

**ОБ ОДНОЙ РАЗНОСТНОЙ СХЕМЕ ПОВЫШЕННОГО ПОРЯДКА
ТОЧНОСТИ ДЛЯ УРАВНЕНИЯ ТЕПЛОПРОВОДНОСТИ С НЕСКОЛЬКИМИ
ПРОСТРАНСТВЕННЫМИ ПЕРЕМЕННЫМИ**

А. А. САМАРСКИЙ

(Москва)

1. Рассмотрим в $\bar{Q}_T = \bar{G} \times [0 \leq t \leq T]$, где $\bar{G} = \{0 \leq x_\alpha \leq l_\alpha, \alpha = 1, \dots, p\}$ есть p -мерный параллелепипед с границей Γ , следующую задачу (см. [1]):

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \sum_{\alpha=1}^p L_\alpha u + f(x, t), \quad L_\alpha u = \frac{\partial^2 u}{\partial x_\alpha^2}, \quad (4)$$

$$u_\Gamma = \mu(x, t), \quad u(x, 0) = u_0(x), \quad x = (x_1, \dots, x_p). \quad (2)$$

В [1] для решения задачи (1) — (2) была предложена двухслойная экономичная разностная схема и при помощи метода энергетических неравенств показано, что эта схема абсолютно устойчива и сходится в норме $\mathcal{L}_2(\omega_h)$ со скоростью $O(h^4 + \tau^2)$ при $p \leq 3$. Цель настоящей заметки — показать, что указанная схема сохраняет эти свойства и при $p = 4$, т. е. пригодна для $p \leq 4$.

2. Пусть $\bar{\omega}_h$ — пространственная сетка, равномерная по каждому из переменных x_α , с шагами $h_\alpha = l_\alpha/N_\alpha$, $\alpha = 1, \dots, p$, а $\bar{\omega}_\tau$ — произвольная неравномерная сетка на отрезке $0 \leq t \leq T$, $\bar{\Omega} = \bar{\omega}_h \times \bar{\omega}_\tau$. В дальнейшем будем пользоваться обозначениями из [1]; в частности, нам понадобится норма в $\mathcal{L}_2(\omega_h)$:

$$\|z\| = \left(\sum_{\omega_h} z^2 H \right)^{1/2}, \quad H = \prod_{\alpha=1}^p h_\alpha. \quad (3)$$

Двухслойная производящая схема работы [1] имеет вид

$$Ay_{\bar{t}} = \Lambda \check{y} + \frac{1}{12} \sum_{\alpha=1}^p \sum_{\beta > \alpha} (h_\alpha^2 + h_\beta^2) \Lambda_\alpha \Lambda_\beta \check{y} + \varphi, \quad (4)$$

$$y|_\Gamma = \mu, \quad y(x, 0) = u_0(x), \quad (5)$$

где

$$y = y^{j+1}, \quad \check{y} = y^j = y(x, t_j), \quad y_{\bar{t}} = (y - \check{y})/\tau, \quad \Lambda_\alpha y = y_{x_\alpha x_\alpha},$$

$$\Lambda = \sum_{\alpha=1}^p \Lambda_\alpha, \quad A = \prod_{\alpha=1}^p A_\alpha, \quad A_\alpha = E - \sigma_\alpha \tau \Lambda_\alpha, \quad \sigma_\alpha = \frac{1}{2} \left(1 - \frac{h_\alpha^2}{6\tau} \right),$$

E — единичный оператор, γ — граница сетки $\bar{\omega}_h$.

Производящая схема (4) имеет на решении уравнения (1) максимальную погрешность аппроксимации

$$\Psi^2 = O(|h|^4 + \tau^2), \quad |h| = \left(\sum_{\alpha=1}^p h_\alpha^2 \right)^{1/2}.$$

Для решения задачи (4) — (5) можно воспользоваться одним из одномерных вычислительных алгоритмов переменных направлений, указанных в [1]. Подчеркнем, что одной и той же производящей схеме соответствует несколько вычислительных алгоритмов.

