

УДК 519.6

## МЕТОДЫ СВЕДЕНИЯ РАСПРЕДЕЛЕННЫХ СИСТЕМ К СОСРЕДОТОЧЕННЫМ

**В.Ш. БУРД**

Каждую распределенную систему можно рассматривать как сосредоточенную с достаточно большим числом степеней свободы. Например, колеблющуюся струну всегда можно разбить на некоторое число частей (например,  $n$ ) и считать, что каждая часть совершает колебания как единое целое. Тем самым каждая часть струны рассматривается как колебательная система с одной степенью свободы, а совокупность всех  $n$  частей — как связанная колебательная система с  $n$  степенями свободы. Если  $n$  достаточно велико, то такая модель будет достаточно хорошо описывать колебания струны в области не слишком высоких частот. На этой идее основано применение метода конечных разностей для расчета колебаний в распределенных системах (см. [1]).

Сведение распределенной системы к сосредоточенной модели можно проводить и другим путем. В отношении частотного спектра любая распределенная колебательная система эквивалентна бесконечному набору сосредоточенных колебательных систем с одной степенью свободы, каждая из которых имеет собственную частоту, совпадающую с одной из собственных частот распределенной системы. Если интересоваться только конечным набором собственных частот, то можно найти такую сосредоточенную систему с конечным числом степеней свободы, собственные частоты которой будут близки к соответствующим собственным частотам распределенной системы.

### 1.Метод Бубнова — Галеркина

1. Метод Бубнова — Галеркина был разработан для решения линейных дифференциальных уравнений с частными производными. Подробное изложение метода применительно к стационарным и нестационарным линейным уравнениям содержится в [2].

Здесь мы рассмотрим применение метода к нелинейным уравнениям. Пусть нелинейная колебательная система с распределенными параметрами описывается дифференциальным уравнением

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = F\left(x, t, u, \frac{\partial u}{\partial x}, \dots, \frac{\partial^n u}{\partial x^n}, \frac{\partial u}{\partial t}\right) = 0 \quad (1)$$

Будем считать, что краевые условия заданы на промежутке  $0 \leq x \leq l$ .

Приближенное решение уравнения (1) будем искать в форме

$$u(x, t) = V(x, z_1(t), z_2(t), \dots, z_N(t)) \quad (2)$$

где  $V$  — заданная функция  $x$  и неизвестных функций времени  $z_i(t)$ , ( $i = 1, 2, \dots, N$ ). Предполагается, что функция  $V$  удовлетворяет краевым условиям при любых  $z_i(t)$ . Функции  $z_i(t)$  называют галеркинскими координатами.

Подставляя (2) в левую часть уравнение (1), получим некоторую функцию  $\Phi\left(x, t, z_1(t), \dots, z_N(t), \frac{dz_1}{dt}, \dots, \frac{dz_N}{dt}\right)$ , которую будем называть невязкой. Если бы выражение (2) представляло собой точное решение уравнения (1), то невязка была бы равна нулю. Потребуем, чтобы невязка в среднем по длине промежутка  $[0, 1]$  были бы ортогональна ко всем частным производным функции  $V$  по  $z_1, z_2, \dots, z_N$ . Это требование дает  $N$  обыкновенных дифференциальных уравнений для определения галеркинских координат  $z_i(t)$ :

$$\int_0^l \left( \Phi \frac{\partial V}{\partial z_1} \right) dx = 0, \dots, \int_0^l \left( \Phi \frac{\partial V}{\partial z_N} \right) dx = 0 \quad (3)$$

Физический смысл (см. [3]) описанной процедуры состоит в следующем. Задание решения в форме (2) эквивалентно наложению на систему некоторых связей. Требуя равенство нулю работы сил реакции этих связей на любом виртуальном перемещении, получаем уравнения (3).

Если краевые условия линейны, то функцию  $V$  можно задать в виде линейной комбинации конечного числа заданных линейно независимых функций координаты  $x$ , т.е.

$$u(x, t) = \sum_{r=1}^N z_r(t) y_r(x) \quad (4)$$

При задании решения в форме (4) уравнения (3) принимают вид

$$\int_0^l \Phi y_1(x) dx = 0, \dots, \int_0^l \Phi y_N(x) dx = 0$$

Функции  $y_r(x)$  называются базисными или пробными функциями. Отметим, что при практических вычислениях в сумме (4) берут одно или два слагаемых.

## 2. Метод взвешенных невязок.

Метод Бубнова — Галеркина входит в более обширный класс методов известных под названием методы взвешенных невязок (см. [4],[5]). Метод взвешенных невязок можно описать следующим образом.

