В., Ногеров И.А., Казиев А.М. К вопросу о снижении шума в зубчато-ременных передачах // Инженерный вестник Дона, 2015, №3. URL: ivdon.ru/magazine/archive/n3y2015/3269.

References

1. BolotinV.V. Sluchajnye kolebaniya uprugih sistem [Random oscillation sofelastic systems] M.: Nauka, 1979. 335 p.

 Ventcel' E.S. Ovcharov L.A. Teoriya sluchajnyh processov i eyo inzhenernye prilozheniya. [The theory of random processes and its engineering applications]
 M.: Vyssh. shk., 2000. 383p.

3. Vol'mir A.S., Kul'terbaev H.P. Stohasticheskaya ustojchivost' vynuzhdennyh nelinejnyh kolebanij obolochek. PMM. 1974. T.38, vyp.5. pp. 893-898.

4. Kul'terbaev H.P. Kinematicheski vozbuzhdaemye sluchajnye kolebaniya balok. Inzhenerno-tekhncheskie nauki. Materialy nauchno-prakticheskoj konferencii 1994.Nal'chik: Kab.-Balk. gos. s/h akad. 1995. CH. 3. pp. 23-27.

5. Kul'terbaev H.P., Kaziev A.M., O sluchajnyh kolebaniyah rastyanutyh balok. Matematicheskoe modelirovanie i kraevye zadachi. Samara: Sam. gos. tekh. un-t. 2003. pp. 100-103.

6. Kaziev A.M., O vliyanii harakternoj chastity i shirokopolosnosti sluchajnoj nagruzki na kolebaniya balok. Voprosy povysheniya ehffektivnosti stroitel'stva. Mezhvuzovskij sbornik. Nal'chik: KBGSKHA, 2004. Vyp. 2. pp. 79-83.

7. Gajewski Antoni. Vibrations and stability of a non-conservatively compressed prismatic column under nonlinear creep conditions. J. Theor. and Appl. Mech. (Poland)., 2000. 38. № 2. pp. 259-270.

Keltie R.F., Cheng C.C. Vibration reduction of a mass-loaded beam.
 J. Sound and Vibr, 1995. № 2, pp. 213-228.

9. Simion F.P., Decolon Chr., Staicu St. Study of vibrations in a rod submit to viscous frictions. Sci. Bull. D. "Politehn." Univ. Bucharest, 1998. № 1. pp. 55-59.



10. Khuranov V.Kh, Lihov Z.R., Kaziev A.M., Sheribov Sh.M. Inzhenernyj vestnik Dona (Rus), 2015, №2. URL: ivdon.ru/magazine/archive/n2y2015/2893.

11. Shogenov B.V., Nogerov I.A., Kaziev A.M. Inzhenernyj vestnik Dona (Rus),

2015, No3. URL: ivdon.ru/magazine/archive/n3y2015/3269.