

УДК 519.624.3

О ПРИБЛИЖЕННОМ РЕШЕНИИ НЕЛИНЕЙНЫХ КРАЕВЫХ ЗАДАЧ

Жаныс А.Б.

Кокшетауский университет имени Абая Мырзахметова, Кокшетау, e-mail: aray.zhanys@gmail.com

В данной работе построим один класс нелинейных краевых задач. Результаты будут новыми и для линейных задач, рассмотренных ранее.

Ключевые слова: линейные операторы, нелинейный оператор, дифференцируемая функция

ON THE APPROXIMATE SOLUTION OF NONLINEAR BOUNDARY-VALUE PROBLEMS

Zhanys A.B.

Kokshetau University Imani Abaya Myrzahmetova, Kokshetau, e-mail: aray.zhanys@gmail.com

In this paper we construct a class of nonlinear boundary value problems. The results will be new even for linear problems discussed previously.

Keywords: linear operators, nonlinear operator, differentiable function

В пространстве $L_2(\Omega)$ (Ω – ограниченная область в R^n) рассмотрим краевую задачу

$$Lu = f \text{ в } \Omega,$$

$$B_j u|_{\partial\Omega} = 0, \quad j = 1, 2, \dots, k. \quad (1)$$

Здесь $\partial\tilde{\Omega}$ – часть границы $\partial\Omega$ области Ω , L – необязательно линейный, а $B_j (j = 1, 2, 3, \dots, n)$ линейные дифференциальные операторы. Если в этом есть необходимость, пользуясь продолжениями из Ω на R^n , будем считать, что операторы $L(\cdot)$ и $B_j(\cdot) (j = 0, 1, 2, \dots, n)$ определены для всех u из $C_0^\infty(R^n)$.

Пусть Q – область, содержащая Ω . Предположим, что:

(П 1). Задача (1) для любого $f \in L_2(\Omega)$ однозначно разрешима. Существуют область Q , содержащая Ω , и ограниченный интегральный оператор A , такие, что решение u задачи допускает продолжение из Ω на Q , представимое в виде

$$\tilde{u} = Av, \quad v \in L_2(Q),$$

причем

$$\|v\|_{L_2(Q)} \leq C_0 (\|L(u)\|) + C_1 \|u\|.$$

(П 2). Операторы $B_j A (j = 1, 2, 3, \dots, k)$ – ограниченные интегральные операторы в $L_2(Q)$, а преобразование $L(Av)$ непрерывно.

Пусть g_1, g_2, \dots, g_n – функции, ограниченные на $\partial\Omega$. Допустим, S – линейный оператор продолжения, сопоставляющий g_1, g_2, \dots, g_n – функцию u из $L_2(Q)$, такую, что в смысле обобщенных функций на $\partial\Omega$ выполнены равенства

$$B_j u|_{\partial\Omega} = g_j, \quad j = 1, 2, \dots, k.$$

Для функции $\tilde{u} = Av$, определим

$$g_j = B_j \tilde{u}|_{\partial\Omega} = B_j Av|_{\partial\Omega}$$

Продолжив эти $g_j (j = 1, 2, 3, \dots, n)$ оператором S , получим

$$u = S(g_2, \dots, g_n) = \tilde{S}\tilde{u} = \tilde{S}A \cdot v. \quad (2)$$

Для разности

$$Gv = Av - \tilde{S}Av. \quad (3)$$

В смысле обобщенных функций имеем

$$B_j Gv|_{\partial\Omega} = 0, \quad j = 1, 2, \dots, k.$$

Будем еще предполагать, что выполнено условие.

(П 3). Решения u задачи (1) представимы в виде

$$u = Gv,$$

при этом

$$\|v\|_{L_2(Q)} \leq C \|f\|_{L_2(Q)}.$$

Если выполнены предположения (П 1), (П 2) и (П 3), то в качестве B [1] можно взять единичный оператор, а в качестве A – оператор G из равенства (2). Тогда при некоторых условиях на G мы сможем воспользоваться результатами П 1. Оператор продолжения эффективно построить удастся не всегда. Этот вопрос следует рассматривать отдельно в каждом конкретном случае.

Если оператор A удастся выбрать удачно, то итерационная схема, составленная по алгоритму из [1], будет сходиться со скоростью геометрической прогрессии. Сложность выбора оператора A вызвана тем, что он связан граничными условиями. Построение оператора продолжения из П 3 является сложной технической задачей. Ниже мы предлагаем «грубый метод», который, на наш взгляд, более удобен в реализации.

Рассмотрим в области $\Omega \in R^n$ краевую задачу

$$\begin{aligned} L_0 u + B(u) &= f, \\ Nu|_{\partial\Omega} &= 0. \end{aligned} \quad (4)$$

Здесь L_0 – строго эллиптический оператор второго порядка, $B(\cdot)$ – нелинейный оператор, N – линейный дифференциальный граничный оператор, не выше первого порядка.

