



В.М. КОЛОДЯЖНЫЙ, В.А. РВАЧЕВ

УДК 517.95.4+530.1

**АТОМАРНЫЕ РАДИАЛЬНО БАЗИСНЫЕ  
ФУНКЦИИ В ЧИСЛЕННЫХ АЛГОРИТМАХ  
РЕШЕНИЯ КРАЕВЫХ ЗАДАЧ  
ДЛЯ УРАВНЕНИЯ ЛАПЛАСА**

**Ключевые слова:** атомарная функция, функционально-дифференциальное уравнение, гармоническая функция, радиально базисные функции, погрешность аппроксимации.

**ВВЕДЕНИЕ**

Атомарные функции, возникающие как решения с компактным носителем функционально-дифференциальных уравнений специального вида [1–5], вполне естественно могут рассматриваться как представители класса радиально базисных функций [6] с компактными носителями в схеме построения численных алгоритмов решения краевых задач. Радиально базисные функции широко используются при построении так называемых бессеточных и вычислительно эффективных алгоритмов, альтернативных методам типа конечных элементов при решении уравнений с частными производными. Варианты построения радиально базисных функций с компактным носителем изложены в [6–8]. По сравнению с известными радиально базисными функциями с компактными носителями рассматриваемые в данной работе атомарные функции обладают рядом специфических свойств, позволяющих разрабатывать для них уникальные алгоритмы решения краевых задач математической физики. Прежде всего это касается таких особенностей математических моделей, в которых проявляются локальность исследуемых процессов и гладкость при их описании. При практических реализациях указанных ограничений атомарные бесконечно дифференцируемые финитные функции многих переменных являются наиболее простыми и естественными.

В работах [4, 5] введена атомарная функция двух независимых переменных  $P_{\text{lor}}(x_1, x_2)$  и предложен на основе ее использования численный метод решения задачи Дирихле для уравнения Лапласа. В данной работе доказывается сходимость этого численного метода.

**ПРИМЕНЕНИЕ АТОМАРНОЙ ФУНКЦИИ  $P_{\text{lor}}(x_1, x_2)$   
ДЛЯ РЕШЕНИЯ ЗАДАЧИ ДИРИХЛЕ ДЛЯ УРАВНЕНИЯ ЛАПЛАСА**

Атомарная функция двух независимых переменных  $P_{\text{lor}}(x_1, x_2)$  — это финитное (с компактным носителем) бесконечно дифференцируемое решение функционально-дифференциального уравнения

$$\Delta P_{\text{lor}}(x_1, x_2) = \lambda \int_{\partial S} P_{\text{lor}}[3(x_1 - \xi_1), 3(x_2 - \xi_2)] ds + \mu P_{\text{lor}}(3x_1, 3x_2),$$

© В.М. Колодяжный, В.А. Рвачев, 2008

где  $\Delta = \partial^2 / \partial x_1^2 + \partial^2 / \partial x_2^2$ ,  $\xi_1^2 + \xi_2^2 = 4/9$ ,  $\mu = -4\pi\lambda/3$ ,  $\lambda = 3^5/(4\pi)$ .

Функция  $\text{Plor}(x_1, x_2)$  нормирована условием  $\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \text{Plor}(x_1, x_2) dx_1 dx_2 = 1$ ,

бесконечно дифференцируема с компактным носителем в виде круга единичного радиуса и инвариантна относительно вращения  $\text{Plor}(x_1, x_2) = f(\sqrt{x_1^2 + x_2^2})$ .

Двойное преобразование Фурье функции  $\text{Plor}(x_1, x_2)$  приводит к представлению вида  $\text{Pl}\tilde{\text{or}}(x_1, x_2) = \prod_{h=0}^{\infty} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{[-(t_1^2 + t_2^2)]^k}{3^{2k(h+1)} [(k+1)!]^2}$  и является быстро убывающей, при  $t_1^2 + t_2^2 \rightarrow \infty$ , функцией экспоненциального типа 1. В квадрате  $[-1, 1] \times [-1, 1]$  функция  $\text{Plor}(x_1, x_2)$  представляется рядом Фурье

$$\text{Plor}(x_1, x_2) = \sum_{p=0}^{\infty} \sum_{q=0}^{\infty} a_{pq} \cos(p\pi x_1) \cos(q\pi x_2),$$

коэффициенты которого имеют вид

$$a_{00} = 1/4; \quad a_{p0} = \text{Pl}\tilde{\text{or}}(p\pi, 0)/2; \quad a_{0q} = \text{Pl}\tilde{\text{or}}(0, q\pi)/2;$$

$$a_{pq} = \text{Pl}\tilde{\text{or}}(p\pi, q\pi) =$$

$$= \prod_{h=0}^{\infty} \{1 - J_0[2 \cdot 3^{-h-1} \sqrt{(p\pi)^2 + (q\pi)^2}] / [3^{-h-1} \sqrt{(p\pi)^2 + (q\pi)^2}]^2\}, \quad p, q = 1, 2, \dots$$

В дальнейшем удобно использовать функцию  $\text{Pl}_r(x_1, x_2) = \text{Plor}(x_1/r, x_2/r)$ , которая удовлетворяет уравнению

$$\Delta \text{Pl}_r(x_1, x_2) = \frac{\lambda}{r^2} \int_{\partial S} \text{Pl}_r[3(x_1 - \xi_1), 3(x_2 - \xi_2)] ds + \mu \text{Pl}_r(3x_1, 3x_2) \quad (1)$$

при  $\partial S: \xi_1^2 + \xi_2^2 = R^2$ ,  $R = 2r/3$ , и имеет носитель в виде круга радиуса  $r$ .

Рассмотрим ограниченную односвязную область  $\bar{\Omega} = \Omega \cup \partial\Omega$  достаточно произвольной конфигурации, в которой необходимо отыскать решение краевой задачи Дирихле для уравнения Лапласа:

$$\Delta u(x_1, x_2) = 0, (x_1, x_2) \in \Omega; \quad (2)$$

$$u(x_1, x_2)|_{\partial\Omega} = \varphi(x_1, x_2), (x_1, x_2) \in \partial\Omega. \quad (3)$$

Пусть  $D = (x_1, x_2): a \leq x_1 \leq b; c \leq x_2 \leq d$  — прямоугольник на плоскости  $x_1 O x_2$ . Построим в  $D$  задаваемую точками сеть

$$D_h = \{(x_1^i, x_2^j): x_1^i = x_1^0 + ih, i = 0, 1, 2, \dots, n; x_2^j = x_2^0 + jh, j = 0, 1, 2, \dots, m\}$$

$$a = x_1^0 < \dots < x_1^0 + kh < \dots < x_1^0 + nh = b, k = 1, 2, \dots, n-1;$$

$$c = x_2^0 < \dots < x_2^0 + lh < \dots < x_2^0 + mh = d, l = 1, 2, \dots, m-1\}.$$