3. Рассмотрим задачу

$$Az_{\bar{t}} = \Lambda \check{z} + \frac{1}{12} \sum_{\alpha=1}^p \sum_{\beta > \alpha} (h_\alpha^2 + h_\beta^2) \Lambda_\alpha \Lambda_\beta \check{z} + \Psi, \quad (6)$$

$$z|_\Gamma = 0, \quad z(x, 0) = z_0(x). \quad (7)$$

Если y — решение задачи (4) — (5), $u = u(x, t)$ — решение исходной задачи (1) — (2), то их разность $z = y - u$ удовлетворяет условиям (6) — (7), причем $z_0(x) = 0$, а $\Psi = \Psi(x, t)$ — погрешность аппроксимации схемы (4) на решении уравнения (1).

Решение задачи (6) — (7) будем искать методом разделения переменных, полагая

$$z^{j+1} = \sum_k T_k^{j+1} V_k(x), \quad k = (k_1, \dots, k_p), \quad k_\alpha = 1, 2, \dots, N_\alpha - 1, N_\alpha = l_\alpha / h_\alpha, \quad (8)$$

где

$$V_k(x) = \prod_{\alpha=1}^p v_{k_\alpha}(x_\alpha), \quad v_{k_\alpha}(x_\alpha) = \sin \frac{\pi k_\alpha x_\alpha}{l_\alpha}, \quad (9)$$

а $v_{k_\alpha}(x_\alpha)$ есть собственная функция одномерной задачи

$$\Delta_\alpha v_{k_\alpha} + \frac{4}{h_\alpha^2} \xi_\alpha v_{k_\alpha} = 0, \quad v_{k_\alpha}(0) = v_{k_\alpha}(l_\alpha) = 0, \quad \alpha = 1, \dots, p, \quad (10)$$

$$\xi_\alpha = \sin^2 \frac{\pi k_\alpha h_\alpha}{2l_\alpha}. \quad (11)$$

Подставляя (8) в (6) и учитывая (9) — (11), получим

$$(\rho - 1) \prod_{\alpha=1}^p (1 + 4\gamma_\alpha \sigma_\alpha \xi_\alpha) = -4 \sum_{\alpha=1}^p \gamma_\alpha \xi_\alpha + \frac{4}{3} \sum_{\alpha=1}^p \sum_{\beta > \alpha} (\gamma_\alpha + \gamma_\beta) \xi_\alpha \xi_\beta + \tau A / T^j, \quad (12)$$

где $\rho = \rho_k = T_k^{j+1} / T_k^j$, $\gamma_\alpha = \tau / h_\alpha^2$, A — коэффициент Фурье функции Ψ относительно $\{V_k\}$:

$$A = A_k^{j+1} = (\Psi^{j+1}, V_k) = \sum_{\omega_h} \Psi^{j+1} V_k H. \quad (13)$$

4. Из (8) и (12) находим

$$z^{j+1} = \sum_k q_k T_k^j V_k(x) + \tau \sum_k B_k^{j+1} V_k(x), \quad (14)$$

где

$$B_k = A_k / \delta, \quad \delta = \prod_{\alpha=1}^p (1 + 4\gamma_\alpha \sigma_\alpha \xi_\alpha), \quad (15)$$

$$q_k = 1 - \left(4 \sum_{\alpha=1}^p \gamma_\alpha \xi_\alpha - \frac{4}{3} \sum_{\alpha=1}^p \sum_{\beta \neq \alpha} \gamma_\alpha \xi_\alpha \xi_\beta \right) / \delta. \quad (16)$$

В дальнейшем будет показано, что

$$-1 < q_k \leq 1, \quad \text{т. е. } |q_k| \leq 1 \quad \text{при } p \leq 4. \quad (17)$$