(П 4). Предположим, что при любом $f \in L_2(\Omega)$ задача (4) имеет единственное решение u , которое продолжается на все R^n , так, что $u \in W_2^2(R^n)$ и кроме того, если $f \in C(\Omega)$, то $gradu \in C(\Omega)$.

Линейные операторы L_0 и N (являющиеся, вообще говоря, операторами с переменными коэффициентами) также будем считать определенными на всех функциях из $C_0^\infty(R^n)$. Будем предполагать, что $B(u) = F(u, x)$, где $F(\cdot, \cdot)$ – дважды непрерывно дифференцируемая функция своих аргументов $u \in (-\infty, \infty)$, $x \in R^n$.

Нас интересует приближенное решение (4) при $f \in C(\Omega)$. Согласно (П 4) решение задачи (4) ограничено. Ограничены также его первые производные. Поэтому решение (4) совпадает с решением следующей задачи:

$$\begin{aligned} Lu + \gamma(\|u\|)B(u) &= f, \\ Nu|_{\partial\Omega} &= 0. \end{aligned} \quad (4')$$

Здесь $\gamma(x)$ – дважды гладкая функция, такая, что

$$\gamma(x) = \begin{cases} 1 & \text{при } t \in [0, t_0] \\ 0 & \text{при } t \geq t_1 \end{cases}, \quad (5)$$

где t_0 и t_1 зависят от f_0 и $0 < t_0 < t_1$. Возьмем область Q , строго содержащую Ω . Тогда в силу (4) решение можно представить в виде $u = Av$, где A – самосопряженный интегральный оператор, действующий из L_2 в $W_2^2(Q)$:

$$u = Av = \int_Q A(x, y)v(y)dy, \quad (6)$$

где $x \in \Omega \subset Q$.

За ядро $A(x, y)$ оператора A из (6) можно взять, например, функцию Грина для –

$\Delta + E$ с периодическими краевыми условиями в кубе Q , содержащем в Ω . За $A(x, y)$ можно также взять функцию Грина задачи Дирихле (или Неймана) для $-\Delta + E$.

Еще один вариант выбора $A(x, y)$ следующий. Пусть $G(x - y)$ функция Грина оператора $-\Delta + E$ на всем R^n . Эта функция может быть выписана явно (ядро Бесселя-Макдольда). Положим $A(x, y) = \chi_Q(x) G(x - y) \chi_Q(y)$, где $\chi_Q(\cdot)$ – характеристическая функция области Q , а Q – произвольная область, содержащая Ω (в частности, Q может совпадать со всем R^n). Подставим $u = Av$ в уравнение (6) и получим

$$\begin{aligned} M(v) &= L_0 Av + \tilde{B}(Av) = f \text{ в } \Omega, \\ NAv|_{\partial\Omega} &= 0. \end{aligned} \quad (7)$$

Здесь $\tilde{B}(\cdot) = \gamma[\cdot]B(\cdot)$. Введем функционал

$$J = \|\chi(L_0 Av + \tilde{B}(Av) - f)\|^2 + \int_{\partial\Omega} \|NAv\|^2 dS,$$

где DS – элемент поверхности $\partial\Omega$. Оператор NA будет интегральным, с ядром $N(x, y)$.

Поэтому, как и в [1], J можно записать в виде

$$\begin{aligned} J(v) &= \int_Q [L_0(Av) - f]^2 \chi dx + \langle \tilde{N}v, v \rangle = \\ &= \|\chi(L_0 Av + \tilde{B}(Av) - f)\|^2 + \langle \tilde{N}v, v \rangle, \end{aligned} \quad (8)$$

где χ – характеристическая функция Ω , \tilde{N} – самосопряженный интегральный оператор с ядром

$$\tilde{N}(\eta, y) = \int_{\partial\Omega} \tilde{N}(x, \eta) \tilde{N}(x, y) dS(x).$$

Если v – решение задачи (7), то J обращается в нуль и наоборот, если $J(v) = 0$, то v есть по крайней мере или слабое, или обобщенное решение задачи (7). Следовательно, приближенное решение (7) можно искать как последовательность, реализующую минимум J .

Для минимизации $J(v)$ нужны некоторые предположения.

(П 5). Существует $\theta \in [0, 1]$, такое, что, если $J(v_1), J(v_2) < C < \infty$ то $\chi Av_1, \chi Av_2$ имеют продолжения u_1 и u_2 из Ω на Q , для которых

$$\|A^{-\theta}(u_1 - u_2)\|_Q^2 \leq C_1 \left[\int_{\partial\Omega} \|Nv_1 - Nv_2\|^2 dS(x) + \|M(v_1) - M(v_2)\|_\Omega^2 \right],$$

где C_1 – не зависит от v_1 и v_2 . Это предположение для корректных эллиптических задач, как правило, выполняется, при этом $\theta < 1$.