Предположим, что дифференциальное уравнение

$$L(u) = 0$$

должно быть решено при начальных условиях  $I(u) = 0$  и краевых условиях  $S(u) = 0$ . Приближенное решение представляется в виде

$$u_a(x,t) = u_0(x,t) + \sum_{j=1}^N a_j(t)\varphi_j(x)$$

где все  $\varphi_j(x)$  - известные функции. Функция  $u_0(x,t)$  выбирается так, чтобы начальные и краевые условия удовлетворялись по **возможности точно**. Чтобы получить уравнения для определения функций  $a_j(t)$ , вычисляют невязку  $R(t,x) = L(u_a(x,t))$  и требуют выполнения равенств

$$\int_{\Omega} R(t,x) w_l(x) dx = 0, \quad l = 1, 2, \dots, N \quad (5)$$

где  $\Omega$  - область, в которой ищется решение. Функции  $w_l(x)$  называются весовыми или поверочными.

На практике могут быть использованы различные виды систем весовых функций  $w_l(x)$ , ведущие к разным методам аппроксимации посредством взвешенных невязок. Ниже опишем некоторые из наиболее употребительных выборов таких систем.

Отметим сразу, что метод Бубнова - Галеркина получается, если весовые функции совпадают с базисными.

### 3. Поточечная коллокация.

Здесь элементы  $w_l(x)$  системы весовых функций заданы формулой

$$w_l(x) = \delta(x - x_l)$$

где  $\delta(x - x_l)$  — дельта-функция Дирака, по определению обладающая свойствами

$$\delta(x - x_l) = 0, \quad x \neq x_l, \quad \delta(x - x_l) = \infty, \quad x = x_l, \quad \int_{-\infty}^{+\infty} G(x) \delta(x - x_l) dx = G(x_l)$$

Согласно (5), выбор таких весовых функций эквивалентен тому, что невязка полагается равной нулю в ряде заданных точек  $x_l$ .

**3.1 Коллокация по подобластям.** Если весовые функции выбираются по правилу

$$w_l(x) = \begin{cases} 1, & x_l < x < x_{l+1} \\ 0, & x < x_l, x > x_{l+1} \end{cases}$$

то уравнения метода взвешенных невязок (5) равносильны требованию равенства нулю интеграла от погрешности по каждой из  $N$  подобластей основной области.

**3.2.Метод моментов.** В этом случае весовые функции принимают вид

$$w_l(x) = x^l$$

**3.3.Метод конечных элементов.** Метод конечных элементов вначале возник как вариационный метод. Затем появился галеркинский метод конечных элементов. В методе Бубнова — Галеркина базисными обычно являются тригонометрические функции, которые определены во всей

рассматриваемой области. Метод конечных элементов связан со специальным выбором базисных функций. Одномерная область  $x_1 \leq x \leq x_N$  разбивается точками (узлами)  $x_2, x_3, \dots$  на ряд подобластей. Приближенное решение ищется в виде

$$u_a(x, t) = \sum_{j=1}^N P_j(x) \alpha_j(t)$$

где базисные функции  $P_j(x)$  представляют собой кусочно-линейные функции (в общем случае кусочно-полиномиальные функции). В литературе по конечным элементам функции  $P_j(x)$  часто называют функциями формы или интерполяционными функциями. Эти функции линейно убывают от максимального значения в данном конкретном узле, равного единице, до нуля в двух соседних узлах, и остаются равными нулю в остальной части области. Таким образом, хотя представление (6) имеет глобальный характер, внутри каждого конкретного элемента только две функции формы дают в это представление вклад, отличный от нуля. Если учесть, что в методе Галеркина в качестве весовых функций используются те же функции формы, то при расчете по формуле (5) ненулевые вклады будут давать лишь два соседних элемента.

### Литература

1. Годунов С.К., В.С. Рябенький Разностные схемы. М.: Наука. 1977. 440с.
2. Михлин С.Г. Вариационные методы в математической физике. М: Наука, 1970. 512с.
3. Ланда П.С. Автоколебания в распределенных системах. М: Наука, 1983. 320с.
4. Зенкевич О., Морган К. Конечные элементы и аппроксимация. М.: Мир, 1986. 320с.
5. Флетчер К. Численные методы на основе метода Галеркина. М.: Мир, 1988. 352с.

*Ярославский государственный университет, Ярославль*

*Поступила: 7 августа 2007 г.*