Предположим, что условие (17) выполнено. Замечая, что

$$1 + 4\gamma_\alpha \sigma_\alpha \xi_\alpha = 1 + \left(2\gamma_\alpha - \frac{1}{3} \right) \xi_\alpha \geq \frac{2}{3} + 2\gamma_\alpha \geq \frac{2}{3},$$

$$\delta \geq \left(\frac{2}{3} \right)^p, \quad (18)$$

из (14) — (15), (17) получим

$$\|z^{j+1}\| \leq \|z^j\| + \tau_{j+1} \left(\frac{3}{2} \right)^p \|\Psi^{j+1}\|.$$

Отсюда следует априорная оценка

$$\|z^{j+1}\| \leq \|z_0(x)\| + \left(\frac{3}{2} \right)^p \|\Psi^{j+1}\|, \quad (19)$$

$$\|\Psi^{j+1}\| = \sum_{j'=1}^{j+1} \tau_{j'}.$$

Тем самым доказана абсолютная устойчивость (при любых $\gamma_\alpha = \tau/h_\alpha^2$) схемы (6) — (7) по начальным данным и по правой части.

5. Перейдем теперь к доказательству использованного при выводе априорной оценки (19) неравенства (17). Индекс k опускаем. Покажем сначала, что

$$q \leq 1 \quad \text{при } p \leq 4. \quad (20)$$

В самом деле, учитывая, что $\xi_\beta < 1$, находим

$$\frac{4}{3} \sum_{\alpha=1}^p \sum_{\beta \neq \alpha} \gamma_\alpha \xi_\alpha \xi_\beta < \frac{4(p-1)}{3} \sum_{\alpha=1}^p \gamma_\alpha \xi_\alpha \leq 4 \sum_{\alpha=1}^p \gamma_\alpha \xi_\alpha, \quad p \leq 4. \quad (21)$$

Из (21) и (16) следует (20).

Основную трудность представляет доказательство утверждения

$$q > -1. \quad (22)$$

Проведем изложение для $p = 4$. Для $p < 4$ все выводы сохраняют силу, а рассуждения упрощаются. Напишем подробно выражение для δ :

$$\delta = \prod_{\alpha=1}^p (1 + 4\gamma_\alpha \xi_\alpha) = 1 + 2 \sum_{\alpha=1}^p \nu_\alpha \xi_\alpha + 4 \sum_{\alpha=1}^p \sum_{\beta > \alpha} \nu_\alpha \nu_\beta \xi_\alpha \xi_\beta + 8 \sum_{\alpha_1 < \alpha_2 < \alpha_3}^{1-p} \nu_{\alpha_1} \nu_{\alpha_2} \nu_{\alpha_3} \xi_{\alpha_1} \xi_{\alpha_2} \xi_{\alpha_3} + 16 \prod_{\alpha=1}^p \nu_\alpha \xi_\alpha, \quad p = 4, \quad (23)$$

где

$$\nu_\alpha = \gamma_\alpha - \frac{1}{6}. \quad (24)$$

Из (22) и (15), (16) видно, что условие $q + 1 > 0$ будет выполнено, если

$$2F = 2\delta - 4 \sum_{\alpha=1}^4 \gamma_\alpha \xi_\alpha + \frac{4}{3} \sum_{\alpha=1}^4 \sum_{\beta > \alpha} (\gamma_\alpha + \gamma_\beta) \xi_\alpha \xi_\beta > 0. \quad (25)$$

Подставляя в (25) выражение (23) для δ , получим

$$F = 1 - \frac{1}{3} \sum_{\alpha=1}^4 \xi_\alpha + \sum_{\alpha=1}^4 \sum_{\beta > \alpha} \left(4\gamma_\alpha \gamma_\beta + \frac{1}{9} \right) \xi_\alpha \xi_\beta + 8 \sum_{\alpha_1 < \alpha_2 < \alpha_3}^{1-4} \nu_{\alpha_1} \nu_{\alpha_2} \nu_{\alpha_3} \xi_{\alpha_1} \xi_{\alpha_2} \xi_{\alpha_3} + 16 \prod_{\alpha=1}^4 \nu_\alpha \xi_\alpha. \quad (26)$$

