

Provided for non-commercial research and educational use.
Not for reproduction, distribution or commercial use.

Serdica

Bulgariacae mathematicae publicaciones

Сердика

Българско математическо списание

The attached copy is furnished for non-commercial research and education use only.

Authors are permitted to post this version of the article to their personal websites or institutional repositories and to share with other researchers in the form of electronic reprints.

Other uses, including reproduction and distribution, or selling or licensing copies, or posting to third party websites are prohibited.

For further information on
Serdica Bulgariacae Mathematicae Publicationes
and its new series Serdica Mathematical Journal
visit the website of the journal <http://www.math.bas.bg/~serdica>
or contact: Editorial Office
Serdica Mathematical Journal
Institute of Mathematics and Informatics
Bulgarian Academy of Sciences
Telephone: (+359-2)9792818, FAX:(+359-2)971-36-49
e-mail: serdica@math.bas.bg

РАЗНОСТНАЯ СХЕМА РЕШЕНИЯ СМЕШАННОЙ ЗАДАЧИ ДЛЯ ЭЛЛИПТИЧЕСКОГО УРАВНЕНИЯ В СФЕРОИДАЛЬНОЙ СИСТЕМЕ КООРДИНАТ

МИХАИЛ СТ. КАСЧИЕВ

В работе построена разностная схема численного решения смешанной задачи для эллиптического уравнения в сфероидальной системе координат. Показана сходимость разностной схемы к точному решению рассматриваемого уравнения со скоростью $O(|h|^2)$ в сеточной норме W_2^1 .

1. Введение. Рассмотрим уравнение

$$(1) \quad -\Delta_{\xi\eta\varphi}v + q_1(\xi, \eta, \varphi)v = f_1(\xi, \eta, \varphi),$$

где $\Delta_{\xi\eta\varphi}$ — оператор Лапласа в вытянутых сфероидальных координатах:

$$\Delta_{\xi\eta\varphi} \equiv \frac{4}{R^2} \frac{1}{\xi^2 - \eta^2} \left[\frac{\partial}{\partial \xi} (\xi^2 - 1) \frac{\partial}{\partial \xi} + \frac{\partial}{\partial \eta} (1 - \eta^2) \frac{\partial}{\partial \eta} + \frac{\xi^2 - \eta^2}{(\xi^2 - 1)(1 - \eta^2)} \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2} \right].$$

Связь декартовых координат (x, y, z) с вытянутыми сфероидальными координатами (ξ, η, φ) дается равенствами [1]

$$x = 0.5 R[(\xi^2 - 1)(1 - \eta^2)]^{1/2} \cos \varphi, \quad y = 0.5 R[(\xi^2 - 1)(1 - \eta^2)]^{1/2} \sin \varphi,$$

$$z = 0.5 R \xi \eta, \quad 1 \leq \xi < \infty, \quad -1 \leq \eta \leq 1, \quad 0 \leq \varphi \leq 2\pi.$$

Для уравнения (1) поставим краевую задачу

$$\lim_{\xi \rightarrow 1+0} (\xi^2 - 1) \frac{\partial v}{\partial \eta} = 0, \quad \lim_{\eta \rightarrow -1+0} (1 - \eta^2) \frac{\partial v}{\partial \eta} = 0,$$

$$(2) \quad (\xi^2 - 1) \frac{\partial v}{\partial \xi} = -\chi_1(\eta, \varphi)v + g_1(\eta, \varphi), \quad \xi = l > 1, \quad v(\xi, \eta, \varphi) = v(\xi, \eta, \varphi + 2\pi).$$

