

В.Н. ПАВЛЕНКО, Д.К. ПОТАПОВ

АППРОКСИМАЦИЯ КРАЕВЫХ ЗАДАЧ ЭЛЛИПТИЧЕСКОГО ТИПА СО СПЕКТРАЛЬНЫМ ПАРАМЕТРОМ И РАЗРЫВНОЙ НЕЛИНЕЙНОСТЬЮ

Введение. Разрывные нелинейности в интегральных и дифференциальных уравнениях часто возникают как идеализации непрерывных нелинейностей, имеющих участки быстрого роста по фазовой переменной. При этом удобно считать, что непрерывные нелинейности зависят от малого параметра ε и в пределе при $\varepsilon \rightarrow 0$ получается разрывная нелинейность. Естественным является вопрос о близости решений аппроксимирующего уравнения и предельной задачи. На необходимость исследований в этом направлении указано в [1]. Данная проблема для эллиптических краевых задач с разрывными нелинейностями изучалась в [2] в предположении, что нелинейность, входящая в уравнение, ограничена, а дифференциальная часть вместе с граничным условием порождает коэрцитивный оператор.

В данной работе рассматриваются резонансные эллиптические краевые задачи со спектральным параметром и ограниченной разрывной нелинейностью. Резонансность краевой задачи означает, что ядро дифференциального оператора с соответствующим краевым условием ненулевое. В [3] вариационным методом получены предложения о существовании луча положительных собственных значений для таких задач. Аппроксимирующая задача получается из исходной малыми возмущениями спектрального параметра и непрерывными по фазовой переменной аппроксимациями разрывной нелинейности. Цель данной работы – установить при определенных условиях сходимость решений аппроксимирующих задач к решениям исходной.

1. Постановка задачи. Пусть Ω — ограниченная область в \mathbf{R}^n с границей Γ класса $C_{2,\alpha}$, $0 < \alpha \leq 1$ ([4], с. 23), гиперповерхности

$$S_i = \{(x, u) \in \mathbf{R}^{n+1} : u = \varphi_i(x), x \in \overline{\Omega}\},$$

$\varphi_i \in \mathbf{W}_q^2(\Omega)$, $q > n$, $i = \overline{1, m}$, попарно не пересекаются. Для определенности считается, что $\varphi_i(x) < \varphi_{i+1}(x)$ для любого $x \in \overline{\Omega}$ и $i = \overline{1, m-1}$. Так как $q > n$, то $\varphi_i(x) \in C_1(\overline{\Omega})$ ([5], с. 74). Отсюда и из последнего неравенства следует существование $d > 0$ такого, что для любого $x \in \overline{\Omega}$ отрезки $[\varphi_i(x) - d, \varphi_i(x) + d]$, $i = \overline{1, m}$, попарно не пересекаются.

Поверхности S_i , $i = \overline{1, m}$, разбивают область $D = \Omega \times \mathbf{R}$ на непересекающиеся подобласти

$$\begin{aligned} D_0 &= \{(x, u) \in D : u < \varphi_1(x)\}, \\ D_i &= \{(x, u) \in D : \varphi_i(x) < u < \varphi_{i+1}(x)\}, \quad i = \overline{1, m-1}, \\ D_m &= \{(x, u) \in D : u > \varphi_m(x)\}. \end{aligned}$$

На $\overline{D_i}$ заданы каратеодориевы функции ([6], с. 148) $g_i(x, u)$ такие, что для почти всех $x \in \Omega$

$$|g_i(x, u)| \leq a(x) \quad \forall u, \quad (x, u) \in \overline{D_i}, \tag{1}$$

где $a \in \mathbf{L}_q(\Omega)$, $q > n$, $i = \overline{0, m}$.

Функция $g : \overline{D} \rightarrow \mathbf{R}$ суперпозиционно измерима ([6], с. 149) и на D_i совпадает с $g_i(x, u)$, причем для почти всех $x \in \Omega$, если $(x, u) \in S_i$, то $g(x, u)$ принадлежит отрезку с концами $g_{i-1}(x, u)$ и $g_i(x, u)$. Будем предполагать, что для почти всех $x \in \Omega$ верно равенство

$$g(x, 0) = 0 \tag{2}$$

и

$$g_i(x, u) \geq g_{i-1}(x, u), \quad (3)$$

если $(x, u) \in S_i$.