Норма левой части тем сильнее, чем больше θ . Увеличению θ мешает в основном граничное условие.

(П6). Если $J(v) < \infty$, то $\|v\| \leq J(v) < \infty$, а задача

$$L_0 u + \dot{B}(Av)u = R \in L_2(\Omega),$$

$$Nu|_{\partial\Omega} = 0$$

однозначно разрешима. Причем u допускает продолжение \tilde{u} из Ω на Q , удовлетворяющее оценке

$$\|A^{-1}\tilde{u}\|_{L_2(Q)} \leq c|R|_{L_2(\Omega)}$$

где c не зависит от R , но может зависеть от $J(v)$.

Сначала рассмотрим «дифференциальный» вариант приближенного решения задачи (4). Допустим, что v в выражении для J зависит от параметра ξ . Продифференцируем J по ξ :

$$J_\xi = 2\langle \chi(M(v) - f), \dot{M}(v)v_\xi \rangle + 2\langle \tilde{N}v, v_\xi \rangle =$$

$$= 2\langle \dot{M}^*(v)(\chi(M(v) - f)) + \tilde{N}v, v_\xi \rangle$$

$$\langle v_\xi, g \rangle = \langle \chi(M(v) - f), [L_0 + \dot{B}(Av)]Ag \rangle =$$

$$= \langle \chi(M(v) - f), (L_0 + \dot{B}(A))\tilde{u} \rangle = \|\chi(M(v) - f)\|^2.$$

(Здесь мы учитывали, что $\langle \tilde{N}v, g \rangle$ обращается в нуль в силу равенств $NAg|_{\partial\Omega} = N\tilde{u}|_{\partial\Omega} = 0$) Из (П6) и полученного для $\langle v_\xi, g \rangle$ равенства имеем

$$\|\chi(M(v) - f)\|^2 \leq \|g\| \cdot \|v_\xi\| \leq C \|\chi(M(v) - f)\| \cdot \|v_\xi\|.$$

Отсюда и из (11) вытекает, что

$$\int_0^\infty \|\chi(M(v) - f)\|^2 d\xi \leq C_1 < \infty \tag{12}$$

Умножим теперь v_ξ на v скалярно и проинтегрируем от 0 до ξ :

$$\frac{\|v_\xi\|^2}{2} - \frac{\|v(0)\|^2}{2} = \int_0^\xi -(\langle \chi(M(v) - f), \dot{M}(v)v \rangle + \langle \tilde{N}v, v \rangle) d\xi =$$

$$= \int_0^\xi (-J(v) - \langle \chi(M(v) - f), \dot{M}(v)v - M(v) + f \rangle) d\xi = -\int_0^\xi J(v) d\xi -$$

$$-\langle \chi(M(v) - f), f + \dot{B}(Av)Av - \tilde{B}(Av) \rangle.$$

Это равенство и (12) дают оценку

$$\frac{\|v_\xi\|^2}{2} + \int_0^\xi J d\xi \leq \frac{\|v(0)\|^2}{2} + c_1 \sqrt{\int_0^\xi \|\chi[f + \dot{B}(Av)Av - \tilde{B}(Av)]\|^2 d\xi}.$$

Здесь

$$M(v) = L_0 Av + \tilde{B}(Av),$$

$$\dot{M}(v) = L_0 A + \dot{B}(Av)A.$$

Выберем v_ξ из уравнения

$$v_\xi = [\dot{M}^*(v)(\chi(M(v) - f)) + \tilde{N}v],$$

$$v|_{\xi=0} = v_0. \tag{9}$$

Нетрудно доказать, что задача Коши разрешима. Таким образом,

$$J_\xi = -2\|v_\xi\|^2, \quad J|_{\xi=0} = J(v_0). \tag{10}$$

Отсюда вытекает

$$J = J(v_0) - 2 \int_0^\xi \|v_\xi\|^2 d\xi,$$

$$\int_0^\infty \|v_\xi\|^2 d\xi < \infty. \tag{11}$$

В предположении (П6) за R примем $\chi(M(v) - f)$. Пусть \tilde{u} – функция из (П6). Умножим v_ξ скалярно на $g = A^{-1}\tilde{u}$. Тогда

В силу построения $\tilde{B}(\cdot)$ подынтегральное выражение в правой части ограничено постоянным числом. Поэтому

$$\frac{\|v_\xi\|^2}{2} + \int_0^\xi J d\xi \leq \frac{\|v(0)\|^2}{2} + c_2 \sqrt{\xi}. \quad (13)$$