Первые два условия в (2) характеризуют ограниченные при $\xi = 1$, $\eta = -1$ и $\eta = 1$ решения, а последнее — периодическое решение относительно переменной φ . В ряде задач физики (дифракция на диске и сферах, теория резонаторов, квантовомеханическая задача двух центров) требуется найти собственные функции и собственные значения однородной задачи (1)–(2). Если для их нахождения воспользуемся непрерывным аналогом метода Ньютона, на каждом „временном“ шаге мы должны решать неоднородную задачу (1)–(2). Как показано в [1], собственные функции обладают вращательной симметрией, т. е. коэффициенты уравнения (1) и краевых условий (2) не зависят от φ . Тогда решение задачи (1)–(2) можно искать в виде $v = u e^{im\varphi}$, где u — решение задачи

$$(3) \quad Lu = -\frac{4}{R^2} \frac{1}{\xi^2 - \eta^2} \left[\frac{\partial}{\partial \xi} (\xi^2 - 1) \frac{\partial u}{\partial \xi} + \frac{\partial}{\partial \eta} (1 - \eta^2) \frac{\partial u}{\partial \eta} \right] + q(\xi, \eta)u = f(\xi, \eta),$$

$$(4) \quad \lim_{\xi \rightarrow 1+0} (\xi^2 - 1) \frac{\partial u}{\partial \xi} = 0, \quad \lim_{\eta \rightarrow -1+0} (1 - \eta^2) \frac{\partial u}{\partial \eta} = 0, \quad (\xi^2 - 1) \frac{\partial u}{\partial \xi} = -\kappa(\eta)u + g(\eta), \quad \xi = l > 1.$$

Коэффициенты q , f , κ , g задачи (3)–(4) выражаются через коэффициенты задачи (1)–(2).

2. Постановка разностной задачи. Для компактности записи положим $x_1 = \xi$, $x_2 = \eta$. Построим равномерные сетки $\bar{\omega}_1$ и $\bar{\omega}_2$ на отрезках $[1, l]$ и $[-1, 1]$.

$$\begin{aligned} \bar{\omega}_1 &= \{x_1^{(i_1)} = 1 + (i_1 - 0,5)h_1, i_1 = 1, 2, \dots, N_1, h_1 = (l - 1)/(N_1 - 0,5)\}, \\ \bar{\omega}_2 &= \{x_2^{(i_2)} = -1 + (i_2 - 0,5)h_2, i_2 = 1, 2, \dots, N_2, h_2 = 2/N_2\}. \end{aligned}$$

В области $G = \{1 \leq x_1 \leq l, -1 \leq x_2 \leq 1\}$, следуя [2], построим равномерную сетку $\bar{\omega} = \bar{\omega}_1 \times \bar{\omega}_2$. Введем обозначения [2]

$$\begin{aligned} \gamma &= \{(x_1, x_2), x_1 = l, x_2 \in \bar{\omega}_2\}, \quad \omega = \bar{\omega} \setminus \gamma, \\ \gamma_a^- &= x_a^{(1)}, \quad \gamma_a^+ = \{x_a^{(N_a)}\}, \quad \omega_a = \bar{\omega}_a \setminus (\gamma_a^- \cup \gamma_a^+), \quad a = 1, 2, \\ \omega^{(+1)} &= (\bar{\omega}_1 \setminus \gamma_1^-) \times \bar{\omega}_2, \quad \omega^{(+2)} = \bar{\omega}_1 \times (\bar{\omega}_2 \setminus \gamma_2^+). \end{aligned}$$

Для каждой сеточной функции v , заданной на $\bar{\omega}$, обозначим

$$\begin{aligned} v^{(\pm 1)} &= v(x_1 \pm h_1, x_2), \quad v^{(\pm 1)} = v(x_1, x_2 \pm h_2), \quad v_{x_a} \equiv (v^{(+1)_a} - v)/h_a, \\ v_{x_a}^- &\equiv (v - v^{(-1)_a})/h_a. \end{aligned}$$

Пусть y — сеточная функция на $\bar{\omega}$. Напишем разностную аппроксимацию операторов $L_1 \equiv \frac{\partial}{\partial x_1} (x_1^2 - 1) \frac{\partial}{\partial x_1}$ и $L_2 \equiv \frac{\partial}{\partial x_2} (1 - x_2^2) \frac{\partial}{\partial x_2}$.