Фиксируем последовательность положительных чисел (δ_k) , сходящуюся к нулю и ограниченную сверху определенным выше числом d .

Нелинейность $g(x, u)$ аппроксимируется последовательностью каратеодориевых функций $(g^k(x, u))$ таких, что для почти всех $x \in \Omega$

- (i) $g^k(x, u) = g(x, u)$, если $|\varphi_i(x) - u| > \delta_k$ для любого $i = \overline{1, m}$;
- (ii)

$$|g^k(x, u)| \leq a(x) \quad \forall u \in \mathbf{R}, \quad (4)$$

где функция a из оценки (1).

Исходная краевая задача с параметром λ имеет вид

$$Lu(x) = \lambda g(x, u(x)), \quad x \in \Omega, \quad (5)$$

$$Bu|_{\Gamma} = 0, \quad (6)$$

где $Lu(x) \equiv - \sum_{i,j=1}^n (a_{ij}(x)u_{x_i})_{x_j} + c(x)u(x)$ — равномерно эллиптический формально самосопряженный дифференциальный оператор в области Ω с коэффициентами $a_{ij} \in \mathbf{C}_{1,\alpha}(\bar{\Omega})$, $c \in \mathbf{C}_{0,\alpha}(\bar{\Omega})$, $0 < \alpha \leq 1$ ([4], с. 21). При этом (6) — одно из следующих основных граничных условий: Дирихле, если $Bu \equiv u$; Неймана, если $Bu = \frac{\partial u}{\partial n_L} \equiv \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x)u_{x_i} \cos(n, x_j)$, n — внешняя нормаль к границе Γ , $\cos(n, x_j)$ — направляющие косинусы нормали n ; третье краевое, если $Bu = \frac{\partial u}{\partial n_L} + \sigma(x)u(x)$ с $\sigma \in \mathbf{C}_{1,\alpha}(\Gamma)$, неотрицательной и не равной тождественно нулю на Γ .

Определение 1.1. Сильным решением задачи (5)–(6) называется функция $u \in \mathbf{W}_s^2(\Omega)$, $s > 1$, которая удовлетворяет для почти всех $x \in \Omega$ уравнению (5) и для которой след $Bu(x)$ на Γ равен нулю.

Определение 1.2 ([7]). Сильное решение $u(x)$ задачи (5)–(6) называется полуправильным, если для почти всех $x \in \Omega$ значение $u(x)$ является точкой непрерывности функции $g(x, \cdot)$.

Определение 1.3. Число λ называется собственным значением задачи (5)–(6), если существует ненулевое сильное решение $u(x)$ этой задачи. При этом $u(x)$ называют собственной функцией, соответствующей λ .

Определение 1.4. Пусть $f : \mathbf{R} \rightarrow \mathbf{R}$. Назовем $u \in \mathbf{R}$ прыгающим разрывом функции f , если $f(u-) < f(u+)$, где $f(u\pm) = \lim_{s \rightarrow u\pm} f(s)$.

В силу равенства (2) функция, почти всюду на Ω равная нулю, является сильным решением задачи (5)–(6).

Заметим, что из неравенства (3) следует, что для почти всех $x \in \Omega$ точки разрыва функции $g(x, \cdot)$ прыгающие.

Пусть $X = \mathbf{H}_0^1(\Omega)$, если (6) — граничное условие Дирихле, и $X = \mathbf{H}^1(\Omega)$, если (6) — граничное условие Неймана или третье краевое условие.

Сопоставим краевой задаче (5)–(6) функционал J^λ , определенный на X следующим образом:

$$J^\lambda(u) = J_1(u) - \lambda \int_{\Omega} dx \int_0^{u(x)} g(x, s) ds,$$

где

$$J_1(u) = \frac{1}{2} \sum_{i,j=1}^n \int_{\Omega} a_{ij}(x)u_{x_i}u_{x_j} dx + \frac{1}{2} \int_{\Omega} c(x)u^2(x) dx$$

в случае граничного условия Дирихле или Неймана;

$$J_1(u) = \frac{1}{2} \sum_{i,j=1}^n \int_{\Omega} a_{ij}(x) u_{x_i} u_{x_j} dx + \frac{1}{2} \int_{\Omega} c(x) u^2(x) dx + \frac{1}{2} \int_{\Gamma} \sigma(s) u^2(s) ds$$

в случае третьего краевого условия.