Поместим исходную область  $\Omega$  в прямоугольник  $D$ . Определим в  $D$  вспомогательную область  $\chi \subset \Omega$ , граница  $\partial\chi$  которой формируется в виде замкнутой непрерывной ломаной, проходящей через  $M$  узловых точек сети  $D_h$ . Эти узловые точки должны быть расположены не ближе, чем на расстоянии  $r/3$  до точек границы  $\partial\Omega$  области  $\Omega$  и располагаться не далее, чем на расстоянии  $2r/3$ . Данное

множество узловых точек, расположенных на границе  $\partial\chi$ , будем обозначать  $\mathcal{Q}_{\partial\chi}$ . Ломанная  $\partial\chi$  ограничивает множество из  $N$  узловых точек множества  $D_h$ , которые обозначаем  $\mathcal{Q}_\chi: \mathcal{Q}_\chi = \chi \cap D_h$ . Пусть  $\mathcal{Q}_\Omega$  — множество узловых точек множества  $D_h$ , которые являются внутренними точками области  $\Omega$ . Искомое решение задачи (2), (3) отыскиваем в виде линейной комбинации сдвигов функции  $\text{Pl}_r(x_1, x_2)$ , т.е.

$$u_r(x_1, x_2) = \sum_{i=1}^{M+N} c_i \text{Pl}_r(x_1 - x_1^i, x_2 - x_2^i), \quad (4)$$

где  $(x_1^i, x_2^i) \in \mathcal{Q}_\chi, i=1, 2, \dots, N; (x_1^i, x_2^i) \in \mathcal{Q}_{\partial\chi}, i=N+1, N+2, \dots, N+M$ .

Применим к функции  $u_r(x_1, x_2)$  оператор Лапласа, учитывая равенство (1):

$$\Delta u_r(x_1, x_2) = \sum_{i=1}^{M+N} c_i \times \left\{ \frac{\lambda}{r^2} \int_{\partial S} \text{Pl}_r[3(x_1 - x_1^i - \xi_1), 3(x_2 - x_2^i - \xi_2)] ds + \mu \text{Pl}_r[3(x_1 - x_1^i), 3(x_2 - x_2^i)] \right\}. \quad (5)$$

В полученном равенстве вместо интеграла по окружности выпишем приближенное его представление

$$\Delta u_r(x_1, x_2) \approx \sum_{i=1}^{M+N} c_i \left\{ \frac{\lambda}{r^2} \sum_{s=1}^S a_s \text{Pl}_r[3(x_1 - x_1^i - \xi_1^s), 3(x_2 - x_2^i - \xi_2^s)] + \mu \text{Pl}_r[3(x_1 - x_1^i), 3(x_2 - x_2^i)] \right\},$$

где  $a_s$  — весовые коэффициенты, а  $(\xi_1^s, \xi_2^s)$  — координаты узлов соответствующей квадратурной формулы. Отметим, что наилучшей квадратурной формулой для класса  $2\pi$ -периодических непрерывных функций является формула прямоугольников  $\frac{2\pi}{S} \sum_{k=0}^{S-1} f\left(\frac{2\pi}{S}k\right)$  [9–11]. В рассматриваемом случае

(5)  $\partial S: \xi_1^2 + \xi_2^2 = R^2, R=2r/3, r$  — радиус носителя функции  $\text{Pl}_r(x_1, x_2)$ ;  $\xi_1^k = R \cos \frac{2\pi}{S}k, \xi_2^k = R \sin \frac{2\pi}{S}k, k=0, 1, 2, \dots, S-1, a_s = 2\pi R/S$ .

Введем функцию

$$v(x_1, x_2) = \sum_{i=1}^{M+N} c_i \left\{ \frac{\lambda}{r^2} \sum_{k=0}^{S-1} a_s \text{Pl}_r[3(x_1 - x_1^i - \xi_1^k), 3(x_2 - x_2^i - \xi_2^k)] + \mu \text{Pl}_r[3(x_1 - x_1^i), 3(x_2 - x_2^i)] \right\}. \quad (6)$$

Множество индексов  $k$  тех функций  $\text{Pl}_r[3(x_1 - x_1^i - \xi_1^k), 3(x_2 - x_2^i - \xi_2^k)]$ , для которых  $\Omega \cap \text{supp} \text{Pl}_r[3(x_1 - x_1^i - \xi_1^k), 3(x_2 - x_2^i - \xi_2^k)] \neq \emptyset$ , обозначим  $S'_i$ .

Тогда согласно (2)  $v(x_1^l, x_2^l) = 0, l=1, 2, \dots, N$ , или

$$\sum_{i=1}^{M+N} c_i \left\{ \frac{\lambda}{r^2} \frac{2\pi R^2}{S} \sum_{k \in S'_i} \text{Pl}_r[3(x_1^l - x_1^i - \xi_1^k), 3(x_2^l - x_2^i - \xi_2^k)] + \right.$$

$$+ \mu \text{Pl}_r [3(x_1^l - x_1^i), 3(x_2^l - x_2^i)] \} = 0 \text{ для } l=1,2,\dots,N. \quad (7)$$

Уравнения вида (7) задают первые  $N$  условий для определения  $N + M$  постоянных  $c_i$ . Остальные  $M$  уравнений получаются благодаря необходимости удовлетворения граничным условиям (3) краевой задачи (2),(3), что может быть реализовано приближенно, например, следующим образом.

Определим  $M$  точек на границе  $\partial\Omega$ , которые обозначим  $(\ddot{x}_1^k, \ddot{x}_2^k) \in \partial\Omega$ ,  $k=1,2,\dots,M$ . Для этой совокупности из  $M$  точек на границе  $\partial\Omega$  положим

$$u_r(\ddot{x}_1^j, \ddot{x}_2^j) = \varphi(\ddot{x}_1^j, \ddot{x}_2^j), (\ddot{x}_1^j, \ddot{x}_2^j) \in \partial\Omega, j=1,2,\dots,M,$$

или

$$\sum_{i=1}^{N+M} c_i \text{Pl}_r(\ddot{x}_1^j - x_1^i, \ddot{x}_2^j - x_2^i) = \varphi(\ddot{x}_1^j, \ddot{x}_2^j), (\ddot{x}_1^j, \ddot{x}_2^j) \in \partial\Omega, \\ j=1,2,\dots,M.$$

Таким образом, искомая система линейных уравнений, из которой определяются коэффициенты  $c_i$ , может быть выписана в следующем виде:

$$\left\{ \begin{array}{l} \sum_{i=1}^{M+N} c_i \left\{ \lambda \frac{1}{h} \sum_{k \in S'} \text{Pl}_r [3(x_1^l - x_1^i - \xi_1^k), 3(x_2^l - x_2^i - \xi_2^k)] + \right. \\ \left. + \mu \text{Pl}_r [3(x_1^l - x_1^i), 3(x_2^l - x_2^i)] \right\} = 0, l=1,2,\dots,N, (x_1^l, x_2^l) \in \chi; \\ \sum_{i=1}^{N+M} c_i \text{Pl}_r(\ddot{x}_1^j - x_1^i, \ddot{x}_2^j - x_2^i) = \varphi(\ddot{x}_1^j, \ddot{x}_2^j), j=1,2,\dots,M, (\ddot{x}_1^j, \ddot{x}_2^j) \in \partial\Omega. \end{array} \right. \quad (8)$$