$$A_1 y = \begin{cases} a_1^{(+1)} y_{x_1}/h_1, & x_1 \in \gamma_1^-, \\ (a_1 y_{x_1})_{x_1}, & x_1 \in \omega_1, \\ -2 a_1(x) y_{x_1}^-/h_1, & x_1 \in \gamma_1^+, \end{cases} \quad A_2 y = \begin{cases} a_2^{(+1)} y_{x_2}/h_2, & x_2 \in \gamma_2^-, \\ (a_2 y_{x_2})_{x_2}, & x_2 \in \omega_2, \\ -a_2 y_{x_2}^-/h_2, & x_2 \in \gamma_2^+, \end{cases}$$

$$a_1(x) = (x_1 - 0,5 h_1)^2 - 1, \quad a_2(x) = 1 - (x_2 - 0,5 h_2)^2, \quad \varrho(x) = x_1^2 - x_2^2.$$

Разностную аппроксимацию задачи (3)–(4) запишем в виде

$$(5) \quad A y \equiv -\frac{4}{R^2} \frac{1}{\varrho(x)} (A_1 y + A_2 y) + d y = \varphi,$$

$$d(x) = \begin{cases} q(x), & x \in \omega, \\ q(x) + \frac{2}{h_1} \frac{4}{R^2} \frac{\kappa(x)}{\varrho(x)}, & x \in \gamma, \end{cases} \quad \varphi(x) = \begin{cases} f(x), & x \in \omega, \\ f(x) + \frac{2}{h_1} \frac{4}{R^2} \frac{g(x)}{\varrho(x)}, & x \in \gamma. \end{cases}$$

3. Погрешность аппроксимации. Предположим, что $u \in C^4(G)$ — решение задачи (3)–(4). Имеет место

Лемма 1. Для погрешности аппроксимации ψ схемы (5) на решении задачи (3)–(4) верна оценка

$$(6) \quad \psi = \psi_\omega + \delta(x) \psi_\gamma + O(|h|^2), \quad |h|^2 = h_1^2 + h_2^2,$$

$$\psi_\omega = O(|\hbar|^2/(R^2\varrho(x))), \psi_\gamma = \frac{2}{h_1} O(|\hbar|^2/(R^2\varrho(x))), \delta(x) = \begin{cases} 0, & x \in \omega, \\ 1, & x \in \gamma. \end{cases}$$

Доказательство. Положим $\psi_\gamma = \{Au - [(x_1^2 - 1)\partial u/\partial x_1 + \kappa u - g]\}_{x \in \gamma}$, $\psi_\omega = (Au - Lu)_{x \in \omega}$. Следуя [3], получаем, что

$$\begin{aligned} \psi_\omega &= \frac{4}{R^2} \frac{|\hbar|^2}{\varrho(x)} \left\{ \frac{1}{4} \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} \right) + \frac{1}{3} \frac{\partial^3 u}{\partial x_1^3} + \frac{1}{2} x_2 \frac{\partial^3 u}{\partial x_2^3} \right\} + O(|\hbar|^2), \\ \psi_\gamma &= \frac{2}{h_1} \frac{4}{R_1^2} \frac{|\hbar|^2}{\varrho(x)} \left(\frac{1}{4} \frac{\partial u}{\partial x_1} - \frac{1}{2} l \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} \right) + O(|\hbar|^2). \end{aligned}$$

Из этих представлений ψ_ω и ψ_γ следует (6).

4. Оценка скорости сходимости Для сеточных функций v и w , заданных на ω , вводим скалярные произведения

$$(7) \quad (v, w)_\omega = \frac{R^3}{8} \sum_{x \in \omega} \varrho(x) v w h_1 h_2, \quad h_1 = \begin{cases} h_1, & x \in \omega, \\ h_1/2, & x \in \gamma, \end{cases}$$

$$(8) \quad (v, w) = \frac{R^3}{8} \sum_{x \in \omega} v w h_1 h_2,$$

$$(9) \quad (v, w)_{\omega(+\alpha)} = \frac{R^3}{8} \sum_{x \in \omega(+\alpha)} a_\alpha(x) v_{\bar{x}_\alpha} w_{\bar{x}_\alpha} h_1 h_2, \quad \alpha = 1, 2,$$