Далее из (11) получаем, что J по ξ монотонно не возрастает. Следовательно (14), вытекает

$$\frac{\|v_\xi\|^2}{2} + J(\xi) \leq \frac{\|v_\xi\|^2}{2} + c_2 \sqrt{\xi}.$$

А это неравенство дает

$$J \leq c_3 \xi^{-\frac{1}{2}}, \quad \|v(\xi)\| \leq c_3 \xi^{-\frac{1}{4}}. \quad (14)$$

Теперь воспользуемся предположением (П 2). Тогда получаем, что имеет место

Теорема 1. Пусть выполнены предположения (П 5), (П 6) и (П 7). Тогда, если v решение (9). Положим $u = Av$, тогда имеет место оценка

$$\|Lu - f\|_{2\Omega}^2 + \int_{\partial\Omega} \|Nu\|^2 \leq \frac{c}{\sqrt{\xi}}.$$

Доказательство. Первое неравенство непосредственно следует из (13). Достаточно доказать второе неравенство. Из предположения (П6) имеем

$$\begin{aligned} \|A^{-1}(u - \tilde{u})\|^2 &\leq c \left[\int_{\partial\Omega} \|NAv\|^2 dS(x) + \|\chi(Mv) - M(A(A^{-1}\tilde{u}))\|_{L_2(\Omega)}^2 \right] = \\ &= c \left[\int_{\partial\Omega} \|NAv\|^2 dS(x) + \|\chi((Mv - f))\|_{\Omega}^2 \right] = cJ. \end{aligned}$$

Отсюда вытекает второе неравенство теоремы.

Замечание 1. В условиях теоремы 1 при $\xi \rightarrow \infty$ функционал J стремится к нулю, а v стремится к решению. Стремления к нулю J можно добиться в более слабых ограничениях. Например, возьмем

$$v_\xi = -J \frac{\omega}{\|\omega\|^2}, \quad v|_{\xi=0} = v_0,$$

$$\omega = M^*(v)\chi(M(v) - f) + \tilde{N}v. \quad (14)$$

Подставляя v_ξ в выражение для J_ξ , получаем $J_\xi = -J$. Поэтому при таком выборе v_ξ

$$J = e^{-2\xi} J(v_0) = c_0 e^{-2\xi}, \quad c_0 = J(v_0).$$

Видно, что J стремится к нулю экспоненциально. Но отметим, что задачу Коши (14) теперь труднее решать (а также доказывать существование ее решения), чем задачу (9).

Выкладки этого замечания верны для очень обширного класса задач, по крайней мере, формально. Поэтому, базируясь на выборе (14), можно составить для задачи

(14) (а следовательно, и для (7)) итерационный процесс

$$v_{n+1} = v_n - \varepsilon \omega_n,$$

$$\omega_n = M^*(v_n)\chi(M(v_n) - f) + \tilde{N}v_n,$$

$$n = 1, 2, \dots \quad (15)$$

В этом процессе $\varepsilon_1, \varepsilon_2, \dots$, выбирается следующим образом. Пусть уже выбран ε_{n-1} . Вычислим v_{n+1} по формуле (10). Выбрав $\varepsilon_n = 2^j \varepsilon_{n-1}$ ($j = -1, 0, 1$) и обозначив вычисленное значение v_{n+1} через $v_{n+1,j}$, найдем $J(v_{n+1,j})$ ($j = -1, 0, 1$). Обозначим $\tilde{J} = \min J(v_{n+1,j})$ ($j = -1, 0, 1$). Если $\tilde{J} = J(v_{n+1,1})$, то берем $\varepsilon_n = 2\varepsilon_{n-1}$, если же $J(v_{n+1,1}) > \tilde{J}$ и $\tilde{J} = J(v_{n+1,0})$, то берем $\varepsilon_n = \varepsilon_{n-1}$.

Наконец, если $J(v_{n+1,1}), J(v_{n+1,0}) > \tilde{J}$, то берем $\varepsilon_n = 0,5\varepsilon_{n-1}$. Мы можем оказаться в ситуации, когда вычисленное значение $J(v_{n+1,j})$ (с уже выбранным) ε_n не меньше, чем $J(v_n)$. В таком случае нужно делать пересчет v_{n+1} , взяв $\varepsilon_n = 0,5\varepsilon_n$. Для достаточно общих краевых задач, которые удовлетворяют (П 4), (П 5) и (П 6) можно доказать, что

такой расчет приведет к построению последовательности v_n , для которой имеет место соотношение $J(v_n) \rightarrow 0$. В предположениях (П 5), (П 6) из стремления $J(v_n)$ к нулю вытекает сходимость v_n (в слабой метрике) к решению задачи (7).

Основным недостатком метода, описанного выше, является тот факт, что уравнение (9), позволяющее строить приближенное решение (7), само есть дифференциальное уравнение. Более удобным для численной реализации был бы дискретный вариант (14).

Считаем также, что выполнены предположения (П 4), (П 5) и (П 6). Кроме того, предположим также, что выполнено следующее условие.

