

УДК 539.4

## Об устойчивости функционирования механических систем при случайных параметрических воздействиях

**А.С. Гусев, С.О. Найденов**

*Найдены вероятностные характеристики случайных параметрических воздействий, при которых системы, описываемые стохастическим аналогом уравнения Маттье – Хилла, становятся неустойчивыми.*

**Ключевые слова:** вероятностные характеристики, параметрические воздействия, неустойчивый.

*Probabilistic characteristics of the random parametric excitations when the systems described by a stochastic analogue of Matie - Hill's equation became unsteady were found.*

**Keywords:** probabilistic characteristics, parametric excitations, unsteady.

В предлагаемой статье рассмотрены механические системы, функционирование которых описывается следующим стохастическим аналогом уравнения Маттье – Хилла:

$$\ddot{q} + 2n\dot{q} + \omega_0^2(1 + \varepsilon(t))q = 0, \quad (1)$$

где  $q$  — обобщенная координата;  $n$  — коэффициент демпфирования;  $\omega_0$  — частота свободных колебаний;  $\varepsilon(t)$  — случайный процесс со спектральной плотностью  $S(\omega)$ .

Задача состоит в определении вероятностных характеристик параметрического воздействия  $\varepsilon(t)$ , при которых данная система будет устойчива. За условие стохастической неустойчивости принимается стремление дисперсии процесса  $q(t)$  к бесконечности [1, 2].

Эффективное решение поставленной задачи можно получить, если дополнить уравнение (1) статистически независимым от  $\varepsilon(t)$  белым шумом  $f(t)$  с малой интенсивностью  $k_f$ , которым в дальнейшем можно будет пренебречь. Получим уравнение

$$\ddot{q} + 2n\dot{q} + \omega_0^2(1 + \varepsilon(t))q = f(t). \quad (2)$$

Процесс  $\varepsilon(t)$  также вначале будем считать белым шумом с интенсивностью  $k_\varepsilon$ . Тогда уравнение (2) можно представить в следующем виде:

$$\ddot{q} + 2n\dot{q} + \omega_0^2 q = P(t). \quad (3)$$

Здесь  $P(t)$  — белый шум с интенсивностью  $k_p = k_f + \omega_0^2 s_q^2 k_\varepsilon$ , где  $s_q^2$  — дисперсия процесса  $q(t)$  [2].



**ГУСЕВ**  
Александр Сергеевич  
доктор технических наук,  
профессор



**НАЙДЕНОВ**  
Сергей Олегович  
кандидат технических  
наук, доцент  
кафедры «Прикладная  
механика»  
(МГТУ им. Н.Э. Баумана)

Из уравнения (3) следует равенство

$$S_q^2 = \frac{k_f + \omega_0^2 S_q^2 k_\varepsilon}{4n}.$$

Отсюда получаем

$$S_q^2 = \frac{k_f}{4n - \omega_0^2 k_\varepsilon}. \quad (4)$$

Из формулы (4) следует, что при любом малом  $k \neq 0$  система в среднеквадратическом устойчива при

$$k_\varepsilon < \frac{4n}{\omega_0^2}. \quad (5)$$

Если параметрическое воздействие  $\varepsilon(t)$  не является белым шумом, а имеет некоторую спектральную плотность  $S_\varepsilon(\omega)$ , то его (в соответствии с понятием о главном параметрическом резонансе) можно приближенно заменить на белый шум с интенсивностью  $\ln S_\varepsilon(2\omega_0)$  [1, 3]. В этом случае условие устойчивости (5) принимает следующий вид:

$$S_\varepsilon(2\omega_0) < \frac{2n}{\pi\omega_0^2}. \quad (6)$$

Возможность практического использования приближенного соотношения (6) требует проверки его правильности. С этой целью зададимся некоторой спектральной плотностью  $S_\varepsilon(\omega)$  процесса  $\varepsilon(t)$ , смоделируем этот процесс на ПК, подставим его в уравнение (1) и вычислим траекторию процесса  $q(t)$  при некоторых начальных условиях и значениях параметров  $n$  и  $\omega_0$ . Если процесс  $q(t)$  будет непрерывно возрастать, то это будет указывать на неустойчивость системы. В устойчивой системе процесс будет затухать. При заданной спектральной плотности  $S_\varepsilon(\omega)$  процесс  $\varepsilon(t)$  можно смоделировать с помощью следующего соотношения:

$$\varepsilon(t) = \sqrt{2} \sum_{i=1}^n c_i \cos(\omega_i t + \alpha_i), \quad (7)$$