Предполагается, что

(iii) линейное пространство $N(L)$ решений задачи

$$Lu = 0, \quad x \in \Omega, \quad (7)$$

$$Bu|_{\Gamma} = 0 \quad (8)$$

одномерно и $\psi(x)$ — базисная функция этого подпространства.

В дальнейшем используется следующий результат, который является частным случаем теоремы 1.3 из [8].

Теорема 1.1. Пусть выполнены условия

- 1) $J_1(u) \geq 0 \forall u \in X$;
- 2) функция $g : \Omega \times \mathbf{R} \rightarrow \mathbf{R}$ борелева ($\text{mod } 0$) ([6], с. 166), для почти всех $x \in \Omega$ сечение $g(x, \cdot)$ имеет разрывы только первого рода, $g(x, u) \in [g_-(x, u), g_+(x, u)]$, $g_-(x, u) = \lim_{\eta \rightarrow u^-} g(x, \eta)$, $g_+(x, u) = \lim_{\eta \rightarrow u^+} g(x, \eta)$ и верна оценка $|g(x, u)| \leq a(x) \forall u \in \mathbf{R}$, $a \in \mathbf{L}_q(\Omega)$, $q > n$;
- 3) линейное пространство $N(L)$ решений задачи (7)–(8) ненулевое, $\lambda > 0$ и

$$\lim_{u \in N(L), \|u\| \rightarrow +\infty} \int_{\Omega} dx \int_0^{u(x)} g(x, s) ds = -\infty.$$

Тогда существует $u_0 \in X$, для которого

$$J^\lambda(u_0) = \inf_{v \in X} J^\lambda(v) \equiv d_\lambda, \quad (9)$$

причем любое такое u_0 принадлежит $\mathbf{W}_q^2(\Omega)$ и удовлетворяет граничному условию (6). Если дополнительно предположить, что для почти всех $x \in \Omega$ функция $g(x, \cdot)$ имеет только пригнувшие разрывы, то любое u_0 , удовлетворяющее (9), является полуправильным решением задачи (5)–(6).

В [3] показано, что если дополнительно к условиям 1)–3) теоремы 1.1 $g(x, 0) = 0$ для почти всех $x \in \Omega$

(iv) существует $\hat{u} \in X$, для которого

$$\int_{\Omega} dx \int_0^{\hat{u}(x)} g(x, s) ds > 0,$$

то найдется такое $\lambda_0 > 0$, что для любого $\lambda > \lambda_0$ число d_λ в (9) отрицательно, поэтому u_0 в равенстве (9) отлично от нулевого элемента X .

Будем предполагать, что условие (iv) выполнено. Кроме того, пусть для базисной функции ψ пространства $N(L)$ верны неравенства (условия Ландесмана–Лазера)

$$\int_{\psi < 0} g_+(x) \psi(x) dx + \int_{\psi > 0} g_-(x) \psi(x) dx > 0 > \int_{\psi > 0} g_+(x) \psi(x) dx + \int_{\psi < 0} g_-(x) \psi(x) dx, \quad (10)$$

где $g_+(x) = \lim_{u \rightarrow +\infty} g(x, u)$, $g_-(x) = \lim_{u \rightarrow -\infty} g(x, u)$ (предполагается, что для почти всех $x \in \Omega$ данные пределы существуют). Как показано в [8], условия Ландесмана–Лазера влекут равенство

$$\lim_{u \in N(L), \|u\| \rightarrow +\infty} \int_{\Omega} dx \int_0^{u(x)} g(x, s) ds = -\infty. \quad (11)$$

Если дополнительно потребовать неотрицательность $J_1(u)$ на X , то из теоремы 1.1 и замечания к ней при сделанных предположениях относительно задачи (5)–(6) следует существование $\lambda_0 > 0$ такого, что при $\lambda > \lambda_0$ $\inf_{v \in X} J^\lambda(v) = d_\lambda < 0$ и найдется $u \in X$, для которого $J^\lambda(u) = d_\lambda$, причем любое такое u принадлежит $\mathbf{W}_q^2(\Omega)$ и является ненулевым полуправильным решением задачи (5)–(6).