Матрица системы уравнений (8) при достаточно малых величинах радиуса  $r$  носителя атомарной функции  $\text{Pl}_r(x_1, x_2)$  будет иметь разреженную структуру с элементами, заполненными вдоль диагонали:

$$\left( \begin{array}{cccccccc} a_{1,1} & a_{1,2} & \dots & a_{1,p} & a_{1,p+1} & 0 & 0 & \dots & 0 & a_{1,t} \\ & & & & a_{1,t+1} & \dots & a_{1,t+v} & 0 & \dots & 0 \\ & & & a_{1,N+1} & \dots & a_{1,N+w} & 0 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & a_{2,2} & \dots & a_{2,p} & a_{2,p+1} & a_{2,p+2} & 0 & \dots & 0 & 0 \\ & & & & a_{2,t+1} & \dots & a_{2,t+v} & a_{2,t+v+1} & \dots & \\ & & & 0 & \dots & a_{2,N+w} & a_{2,N+w+1} & a_{2,N+w+2} & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ a_{N,1} & a_{N,2} & \dots & 0 & a_{N,p+1} & a_{N,p+2} & a_{N,p+3} & \dots & 0 & 0 \\ & & & & 0 & \dots & 0 & 0 & \dots & 0 \\ & & & \dots & 0 & 0 & 0 & a_{2,N+w+2} & \dots & a_{N,N+M} \\ a_{N+1,1} & a_{N+1,2} & \dots & a_{N+1,p} & a_{N+1,p+1} & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ & & & & 0 & \dots & 0 & 0 & \dots & 0 \\ & & & 0 & \dots & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & a_{N+2,2} & \dots & a_{N+2,p} & a_{N+2,p+1} & a_{N+2,p+2} & 0 & \dots & 0 & 0 \\ & & & & 0 & \dots & 0 & 0 & \dots & 0 \\ & & & 0 & \dots & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ a_{N+M,1} & a_{N+M,2} & \dots & a_{N+M,p} & 0 & 0 & 0 & \dots & 0 & 0 \\ & & & & 0 & \dots & 0 & 0 & \dots & 0 \\ & & & & 0 & \dots & 0 & 0 & \dots & 0 \\ & & & & 0 & \dots & 0 & 0 & \dots & a_{N+M,N+M} \end{array} \right), \quad (9)$$

где  $a_{i,j}$ ,  $i, j=1,2,\dots,N+M$ , — числа, не равные нулю для соответствующих значений  $i$  и  $j$ ; величины индексов  $p, t, v, w$  зависят от величины радиуса  $r$  носителя функции  $\text{Pl}_r(x_1, x_2)$ .

Привлекательными особенностями предлагаемого метода являются, с одной стороны, использование финитных функций (свойство локальности), что приводит к разреженным линейным системам вида (9), а с другой стороны, то, что получаемые решения исходной краевой задачи бесконечно дифференцируемы.

#### СХОДИМОСТЬ ЧИСЛЕННОГО АЛГОРИТМА РЕШЕНИЯ КРАЕВЫХ ЗАДАЧ

Прежде чем перейти к исследованию сходимости данного метода, отметим, что качество приближенного решения определяется способностью обеспечить оптимальные значения величинам  $N, M$  и  $S$ , при которых будут иметь место минимальные погрешности следующих аппроксимаций. Во-первых, при определении результата действия оператора Лапласа в случае рассмотрения ограниченного количества точек (точек множества  $Q_\chi$ ) — параметр  $N$ , во-вторых, при приближенном представлении интеграла по контуру конечной суммой — параметр  $S$ , и, наконец, в-третьих, при проведении процедуры интерполяции граничного условия — параметр  $M$ .

Точки множества  $D_h$  могут задаваться не только узлами равномерной сети, которая покрывает область  $\chi$ , но и сетью, построенной с учетом геометрических или иных особенностей области  $\Omega$  и краевой задачи.

Рассмотрим показатели, которые влияют на ошибку приближенного решения краевой задачи. Данное приближенное решение краевой задачи будем отыскивать на структурированной (равномерной) сети в виде линейной комбинации сдвигов функции  $P_{1,r}(x_1, x_2)$  (4), при этом функция  $P_{1,r}(x_1, x_2) \in C^\infty$ .

**Лемма 1.** Каждая точка области  $\Omega$ , в которой решается исходная краевая задача (2),(3), покрывается не более чем  $C_1/h^2$  носителями функции  $P_{1,r}(3x_1, 3x_2)$ .

**Доказательство.** Рассмотрим круг  $x_1^2 + x_2^2 \leq R^2$  и обозначим  $K(R^2)$  число целых точек на нем. Результат леммы легко устанавливается благодаря задаче об оценке сверху числа  $K(R^2)$  целых точек в круге при  $R \rightarrow \infty$ . Данная задача имеет отношение к известной проблеме Гаусса о числе целых точек в круге [12]. В рассматриваемом случае требование  $R \rightarrow \infty$  обеспечивается условием  $h \rightarrow 0$ .

**Лемма 2.** Погрешность замены интеграла по окружности квадратурной формулой в выражении (5) имеет порядок  $O(\tilde{h}^m)$ , где  $m = 1, 2, \dots$

**Доказательство.** Выше отмечалось, что наилучшей квадратурной формулой для класса  $2\pi$ -периодических непрерывных функций является формула прямоугольников. Из результатов работы [9] для класса  $2\pi$ -периодических функций, которые имеют на всей оси абсолютно непрерывную  $(m-1)$ -ю производную и почти всюду ограниченную по модулю числом  $M > 0$   $m$ -ю производную, вытекает оценка

$$\int_0^{2\pi} f(x) dx - \frac{2\pi}{S} \sum_{k=0}^{S-1} f(2\pi k/S) \leq \frac{2\pi K_m M}{S^m},$$

где числовая последовательность  $\{K_m\}$ ,  $m = 1, 2, \dots$ , ограничена:  $1 \leq K_m \leq \pi/2$  [13],  $S = 2\pi R/\tilde{h}$ ,  $\tilde{h}$  — расстояние между центрами носителей функции  $P_{1,r}(3x_1, 3x_2) \in C^\infty$ , расположенных вдоль окружности радиуса  $R$ . Справедливость леммы следует из свойства бесконечной дифференцируемости функции  $f(x)$ , в роли которой выступает  $P_{1,r}(3x_1, 3x_2)$ .