где  $\omega_i = i\Delta\omega$ ,  $\Delta\omega$ ,  $\Delta\omega$  — шаг квантования  $S_\varepsilon(\omega)$ ;  $\alpha$  — равномерно величина в интервале  $(0, 2\pi)$ ,  $c_i^2 = S_\varepsilon(\omega_i)\Delta\omega$ .

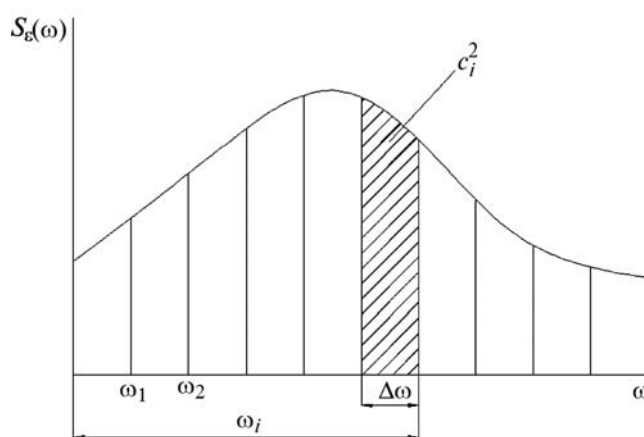


Рис. 1. Зависимость спектральной плотности  $S_\varepsilon$  от  $\omega$

Зависимость спектральной плотности  $S_\varepsilon(\omega)$  показана на рис. 1.

Справедливость формулы (7) следует из определения корреляционной функции и ее связи со спектральной плотностью:

$$\begin{aligned} K_\varepsilon(\tau) &= \langle \varepsilon_0 \varepsilon_r \rangle = \\ &= 2 \sum_{i=1}^n \sum_{k=1}^n c_i c_k \langle \cos \alpha_i \cos(\omega_k t + \alpha_k) \rangle = \\ &= \sum_{i=1}^n c_i^2 \cos \omega_i t = \sum_{i=1}^n S_\varepsilon(\omega_i) \cos(\omega_i \tau) \Delta\omega. \end{aligned}$$

При  $n \rightarrow \infty$  имеем

$$K_\varepsilon(i) \int_0^{+\infty} S(\omega_i) \cos(\omega t) d\omega$$

Проверка применимости соотношения (6) выполнена для механической системы с параметрами:  $\omega_0 = 4$  рад/с,  $n = 0,4$  рад/с, которая подвергается параметрическому воздействию со спектральной плотностью

$$S_\varepsilon(\omega) = \frac{1}{\sqrt{(\omega - 20)^2 + 1}},$$

изображенной на рис. 2.

По формуле (7) моделировался случайный процесс, затем по решению дифференциального уравнения Рунге — Кутта построена траектория процесса. Пример смоделированного случайного процесса  $\varepsilon(t)$  показан на рис. 3, а соответствующие ему устойчивые и неустойчивые траектории процесса  $q(t)$  — на рис. 4 и 5.