Зафиксируем $\lambda > \lambda_0$ и пусть числовая последовательность (λ_k) , $\lambda_k > 0$, сходится к λ . Рассмотрим аппроксимирующую задачу

$$Lu(x) = \lambda_k g^k(x, u(x)), \quad x \in \Omega, \quad (12)$$

$$Bu|_\Gamma = 0, \quad (13)$$

где аппроксимирующая последовательность каратеодориевых функций ($g^k(x, u)$) определена выше.

Положим

$$J_k(u) = J_1(u) - \lambda_k \int_\Omega dx \int_0^{u(x)} g^k(x, s) ds, \quad \mathbf{N} \ni k \geq 2.$$

По построению $g^k(x, u)$ каратеодориева и для нее при почти всех $x \in \Omega$ верна оценка (4) с функцией a из оценки (1).

Покажем, что (11) для любого $k \geq 2$ влечет равенство

$$\lim_{u \in N(L), \|u\| \rightarrow +\infty} \int_\Omega dx \int_0^{u(x)} g^k(x, s) ds = -\infty. \quad (14)$$

Действительно, для произвольного $u \in X$

$$\begin{aligned} \left| \int_\Omega dx \int_0^{u(x)} g^k(x, s) ds - \int_\Omega dx \int_0^{u(x)} g(x, s) ds \right| &\leq \\ &\leq \sum_{i=1}^m \int_\Omega dx \int_{\varphi_i(x)-\delta_k}^{\varphi_i(x)+\delta_k} |g^k(x, s) - g(x, s)| ds \leq \\ &\leq \sum_{i=1}^m \int_\Omega dx \int_{\varphi_i(x)-\delta_k}^{\varphi_i(x)+\delta_k} 2a(x) ds = 4m\delta_k \int_\Omega a(x) dx. \end{aligned}$$

Данная оценка верна для любого $u \in N(L)$. Поэтому из (11) следует (14), поскольку для любого $u \in N(L)$

$$\begin{aligned} \int_\Omega dx \int_0^{u(x)} g^k(x, s) ds &= \int_\Omega dx \int_0^{u(x)} g(x, s) ds + \int_\Omega dx \int_0^{u(x)} (g^k(x, s) - g(x, s)) ds \leq \\ &\leq \int_\Omega dx \int_0^{u(x)} g(x, s) ds + 4m\delta_k \int_\Omega a(x) dx. \end{aligned}$$

Из теоремы 1.1 следует, что для любого натурального $k \geq 2$ существует такое $u_k \in X$, что $J_k(u_k) = \inf_{v \in X} J_k(v)$ и u_k является сильным решением задачи (12)–(13).

Рассматривается проблема о близости решений аппроксимирующей задачи u_k к решениям исходной задачи (5)–(6).

2. Формулировка и доказательство основного результата

Теорема 2.1. *Предположим, что*

- 1) $J_1(u) \geq 0 \forall u \in X$;
- 2) выполнены оценка (1), равенство (2), неравенство (3), оценка (4), условия (iii), (iv) и (10).

Тогда последовательность (u_k) решений аппроксимирующих задач, построенная выше, содержит подпоследовательность (u_{k_l}) , сходящуюся в $\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})$ к полуправильному решению u_0 задачи (5)–(6), для которого $J^\lambda(u_0) = \inf_{v \in X} J^\lambda(v)$. Если последний инфимум достигается в единственной точке u_0 , то $u_k \rightarrow u_0$ в $\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})$.

Доказательство. Покажем, что последовательность (u_k) ограничена в $\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})$. Допустим противное. Тогда существует такая подпоследовательность (u_{k_l}) последовательности (u_k) , что $\|u_{k_l}\|_{\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})} \rightarrow +\infty$. Положим $v_l = u_{k_l}/\|u_{k_l}\|_{\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})}$. Так как u_{k_l} — сильное решение задачи (12)–(13), то

$$-\sum_{i,j=1}^n (a_{ij}(x)(v_l)_{x_i})_{x_j} = -c(x)v_l(x) + \frac{\lambda_{k_l}g^{k_l}(x, u_{k_l}(x))}{\|u_{k_l}\|_{\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})}}, \quad (15)$$