Свойства атомарной функции  $P_{1,r}(x_1, x_2)$  существенно учитываются при замене оператора Лапласа представлением (5). Согласно рассмотренной схеме решения краевой задачи (2), (3), приближенное представление оператора Лапласа записывается в виде

$$\Delta u_r(x_1, x_2) = \sum_{i=1}^{M+N} c_i \left\{ \lambda \sum_{s=1}^S a_s \text{Pl}_r[3(x_1 - x_1^i - \xi_1^s), 3(x_2 - x_2^i - \xi_2^s)] + \mu \text{Pl}_r[3(x_1 - x_1^i), 3(x_2 - x_2^i)] \right\},$$

где интеграл по контуру  $\partial S$  представляем в виде линейной комбинации сдвигов функции  $\text{Pl}_r(3x_1, 3x_2)$ .

Центры носителей функций  $\text{Pl}_r[3(x_1 - \xi_1^k), 3(x_2 - \xi_2^k)]$ ,  $k = 1, \dots, S$ , квадратурной формулы, в основном, не совпадают с узлами сети  $D_h$ . Выделим определенный узел квадратурной формулы (5)  $(\xi_1^k, \xi_2^k) \in R_k$ , где ячейка  $R_k$  сети  $D_h$  определяется множеством точек  $R_k = \{(x_1, x_2) | kh \leq x_1 \leq (k+1)h, lh \leq x_2 \leq (l+1)h, k = k(\xi_1^k), l = l(\xi_2^k)\}$ .

Каждую функцию  $\text{Pl}_r[3(x_1 - \xi_1^k), 3(x_2 - \xi_2^k)]$  заменяем линейной комбинацией из  $(2\tau - 1)^2$  функций  $\text{Pl}_r[3(x_1 - \xi_1^k), 3(x_2 - \xi_2^k)]$ , центры носителей которых расположены в узлах сети  $D_h$ . Величина ошибка при такой замене устанавливается леммой 3.

**Лемма 3.** Атомарная функция  $\text{Pl}_r[3(x_1 - \xi_1^k), 3(x_2 - \xi_2^k)]$  представляется в виде линейной комбинации сдвигов ее самой:

$$\sum_{p=-\tau+1}^{\tau-1} \sum_{q=-\tau+1}^{\tau-1} c_{pq}(\xi_1^k, \xi_2^k) \text{Pl}_k[3(x_1 - kh - qh), 3(x_2 - lh - ph)]$$

с ошибкой порядка  $O(h^{2\tau-1})$ .

**Доказательство.** Для определенности пусть рассматривается узел  $(x_1^{is}, x_2^{is})$  квадратурной формулы, принадлежащий ячейке  $R_k$  сети  $D_h$ . Процедуру разложения функции  $\text{Pl}_r[3(x_1 - x_1^i - \xi_1^s), 3(x_2 - x_2^i - \xi_2^s)]$  будем выполнять в два этапа. Вначале при фиксированной координате  $x_1^{is}$ , выполним разложение по целочисленным сдвигам функции  $\text{Pl}_r[3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - x_2^{is})]$  вдоль ординаты точки  $(x_1^{is}, x_2^{is})$ , при этом ординаты координат осей симметрии сдвигаемых функций совпадают с ординатами координат узлов сети  $D_h$ . Затем зафиксируем координату  $x_2 - lh$  и рассмотрим разложение по целочисленным сдвигам функции  $\text{Pl}_r[3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - x_2^{is})]$  вдоль абсциссы точки  $(x_1^{is}, x_2 - lh)$ , совпадающих с ординатами координат узлов сети  $D_h$ .

Будем считать, что

$$\text{Pl}_r[3(x_1 - x_1^i - \xi_1^s), 3(x_2 - x_2^i - \xi_2^s)] = \text{Pl}_r[3(x_1 - kh - \xi_1^s), 3(x_2 - lh - \xi_2^s)].$$

На первом этапе искомое разложение получает вид

$$\text{Pl}_r[3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh - \xi_2^s)] = \sum_{p=-\tau+1}^{\tau-1} c_p \text{Pl}_r[3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh - ph)]. \quad (10)$$

Для установления погрешности данного представления выпишем для атомарных функций  $\text{Pl}_r[3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh - \xi_2^s)]$  и  $\text{Pl}_r[3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh - ph)]$  разложение по формуле Тейлора по переменной  $x_2$ :

$$\text{Pl}_r[3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh - \xi_2^s)] =$$

$$\begin{aligned}
&= \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh)] + \sum_{j=1}^{2\tau-2} \frac{(-3\xi_2^s)^j}{j!} \frac{\partial^j}{\partial x_2^j} \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh)] + \\
&\quad + \frac{(-3\xi_2^s)^{2\tau-1}}{(2\tau-1)!} \frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh)] + R_{x_2}.
\end{aligned}$$

Здесь  $R_{x_2}$  — остаточный член в форме Лагранжа

$$\begin{aligned}
R_{x_2} &= \frac{(-3\xi_2^s)^{2\tau}}{(2\tau)!} \frac{\partial^{2\tau}}{\partial x_2^{2\tau}} \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh - \vartheta \xi_2^s)], \quad 0 < \vartheta < 1; \\
&\quad \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh - ph)] = \\
&= \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh)] + \sum_{j=1}^{2\tau-2} \frac{(-3ph)^j}{j!} \frac{\partial^j}{\partial x_2^j} \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh)] + \\
&\quad + \frac{(-3ph)^{2\tau-1}}{(2\tau-1)!} \frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh)] + R_{x_2}^p, \\
&\quad p = -\tau + 1, \dots, -1, 1, \dots, \tau - 1,
\end{aligned}$$

где  $R_{x_2}^p$  — остаточный член в форме Лагранжа:

$$R_{x_2}^p = \frac{(-3ph)^{2\tau}}{(2\tau)!} \frac{\partial^{2\tau}}{\partial x_2^{2\tau}} \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - x_2^i - \vartheta ph)], \quad 0 < \vartheta < 1.$$

Подставим выражения разложений по формуле Тейлора выписанных выше функций в равенство (10):

$$\begin{aligned}
&\text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh)] + \sum_{j=1}^{2\tau-2} \frac{(-3\xi_2^s)^j}{j!} \frac{\partial^j}{\partial x_2^j} \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh)] + \\
&\quad + \frac{(-3\xi_2^s)^{2\tau-1}}{(2\tau-1)!} \frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh)] + R_{x_2} = \\
&\quad = \sum_{p=-\tau+1}^{\tau-1} c_p \left\{ \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh)] + \right. \\
&\quad + \sum_{j=1}^{2\tau-2} \frac{(-3ph)^j}{j!} \frac{\partial^j}{\partial x_2^j} \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh)] + \\
&\quad + \sum_{p=1}^{\tau-1} c_p \left\{ \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh)] + \right. \\
&\quad + \sum_{j=1}^{2\tau-2} \frac{(-3ph)^j}{j!} \frac{\partial^j}{\partial x_2^j} \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh)] + \\
&\quad \left. \left. + \frac{(-3ph)^{2\tau-1}}{(2\tau-1)!} \frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh)] + R_{x_2}^p \right\} \right\}. \tag{11}
\end{aligned}$$

