

**Физико-математические науки**

УДК 517.95

**О РАЗРЕШИМОСТИ ОДНОЙ КРАЕВОЙ ЗАДАЧИ ДЛЯ НАГРУЖЕННОГО ОБЫКНОВЕННОГО ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНОГО УРАВНЕНИЯ ВТОРОГО ПОРЯДКА<sup>4</sup>**

**Р. М. Кумышев**, Кабардино-Балкарский государственный университет им. Х.М. Бербекова (Нальчик, Россия), e-mail: kumyshev1974@mail.ru

**Аннотация.** Исследована краевая задача для дифференциального уравнения второго порядка. Вопрос разрешимости при определенных условиях редуцирован к исследованию системы алгебраических уравнений.

**Ключевые слова:** дифференциальное уравнение, нагруженное уравнение, краевая задача, функция Грина, система алгебраических уравнений.

В последние годы продолжается интенсивное исследование нагруженных уравнений [2-4], связанное, в частности, с различными приложениями задач, ассоциированных с этими уравнениями. К ним относятся, например, задачи долгосрочного прогнозирования и регулирования уровня грунтовых вод и почвенной влаги, моделирование процессов переноса частиц, некоторые задачи оптимального управления.

Термин «нагруженное уравнение» впервые появился в работах применительно к интегральным уравнениям[1].

Рассмотрим нагруженное обыкновенное дифференциальное уравнение

$$y''(x) - \lambda y(x) + \sum_{i=1}^n \lambda_i y(x_i) = f(x), \quad (1)$$

где  $\lambda, \lambda_i (i = 1, \bar{n})$  - некоторые постоянные, причём  $\lambda \neq 0, \sum_{i=1}^n |\alpha_i| \neq 0$ , а  $x_i (i = 1, \bar{n})$  - фиксированные точки из интервала  $(0;1)$ ; для определённости будем считать, что

$$0 < x_1 < x_2 < \dots < x_n < 1.$$

Функция  $f(x)$  предполагается непрерывной на всем отрезке  $(0;1)$ .

Для уравнения (1) рассмотрим следующую краевую задачу: определить регулярное решение уравнения (1), удовлетворяющее краевым условиям:  
 $y(0) = y(1) = 0.$  (2)

**Теорема.** Задача (1) - (2) имеет единственное регулярное решение тогда и только тогда, когда выполняются условия:

$$\sum_{i=1}^n \lambda_i \operatorname{sh} \frac{\sqrt{\lambda} x_i}{2} \operatorname{sh} \frac{\sqrt{\lambda} (1-x_i)}{2} \neq \frac{\lambda}{2} \operatorname{ch} \frac{\sqrt{\lambda}}{2}, \lambda > 0, \quad (3)$$

<sup>4</sup> Статья представлена магистром социальной работы Т. М. Хусяиновым (Нижний Новгород, Россия). Рецензент: Кумыков Тембулат Сарабиевич – кандидат физико-математических наук, старший научный сотрудник отдела математического моделирования геофизических процессов ФГБНУ «Институт прикладной математики и автоматизации» (Нальчик, Россия).

$$\sum_{i=1}^n \lambda_i \sin \frac{\sqrt{-\lambda} x_i}{2} \sin \frac{\sqrt{-\lambda} (1-x_i)}{2} \neq -\frac{\lambda}{2} \cos \frac{\sqrt{-\lambda}}{2}, \lambda < 0. \quad (4)$$

Запишем уравнение (1) в виде:

$$y''(x) - \lambda y(x) = -\sum_{i=1}^n \lambda_i y(x_i) + f(x). \quad (5)$$

Выясним сначала, существует ли функция Грина для оператора

$$Ly = y''(x) - \lambda y(x) \quad (6)$$

с краевыми условиями (2).

Сначала рассмотрим случай  $\lambda > 0$ . Очевидно, что  $y_1(x) = e^{-\sqrt{\lambda}x}$ ,  $y_2(x) = e^{\sqrt{\lambda}x}$  есть фундаментальная система решений уравнения

$$y''(x) - \lambda y(x) = 0, \quad (7)$$

общее решение которого можно представить в виде

$$y(x) = c_1 e^{-\sqrt{\lambda}x} + c_2 e^{\sqrt{\lambda}x}. \quad (8)$$

В случай  $\lambda < 0$  фундаментальная система решений уравнения (7) имеет вид:  $y_1(x) = \cos \sqrt{-\lambda}x$ ,  $y_2(x) = \sin \sqrt{-\lambda}x$ , а общее решение  $y(x) = \cos \sqrt{-\lambda}x + \sin \sqrt{-\lambda}x$ .