$$Bv_l|_\Gamma = 0. \quad (16)$$

Так как $\|v_l\|_{\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})} = 1$, то $\|v_l\|_{\mathbf{L}_q(\Omega)} \leq (\text{mes } \Omega)^{1/q} \forall l \in \mathbf{N}$, а

$$\frac{\|\lambda_{k_l}g^{k_l}(x, u_{k_l})\|_{\mathbf{L}_q(\Omega)}}{\|u_{k_l}\|_{\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})}} \leq \frac{\lambda_{k_l}\|a\|_{\mathbf{L}_q(\Omega)}}{\|u_{k_l}\|_{\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})}}. \quad (17)$$

Отсюда следует существование такой постоянной $M > 0$, что норма правой части в $\mathbf{L}_q(\Omega)$ ($q > n$) равенства (15) не превосходит M . Как показано в ([9], с. 133), последнее влечет ограниченность в $\mathbf{W}_q^2(\Omega)$ последовательности (v_l) . Из рефлексивности $\mathbf{W}_q^2(\Omega)$ следует существование подпоследовательности последовательности (v_l) , слабо сходящейся к некоторому v в $\mathbf{W}_q^2(\Omega)$. Будем обозначать ее как саму последовательность (v_l) . Так как $q > n$, то $\mathbf{W}_q^2(\Omega)$ компактно вкладывается в $\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})$ ([5], с. 103). Поэтому $v_l \rightarrow v$ в $\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})$, и, значит, $Bv|_\Gamma = 0$ (в силу (16)). Из слабой сходимости v_l к v в $\mathbf{W}_q^2(\Omega)$ и оценки (17) следует

$$\int_{\Omega} Lv(x)z(x)dx = 0 \quad \forall z \in \mathbf{L}_p(\Omega), \quad p^{-1} + q^{-1} = 1.$$

Отсюда вытекает равенство Lv нулю почти всюду на Ω . Таким образом, v — ненулевое решение задачи (7)–(8) ($\|v\|_{\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})} = 1$).

Умножим обе части (12) на v (при $k = k_l$ и $u = u_{k_l}$) и проинтегрируем по Ω . Получим

$$\begin{aligned} 0 &= \int_{\Omega} Lu_{k_l}v(x)dx/\lambda_{k_l} = \int_{\Omega} g^{k_l}(x, u_{k_l}(x))v(x)dx = \\ &= \int_{\Omega} (g^{k_l}(x, u_{k_l}(x)) - g(x, u_{k_l}(x)))v(x)dx + \int_{\Omega} g(x, u_{k_l}(x))v(x)dx = \\ &= \int_{v(x)>0} A_{k_l}(x)v(x)dx + \int_{v(x)<0} A_{k_l}(x)v(x)dx + \\ &\quad + \int_{v(x)>0} g(x, \|u_{k_l}\|_{\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})}v_l(x))v(x)dx + \int_{v(x)<0} g(x, \|u_{k_l}\|_{\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})}v_l(x))v(x)dx, \end{aligned} \quad (18)$$

где $A_{k_l}|x| \leq g^{k_l}(x, \|u_{k_l}\|_{\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})}v_l(x)) - g(x, \|u_{k_l}\|_{\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})}v_l(x))$.

В точке $x \in \Omega$, где $v(x) > 0$, $\|u_{k_l}\|_{\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})}v_l(x) \rightarrow +\infty$, т. к. $v_l(x) \rightarrow v(x)$ в $\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})$ и $\|u_{k_l}\|_{\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})} \rightarrow +\infty$. Поэтому $g^{k_l}(x, \|u_{k_l}\|_{\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})}v_l(x)) = g(x, \|u_{k_l}\|_{\mathbf{C}_1(\overline{\Omega})}v_l(x))$ при достаточно больших k_l для такого x (по построению g^{k_l}). Следовательно,