Приравняв коэффициенты при одинаковых функциях в левой и правой частях равенства, получим систему линейных алгебраических уравнений относительно неизвестных  $c_p$ ,  $p = -\tau + 1, \dots, \tau - 1$ :

$$\left\{ \begin{array}{l}
1 = c_{-\tau+1} + \dots + c_{-2} + c_{-1} + c_0 + c_1 + c_2 + \dots + c_{\tau-1}; \\
-\xi_2^s = (\tau-1)hc_{-\tau+1} + \dots + 2hc_{-2} + hc_{-1} - hc_1 - 2hc_2 - \dots - (\tau-1)hc_{\tau-1}; \\
\frac{(\xi_2^s)^2}{2!} = \frac{[(\tau-1)h]^2}{2!} c_{-\tau+1} + \dots + \frac{(2h)^2}{2!} c_{-2} + \frac{h^2}{2!} c_{-1} + \\
\quad + \frac{h^2}{2!} c_1 + \frac{(2h)^2}{2!} c_2 + \dots + \frac{[(\tau-1)h]^2}{2!} c_{\tau-1}; \\
\frac{(-\xi_2^s)^3}{3!} = \frac{[(\tau-1)h]^3}{3!} c_{-\tau+1} + \dots + \frac{(2h)^3}{3!} c_{-2} + \frac{h^3}{3!} c_{-1} - \\
\quad - \frac{h^3}{3!} c_1 - \frac{(2h)^3}{3!} c_2 - \dots - \frac{[(\tau-1)h]^3}{3!} c_{\tau-1}; \\
\dots\dots\dots \\
\frac{(\xi_2^s)^{2\tau-3}}{(\tau-3)!} = \\
\quad = \frac{[(\tau-1)h]^{2\tau-3}}{(\tau-3)!} c_{-\tau+1} + \dots + \frac{(2h)^{2\tau-3}}{(2\tau-3)!} c_{-2} + \frac{h^{2\tau-3}}{(2\tau-3)!} c_{-1} - \\
\quad - \frac{h^{2\tau-3}}{(2\tau-3)!} c_1 - \frac{(2h)^{2\tau-3}}{(2\tau-3)!} c_2 - \dots - \frac{[(\tau-1)h]^{2\tau-3}}{(2\tau-3)!} c_{\tau-1}; \\
\frac{(-\xi_2^s)^{2\tau-2}}{(2\tau-2)!} = \\
\quad = \frac{[(\tau-1)h]^{2\tau-2}}{(2\tau-1)!} c_{-\tau+1} + \dots + \frac{(2h)^{2\tau-2}}{(2\tau-1)!} c_{-2} + \frac{h^{2\tau-2}}{(2\tau-2)!} c_{-1} + \\
\quad + \frac{h^{2\tau-2}}{(2\tau-2)!} c_1 + \frac{(2h)^{2\tau-2}}{(2\tau-2)!} c_2 + \dots + \frac{[(\tau-1)h]^{2\tau-2}}{(2\tau-2)!} c_{\tau-1}.
\end{array} \right.$$

Положим

$$d_0 = c_0; \quad \left\{ \begin{array}{l} d_1 = c_{-1} + c_1; \\ g_1 = c_{-1} - c_1; \end{array} \right. \left\{ \begin{array}{l} d_2 = c_{-2} + c_2; \\ g_2 = c_{-2} - c_2; \end{array} \right. \left\{ \begin{array}{l} d_3 = c_{-3} + c_3; \\ g_3 = c_{-3} - c_3; \end{array} \right. \dots \\
\dots \left\{ \begin{array}{l} d_{\tau-1} = c_{-\tau+1} + c_{\tau-1}; \\ g_{\tau-1} = c_{-\tau+1} - c_{\tau-1}. \end{array} \right.$$

Откуда

$$\begin{array}{ll}
c_{-1} = (d_1 + g_1) / 2; & c_1 = (d_1 - g_1) / 2; \\
c_{-2} = (d_2 + g_2) / 2; & c_2 = (d_2 - g_2) / 2; \\
c_{-3} = (d_3 + g_3) / 2; & c_3 = (d_3 - g_3) / 2; \\
\dots\dots\dots \\
c_{-\tau+1} = (d_{\tau-1} + g_{\tau-1}) / 2; & c_{\tau-1} = (d_{\tau-1} - g_{\tau-1}) / 2.
\end{array}$$

Коэффициенты  $d_0, d_i$  и  $g_i, i=1,2,\dots,\tau-1$ , отыскиваем из системы линейных алгебраических уравнений



$$\left\{ \begin{array}{l} 1 = d_0 + d_1 + d_2 + \dots + d_{\tau-1}; \\ -\xi_2^s = hg_1 + 2hg_2 + \dots + (\tau-1)hg_{\tau-1}; \\ (\xi_2^s)^2 = h^2d_1 + (2h)^2d_2 + \dots + [(\tau-1)h]^2d_{\tau-1}; \\ \dots\dots\dots \\ (-\xi_2^s)^{2\tau-3} = h^{2\tau-3}g_1 + (2h)^{2\tau-3}g_2 + \dots + [(\tau-1)h]^{2\tau-3}g_{\tau-1}; \\ (\xi_2^s)^{2\tau-2} = h^{2\tau-2}d_1 + (2h)^{2\tau-2}d_2 + \dots + [(\tau-1)h]^{2\tau-2}d_{\tau-1}, \end{array} \right.$$

из которой формируем две линейные системы:

$$\left\{ \begin{array}{l} 1 = d_0 + d_1 + d_2 + \dots + d_{\tau-1}; \\ (\xi_2^s)^2 = h^2d_1 + (2h)^2d_2 + \dots + [(\tau-1)h]^2d_{\tau-1}; \\ (\xi_2^s)^4 = h^4d_1 + (2h)^4d_2 + \dots + [(\tau-1)h]^4d_{\tau-1}; \\ \dots\dots\dots \\ (\xi_2^s)^{2\tau-2} = h^{2\tau-2}d_1 + (2h)^{2\tau-2}d_2 + \dots + [(\tau-1)h]^{2\tau-2}d_{\tau-1}; \end{array} \right. \quad (12)$$

$$\left\{ \begin{array}{l} -\xi_2^s = hg_1 + 2hg_2 + \dots + (\tau-1)hg_{\tau-1}; \\ (-\xi_2^s)^3 = h^3g_1 + (2h)^3g_2 + \dots + [(\tau-1)h]^3g_{\tau-1}; \\ \dots\dots\dots \\ (-\xi_2^s)^{2\tau-3} = h^{2\tau-3}g_1 + (2h)^{2\tau-3}g_2 + \dots + [(\tau-1)h]^{2\tau-3}g_{\tau-1}. \end{array} \right. \quad (13)$$