6. Наряду с F рассмотрим выражение

$$F_1 = \prod_{\alpha=1}^4 \left(1 - \frac{1}{3} \xi_\alpha \right) = 1 - \frac{1}{3} \sum_{\alpha=1}^4 \xi_\alpha + \frac{1}{9} \sum_{\alpha=1}^4 \sum_{\beta > \alpha} \xi_\alpha \xi_\beta - \frac{1}{27} \sum_{\alpha_1 < \alpha_2 < \alpha_3} \xi_{\alpha_1} \xi_{\alpha_2} \xi_{\alpha_3} + \frac{1}{81} \prod_{\alpha=1}^4 \xi_\alpha.$$

Нетрудно заметить, что $F_1 > (2/3)^4$, так как $\xi_\alpha < 1$, $1 - \frac{1}{3} \xi_\alpha > \frac{2}{3}$.

Образует разность

$$F - F_1 = 4 \sum_{\alpha=1}^4 \sum_{\beta > \alpha} \gamma_\alpha \gamma_\beta \xi_\alpha \xi_\beta + \sum_{\alpha_1 < \alpha_2 < \alpha_3}^{1-4} \left(8\nu_{\alpha_1} \nu_{\alpha_2} \nu_{\alpha_3} + \frac{1}{27} \right) \xi_{\alpha_1} \xi_{\alpha_2} \xi_{\alpha_3} + 16 \prod_{\alpha=1}^4 \nu_\alpha \xi_\alpha - \frac{1}{81} \prod_{\alpha=1}^4 \xi_\alpha$$

и покажем, что она неотрицательна при

$$\gamma_\alpha \geq \frac{1}{6}, \quad \alpha = 1, \dots, p.$$

В самом деле, замечая, что $v_\alpha \geq 0$, $\prod_{\alpha=1}^p \xi_\alpha < \frac{1}{4} \sum_{\alpha_1 < \alpha_2 < \alpha_3} \xi_{\alpha_1} \xi_{\alpha_2} \xi_{\alpha_3}$, сразу получаем $F - F_1 > 0$, т. е. $F \geq F_1 > \left(\frac{2}{3}\right)^4$.

Пусть все $\gamma_\alpha < \frac{1}{6}$, т. е. $-\frac{1}{6} < v_\alpha < 0$, $\alpha = 1, \dots, p$. Тогда справедливо неравенство

$$F > F_1 + 4 \sum_{\alpha=1}^4 \sum_{\beta > \alpha} \gamma_\alpha \gamma_\beta \xi_\alpha \xi_\beta - \frac{4}{27} - \frac{2}{81} > \left(\frac{2}{3}\right)^4 - \frac{14}{81} = \frac{2}{81} > 0,$$

т. е. $F > 0$.

Возможны различные комбинации знаков для v_α и v_β , $\alpha \neq \beta$. Пусть, например, $v_1 < 0$, а $v_\alpha \geq 0$, $\alpha = 2, 3, 4$, т. е. $\gamma_1 < \frac{1}{6}$, $|\gamma_1| < \frac{1}{6}$, а $\gamma_\alpha \geq \frac{1}{6}$, $\alpha > 1$. Обозначая $\mu_\alpha = v_\alpha \xi_\alpha$ и учитывая, что $|\mu_1| < \frac{1}{6}$, получим

$$\begin{aligned} \sum_{\alpha_1 < \alpha_2 < \alpha_3} \left(8\mu_{\alpha_1} \mu_{\alpha_2} \mu_{\alpha_3} + \frac{1}{27} \xi_{\alpha_1} \xi_{\alpha_2} \xi_{\alpha_3} \right) + 16 \prod_{\alpha=1}^4 \mu_\alpha - \frac{1}{81} \prod_{\alpha=1}^4 \xi_\alpha > \\ > \left(8 - \frac{8}{3} \right) \mu_2 \mu_3 \mu_4 + \left(\frac{1}{27} - \frac{1}{81} \right) \xi_2 \xi_3 \xi_4 - \frac{4}{3} \xi_1 (\mu_2 \mu_3 + \mu_2 \mu_4 + \mu_3 \mu_4) + \\ + \frac{1}{27} \xi_1 (\xi_2 \xi_3 + \xi_2 \xi_4 + \xi_3 \xi_4) \end{aligned}$$

