

УДК 519.6

Л. В. Мосенцова, младший научный сотрудник

Физико-технологический институт  
металлов и сплавов НАН Украины, г. Киев**ПРИМЕНЕНИЕ В-СПЛАЙНОВЫХ ВЕЙВЛЕТОВ ДЛЯ  
РЕШЕНИЯ НЕЛИНЕЙНЫХ ИНТЕГРАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ  
ФРЕДГОЛЬМА-ГАММЕРШТЕЙНА II РОДА В СРЕДЕ MATLAB**

Работа посвящена решению нелинейных интегральных уравнений Фредгольма-Гаммерштейна II рода с применением В-сплайновых вейвлетов и метода Ньютона в среде Matlab.

**Ключевые слова:** *нелинейные интегральные уравнения, регуляризация, В-сплайновые вейвлеты, метод Ньютона, Matlab.*

**Введение.** Проблема решения нелинейных интегральных уравнений типа Фредгольма II рода является одной из старейших проблем в литературе прикладной математики. Для данного класса задач исследован ряд методов решения нелинейных интегральных уравнений типа Фредгольма II рода [1—3]. Особое место занимают аппроксимационные методы, среди которых наиболее популярным является метод квадратур, простой в реализации, однако данный метод не позволяет получить высокую точность решения нелинейных интегральных уравнений типа Фредгольма II рода.

Рассмотрим аппроксимационный метод, основанный на применении линейных полуортогональных В-сплайновых вейвлетов [4] с компактным носителем, построенных на ограниченном интервале для решения нелинейных интегральных уравнений Фредгольма-Гаммерштейна II рода

$$y(x) = f(x) + \int_0^1 K(x, t)g[t, y(t)]dt, \quad 0 \leq x \leq 1, \quad (1)$$

где  $f$ ,  $g$  и  $K$  задаются непрерывными функциями, с  $g(t, y)$  нелинейной по  $y$ .

Произвольная функция  $u(x)$ , определенная на  $[0, 1]$ , может быть представлена с помощью В-сплайновых вейвлетов следующим образом:

$$u(x) = \sum_{k=-1}^3 c_k \varphi_{2,k} + \sum_{i=2}^{\infty} \sum_{j=-1}^{2^{(i-1)}} d_{i,j} \psi_{i,j}, \quad (2)$$

где  $\varphi_{2,k}$  и  $\psi_{i,j}$  — функции масштабирования и вейвлет — функции соответственно. Если бесконечную последовательность в (2) усечь, то (2) может быть записано так

$$u(x) = \sum_{k=-1}^3 c_k \varphi_{2,k} + \sum_{i=2}^M \sum_{j=-1}^{2^{(i-1)}} d_{i,j} \psi_{i,j} = C^T \Psi, \quad (3)$$

где  $C$  и  $\Psi$  являются векторами размерности  $2^{(M+1)} + 1$ , задаваемые следующим образом

$$C = \left[ c_{-1}, \dots, c_3, d_{2,-1}, \dots, d_{2,2}, \dots, d_{3,6}, \dots, d_{M,-1}, \dots, d_{M,2^{(M-1)}} \right]^T, \quad (4)$$

$$\Psi = \left[ \varphi_{2,-1}, \dots, \varphi_{2,3}, \psi_{2,-1}, \dots, \psi_{3,-1}, \dots, \psi_{3,6}, \dots, \psi_{M,-1}, \dots, \psi_{M,2^{(M-1)}} \right]^T, \quad (5)$$

где

$$c_k = \int_0^1 f(x) \bar{\varphi}_{2,k}(x) dx, \quad k = -1, 0, \dots, 3,$$

$$d_{i,j} = \int_0^1 f(x) \bar{\psi}_{i,j}(x) dx, \quad i = 2, 3, \dots, M, \quad j = -1, 0, 1, \dots, 2^{(i-1)},$$

где  $\bar{\varphi}_{2,k}(x)$  и  $\bar{\psi}_{i,j}(x)$  являются двойственными функциями для  $\varphi_{2,k}(x)$  и  $\psi_{i,j}(x)$ . Они получаются линейной комбинацией  $\varphi_{2,k}(x)$ ,  $k = -1, \dots, 3$  и  $\psi_{i,j}(x)$ ,  $i = 2, \dots, M$ ,  $j = -1, \dots, 2^{(M-1)}$ .