$$\lim_{l \rightarrow \infty} A_{k_l}(x) = 0$$

на множестве $\{x \in \Omega : v(x) > 0\}$. Кроме того,

$$A_{k_l}(x) \leq 2a(x).$$

Поэтому по теореме Лебега о переходе к пределу под знаком интеграла получим

$$\lim_{l \rightarrow \infty} \int_{v(x) > 0} A_{k_l}(x)v(x)dx = 0.$$

Аналогично доказывается, что

$$\lim_{l \rightarrow \infty} \int_{v(x) < 0} A_{k_l}(x)v(x)dx = 0.$$

Далее, если x такое, что $v(x) > 0$, то $g(x, \|u_{k_l}\|_{\mathbf{C}_1(\bar{\Omega})} v_l(x)) \rightarrow g_+(x)$, т. к. $\|u_{k_l}\|_{\mathbf{C}_1(\bar{\Omega})} v_l(x) \rightarrow +\infty$ (поскольку $v_l(x) \rightarrow v(x) > 0$ и $\|u_{k_l}\|_{\mathbf{C}_1(\bar{\Omega})} \rightarrow +\infty$).

Аналогично, если $v(x) < 0$, то $g(x, \|u_{k_l}\|_{\mathbf{C}_1(\bar{\Omega})} v_l(x)) \rightarrow g_-(x)$. Переходя к пределу в равенстве (18), получим

$$0 = \int_{v(x) > 0} g_+(x)v(x)dx + \int_{v(x) < 0} g_-(x)v(x)dx,$$

что противоречит условию (10).

Итак, ограниченность последовательности (u_k) в $\mathbf{C}_1(\bar{\Omega})$ установлена.

Как отмечалось выше, u_k удовлетворяет равенствам

$$\begin{aligned} - \sum_{i,j=1}^n (a_{ij}(x)(u_k)_{x_i})_{x_j} &= -c(x)u_k(x) + \lambda_k g^k(x, u_k(x)), \quad x \in \Omega, \\ Bu_k|_\Gamma &= 0. \end{aligned} \tag{19}$$

Так как (u_k) ограничена в $\mathbf{C}_1(\bar{\Omega})$, то найдется такое $M > 0$, что норма правой части равенства (19) в $\mathbf{L}_q(\Omega)$ ($q > n$) не превосходит M при любом $k \in \mathbf{N}$. Отсюда следует ограниченность последовательности (u_k) в $\mathbf{W}_q^2(\Omega)$ ([9], с. 133). Таким образом, из последовательности (u_k) можно выделить слабо сходящуюся подпоследовательность в $\mathbf{W}_q^2(\Omega)$ к некоторому u_0 . Будем ее обозначать так же, как саму последовательность (u_k) . В силу компактности вложения $\mathbf{W}_q^2(\Omega)$ в $\mathbf{C}_1(\bar{\Omega})$ (т. к. $q > n$) получаем сильную сходимость (u_k) к u_0 в $\mathbf{C}_1(\bar{\Omega})$. Отсюда, в частности, следует равенство $Bu_0|_\Gamma = 0$.

Докажем, что $J^\lambda(u_0) = \inf_{v \in X} J^\lambda(v) = d_\lambda$. В силу теоремы 1.1 существует $\hat{u}_0 \in X$ такое, что $J^\lambda(\hat{u}_0) = d_\lambda$.

Заметим, что для любого натурального l

$$\begin{aligned} |J_l(u_l) - J^\lambda(u_l)| &= \left| \lambda_l \int_{\Omega} dx \int_0^{u_l(x)} g^l(x, s)ds - \lambda \int_{\Omega} dx \int_0^{u_l(x)} g(x, s)ds \right| \leq \\ &\leq |\lambda_l - \lambda| \int_{\Omega} |u_l(x)|a(x)dx + |\lambda| \left| \int_{\Omega} dx \int_0^{u_l(x)} (g^l(x, s) - g(x, s))ds \right| \leq \\ &\leq |\lambda_l - \lambda| \|u_l\|_{\mathbf{L}_p(\Omega)} \|a\|_{\mathbf{L}_q(\Omega)} + |\lambda| \sum_{i=1}^m \int_{\Omega} dx \int_{\varphi_i(x)-\delta_l}^{\varphi_i(x)+\delta_l} |g^l(x, s) - g(x, s)|ds \leq \\ &\leq |\lambda_l - \lambda| \|u_l\|_{\mathbf{L}_p(\Omega)} \|a\|_{\mathbf{L}_q(\Omega)} + 4|\lambda|m\delta_l \int_{\Omega} a(x)dx = \hat{\gamma}_l, \quad p^{-1} + q^{-1} = 1. \end{aligned}$$

