

Подставив (9) в (7), получим

$$V^1 = \frac{1}{\mu^2} \int_0^y \int_0^{\xi} \frac{\partial^2 V^1}{\partial t^2} dr d\xi - qRy - V^*.$$

Условие контакта колеса и поч. о-грунта имеет вид

$$V^1 = (\delta(t) - f(x)).$$

Последовательное решение контактных задач жесткого колеса и полуплоскости, а также двух полуплоскостей дают выражения для соответствующих контактных напряжений.

### ОПРЕДЕЛЕНИЕ КРИТИЧЕСКИХ ПАРАМЕТРОВ КОЛЕБАНИЙ ПЛАСТИНКИ В СЛУЧАЕ ЕЁ ШАРНИРНОГО ОПИРАНИЯ.

Ю.В. Чигарев, д.ф.-м.н., проф., С.А. Литвинов (БАТУ)

Исследуем случай нелинейных колебаний пологой цилиндрической панели со сторонами  $a$  и  $b$ , шарнирно закрепленной по краям, при условии, что точки краев панели свободно смещаются в плане. Будем считать, что оболочка имеет заданные начальные неправильности в форме срединной поверхности. Примем, что к криволинейным краям панели приложены равномерно распределенные по ширине сжимающие усилия  $p$ , постоянные во времени, и что оболочка совершает нелинейные колебания под действием случайного акустического давления  $q(t)$ . Поставим задачу найти плотность распределения вероятности координаты и скорости в центре панели, а также укажем пути исследования данной оболочки на устойчивость.

Пусть на оболочку действует поперечная нагрузка  $q(x, y, t) = F \cos \Omega t$ , где  $F$  является амплитудным значением акустического давления. Обозначим через  $\omega_1$  и  $\omega_0$  соответственно дополнительный и начальный прогибы. Система основных уравнений для такой оболочки имеет следующий вид:

$$\frac{D}{h} \nabla^2 \nabla^2 \omega_1 = L(\omega_1 + \omega_2, \Phi) + \frac{1}{R} \frac{\partial^2 \Phi}{\partial x^2} + \frac{q}{h}$$

$$\frac{1}{E} \nabla^2 \Phi = -\frac{1}{2} L(\omega_1 + 2\omega_0, \omega_1) - \frac{1}{R} \frac{\partial^2 \omega_1}{\partial x^2}$$

С помощью метода Бубнова-Галеркина система основных уравнений при соответствующих начальных и граничных условиях приводится к уравнению колебаний панели, представляющее в первом приближении систему с одной степенью свободы. Это уравнение имеет следующий вид:

$$\frac{d^2 \xi}{dt^2} + 2\varepsilon \frac{d\xi}{dt} + \omega_0^2 \left(1 + \frac{P}{P_0}\right) (\alpha \xi - \beta \xi^2 + \eta \xi^3) - \xi_0 \omega_0^2 \frac{P}{P_0} = q(t),$$

где  $q(t) = \frac{16}{\pi^2 E h^2} q^*(t)$ ,  $q^*(t)$  — акустическое давление.

В ряде исследований было установлено, что акустическое излучение обладает почти постоянной спектральной плотностью в широком диапазоне частот. Эта особенность позволяет аппроксимировать подобного типа акустическое давление белым шумом и использовать аппарат теории марковских процессов для исследования статистических закономерностей акустических колебаний оболочек. Тогда под  $q(t)$  будем подразумевать белый шум с нулевым средним значением и спектральной плотностью  $S_0$ . Для решения поставленной задачи, а именно, для определения закона распределения координаты, либо прогиба в центре панели, а также скорости  $\frac{d\xi}{dt}$  составим для уравнения колебаний пластинки уравнение Фоккера-Планка-Колмогорова (ФПК), где эволюция состояний оболочки представляется в виде двумерного марковского процесса. Это уравнение имеет точное решение в виде плотности распределения координаты (скорости), имеющее следующий вид.

$$f(\xi) = \frac{1}{C} \exp\left\{-\frac{1}{S_0^*} \left(1 - \frac{P^*}{P_*}\right) (\alpha \xi^2 - \frac{2}{3} \beta \xi^3 + \frac{\eta}{2} \xi^4) + \frac{2}{S_0^*} \frac{P^*}{P_*} \xi_0 \xi\right\}$$

$$f(\xi) = \frac{1}{C_1} \exp\left\{-\frac{1}{S_0^* \omega_0^2} \xi^2\right\},$$

$$\text{где } S_0^* = \frac{\pi S_0}{\varepsilon \omega_0^2}.$$

Константы  $C$  и  $C_1$  определяются численным интегрированием из условий нормировки.

Получив такие важные характеристики системы, как плотность распределения координаты (прогиба в центре панели) и скорости, мы можем исследовать пластинку на устойчивость, применив известные критерии устойчивости, такие как критерий устойчивости по вероятности или критерий устойчивости в среднеквадратичном. Первый критерий заключается в том, что вероятность события, что система с течением времени выйдет из области устойчивых значений определяется следующим образом:

$$p(|\xi| < \Delta(\xi)) = 1 - p(|\xi| < \Delta(\mu)) = 1 - \int_{-\infty}^{+\infty} f(\xi) d\xi,$$

где  $\mu \equiv \int_{-\infty}^{+\infty} f(\xi) d\xi$  - константа, определяемая из условия нормировки.

Чтобы применить критерий устойчивости в среднеквадратичном, ищется стационарное решение  $\xi(t) \equiv 0$  уравнения ФПК. Тогда решение  $\xi(t)$  будет устойчивым в среднеквадратичном, если для  $\forall \varepsilon > 0, \delta(\varepsilon) > 0$  выполняется условие:

$$E[\xi^2] < \delta(\varepsilon), \quad E[\xi^2] = \int_{-\infty}^{+\infty} \xi^2 f(\xi) d\xi.$$