(П7). Если $J(v) < C_0, \|\omega\| = 1, 0 < \varepsilon < \varepsilon_0 < 1$, то выполнено неравенство $\|\tilde{B}(Av + \varepsilon\omega) - \tilde{B}(Av) - \varepsilon\dot{B}(v)\omega\| \leq c_1\varepsilon^2$, где $c_1 < \infty$ непрерывно зависит от c_0 и не убывает при возрастании c_0 .

Пусть $\|\omega\| = 1, \varepsilon < \varepsilon_0$, где ε_0 – число, фигурирующее в (П 7). Тогда

$$J(v) \leq J(v_0) \leq c_0,$$

$$\begin{aligned} J(v + \varepsilon\omega) &= \|\chi(M(v + \varepsilon\omega) - f)\|^2 + \langle \tilde{N}(v + \varepsilon\omega), v + \varepsilon\omega \rangle = \\ &= \|\chi(M(v + \varepsilon\omega) - (M(v)) + \chi(M(v) - f))\|^2 + \langle \tilde{N}v, v \rangle + 2\varepsilon \langle \tilde{N}v, \omega \rangle + \varepsilon^2 \langle \tilde{N}\omega, \omega \rangle = \\ &= J(v) + 2\langle \chi(M(v) - f), M(v + \varepsilon\omega) - M(v) \rangle + 2\varepsilon \langle \tilde{N}v, \omega \rangle + \langle \tilde{N}\omega, \omega \rangle \varepsilon^2 + \\ &+ \|\chi(M(v + \varepsilon\omega) - (M(v)))\|^2 = J(v) + 2\varepsilon \langle \chi(M(v) - f), L_0A\omega \rangle + 2\varepsilon \langle \tilde{N}v, \omega \rangle + \\ &2\varepsilon \langle \chi(M(v) - f), \dot{\tilde{B}}(Av)A\omega \rangle + 2\langle \chi(M(v) - f), \tilde{B}(Av + \varepsilon\omega) - \tilde{B}(Av) - \dot{\tilde{B}}(Av)\varepsilon A\omega \rangle \\ &+ \varepsilon^2 \langle \tilde{N}\omega, \omega \rangle + \|\chi(L_0A\omega\varepsilon) + \chi(\tilde{B}(Av + \varepsilon\omega) - \tilde{B}(Av) - \dot{\tilde{B}}(Av)A\omega + \varepsilon\dot{\tilde{B}}(Av)A\omega)\|^2. \end{aligned}$$

Отсюда и из предположения (П 7) вытекает, что

$$J(v + \varepsilon\omega) \leq J(v) + 2\varepsilon \langle (L_0A)^* \chi(M(v) - f) + \tilde{N}v + (\dot{\tilde{B}}(Av)A)^* \chi(M(v) - f), \omega \rangle + C_2\varepsilon^2,$$

где C_2 зависит от $J(v_0) = C_0$. Выберем $\omega = -\frac{\tilde{\omega}}{\|\tilde{\omega}\|}$, где

$$\omega = (\tilde{N}v + [L_0A]^* + (\dot{\tilde{B}}(Av)A)^*) \chi(M(v) - f).$$

Откуда

$$J(v + \varepsilon\omega) \leq J(v) - 2\varepsilon \|\tilde{\omega}\| + \varepsilon^2 C_2. \tag{16}$$

Оценим $\tilde{\omega}$. Пусть g – решение задачи

$$L_0g + (\dot{\tilde{B}}(Av)g = \chi(M(v) - f) \text{ в } \Omega$$

$$Ng|_{\partial\Omega} = 0.$$

Продолжим g с Ω на Q согласно (П 6). Это продолжение обозначим также через g . Положим $\tilde{g} = A^{-1}g$. Умножим ω скалярно на g . Тогда с учетом граничного условия на g , определения T и выбора g , имеем

$$\langle \tilde{\omega}, \tilde{g} \rangle = \|\chi(M(v) - f)\|^2.$$

Теперь, учитывая (4.3), получаем

$$\|\chi(M(v) - f)\|^2 \leq \|\tilde{\omega}\| \|\tilde{g}\| \leq \tilde{C} \|\tilde{\omega}\| \|\chi(M(v) - f)\|$$

Поэтому

$$\|\tilde{\omega}\| \geq \|\chi(M(v) - f)\| \tilde{C}^{-1}. \quad (17)$$

Отсюда вытекает, что $\tilde{\omega} = 0$, если $J(v) \neq 0$. Действительно, если $\tilde{\omega} = 0$, то из (17) следует, что $M(v) - f = 0$ в Ω . Поэтому в силу определения $\tilde{\omega}$ имеем $0 = \tilde{\omega} = \tilde{N}v$, $\langle \tilde{N}v, v \rangle = 0$. Но тогда $J(v) = 0$. В случае $J(v) = 0$ получаем, что v – решение (7), и цель достигнута. Следовательно, можно считать, что $\tilde{\omega} \neq 0$. Выберем теперь ε поло-