и, следовательно, $F - F_1 \geq \frac{8}{3} (\gamma_2 \gamma_3 \xi_2 \xi_3 + \gamma_2 \gamma_4 \xi_2 \xi_4 + \gamma_3 \gamma_4 \xi_3 \xi_4) > 0$.

Нетрудно убедиться в том, что и при любой другой комбинации знаков v_α , $\alpha = 1, \dots, 4$, $F > 0$. Тем самым доказано, что при любых значениях γ_α , $\alpha = 1, \dots, 4$, выполняется неравенство (16) и, следовательно, верна априорная оценка (19) для $p \leq 4$.

7. Теорема 1. Производящая схема (4) — (5) абсолютно устойчива в норме $\mathcal{L}_2(\omega_h)$ по начальным данным и по правой части, так что при любых τ и h_α , $\alpha = 1, 2, \dots, p$, для решения задачи (6) — (7) справедлива априорная оценка

$$\|z^{j+1}\| \leq \|z(x, 0)\| + \left(\frac{3}{2}\right)^p \|\Psi^{j+1}\|, \text{ если } p \leq 4. \quad (27)$$

Теорема 2. Пусть решение задачи (1) — (2) удовлетворяет условиям, при которых схема (4) — (5) имеет максимальный порядок аппроксимации, точнее,

$$\|\Psi\| = O(|h|^4) + O(\tau^2). \quad (28)$$

Тогда производящая схема (4) — (5) при $p \leq 4$ имеет на произвольной последовательности сеток Ω четвертый порядок точности по $|h|$ и второй по τ :

$$\|y^{j+1} - u^{j+1}\| = O(|h|^4) + O(\tau^2 \|_{j+1}), \quad (29)$$

где

$$\tau^2 \|_{j+1} = \sum_{j'=1}^{j+1} \tau_{j'}^2 \tau_{j'}.$$

Теорема 1 доказана выше. Теорема 2 следует из теоремы 1 и условия (28) для погрешности аппроксимации Ψ схемы (4) — (5). Нетрудно заметить, что условие (28) будет выполнено, если $u(x, t) \in C^{(6)}$, $f(x, t) \in C^{(4)}$.

Таким образом, двухслойная схема (4) — (5) применима для того же числа измерений ($p \leq 4$), что и трехслойная схема (см. [2]). Очевидно, что схема (4) — (5) является более экономичной (требует для нахождения $y = y^{j+1}$ меньшего числа арифметических действий) по сравнению со схемой из [2], схема (4) — (5) сходится при любых γ_α , $\alpha = 1, \dots, p$, а схема из [2] требует ограничения на $\gamma_\alpha = \gamma$ вида $\gamma \geq \text{const} > 0$. В [2] рассматривался случай квадратной сетки $h_\alpha = h_\beta = h$. На неквадратной сетке ($h_\alpha \neq h_\beta$) схема из работы [2] существенно усложняется. Схема (4) — (5) в [1] была обобщена на случай уравнения с переменными коэффициентами.