$$(10) \quad (v, w)_\gamma = \frac{R^3}{8} \sum_{x \in \gamma} v w h_2.$$

Скалярные произведения (7), (8), (9), (10) индуцируют нормы $\|v\|_0^2 = (v, v)_\omega$, $\|v\|^2 = (v, v)$, $\|v_{\bar{x}_\alpha}\|_0^2 = (v, v)_{\omega(+\alpha)}$, $\alpha = 1, 2$, $\|v\|_\gamma^2 = (v, v)_\gamma$, $\|\nabla v\|_0^2 = \sum_{\alpha=1}^2 \|v_{\bar{x}_\alpha}\|_0^2$, $\|v\|_1^2 = \|v_0\|_0^2 + \|\nabla v\|_0^2$. Оценки для скорости сходимости схемы (5) к решению задачи (3)–(4) найдем методом энергетических неравенств. Основную роль имеет следующая

Лемма 2. Для решения у задачи (5) справедливо тождество

$$(11) \quad (Ay, y)_\omega = \frac{4}{R^2} [\|\nabla y\|_0^2 + (q, y^2)_\omega + (\kappa, y^2)_\gamma].$$

Доказательство. Умножим Ay скалярно на y и воспользуемся первой разностной формулой Грина [4].

На основании лемм 1,2 легко можно получить, предположив, что $q(x) \geq c_1 > 0$, $\kappa(x) > 0$ или $q(x) \geq 0$, $\kappa(x) \geq c_2 > 0$, априорную оценку для решения задачи (5) $\|y\|_1 \leq M \|\varphi\|_0$. Из этой оценки следует однозначная решимость системы линейных алгебраических уравнений (5) и сходимость приближенного решения к точному со скоростью $O(|\hbar|^2 \ln(|\hbar|^{-1}))$. Наша задача — показать, что скорость сходимости схемы (5) — величина порядка $O(|\hbar|^2)$. Для решения этой проблемы сначала установим некоторые неравенства, связывающие разные нормы данной сеточной функции.

Лемма 3. Для каждой сеточной функции y , заданной на ω , справедливо неравенство

$$(12) \quad \|y\|^2 \leq 2(l-1)(\|y\|_\gamma^2 + \|\nabla y\|_0^2).$$

Доказательство. Пусть $x = (x_1, x_2) \in \omega$, $\bar{x} = (l, x_2) \in \gamma$. Тогда

$$\begin{aligned} y^2(x) &= [y(\bar{x}) - \sum_{x_1' = x_1 + h_1}^l y_{\bar{x}_1}(x_1', x_2) h_1]^2 \\ y^2(x) &\leq 2y^2(\bar{x}) + 2 \sum_{x_1' = x_1 + h_1}^l h_1 / \left(x_1' - \frac{1}{2} h_1 - 1 \right) \sum_{x_1' = x_1 + h_1}^l \left(x_1' - \frac{1}{2} h_1 - 1 \right) y_{\bar{x}_1}^2(x_1', x_2) h_1 \\ &\leq 2y^2(\bar{x}) + 2 \sum_{x_1' = x_1 + h_1}^l h_1 / \left(x_1' - \frac{1}{2} h_1 - 1 \right) \sum_{x_1 = x_1^{(2)}}^l a_1(x) y_{\bar{x}_1}^2 h_1. \end{aligned}$$

В последнем неравенстве мы воспользовались неравенством Коши—Буняковского и $1 \leq x_1' - h_1/2 - 1 \leq (x_1' - h_1/2)^2 - 1 = a_1(x)$.

Суммируя по ω , получаем (12), так как

$$\sum_{x_1 \in \omega_1} \sum_{x_1' = x_1 + h_1}^l h_1 / \left(x_1' - \frac{1}{2} h_1 - 1 \right) \leq l - 1.$$

Для каждой функции $v(x_1)$, заданной на ω_1 , легко доказывается, что

$$(13) \quad \sum_{x_1 \in \omega_1} \sum_{x_1' = x_1 + h_1}^l v^2(x_1') h_1 \leq 2 \sum_{x_1 \in \omega_1} (x_1 - 1) v^2(x_1) h_1.$$