Нетрудно заметить, что функция Грина задачи (2) для оператора  $Ly \equiv y'' - \lambda y$  при  $\lambda > 0$  имеет вид:

$$G(x,t) = \begin{cases} \frac{-sh\sqrt{\lambda}(1-x)sh\sqrt{\lambda}t}{\sqrt{\lambda}sh\sqrt{\lambda}}, & 0 \leq t \leq x, \\ \frac{-sh\sqrt{\lambda}x \cdot sh\sqrt{\lambda}(1-t)}{\sqrt{\lambda}sh\sqrt{\lambda}}, & x \leq t \leq 1. \end{cases} \quad (9)$$

а при  $\lambda < 0$ :

$$G(x,t) = \begin{cases} \frac{-\sin \sqrt{-\lambda} \cdot \sin \sqrt{-\lambda}(1-x)}{\sqrt{-\lambda} \sin \sqrt{-\lambda}}, & 0 \leq t \leq x, \\ \frac{-\sin \sqrt{-\lambda}x \cdot \sin \sqrt{-\lambda}(1-t)}{\sqrt{-\lambda} \sin \sqrt{-\lambda}}, & x \leq t \leq 1. \end{cases} \quad (10)$$

Считая известной правую часть уравнения (5) и используя (15), запишем его решение в виде:

$$y(x) = \int_0^1 G(x,t) f(t) dt - \sum_{i=1}^n \lambda_i y(x_i) \int_0^1 G(x,t) dt. \quad (11)$$

Обозначим  $\beta(x) = \int_0^1 G(x,t) dt$ ,  $\gamma(x) = \int_0^1 G(x,t) f(t) dt$ , (12)

С учетом (12) выражение (11) принимает вид:

$$y(x) + \beta(x) \sum_{i=1}^n \lambda_i y(x_i) = \gamma(x). \quad (13)$$

Элементарными вычислениями легко показать, что:

$$\beta(x) = \int_0^1 G(x,t)dt = \begin{cases} \frac{-2sh \frac{\sqrt{\lambda}x}{2} sh \frac{\sqrt{\lambda}(1-x)}{2}}{\lambda ch \frac{\sqrt{\lambda}}{2}}, \lambda > 0 \\ \frac{2 \sin \frac{\sqrt{-\lambda}x}{2} \sin \frac{\sqrt{-\lambda}(1-x)}{2}}{\lambda \cos \frac{\sqrt{-\lambda}}{2}}, \lambda < 0 \end{cases} \quad (14)$$

В выражении (13) придавая значения  $x = x_1, x = x_2, \dots, x = x_n$ :

$$\begin{cases} y(x_1) + \beta(x_1) \sum_{i=1}^n \lambda_i y(x_i) = \gamma(x_1) \\ y(x_2) + \beta(x_2) \sum_{i=1}^n \lambda_i y(x_i) = \gamma(x_2) \\ y(x_3) + \beta(x_3) \sum_{i=1}^n \lambda_i y(x_i) = \gamma(x_3) \\ \dots \\ y(x_n) + \beta(x_n) \sum_{i=1}^n \lambda_i y(x_i) = \gamma(x_n). \end{cases} \quad (15)$$

Ведем обозначения  $y_i = y(x_i), \beta_i = \beta(x_i), \gamma_i = \gamma(x_i)$ . (16)

С учетом (16) система (15) принимает вид:

$$\begin{cases} y_1 + \beta_1 \sum_{i=1}^n \lambda_i y_i = \gamma_1 \\ y_2 + \beta_2 \sum_{i=1}^n \lambda_i y_i = \gamma_2 \\ y_3 + \beta_3 \sum_{i=1}^n \lambda_i y_i = \gamma_3 \\ \dots \\ y_n + \beta_n \sum_{i=1}^n \lambda_i y_i = \gamma_n, \end{cases} \quad (17)$$

или в более развернутом виде:

$$\begin{cases} y_1 + \beta_1(\lambda_1 y_1 + \lambda_2 y_2 + \lambda_3 y_3 + \dots + \lambda_n y_n) = \gamma_1 \\ y_2 + \beta_2(\lambda_1 y_1 + \lambda_2 y_2 + \lambda_3 y_3 + \dots + \lambda_n y_n) = \gamma_2 \\ y_3 + \beta_3(\lambda_1 y_1 + \lambda_2 y_2 + \lambda_3 y_3 + \dots + \lambda_n y_n) = \gamma_3 \\ \dots \\ y_n + \beta_n(\lambda_1 y_1 + \lambda_2 y_2 + \lambda_3 y_3 + \dots + \lambda_n y_n) = \gamma_n. \end{cases} \quad (18)$$