жительным и таким, что $\varepsilon^2 \|\tilde{\omega}\| \geq 2\varepsilon^2 \tilde{N}_2$. Отсюда и из (16) вытекает

$$J(v + \varepsilon W) \leq J(v) - \varepsilon \|\tilde{W}\|_Q = J(v) - \frac{\|\tilde{W}\|_Q^2}{2C_2},$$

$$\varepsilon = -\frac{\|\tilde{W}\|_Q^2}{2C_2}, \varepsilon W = -\frac{1}{2C_2} \tilde{W}. \quad (18)$$

Определим последовательность v_n по рекуррентным формулам:

$$v_{n+1} = v_n - \frac{1}{2C_2} \omega_n, \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

$$\omega_n = -\tilde{N}v_n + \left[L_0 A \right]^* + \left[\dot{B}(Av_n) A \right]^* \chi(M(v_n) - f) \quad (19)$$

(напомним, что χ – характеристическая функция Ω).

Теорема 2. Пусть выполнены предположения (П 4), (П 5), (П 6), (П 7) и пусть $v_n (n = 0, 1, 2, \dots)$ – последовательность, построенная по рекуррентным формулам (15). Тогда

$$J(v_n) \leq \frac{C}{\sqrt{n+1}},$$

где C не зависит от f .

Функции χAv_n имеют продолжения \tilde{u}_n из Ω на Q , такие, что

$$\|A^{-\theta}(\tilde{u}_n - \tilde{u}_m)\|^2 \leq \frac{C}{\sqrt{n+1}} \quad (1 \leq n \leq m).$$

Последовательность Av_n сходится к решению задачи (4).

Доказательство. Из (14) вытекает, что

$$\sum_{n=0}^{\infty} \|\omega_n\|_Q^2 \leq \tilde{N}_3 < \infty. \quad (20)$$

Умножим ω_n на v_n скалярно

$$\begin{aligned} \langle \omega_n, v_n \rangle &= -\langle \tilde{N}v_n, v_n \rangle - \langle \chi(M(v) - f), L_0 Av_n + \dot{B}(Av_n) Av_n \rangle = \\ &= -J(v_n) - \langle \chi(M(v) - f), f - \tilde{B}(Av_n) + \dot{B}(Av_n) Av_n \rangle \leq \\ &\leq -J(v_n) + \|\chi(M(v) - f)\| \cdot \|f - \tilde{B}(Av_n) + \dot{B}(Av_n) Av_n\| \end{aligned}$$

или

$$2C_2 \langle v_{n+1} - v_n, v_n \rangle + J(v_n) \leq \|\chi(M(v) - f)\| \cdot \|f - \tilde{B}(Av_n) + \dot{B}(Av_n) Av_n\|.$$

Просуммируем эти неравенства по всем n от 0 до k :

$$\sum_{n=0}^k J(v_n) + 2C_2 \sum_{n=0}^k \langle v_{n+1} - v_n, v_n \rangle \leq \sum_{n=0}^k \|\chi(M(v) - f)\| \cdot \|f - \tilde{B}(Av_n) + \dot{B}(Av_n) Av_n\|.$$

Теперь воспользуемся (12), (14) и построением $\tilde{B}(\cdot)$ по $B(\cdot)$. Получим неравенство

$$\sum_{n=0}^k J(v_n) + 2C_2 \sum_{n=0}^k \langle v_{n+1} - v_n, v_n \rangle \leq C_4 \sum_{n=0}^k \|\omega_n\| \leq C_4 \sqrt{k} \sqrt{\sum_{n=0}^k \|\omega_n\|^2} \leq C_5 \sqrt{k}. \quad (21)$$

Преобразуем второе слагаемое левой части последнего неравенства (16):

$$\begin{aligned} 2 \sum_{n=0}^k \langle v_{n+1} - v_n, v_n \rangle &= \sum_{n=0}^k (\|v_{n+1}\|^2 - \|v_n\|^2 - \|v_{n+1} - v_n\|^2) = \\ &= \|v_{k+1}\|^2 - \|v_0\|^2 - \sum_{n=0}^k (\|v_{n+1} - v_n\|^2). \end{aligned}$$

Отсюда, учитывая соотношение

$$v_{n+1} - v_n = -\frac{1}{2C_2} \omega_n,$$

из (16) имеем оценку

$$\|v_{k+1}\|^2 + \sum_{n=0}^k J(v_n) \leq \sqrt{k} C_6 + \|v_0\|^2.$$

Поскольку функционал $J(v_n)$ не возрастает по n , из этого неравенства следует оценка

$$J(v_n) \leq C_7 \frac{1}{\sqrt{n+1}}.$$

Это неравенство и предположение (П 6) доказывают теорему.