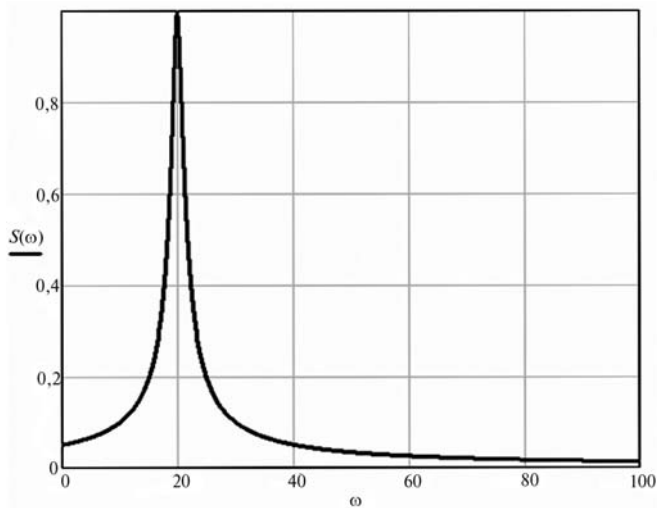


Рис. 2. Зависимость спектральной плотности  $S$  от  $\omega$

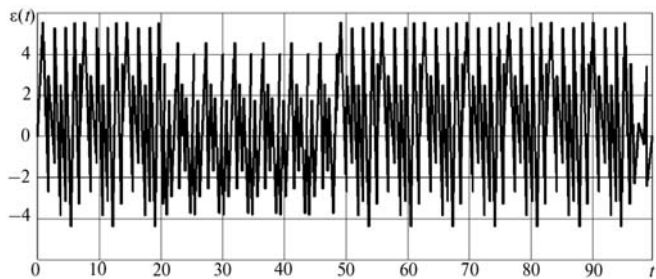


Рис. 3. Пример смоделированного случайного процесса

Из полученных результатов следует, что приближенное соотношение (6) может быть использовано в практических оценках стохастической устойчивости систем.

### Выводы

1. Получены условия, при которых система в среднеквадратическом устойчива.
2. Проведена проверка возможности практического использования полученного приближенного соотношения (6).

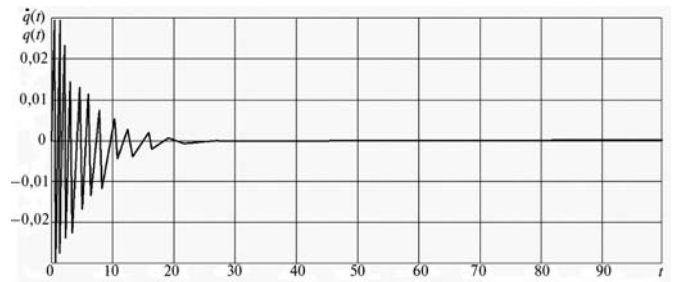


Рис. 4. Соответствующая смоделированному процессу  $q(t)$  устойчивая траектория

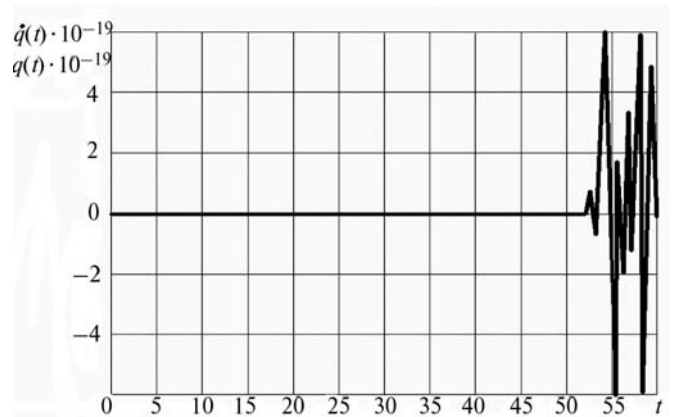


Рис. 5. Соответствующая смоделированному процессу  $q(t)$  неустойчивая траектория

3. Приведенные примеры численного моделирования случайного процесса в механической системе и приведены соответствующие этому процессу устойчивые и неустойчивые траектории процесса  $q(t)$ .

### Литература

1. Болотин В.В. Методы теории вероятностей и теории надежности в расчетах сооружений. М.: Стройиздат, 1982. 351 с.
2. Гусев А.С. Вероятностные методы в механике машин и конструкций. М.: Издательство МГТУ им. Н.Э. Баумана, 2003. 223 с.
3. Гусев А.С., Светлицкий В.А. Расчет конструкций при случайных воздействиях. М.: Машиностроение, 1984. 240 с.

Статья поступила в редакцию 23.01.2012