Выражение (18) – есть линейная алгебраическая система из n-неизвестных. С помощью элементарных преобразований запишем последнюю систему в виде:

$$\begin{cases} (1 + \lambda_1 \beta_1)y_1 + \lambda_2 \beta_1 y_2 + \lambda_3 \beta_1 y_3 + \dots + \lambda_n \beta_1 y_n = \gamma_1 \\ \lambda_1 \beta_2 y_1 + (1 + \lambda_2 \beta_2)y_2 + \lambda_3 \beta_2 y_3 + \dots + \lambda_n \beta_2 y_n = \gamma_2 \\ \lambda_1 \beta_3 y_1 + \lambda_2 \beta_3 y_2 + (1 + \lambda_3 \beta_3)y_3 + \dots + \lambda_n \beta_3 y_n = \gamma_3 \\ \dots \dots \dots \\ \lambda_1 \beta_n y_1 + \lambda_2 \beta_n y_2 + \lambda_3 \beta_n y_3 + \dots + (1 + \lambda_n \beta_n)y_n = \gamma_n. \end{cases} \quad (19)$$

Система (19) имеет единственное решение, если

$$\Delta_n = \begin{vmatrix} 1 + \lambda_1 \beta_1 & \lambda_2 \beta_1 & \lambda_3 \beta_1 & \dots & \lambda_n \beta_1 \\ \lambda_1 \beta_2 & 1 + \lambda_2 \beta_2 & \lambda_3 \beta_2 & \dots & \lambda_n \beta_2 \\ \lambda_1 \beta_3 & \lambda_2 \beta_3 & 1 + \lambda_3 \beta_3 & \dots & \lambda_n \beta_3 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \lambda_1 \beta_n & \lambda_2 \beta_n & \lambda_3 \beta_n & \dots & 1 + \lambda_n \beta_n \end{vmatrix} \neq 0. \quad (20)$$

Используя известные свойства определителей, методом математической индукции можно доказать, что  $\Delta_n = 1 + \sum_{i=1}^n \lambda_i \beta_i$ . (21)

Действительно, при  $n=1$ :  $\Delta_1 = 1 + \lambda_1 \beta_1$ ; при  $n=2$ :

$$\Delta_2 = \begin{vmatrix} 1 + \lambda_1 \beta_1 & \lambda_2 \beta_1 \\ \lambda_1 \beta_2 & 1 + \lambda_2 \beta_2 \end{vmatrix} = 1 + \lambda_1 \beta_1 + \lambda_2 \beta_2 + \lambda_1 \lambda_2 \beta_1 \beta_2 - \lambda_1 \lambda_2 \beta_1 \beta_2 = 1 + \lambda_1 \beta_1 + \lambda_2 \beta_2;$$

при  $n=3$ :

$$\begin{aligned} \Delta_3 &= \begin{vmatrix} 1 + \lambda_1 \beta_1 & \lambda_2 \beta_1 & \lambda_3 \beta_1 \\ \lambda_1 \beta_2 & 1 + \lambda_2 \beta_2 & \lambda_3 \beta_2 \\ \lambda_1 \beta_3 & \lambda_2 \beta_3 & 1 + \lambda_3 \beta_3 \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 1 & \lambda_2 \beta_1 & \lambda_3 \beta_1 \\ 0 & 1 + \lambda_2 \beta_2 & \lambda_3 \beta_2 \\ 0 & \lambda_2 \beta_3 & 1 + \lambda_3 \beta_3 \end{vmatrix} + \\ &+ \begin{vmatrix} \lambda_1 \beta_1 & \lambda_2 \beta_1 & \lambda_3 \beta_1 \\ \lambda_1 \beta_2 & 1 + \lambda_2 \beta_2 & \lambda_3 \beta_2 \\ \lambda_1 \beta_3 & \lambda_2 \beta_3 & 1 + \lambda_3 \beta_3 \end{vmatrix} = 1 + \lambda_1 \beta_1 + \lambda_2 \beta_2 + \lambda_3 \beta_3; \end{aligned} \quad (22)$$

при  $n=k$ :

$$\Delta_k = 1 + \sum_{i=1}^k \lambda_i \beta_i. \quad (23)$$

Перейдем к разрешимости системы (19). Найдём все неглавные определители данной системы:

$$\begin{aligned} \Delta_n^1 &= \begin{vmatrix} \gamma_1 & \lambda_2 \beta_1 & \lambda_3 \beta_1 & \dots & \lambda_n \beta_1 \\ \gamma_2 & 1 + \lambda_2 \beta_2 & \lambda_3 \beta_2 & \dots & \lambda_n \beta_2 \\ \gamma_3 & \lambda_2 \beta_3 & 1 + \lambda_3 \beta_3 & \dots & \lambda_n \beta_3 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \gamma_n & \lambda_2 \beta_n & \lambda_3 \beta_n & \dots & 1 + \lambda_n \beta_n \end{vmatrix}, \\ \Delta_n^2 &= \begin{vmatrix} 1 + \lambda_1 \beta_1 & \gamma_1 & \lambda_3 \beta_1 & \dots & \lambda_n \beta_1 \\ \lambda_1 \beta_2 & \gamma_2 & \lambda_3 \beta_2 & \dots & \lambda_n \beta_2 \\ \lambda_1 \beta_3 & \gamma_3 & 1 + \lambda_3 \beta_3 & \dots & \lambda_n \beta_3 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \lambda_1 \beta_n & \gamma_n & \lambda_3 \beta_n & \dots & 1 + \lambda_n \beta_n \end{vmatrix}, \end{aligned}$$

$$\Delta_n^n = \begin{vmatrix} 1 + \lambda_1 \beta_1 & \lambda_2 \beta_1 & \lambda_3 \beta_1 & \dots & \gamma_1 \\ \lambda_1 \beta_2 & 1 + \lambda_2 \beta_2 & \lambda_3 \beta_2 & \dots & \gamma_2 \\ \lambda_1 \beta_3 & \lambda_2 \beta_3 & 1 + \lambda_3 \beta_3 & \dots & \gamma_3 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \lambda_1 \beta_n & \lambda_2 \beta_n & \lambda_3 \beta_n & \dots & \gamma_n \end{vmatrix}.$$

Решения системы (19) определяются по формулам:

$$y_1 = \frac{\Delta_n^1}{\Delta_n}; y_2 = \frac{\Delta_n^2}{\Delta_n}; y_3 = \frac{\Delta_n^3}{\Delta_n}; \dots, y_n = \frac{\Delta_n^n}{\Delta_n}, \quad (24)$$

или с учетом (21)

$$y_1 = \frac{\Delta_n^1}{1 + \sum_{i=1}^n \lambda_i \beta_i}; y_2 = \frac{\Delta_n^2}{1 + \sum_{i=1}^n \lambda_i \beta_i}; y_3 = \frac{\Delta_n^3}{1 + \sum_{i=1}^n \lambda_i \beta_i}; \dots, y_n = \frac{\Delta_n^n}{1 + \sum_{i=1}^n \lambda_i \beta_i}. \quad (25)$$

Рассмотрим выражение

$$\Delta_n^{(i,j)} = \begin{cases} 1 + \sum_{\substack{k=1 \\ k \neq i,j}}^n \lambda_k \beta_k, & i = j, \\ -\lambda_i \beta_j, & i \neq j, \end{cases} \quad (26)$$

где  $\Delta_n^{(i,j)}$  - алгебраическое дополнение элемента  $i$ -ой строки и  $j$ -го столбца в определителе  $\Delta_n$ . Так как  $y(x_i) = \frac{1}{\Delta_n} \sum_{j=1}^n \Delta_n^{(i,j)} \gamma(x_j), i = 1, \bar{n},$  (27)

то из равенства (26) получаем (при  $\Delta_n \neq 0$ ):

$$y(x_i) = \frac{1}{1 + \sum_{j=1}^n \lambda_j \beta_j} (\gamma_i + \sum_{\substack{j=1 \\ j \neq i}}^n \beta_j (\gamma_i \lambda_j - \lambda_i \gamma_j)). \quad (28)$$

Теорема доказана.

## Литература:

1. Кумышев Р.М.О разрешимости краевой задачи для нагруженного дифференциального уравнения. //ФЭн-наука. 2015. №4 (43). С. 6-8.
2. Нахушев А.М. Нагруженные дифференциальные уравнения и их приложения // Труды Всесоюзного симпозиума в Тбилиси, 21-23 апреля 1982 г. С. 183-188.
3. Нахушев А.М. Нагруженные уравнения // Дифференц. Уравнения. 1983. Т. 19, № 1. С. 86-94.
4. Нахушев А.М. Об одном приближенном методе решения краевых задач для дифференциальных уравнений и его приложения к динамике почвенной влаги и грунтовых вод // Дифференц. Уравнения. 1982. Т.18, № 1. С.72-81.



© Р. М. Кумышев, 2015.  
© «Наука. Мысль», 2015.

— ● —

**Abstract.** The boundary value problem for the second order differential equation has been studied. The question on solvability at given conditions has been reduced to the investigation of a system of algebraic equations.

**Keywords:** differential equation, loaded equation, boundary value problem, Green function, system of algebraic equations.

— ● —

### Сведения об авторе

Радион Музаринович **Кумышев**, старший преподаватель кафедры дифференциальных уравнений, Кабардино-Балкарский государственный университет им. Х.М. Бербекова.

— ● —

Подписано в печать 13.12.2015.  
© Наука. Мысль, 2015.