Определители систем (12) и (13) являются определителями Вандермонда:

$$\det D = h^{\sum_{k=2}^{\tau} 2k-2} \begin{vmatrix} 1 & 1 & \dots & 1 \\ 1 & 2^2 & \dots & (\tau-1)^2 \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ 1 & 2^{2\tau-2} & \dots & (\tau-1)^{2\tau-2} \end{vmatrix} \neq 0;$$

$$\det G = h^{\sum_{k=2}^{\tau} 2k-3} \prod_{k=3}^{\tau} (k-1)^2 \begin{vmatrix} 1 & 1 & \dots & 1 \\ 1 & 2^2 & \dots & (\tau-1)^2 \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ 1 & 2^{2\tau-3} & \dots & (\tau-1)^{2\tau-3} \end{vmatrix} \neq 0;$$

Решения этих систем существуют и единственны, что позволяет определить коэффициенты  $c_0$ ,  $c_{-i}$  и  $c_i$ ,  $i = 1, 2, \dots, \tau - 1$ . Подставив найденные коэффициенты в равенство (11) получим

$$\begin{aligned} & \frac{(-3\xi_2^s)^{2\tau-1}}{(2\tau-1)!} \frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh)] + R_{x_2} = \\ & = \sum_{\substack{p=-\tau+1 \\ p \neq 0}}^{\tau-1} \frac{(-3ph)^{2\tau-1}}{(2\tau-1)!} c_p \frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh)] + \sum_{\substack{p=-\tau+1 \\ p \neq 0}}^{\tau-1} c_p R_{x_2}^p. \end{aligned} \quad (14)$$

Второй этап процедуры разложения функции  $\text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^i - \xi_1^s), 3(x_2 - x_2^i - \xi_2^s)]$  состоит в следующем. Полагаем  $x_1^{is} = kh + \xi_1^s$ . Функцию

$\frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - kh - \xi_1^s), 3(x_2 - lh)]$  в правой части равенства (14) представим в виде линейной комбинации сдвигов ее самой вдоль абсциссы точки  $(x_1 - kh - \xi_1^s, x_2 - lh)$ , при этом абсциссы координаты осей симметрии сдвигаемых функций совпадают с абсциссами координат узлов сети  $D_h$ . Равенство (14) приобретает вид

$$\begin{aligned} & (-3\xi_2^s)^{2\tau-1} \frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - kh - \xi_1^s), 3(x_2 - lh)] + (2\tau - 1)! R_{x_2} = \\ & = \sum_{\substack{p=-\tau+1 \\ p \neq 0}}^{\tau-1} (-3ph)^{2\tau-1} c_p \sum_{q=-\tau+1}^{\tau-1} t_q \frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - kh - qh), 3(x_2 - lh)] + \\ & \quad + (2\tau - 1)! \sum_{\substack{p=-\tau+1 \\ p \neq 0}}^{\tau-1} c_p R_{x_2}^p. \end{aligned} \quad (15)$$

Функции

$$\frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - kh - \xi_1^s), 3(x_2 - lh)] \text{ и } \frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - kh - qh), 3(x_2 - lh)],$$

$q = -\tau + 1, \dots, -1, 1, \dots, \tau - 1$ , раскладываем по формуле Тейлора по переменной  $x_1$ :

$$\begin{aligned} \frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - kh - \xi_1^s), 3(x_2 - lh)] &= \frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - kh), 3(x_2 - lh)] + \\ &+ \sum_{j=1}^{2\tau-2} \frac{(-3\xi_1^s)^j}{j!} \frac{\partial^{2\tau+j-1}}{\partial x_2^{2\tau-1} \partial x_1^j} \text{Pl}_r [3(x_1 - kh), 3(x_2 - lh)] + R_{x_1}, \end{aligned}$$

$$R_{x_1} = \frac{(-3\xi_1^s)^{2\tau-1}}{(2\tau - 1)!} \frac{\partial^{4\tau-2}}{\partial x_2^{2\tau-1} \partial x_1^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - kh - \vartheta \xi_1^s), 3(x_2 - lh)], 0 < \vartheta < 1;$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - kh - qh), 3(x_2 - lh)] &= \frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - kh), 3(x_2 - lh)] + \\ &+ \sum_{j=1}^{2\tau-2} \frac{(-3qh)^j}{j!} \frac{\partial^{2\tau+j-1}}{\partial x_2^{2\tau-1} \partial x_1^j} \text{Pl}_r [3(x_1 - kh), 3(x_2 - lh)] + R_{x_1}^q, \end{aligned}$$

$$q = -\tau + 1, \dots, -1, 1, \dots, \tau - 1,$$

$$R_{x_1}^q = \frac{(-3qh)^{2\tau-1}}{(2\tau - 1)!} \frac{\partial^{4\tau-2}}{\partial x_2^{2\tau-1} \partial x_1^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - kh - \vartheta qh), 3(x_2 - lh)], 0 < \vartheta < 1.$$

После подстановки данных разложений в равенство (14) получим

$$(-3\xi_2^s)^{2\tau-1} \left\{ \frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - kh), 3(x_2 - lh)] + \right.$$

$$\begin{aligned}
& + \sum_{j=1}^{2\tau-2} \frac{(-3\xi_1^s)^j}{j!} \frac{\partial^{2\tau+j-1}}{\partial x_2^{2\tau-1} \partial x_1^j} \text{Pl}_r [3(x_1 - kh), 3(x_2 - lh)] \Big\} + \\
& + (-3\xi_2^s)^{2\tau-1} R_{x_1} + (2\tau-1)! R_{x_2} = \tag{15} \\
& = \sum_{\substack{p=-\tau+1 \\ p \neq 0}}^{\tau-1} (-3ph)^{2\tau-1} c_p \sum_{q=-\tau+1}^{\tau-1} t_q \left\{ \frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - kh), 3(x_2 - lh)] + \right. \\
& + \left. \sum_{j=1}^{2\tau-2} \frac{(-3qh)^j}{j!} \frac{\partial^{2\tau+j-1}}{\partial x_2^{2\tau-1} \partial x_1^j} \text{Pl}_r [3(x_1 - kh), 3(x_2 - lh)] \right\} + \\
& + \sum_{\substack{p=-\tau+1 \\ p \neq 0}}^{\tau-1} (-3ph)^{2\tau-1} c_p \sum_{q=-\tau+1}^{\tau-1} t_q \frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} R_{x_1}^q + (2\tau-1)! \sum_{\substack{p=-\tau+1 \\ p \neq 0}}^{\tau-1} c_p R_{x_2}^p. \tag{16}
\end{aligned}$$