Лемма 4. Пусть y — сеточная функция на ω . Тогда $\|y\|_\gamma^2$ можно оценить сверху нормами $\|y\|_0^2$ и $\|\nabla y\|_0^2$ следующим способом:

$$(14) \quad \|y\|_\gamma^2 \leq \frac{1+4l+2\varepsilon(l-1)}{(l-1)(l^2-1)} \|y\|_1^2 + \frac{1}{2\varepsilon(l-1)} \|\nabla y\|_0^2, \quad \varepsilon > 0.$$

Доказательство. Для точек x и \bar{x} имеем

$$(15) \quad (l^2 - 1) y^2(\bar{x}) = (x_1^2 - 1) y^2(x) + \sum_{x_1' = x_1 + h_1}^l [(x_1'^2 - 1) y^2(x_1', x_2)]_{\bar{x}_1} h_1.$$

Воспользуемся формулами [2]

$$\begin{aligned} [(x_1^2 - 1) y^2(x_1, x_2)]_{\bar{x}_1} &= (x_1^2 - 1) \bar{x}_1 y^2(x) + [x_1 - h_1]^2 - 1] (y^2)_{\bar{x}_1}, \\ (x_1^2 - 1) \bar{x}_1 &= (2x_1 + h_1) \leq 2l, \quad x_1^2 - 1 \leq \varrho(x), \\ (y^2)_{\bar{x}_1} &= [y + y^{(-1)}] y_{\bar{x}_1}, \quad |ab| \leq \varepsilon a^2 + b^2 / 4\varepsilon, \quad \varepsilon > 0. \end{aligned}$$

Из (15) получаем

$$\begin{aligned} (l^2 - 1) y^2(\bar{x}) &\leq \varrho(x) y^2(x) + 2l \sum_{x_1' = x_1 + h_1}^l y^2(x_1', x_2) h_1 \\ &\quad + 2\varepsilon \sum_{x_1 \in \omega_1} \varrho(x) y^2(x) h_1 + \frac{1}{4\varepsilon} \sum_{x_1 \in \omega_1 \setminus \sigma_1} a_1(x) y_{\bar{x}_1}^2 h_1. \end{aligned}$$

Просуммировав последнее неравенство по ω и используя (13), получаем (14). Оценим $\|y\|^2$ через $\|y\|_0^2$ и $\|\nabla y\|_0^2$, используя (12) и (14).

$$(16) \quad \|y\|^2 \leq 2[1+4l+2\varepsilon(l-1)] \|y\|_0^2 / (l^2-1) + (l-1) \|\nabla y\|_0^2 / (\varepsilon(l^2-1)).$$

Из неравенства $\|y\|_0^2 \leq (l^2 + 1) \|y\|^2$ и (12) следует

$$(17) \quad \|y\|_0^2 \leq 2(l-1)(l^2+1) (\|y\|_\gamma^2 + \|\nabla y\|_0^2).$$

Теорема 1. Для решения у схемы (5) верна априорная оценка

$$(18) \quad \|y\|_1 \leq RM(l, c_1, c_2) (\|\varrho f\| + \|g\|_\gamma), \quad M(l, c_1, c_2) > 0.$$

Доказательство. Из лемы 2 следует

$$(19) \quad 4[\|\nabla y\|_0^2 + (q, y)_\omega^2 + (\kappa, y^2)_\gamma] / R^2 = (A y, y)_\omega = (q, y)_\omega \\ \leq \|y\|_1 \|\varrho f\| \leq \varepsilon_1 \|y\|^2 + \max(1, l^2 - 1) (\|\varrho f\|^2 + \|g\|_\gamma^2) / 4\varepsilon_1.$$

Предположим, что $q(x) \geq c_1 > 0$, $\kappa(x) \geq 0$. Из (16) и (19) получаем

$$(20) \quad \left\{ \frac{4}{R^2} - \varepsilon_1 \left[\frac{1}{2\varepsilon(l-1)} + 2(l-1) \right] \right\} \|\nabla y\|_0^2 + \left\{ \frac{4}{R^2} c_1 - \frac{2\varepsilon_1}{l^2-1} [1+4l+2\varepsilon(l-1)] \right\} \|y\|_0^2 \\ \leq A_1(l) (\|\varrho f\|^2 + \|g\|_\gamma^2) 4\varepsilon_1.$$