О приближенном решении нелинейной параболической задачи

Рассмотрим задачу

$$\frac{\partial u}{\partial t} - (L_0 u + Bu) = f, \quad x \in \Omega, t \in (0, 1)$$

$$u|_{t=0} = 0, \quad Nu|_{\partial\Omega} = 0. \quad (22)$$

Здесь L_0 – строго эллиптический линейный оператор второго порядка, $Bu = B(u, x, t)$ – дважды непрерывно-дифференцируемая функция своих аргументов $u, x, t, u \in (-\infty, \infty)$, $x \in \Omega$, $t \in [0, 1]$.

Если для задачи

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u = f,$$

$$u|_{t=0} = 0, \quad Nu|_{\partial\Omega} = 0, \quad (23)$$

можно явно написать функцию Грина, то использование результатов из [1] дает эффективный метод решения.

Как правило, для задачи (23) явно выписать функцию Грина невозможно. Поэтому мы будем действовать методом, описанным выше, т.е. методом фиктивных областей.

Пусть Q – куб, содержащий Ω . Помимо (17) рассмотрим задачу

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \Delta u = f, \quad x \in Q, t \in (0, 1)$$

$$u|_{t=0} = 0 \quad (24)$$

По пространственным переменным присоединим к (24) периодические краевые условия.

Пусть $A(x, t, y, \eta)$ – функция Грина задачи (24). Она может быть выписана явно. Обозначим

$$(Av)(x, y) = \int_0^t \left(\int_Q A(x, t, y, \eta) v(y, \eta) dy \right) d\eta. \quad (25)$$

Приближенное решение задачи (23) будем искать в виде $u = Av$. Тогда v , очевидно, удовлетворяет уравнению

$$lAv - B(Av) - f = 0, \quad (26)$$

где $l = \frac{\partial u}{\partial t} - L_0$.

Для Av начальное условие

$$(NA)v|_{\partial\Omega} = 0. \quad (27)$$

Так же, как и в [1], имеются другие варианты выбора A , например,

$$Av = \int_0^t \int_Q \chi(x) G(x, t, y, \eta) \chi(y) v(y, \eta) dy d\eta,$$

где $G(\cdot, \cdot, \cdot, \cdot)$ – функция Грина для уравнения теплопроводности $u_t - \Delta u = f$, $u|_{t=0} = 0$, $x \in R^n, t \in [0, \infty)$. Явный вид $G(\cdot, \cdot)$ можно найти в любой книге по уравнениям математической физики.

Для приближенного решения задачи (22) будем пользоваться следующими предположениями (П 8), (П 9), (П 10):

(П 8). Задача (22) однозначно разрешима для любого $f \in L_2(\Omega_{0,1})$, где $\Omega_{0,1} = \{(t, x) : t \in [0, 1], x \in \Omega\}$. Причем, если $f \in C(\Omega_{0,1})$, то решение $u(t, x)$ также непрерывно на $\Omega_{0,1}$.

В силу этого предположения при $f \in C(\Omega_{0,1})$ решение (22) совпадает с решением

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial t} - L_0 u - \tilde{B}(u) &= f, \\ u|_{t=0} &= 0, \quad Nu|_{\partial\Omega} = 0, \end{aligned} \quad (28)$$

где $\tilde{B}(u) = \gamma [\|u\|^2] B(u)$. Здесь γ должна быть непрерывно дифференцируемой функ-

цией, которая равна 1 при $\|u\|^2 \leq t_1$ и нулю при $\|u\|^2 \geq t_2$ ($0 < t_1 < t_2$). Числа t_1 и t_2 зависят от f . Будем решать задачу при $f \in C(Q_{0,1})$.
Теперь вместо (26)–(27) имеем

$$lAv - \tilde{B}(Av) = f, \\ Nu|_{\partial\Omega} = 0.$$

Введем, как обычно, функционал $J(v)$:

$$J(v) = \int_0^1 \left(\int_Q \|lAv - \tilde{B}(Av) - f\|^2 \chi dx dt + \int_0^1 \left(\int_{\partial\Omega} \|NAv\|^2 dS(x) \right) dt \right)$$

($dS(x)$ – элемент поверхности $\partial\Omega$, χ – характеристическая функция Ω). Как и в [1], этот функционал можно переписать в виде

$$J(v) = \int_0^1 \left\| \chi (lAv - \tilde{B}(Av) - f) \right\|_Q^2 dt + \int_0^1 \langle \tilde{N}v, v \rangle dt = \\ = \int_{Q_{0,1}} \left\| \chi (lAv - \tilde{B}(Av) - f) \right\|_{Q_{0,1}}^2 dt + \langle \tilde{N}v, v \rangle_{Q_{0,1}}.$$