Приравняв коэффициенты при одинаковых функциях в левой и правой частях этого равенства, получаем линейную систему для определения неизвестных  $t_0, t_{-i}$  и  $t_i, i=1, 2, \dots, \tau-1$ . Существование единственного решения этой системы выполняется по схеме, аналогичной проведенной на предыдущем этапе. В результате после подстановки найденных коэффициентов  $t_0, t_{-i}$  и  $t_i, i=1, 2, \dots, \tau-1$ , в равенство (16) получаем

$$\begin{aligned}
& (-3\xi_2^s)^{2\tau-1} \frac{(-\xi_1^s)^{2\tau-1}}{(2\tau-1)!} \frac{\partial^{4\tau-2}}{\partial x_2^{2\tau-1} \partial x_1^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - kh - \vartheta \xi_1^s), 3(x_2 - lh)] + \\
& + \frac{(3\xi_2^s)^{2\tau-1}}{(2\tau-1)!} \frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - lh - \vartheta \xi_2^s)] = \sum_{\substack{p=-\tau+1 \\ p \neq 0}}^{\tau-1} (-3ph)^{2\tau-1} c_p \times \\
& \times \sum_{q=-\tau+1}^{\tau-1} t_q \frac{(-3qh)^{2\tau-1}}{(2\tau-1)!} \frac{\partial^{4\tau-2}}{\partial x_2^{2\tau-1} \partial x_1^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - kh - \vartheta qh), 3(x_2 - lh)] + \\
& + \sum_{\substack{p=-\tau+1 \\ p \neq 0}}^{(2\tau-1)!} c_p \frac{(-3ph)^{2\tau-1}}{(2\tau-1)!} \frac{\partial^{2\tau-1}}{\partial x_2^{2\tau-1}} \text{Pl}_r [3(x_1 - x_1^{is}), 3(x_2 - x_2^i - \vartheta ph)], \quad 0 < \vartheta < 1.
\end{aligned}$$

Как видно, в обеих частях равенства содержатся члены, в которые  $h$  входит в степени, не ниже  $2\tau-1$ . Иначе говоря, ошибка, вносимая в приближенное решение исходной задачи (2), (3) при замене операции интегрирования по контуру в равенстве (5) операцией суммирования, приблизительно составляет  $C_3 \cdot h^{2\tau-1}$ ,  $C_3$  — постоянная.

Теперь предстоит оценить точность приближения гармонической в ограниченной односвязной области  $\Omega$  функции линейной комбинацией сдвигов атомарной функции  $\text{Pl}_r(x_1, x_2)$ . Нахождение приближенного решения краевой задачи (2),(3) с помощью линейной комбинации сдвигов атомарной функции  $\text{Pl}_r(x_1, x_2)$  выполняется с погрешностью, которая определяется следующими ошибками ограничений:

1) ошибкой, связанной с покрытием каждой точки области решения краевой задачи носителями функции  $\text{Pl}_r(x_1, x_2)$ ;

2) ошибкой, возникающей при переходе от интегрирования по контуру к квадратурной формуле по прямоугольникам;

3) ошибкой представления оператора Лапласа, вытекающего из уравнения, определяющего атомарную функцию двух переменных  $P_{1,r}(x_1, x_2)$  и связанной с вычислением значений этой функции не в узлах квадратурной формулы, а в узлах равномерной сети  $D_h$ ;

4) ошибкой интерполяции граничных условий краевой задачи.

Процедуры управления погрешностями пп. 1–3 рассматривались выше. В п. 4 приближенное удовлетворение граничным условиям задачи (2), (3) выполняется в результате интерполирования граничных условий в  $M$  точках границы  $\partial\Omega$  линейной комбинацией функций  $P_{1,r}(x_1, x_2)$  (4). Такая аппроксимация должна обеспечивать существование граничной функции  $\varphi(x_1, x_2)$  из класса  $C_{m+\alpha}$ . Данный класс состоит из функций, имеющих непрерывные в  $\bar{\Omega} = \Omega \cup \partial\Omega$  частные производные до порядка  $m$  ( $m$  — неотрицательное целое число) и удовлетворяющих условиям Гельдера с показателем  $\alpha$  ( $0 < \alpha < 1$ ). Предполагаем, что интерполяции таких функций осуществляются с погрешностью порядка  $O(h^l)$ .

Суммарная погрешность приближенного решения исходной краевой задачи устанавливается следующей теоремой.

**Теорема.** Пусть  $u$  — решение уравнения (3), которое принадлежит классу  $C_{2+\alpha}$  в гладкой области  $\Omega$  с достаточно гладкой граничной функцией  $\varphi(x_1, x_2)$ . Тогда ошибка приближения точного решения краевой задачи (2), (3) определяется

$$\|u(x_1, x_2) - u_r(x_1, x_2)\|_{C(\bar{\Omega})} \leq K \max\{h^{2\tau-3} \tilde{h}^m, h^l\},$$

где  $K$  — постоянная.

**Доказательство.** Благодаря теореме о гармонических функциях, принадлежащей Келлогу, и оценкам Шаудера [14], установленных для линейных эллиптических уравнений вида  $L[u(x_1, x_2)] = f(x_1, x_2)$  в ограниченной области, имеет место результат

$$\|u(x_1, x_2)\|_{2+\alpha} \leq K' (\|f(x_1, x_2)\|_{\alpha} + \|\varphi(x_1, x_2)\|'_{2+\alpha}),$$

где граничные значения  $\varphi(x_1, x_2)$  предполагаются гладкими относительно локальных параметров на границе, а норма  $\|\varphi(x_1, x_2)\|'_{2+\alpha}$  определяется как максимум норм  $\|\varphi(x_1, x_2)\|_{2+\alpha}$  в каждом шаре из конечного числа шаров, покрывающих границу  $\partial\Omega$ ,  $K'$  — постоянная.

Замена оператора Лапласа в уравнении (2) его приближенным представлением (5) превращает уравнение (2) в уравнение Пуассона, правая часть которого формируется в виде суммарной ошибки, вытекающей из указанной замены.

Выше отмечалось, что каждая точка области  $\Omega$  покрывается  $C_1/h^2$  числом носителей сдвигов атомарных функций  $P_{1,r}(3x_1, x_2)$ . При этом в каждое слагаемое приближенного решения вносится погрешность, оцениваемая величиной  $C_1/h^2$ .

Замена криволинейного интеграла по окружности на квадратурную формулу прямоугольников с числом слагаемых, определяемым, например, величиной параметра  $S$ , определяет необходимость замены каждого из  $C_1/\tilde{h}$  слагаемых квадратурной формулы  $(2\tau-1)^2$  функцией, что согласно лемме 3 выполняется с погрешностью  $O(h^{2\tau-1})$ .

Таким образом, суммарная погрешность определяется величиной  $O(h^{2\tau-1} \tilde{h}^m / h^2) = O(h^{2\tau-3} \tilde{h}^m)$ . Отсюда следует, что сходимость процесса аппроксимации оператора Лапласа по рассматриваемой схеме обусловлена величиной  $\tau > 3/2$ .

В качестве иллюстрации работоспособности предлагаемой процедуры чис-

ленного решения краевых задач на основе использования атомарных радиально базисных функций двух переменных  $\text{Plor}(x_1, x_2)$  рассмотрим задачу Дирихле для уравнения Лапласа, когда область  $\Omega$  является квадратом:  $(x_1, x_2) \in K$ ,  $K = \{(x_1, x_2) | x_1 = -1, \dots, 1; x_2 = -1, \dots, 1\}$ .