Положим $\varepsilon = 1/2(l-1)$, $\varepsilon_1 = 4R^{-2} \min[1/2(2l-1), l^2-1]c_1/4(2l+1)$, $\delta^2 = 4R^{-2} \min(1-R^2\varepsilon_1/4, c_1-R^2\varepsilon_1/4)$. Из (20) получаем

$$(21) \quad \|y\|_1 \leq RA(l, c_1) (\|\varrho f\| + \|g\|_\gamma).$$

Пусть $q(x) \geq 0$, $\kappa(x) \geq c_2 > 0$. Из (12) и (19) следует

$$(22) \quad \left[\frac{4}{R^2} - 2\varepsilon_1(l-1) \right] \|\nabla y\|_0^2 + \left[\frac{4c_2}{R^2} - 2\varepsilon_1(l-1) \right] \|y\|_\gamma^2 \leq \frac{A_1(l)}{4\varepsilon_1} \|\varrho f\|^2 + \|g\|_\gamma^2.$$

Поставим $\varepsilon_1 = \frac{4}{R^2} \frac{\min(1, c_2)}{4(l-1)}$, $\delta^2 = \frac{4}{R^2} \min\left(1 - \frac{R^2}{4} \varepsilon_1, c_2 - \frac{R^2}{4} \varepsilon_1\right)$.

Из (22) получаем

$$(23) \quad \delta^2 (\|y\|_\gamma^2 + \|\nabla y\|_0^2) \leq A_2(l, c_2) (\|\varrho f\|^2 + \|y\|_\gamma^2).$$

Оценим левую часть в (23). Используя (17), имеем

$$(24) \quad \delta^2 (\|y\|_\gamma^2 + \|\nabla y\|_0^2) \geq \frac{\delta^2}{2} (\|y\|_\gamma^2 + \|\nabla y\|_0^2 + \frac{\delta^2 \|y\|_0^2}{2(l-1)(l^2+1)}) \\ \geq \frac{\delta^2}{2} \left[\|\nabla y\|_0^2 + \frac{1}{(l-1)(l^2+1)} \|y\|_0^2 \right].$$

Поставим $\delta_1^2 = \frac{\delta^2}{2} \min\{1, [(l-1)(l^2+1)]^{-1}\}$. Из (23) и (24) следует

$$(25) \quad \|y\|_1 \leq RB(l, c_2) (\|\varrho f\| + \|g\|_\gamma).$$

Пусть $M(l, c_1, c_2) = \max(A, B)$. Из (21) и (25) получаем (18).

Теорема 2. Для скорости сходимости решения у схемы (5) для решения задачи (3)–(4) справедлива оценка

$$(26) \quad \|u - y\|_1 \leq R^{1/2} M_1(l, c_1, c_2) h^2.$$

Доказательство. Если u — решение задачи (3)–(4), а y — решение схемы 5, погрешность схемы $z = u - y$ удовлетворяет уравнению $Az = \psi$. По теореме 1

$$(27) \quad \|z\|_1 \leq RM(l, c_1, c_2) (\|\varrho\psi_\omega\| + \|\psi_\gamma\|_\gamma).$$

Вычислим правую часть последнего неравенства, применяя лемму 1.

$$\|\varrho\psi_\omega\| + \|\psi_\gamma\|_\gamma \leq R^{-1/2} A_3(l) h^2.$$

Из последнего неравенства и (27) получаем (26).

В заключение автор выражает благодарность Р. Лазарову за постоянное внимание к работе и полезные обсуждения.

ЛИТЕРАТУРА

1. И. В. Комаров, Л. И. Пономарев, С. Ю. Славянов. Сфериоидальные и кулоновские сфероидальные функции. Москва, 1976.
2. А. А. Самарский. Введение в теорию разностных схем. Москва, 1971.
3. И. В. Фрязинов. О разностных схемах для уравнения Пуассона в полярной, цилиндрической и сферической системах координат. *Ж. вычисл. мат. и мат. физ.*, 11, 1971, 1219—1228.
4. А. А. Самарский, В. Б. Андреев. Разностные методы для эллиптических уравнений, Москва, 1976.

Единый центр математики и механики
1090 София

Поступила 2. II. 1977.

П. Я. 373