Здесь $\|\cdot\|_{Q_{0,1}}$ и $\langle \cdot, \cdot \rangle_{Q_{0,1}}$ норма и скалярное произведение в $L_2(Q_{0,1})$,

$$Q_{0,1} = \{(t, x) : t \in [0, 1], x \in Q\}.$$

Теперь можем перечислить остальные предположения, которые нужны в дальнейшем. (П 9). Если $J(v_1), J(v_2) \leq C_0 < \infty$ и $u_1 = \chi Av_1$, $u_2 = \chi Av_2$, то

$$\|u_1 - u_2\|^2 \leq C_1 \left[\langle \tilde{N}(v_1 - v_2), v_1 - v_2 \rangle + \int_{\Omega_{0,1}} \|M(\chi Av_1) - M(\chi Av_2)\|^2 dx dt \right],$$

$$M(u) = lAu - \tilde{B}(Au).$$

(П 10). Если $J(v) \leq C_0 < \infty$, то задача

$$\frac{\partial u}{\partial t} - L_0 u - \dot{\tilde{B}}(Av)u = R, \quad t \in (0, 1), \quad x \in \Omega$$

$$u|_{t=0} = 0, \quad Nu|_{\partial\Omega} = 0$$

однозначно разрешима, причем решение $u(t, x)$ из $\Omega_{0,1}$ продолжается на $Q_{0,1}$ так, что

$$\left\| \frac{\partial \tilde{u}}{\partial t} - \Delta \tilde{u} \right\|_{Q_{0,1}} \leq C \|R\|_{Q_{0,1}},$$

$$\tilde{u}|_{t=0} = 0;$$

по пространственным переменным функция \hat{u} (\hat{u} – продолжение u) удовлетворяет периодическим краевым условиям.

(П 11). Если $J(v) \leq C_0 < \infty$

$$\varepsilon \in [0, \varepsilon_0], (\varepsilon_0 > 0), \|\omega\| = 1,$$

то

$$\left\| \tilde{B}(Av + \varepsilon\omega) - \tilde{B}(Av) - \varepsilon \dot{\tilde{B}}(Av)\omega \right\| \leq C_1 \varepsilon^2,$$

где $C_1 < \infty$ непрерывно зависит от C_0 и монотонно не возрастает при возрастании C_0 .

Построим последовательность v_n по рекуррентным формулам

$$v_{n+1} = v_n - \delta\omega_n,$$

$$\omega_n = \left[(lA)^* + (\tilde{B}(Av_n)A)^* \right] \chi \left[lAv_n + \tilde{B}(Av_n) - f \right] + \tilde{N}v_n.$$

Так же, как аналогичная выше, доказывается теорема.

Теорема 3. Пусть f непрерывна $\Omega_{0,1}$ и выполнены предположения (П8) – (П11). Существует число $\delta_0 > 0$, такое, что при $\delta \in (0, \delta_0)$ последовательность, построенная по формулам (6.6), удовлетворяет условиям:

1) $J(v_n)$ монотонно убывает и стремится к нулю, причем $J(v_n) \leq C(n+1)^{-1/2} (n = 0, 1, 2, \dots)$;

2) $\chi A v_n$ стремится в $L_2(\Omega_{0,1})$ к решению u задачи (3.81), причем

$$\|\chi A v_n - u_n\| \leq c(n+1)^{-1/2}.$$

Так как точное значение δ из теоремы найти трудно, целесообразно поступить следующим образом: нужно взять δ не по-

стоянным, а зависящим от m . Пусть δ_m на m -м шаге уже принята. Подсчитаем v_{m+1} и $J(v_{m+1})$ с δ_{m+1} , равной δ_m , а затем подсчитаем \tilde{v}_{m+1} и $J(\tilde{v}_{m+1})$, положив $\delta_{m+1} = \delta_m$. Если $J(\tilde{v}_{m+1}) \leq J(v_{m+1})$, то окончательно примем $\delta_{m+1} = \delta_m$, $J(v_{m+1}) \leq J(\tilde{v}_{m+1})$, то за δ_{m+1} возьмем $0,5\delta_m$.

Список литературы

1. Мухамбетжанов А.Т., Отелбаев М.О., Смагулов Ш.С. Об одном методе фиктивной области для нелинейных краевых задач // Вычислительная технология, т. 3. – № 4, Н.; С. 41–64.
2. Аруова А.Б. О приближенном решении линейных уравнений вариационным методом // Диссертация на соискание ученой степени канд. физ.-мат.наук, КазНУ им. Аль-Фараби. – С. 101.
3. Алданов Е.С. Построение приближенных решений задач теории упругости и теплопроводности на основе вариационного метода // Диссертация на соискание ученой степени канд. физ.-мат.наук, КазНУ им. Аль-Фараби. – С. 105.