Пусть граничные условия имеют вид  $u = 1 - x_1^2$  при  $x_2 = \pm 1$  и  $u = 1 - x_2^2$  при  $x_1 = \pm 1$ . Искомая гармоническая функция, приближенно представляемая (см. [15, с. 66]) в виде

$$u(x_1, x_2) \approx 2/3 + 0,1841(x_1^4 - 6x_1^2 x_2^2 + x_2^4 + 0,8), \quad (17)$$

сравнивается в таблице с приближенным представлением, получаемым с помощью линейных комбинаций атомарной функции  $\text{Pl}(x_1, x_2)$  (4).

**Таблица 1**

$(x_1^2, x_2^2)$	(0, 0)	(0.25; 0.25)	(0.5; 0.5)	(0.75; 0.75)	(1; 1)
Решение для функции (17)	0.813947	0.811070	0.767922	0.580945	0.077547
Решение для функции $\text{Pl}_1(x_1, x_2)$	0.822361	0.818975	0.777904	0.586437	0.004939
$(x_1^2, x_2^2)$	(0, 0)	(0.25; 0.0)	(0.5; 0)	(0.75; 0.0)	(1; 0)
Решение для функции (17)	0.813947	0.814666	0.830793	0.872197	0.998047
Решение для функции $\text{Pl}_1(x_1, x_2)$	0.822361	0.823230	0.834435	0.884252	1.000486

#### ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Рассмотренный в статье пример краевой задачи Дирихле для уравнения Лапласа легко можно расширить на случай краевой задачи для уравнения Пуассона, а также на случай краевой задачи с граничными условиями Неймана [14, 15].

При задании точек множества  $D_h$ , которая покрывает область  $\chi$ , можно не ограничиваться построением равномерной сети, а воспользоваться сетью, которая строится с учетом геометрических и других особенностей области  $\Omega$  и краевой задачи.

Представляет интерес расширение предлагаемого численного алгоритма решения краевой задачи на случай большего числа переменных. Тогда вместо функции  $\text{Plor}(x_1, x_2)$  следует использовать атомарную функцию  $\text{Copr}_a(x_1, x_2, \dots, x_n)$  [16]. Для практически важного трехмерного случая следует использовать атомарную функцию  $\text{Copr}(x_1, x_2, x_3)$ , инвариантную относительно вращения, свойства которой исследованы в [17].

Построение численных алгоритмов решения первой краевой задачи, описываемых в данной статье, могут быть распространены на краевые задачи для уравнений более высоких порядков, формируемых, например, с помощью бигармонического или полигармонического операторов. Приближенные решения таких задач выписываются в виде линейной комбинации сдвигов атомарной функции  $\text{Vlor}(x_1, x_2)$  в двумерном случае и  $\text{Tovr}(x_1, x_2, x_3)$  — в трехмерном [18]. В [19] изложена процедура построения атомарной функции двух и трех переменных, порождаемой полигармоническим оператором.

Использование атомарных радиально базисных функций, бесконечно дифференцируемых с компактным носителем решений функционально-дифференциальных уравнений, при реализации предлагаемой схемы численного решения краевых задач позволяет описывать локальные особенности задачи [20] и является перспективным направлением математического моделирования.

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Рвачев В.Л., Рвачев В.А. Неклассические методы теории приближений в краевых задачах. — Киев: Наук. думка, 1979. — 196 с.

2. Рвачев В.А. Фinitные решения функционально-дифференциальных уравнений и их применения УМН. — 1990. — **45**, вып. 1 (271), — С. 77–103.
3. Теория  $R$ -функций и актуальные проблемы прикладной математики / Ю.Г. Стоян, В.С. Проценко, Г.П. Манько и др. — Киев: Наук. думка. 1986. — 264 с.
4. Колодяжний В.М., Рвачов В.О. Фinitні функції, що породжені оператором Лапласа / Доп. НАН України. — 2004. — № 4. — С. 17–22.
5. Колодяжний В.М., Рвачов В.О. Застосування атомарно функції  $\text{PloP}(x, y)$  при розв'язуванні крайових задач для рівняння Лапласа // Там же. — 2006. — № 9. — С. 16–21.
6. W u h m a n n M. D. Radial basis functions: theory and implementations. — Cambridge, UK: University Press, 2004. — 259 p.
7. W e n d l a n d H. Piecewise polynomial, positive definite and compactly supported radial functions of minimal degree // Adv. Comp. Math. — 1995. — 4. — P. 389–396.
8. W u Z. Multivariate compactly supported positive definite radial functions // Ibid. — 1995. — 4. — P. 283–292.
9. Малоземов В.Н. Оценка точности одной квадратурной формулы для периодических функций // Вестн. Ленинград. ун-та. Математика. Механика. Астрономия. — 1967. — Вып. 1, № 1. — С. 52–59.
10. Лигун А.А. О наилучших квадратурных формулах для некоторых классов периодических функций // Мат. заметки. — 1978. — **24**, № 5. — С. 661–669.
11. Моторный В.П. О наилучшей квадратурной формуле вида  $\sum_{k=1}^n p_k f(x_k)$  для некоторых классов периодических дифференцируемых функций // Изв. АН СССР. Сер. математика. — 1974. — **38**, № 3 — С. 583–614.
12. Карацуба А.А. Основы аналитической теории чисел. — М.: Наука, 1983. — 239 с.
13. Тимман А.Ф. Теория приближения функций действительного переменного. — М.: Физматгиз, 1960. — 333 с.
14. Курант Р. Уравнения с частными производными. — М.: Мир, 1964. — 830 с.
15. Канторович Л.В., Крылов В.И. Приближенные методы высшего анализа. — М.; Л.: Гос. изд-во физ.-мат. лит., 1962. — 708 с.
16. Колодяжний В.М., Рвачов В.О. Деякі властивості атомарних функцій багатьох змінних // Доп. НАН України. — 2005. — № 1. — С. 12–20.
17. Колодяжний В.М., Рвачев В.А. Атомарные функции трех переменных, инвариантные относительно группы вращения // Кибернетика и системный анализ. — 2004. — № 6. — С. 118–130.
18. Колодяжний В.М., Рвачов В.О. Фinitні функції, що породжені бігармонічним оператором // Доп. НАН України. — 2006. — № 2. — С. 22–30.
19. Колодяжний В.М. Фinitные функции, порождаемые полигармоническим оператором // Кибернетика и системный анализ. — 2006. — № 5. — С. 141–156.
20. B e l y t s c h k o T., K r o n g a u z Y., O r g a n D., F l e m i n g M., K r y s l P. Meshless methods: An overview and recent developments // Comput. Methods Appl. Mech. Engr. — 1996. — **139**. — P. 3–47.

*Поступила 15.01.2007*