Чтобы применить В-сплайновые вейвлеты для решения нелинейных интегральных уравнений Фредгольма-Гаммерштейна вида (1) введем замену

$$z(x) = g(x, y(x)), \quad 0 \leq x \leq 1. \quad (6)$$

Представим  $y(x)$  и  $z(x)$  в виде (3)

$$y(x) = D^T \Psi(x), \quad z(x) = E^T \Psi(x), \quad (7)$$

где  $\Psi(x)$  находится из (5), а  $D$  и  $E$  — неизвестные векторы размерности  $(2^{(M+1)} + 1) \times 1$ , определяемые аналогично вектору  $C$  в (4). Также представляем  $f(x)$ ,  $K(x, t)$  в виде двойственных В-сплайновых вейвлетов  $\tilde{\Psi}$

$$f(x) = \Lambda^T \tilde{\Psi}(x), \quad K(x, t) = \tilde{\Psi}^T(t) \Theta \tilde{\Psi}(x), \quad (8)$$

где

$$\Theta_{i,j} = \int_0^1 \left[ \int_0^1 K(x, t) \Psi_i(t) dt \right] \Psi_j(x) dx.$$

Из (6), (7) и (8) получаем

$$\begin{aligned} \int_0^1 K(x, t) g(t, y(t)) dt &= \int_0^1 E^T \Psi(t) \tilde{\Psi}^T(t) \Theta \tilde{\Psi}(x) dt = \\ &= E^T \left[ \int_0^1 \Psi(t) \tilde{\Psi}^T(t) dt \right] \Theta \tilde{\Psi}(x) = E^T \Theta \tilde{\Psi}(x). \end{aligned} \quad (9)$$

Подставляя (6)—(9) в (1), имеем

$$D^T \Psi(x) - \Lambda^T \tilde{\Psi}(x) - E^T \Theta \tilde{\Psi}(x) = 0, \quad (10)$$

умножая (10) на  $\Psi^T(x)$  и интегрируя от 0 до 1, имеем

$$D^T P - \Lambda^T - E^T \Theta = 0, \quad (11)$$

в котором  $P$  — квадратная матрица  $(2^{(M+1)}+1) \times (2^{(M+1)}+1)$ , задаваемая так:

$$P = \int_0^1 \Psi(x) \Psi^T(x) dx = \begin{bmatrix} P_1 \\ P_2 \end{bmatrix}. \quad (12)$$

Чтобы найти решение  $y(x)$  из (7), вначале вычислим следующие уравнения в точках  $x_i = i / 2^{M+1}$ ,  $i = 0, 1, \dots, 2^{M+1}$ :

$$g(x, D^T \Psi(x)) = E^T \Psi(x). \quad (13)$$

Уравнение (11) сводится к системе  $2(M+1)+1$  алгебраических уравнений. Общее число неизвестных для векторов  $D$  и  $E$  в (7) равно  $2[2(M+1)+1]$ . Они могут быть получены с помощью (11) и (13).

Для решения нелинейной системы в качестве базового применяется метод Ньютона

$$y_n^{k+1} = y_n^k - \left[ F' \left[ y_n^k \right] \right]^{-1} \left( F \left( y_n^k \right) \right) \equiv T \left( y_n^k \right), \quad (14)$$

где  $F \left[ y_n^k \right] = A_n(y_n) + \alpha(y_n) - f_n$ .

На основе (14) рассматривается итерационная схема

$$y_n^{k+1} = \gamma_{k+1} U \left( y_n^k \right) + (1 - \gamma_{k+1}) v_0, \quad k = 0, 1, \dots, \quad (15)$$

где  $U = 0,5I + 0,5T$ ,  $0 < \gamma_k < 1$ ,  $T$  — оператор шага в методе Ньютона (14). Переход от оператора  $T$  к  $U$  обусловлен лучшим свойством сжимаемости оператора  $U$ .

**Программа nleFreU2B-spline.** На основе предложенного метода была разработана программа в среде Matlab. Программа nleFreU2B-spline предназначена для решения нелинейных интегральных уравнений Фредгольма-Гаммерштейна II рода с ядрами общего вида. Входными данными программы являются:  $a$ ,  $b$ ,  $K$ ,  $f$ ,  $y_0$ ,  $M$ ,  $E$ ,  $count\_max$ , где  $a$  — начало отрезка интегрирования,  $b$  — конец отрезка интегрирования,  $K$  — ядро интегрального уравнения,  $f$  — правая часть интегрального уравнения,  $y_0$  — начальное значение  $y$ ,  $M$  — параметр, указывающий, какой порядок B-сплайна используется,  $E$  — точность решения,  $count\_max$  — максимальное количество итераций.

Возможные интерфейсы программы:

`[y,x]=nleFredU2quad(a,b,K,f)`.

`[y,x]=nleFredU2quad(a,b,K,f,y0)`.

`[y,x]=nleFredU2quad(a,b,K,f,y0,count_max)`.

`[y,x]=nleFredU2quad(a,b,h,K,f,y0,count_max,E)`.

`[y,x]=nleFredU2quad(a,b,h,K,f,y0,count_max,E,M)`.