8. По аналогии с [1] нетрудно написать разностные схемы повышенного порядка точности $O(|h|^4 + \tau^2)$ для уравнения гиперболического типа. Рассмотрим в \bar{Q}_T следующую задачу:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \sum_{\alpha=1}^p L_{\alpha} u + f(x, t), \quad (x, t) \in Q_T, \quad L_{\alpha} u = \frac{\partial^2 u}{\partial x_{\alpha}^2}, \quad (30)$$

$$u|_{\Gamma} = \mu(x, t), \quad u(x, 0) = u_0(x), \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = \bar{u}_0(x). \quad (31)$$

Исходная схема $O(|h|^4 + \tau^2)$ имеет вид

$$y_{\bar{t}\bar{t}} = 0.5 \Lambda(y + \check{y}) - \frac{1}{12} \sum_{\alpha=1}^p h_{\alpha}^2 \Lambda_{\alpha} y_{\bar{t}\bar{t}} + \frac{1}{12} \sum_{\alpha=1}^p \sum_{\beta > \alpha} (h_{\alpha}^2 + h_{\beta}^2) \Lambda_{\alpha} \Lambda_{\beta} \check{y} + \Phi, \quad (32)$$

где $y = y^{j+1}$, $\check{y} = y^j$, $\check{\check{y}} = y^{j-1}$, $y_{\bar{t}\bar{t}} = (y - 2\check{y} + \check{\check{y}})/\tau^2$, $\bar{\omega}_{\tau}$ — равномерная сетка ($\tau_{j+1} = \tau = \text{const}$).

Ей можно поставить в соответствие несколько производящих схем того же порядка точности. Приведем в качестве примера производящую схему

$$Ay_{\bar{t}} = \check{y}_{\bar{t}} + \sum_{\alpha=1}^p (0.5 - \sigma_{\alpha}) \tau \Lambda_{\alpha} \check{y}_{\bar{t}} + 0.5 \tau \Lambda(\check{y} + \check{\check{y}}) + \sum_{\alpha=1}^p \sum_{\beta > \alpha} (1 - \sigma_{\alpha} - \sigma_{\beta}) \tau^3 \Lambda_{\alpha} \Lambda_{\beta} \check{y} + \tau \Phi = \Phi[\check{y}], \quad (33)$$

$$y|_{\gamma} = \mu, \quad y(x, 0) = u_0(x), \quad y_{\bar{t}}^{\tau}(x, \tau) = \bar{u}_0(x) - 0.5 \tau \left[\sum_{\alpha=1}^p L_{\alpha} u_0 + f(x, 0) \right], \quad (34)$$

где

$$A = \prod_{\alpha=1}^p A_{\alpha}, \quad A_{\alpha} = E - \tau^2 \sigma_{\alpha} \Lambda_{\alpha}, \quad \sigma_{\alpha} = \frac{1}{2} - \frac{h_{\alpha}^2}{12\tau^2}.$$

Для определения отсюда $y = y^{j+1}$ удобен следующий алгоритм переменных направлений:

$$A_1 w_{(1)} = \Phi, \quad A_{\alpha} w_{(\alpha)} = w_{(\alpha-1)}, \quad \alpha = 2, \dots, p, \quad y = \check{y} + \tau w_{(p)} \quad (35)$$

На границе (при $x \in \gamma$) $w_{(\alpha)}$ определяются из условий

$$w_{(\alpha)} = A_{\alpha+1} \dots A_p \mu_{\bar{t}}^{j+1} \quad \text{при} \quad x_{\alpha} = 0, \quad x_{\alpha} = l_{\alpha} \quad (36)$$

(ср. с [1]).

При $\sigma_{\alpha} = 0.5$, $\alpha=1, \dots, p$, схема (33) переходит в известную схему $O(|h|^2 + \tau^2)$. Для схемы (33) — (34) справедливы теоремы, аналогичные теоремам 1 и 2.

Поступила в редакцию
15.08.1963

Цитированная литература

1. А. А. Самарский. Схемы повышенного порядка точности для многомерного уравнения теплопроводности. Ж. вычисл. матем. и матем. физ., 1963, 3, № 5, 812—840.
2. J. Douglas, J. Gunn. Two high-order correct difference analogues for the equation of multidimensional heat flow. Math. Comput., 1963, 17, № 81, 71—80.