Аналогично доказывается, что

$$|J_l(\hat{u}_0) - J^\lambda(\hat{u}_0)| \leq |\lambda_l - \lambda| \|\hat{u}_0\|_{\mathbf{L}_p(\Omega)} \|a\|_{\mathbf{L}_q(\Omega)} + 4|\lambda|m\delta_l \int_{\Omega} a(x)dx = \hat{\gamma}_l.$$

Положим $\gamma_l = \max\{\hat{\gamma}_l, \hat{\gamma}_l\}$. Так как (u_l) ограничена в $\mathbf{C}_1(\bar{\Omega})$, то $\gamma_l \rightarrow 0+$.

Покажем, что $J_l(u_l) \rightarrow d_\lambda$. В силу оценок $|J_l(u_l) - J^\lambda(u_l)| \leq \gamma_l$ и $|J_l(\hat{u}_0) - J^\lambda(\hat{u}_0)| \leq \gamma_l$ имеем $d_\lambda - \gamma_l \leq J^\lambda(u_l) - \gamma_l \leq J_l(u_l) \leq J_l(\hat{u}_0) \leq J^\lambda(\hat{u}_0) + \gamma_l = d_\lambda + \gamma_l$. Таким образом, $d_\lambda - \gamma_l \leq J_l(u_l) \leq d_\lambda + \gamma_l$, что влечет сходимость $J_l(u_l)$ к d_λ .

Функционал J^λ непрерывен на X , поэтому $\lim_{l \rightarrow \infty} J^\lambda(u_l) = J^\lambda(u_0)$, поскольку $u_l \rightarrow u_0$ в X . С другой стороны, $\lim_{l \rightarrow \infty} J^\lambda(u_l) = \lim_{l \rightarrow \infty} J_l(u_l) = d_\lambda$. Таким образом, $J^\lambda(u_0) = d_\lambda$.

Согласно теореме 1.1 u_0 является полуправильным решением задачи (5)–(6). Из приведенного выше доказательства видно, что из любой подпоследовательности последовательности (u_k) сильных решений аппроксимирующих задач (12)–(13) можно выделить подпоследовательность, сходящуюся в $C_1(\bar{\Omega})$ к некоторому $u_0 \in X$, для которого верно (9). Если элемент u_0 , удовлетворяющий (9), единственный, то отсюда стандартным рассуждением получаем, что сама (u_k) сходится к u_0 в $C_1(\bar{\Omega})$. \square

Литература

1. Красносельский М.А., Покровский А.В. Уравнения с разрывными нелинейностями // ДАН СССР. – 1979. – Т. 248. – № 5. – С. 1056–1059.
2. Павленко В.Н., Искаков Р.С. Непрерывные аппроксимации разрывных нелинейностей полулинейных уравнений эллиптического типа // Укр. матем. журн. – 1999. – Т. 51. – № 2. – С. 224–233.
3. Павленко В.Н., Потапов Д.К. О существовании луча собственных значений для уравнений с разрывными операторами // Сиб. матем. журн. – 2001. – Т. 42. – № 4. – С. 911–919.
4. Ладыженская О.А., Уральцева Н.Н. Линейные и квазилинейные уравнения эллиптического типа. – М.: Наука, 1964. – 538 с.
5. Соболев С.Л. Некоторые применения функционального анализа в математической физике. – М.: Наука, 1982. – 336 с.
6. Красносельский М.А., Покровский А.В. Системы с гистерезисом. – М.: Наука, 1983. – 272 с.
7. Красносельский М.А., Покровский А.В. Правильные решения уравнений с разрывными нелинейностями // ДАН СССР. – 1976. – Т. 226. – № 3. – С. 506–509.
8. Павленко В.Н., Винокур В.В. Резонансные краевые задачи для уравнений эллиптического типа с разрывными нелинейностями // Изв. вузов. Математика. – 2001. – № 5. – С. 43–58.
9. Агмон С., Дуглас А., Ниренберг Л. Оценки решений эллиптических уравнений вблизи границы. – М.: Ин. лит., 1962. – 208 с.

Челябинский государственный
университет

Поступила
26.02.2003