Работа программы сводится к выполнению следующего алгоритма:

1. Проверяется число входных параметров. В зависимости от количества параметров выбирается соответствующий интерфейс функции, при условии, что параметры заданы корректно. В случае, если какой-либо из дополнительных параметров не задан, используется значение параметра по умолчанию.
2. Проверяется корректность заданных параметров: должна соответствовать размерность, тип данных. Если была допущена ошибка, то наступает прерывание программы, и выдается сообщение, идентифицирующее ошибку.
3. Задаются с помощью определенной функции Kern значения ядра.
4. Задаются с помощью определенной функции Right значения правой части.
5. Решается система нелинейных уравнений, причем если System=1, то вызывается функция `soft_system`, реализующая метод Ньютона для решения систем нелинейных уравнений.
6. Программа завершает работу. Возвращаются вектор приближенного решения искомой функции, число итераций, при котором программа закончила свою работу, значение поправки.

В результате работы программы возвращаются вектор ординат  $x$  и вектор значений искомой функции  $y$  размерности  $[n]$ , где  $n$  — длина вектора  $x$ .

**Модельный пример.** Рассмотрим нелинейное интегральное уравнение Фредгольма-Гаммерштейна II рода

$$u(x) = 1 - x + \int_0^1 [xe^{s(x-2s)} + e^{-2s^2}] u^2(s) ds, \quad (16)$$

с точным решением  $u(x) = e^{x^2}$ .

Графики решения, абсолютной и относительной ошибки представлены на рис. 1—3.

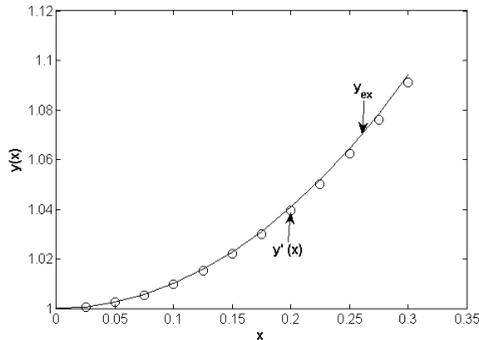


Рис. 1. График решения уравнения (16) при  $M = 6$

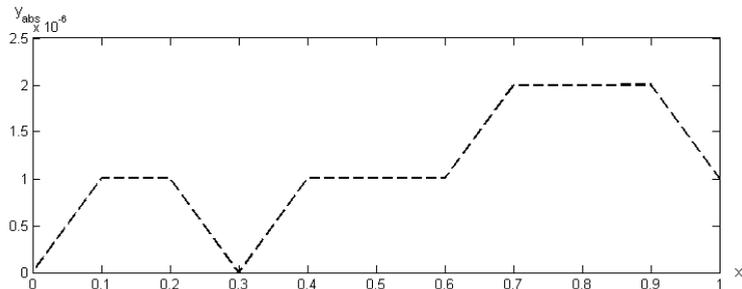


Рис. 2. График абсолютной ошибки решения уравнения (16)

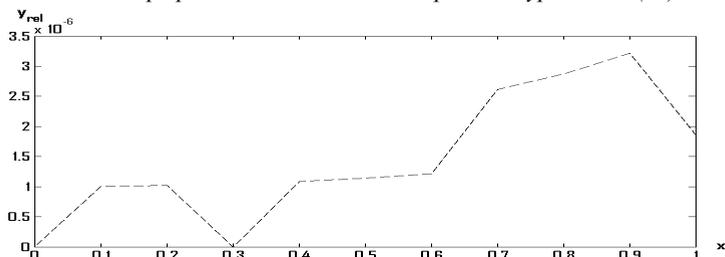


Рис. 3. График относительной ошибки решения уравнения (16)

**Заключение.** Численные результаты, полученные при решении ряда практических примеров, свидетельствуют о том, что метод В-сплайн-полуортогональных вейвлетов показал высокую эффективность при решении нелинейных интегральных уравнений Фредгольма-Гаммерштейна II рода.

#### Список использованной литературы:

1. Краснов М. Л. Интегральные уравнения. Задачи и примеры с подробными решениями : учебн. пособие / М. Л. Краснов, А. И. Киселев, Г. И. Макаренко. — [3-е изд.]. — М. : УРСС, 2003. — 192 с.
2. Верлань А. Ф. Интегральные уравнения: методы, алгоритмы, программы / А. Ф. Верлань, В. С. Сизиков. — К. : Наукова думка, 1986. — 542 с.
3. Полянин А. Д. Справочник по интегральным уравнениям / А. Д. Полянин, А. В. Манжирова. — М. : Физматлит, 2003. — 608 с.
4. Смоленцев Н. К. Основы теории вейвлетов. Вейвлеты в MATLAB / Н. К. Смоленцев. — М. : ДМК Пресс, 2005. — 304 с.

The article is devoted to solving nonlinear integral equations of Fredholm-Hammerstein II type using B-spline wavelets and Newton's method in the Matlab.

**Key words:** non-linear integral equations, regularization, B-spline wavelets, the Newton, Matlab.

Отримано: 20.09.2012