

©2006. В. Т. Волков, Н. Н. Нефедов

ПЕРИОДИЧЕСКИЕ КОНТРАСТНЫЕ СТРУКТУРЫ В ЗАДАЧАХ СО СБАЛАНСИРОВАННОЙ НЕЛИНЕЙНОСТЬЮ: СУЩЕСТВОВАНИЕ, АСИМПТОТИКА, УСТОЙЧИВОСТЬ

Асимптотический метод дифференциальных неравенств развивается для нового класса периодических задач типа реакция-диффузия. Исследуется проблема существования и устойчивости по Ляпунову периодических решений с внутренними переходными слоями с случае сбалансированной нелинейности.

Ключевые слова: сингулярные возмущения, реакция-диффузия, контрастные структуры, внутренние слои

MSC (2000): 35B25; 35K60; 35B10

1. Введение.

Данная работа посвящена развитию асимптотической теории периодических по времени контрастных структур в нелинейных сингулярно возмущенных параболических уравнениях. Для задач указанного типа развит алгоритм построения асимптотики по малому параметру решения в виде контрастной структуры типа ступеньки, т.е. такого, которое на разных частях отрезка близко к различным корням вырожденного уравнения и имеет резкие переходные слои между этими областями. Получены условия существования и исследована устойчивость таких решений.

Ранее подобные задачи уже рассматривались [1, 2], однако в этих работах верхние и нижние решения для периодического случая получались на основе методов, развитых при доказательстве аналогичных теорем для стационарных уравнений, и не учитывали периодичность по существу. В результате условия, при которых строились периодические решения, оказывались слишком грубыми. В настоящей работе ряд новых идей применен в задаче со сбалансированной нелинейностью, для которой получены условия существования и устойчивости, учитывающие особенности именно периодических задач.

2. Постановка задачи.

Рассматривается задача

$$\varepsilon^2 \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{\partial u}{\partial t} \right) = f(u, x, t, \varepsilon) \quad (1)$$

$$(x, t) \in D = \{(0 < x < 1) \times (-\infty < t < +\infty)\},$$

$$\frac{\partial u}{\partial x}(0, t, \varepsilon) = \frac{\partial u}{\partial x}(1, t, \varepsilon) = 0, \quad (2)$$

где $f(u, x, t, \varepsilon)$ – достаточно гладкая T -периодическая по переменной t функция.

Будем искать T -периодическое решение этой задачи, т.е. решение, удовлетворяющее условию

$$u(x, t, \varepsilon) = u(x, t + T, \varepsilon). \quad (3)$$

Работа выполнена при частичной поддержке РФФИ, проект N 04-01-00710.

Хорошо известно [3, 4], что задача (1)–(3) допускает решения различного типа, имеющие как пограничные слои вблизи концов отрезка, так и внутренние переходные слои. В настоящей работе мы будем рассматривать решение в виде контрастной структуры типа ступеньки, т. е. такое, которое по разные стороны от некоторой T -периодической кривой $x = h(t, \varepsilon)$ близко к различным корням $\varphi_1(x, t)$ и $\varphi_3(x, t)$ вырожденного уравнения, а в окрестности кривой $x = h(t, \varepsilon)$ происходит быстрый переход решения $u(x, t, \varepsilon)$ от $\varphi_1(x, t)$ к $\varphi_3(x, t)$. Кривая $x = h(t, \varepsilon)$ заранее не известна и находится в ходе построения асимптотики.

Условие 1. Пусть вырожденное уравнение $f(u, x, t, 0) = 0$ имеет три решения $u = \varphi_i(x, t)$, ($i = 1, 2, 3$), причём $\varphi_1(x, t) < \varphi_2(x, t) < \varphi_3(x, t)$, и между $\varphi_1(x, t)$ и $\varphi_3(x, t)$ нет других решений, кроме $\varphi_2(x, t)$. Пусть $f_u(\varphi_i(x, t), x, t, 0) > 0$, ($i = 1, 3$) и $f_u(\varphi_2(x, t), x, t, 0) < 0$ при всех значениях $(x, t) \in \bar{D} = \{0 \leq x \leq 1\} \times (-\infty < t < +\infty)$.

Не ограничивая общности, будем считать, что $\varphi_2(x, t) \equiv 0$.

Введем функцию

$$I(x, t) = \int_{\varphi_1(x, t)}^{\varphi_3(x, t)} f(u, x, t, 0) du$$

Условие 2. Пусть $I(x, t) \equiv 0$ при всех $(x, t) \in \bar{D}$.

В этом случае мы называем нелинейность $f(u, x, t, \varepsilon)$ сбалансированной, и именно его мы и будем рассматривать далее.

ЗАМЕЧАНИЕ. Случай несбалансированной нелинейности, когда уравнение $I(x, t) = 0$ имеет изолированные решения $x(t)$, лежащие в интервале $x \in (0, 1)$, изучен в [1]. В рассматриваемом в настоящей работе случае сбалансированной нелинейности, алгоритм определения положения внутреннего слоя существенно усложняется, и соответствующая кривая, как показано ниже, находится не из алгебраического, а из нелинейного дифференциального уравнения.

Определим положение кривой переходного слоя условием пересечения решения задачи (1)–(3) с корнем $\varphi_2(x, t)$ вырожденного уравнения, который в данном случае предполагается равным нулю, т.е. условием

$$u(h(t, \varepsilon), t, \varepsilon) = 0. \quad (4)$$

Кривая $x = h(t, \varepsilon)$ разделяет область D на подобласти $D^{(-)}$ и $D^{(+)}$, лежащие соответственно слева и справа от кривой $x = h(t, \varepsilon)$.

3. Алгоритм построения асимптотики.

Асимптотику T -периодического решения $u^{(-)}(x, t, \varepsilon)$ уравнения (1) в области $D^{(-)}$ с заданным граничным условием (2) при $x = 0$ и условием (4) ищем в виде

$$u^{(-)}(x, t, \varepsilon) = \bar{u}^{(-)}(x, t, \varepsilon) + \Pi u^{(-)}(\rho_0, t, \varepsilon) + Qu^{(-)}(\xi, t, \varepsilon), \quad (5)$$

где

$$\bar{u}^{(-)}(x, t, \varepsilon) = \bar{u}_0^{(-)}(x, t) + \varepsilon \bar{u}_1^{(-)}(x, t) + \dots$$

регулярный ряд,

$$\Pi u^{(-)}(\rho_0, t, \varepsilon) = \Pi_0 u^{(-)}(\rho_0, t) + \varepsilon \Pi_1 u^{(-)}(\rho_0, t) + \dots$$

пограничный ряд в окрестности $x = 0$, $\rho_0 = x/\varepsilon$ и

$$Q u^{(-)}(\xi, t, \varepsilon) = Q_0 u^{(-)}(\xi, t) + \varepsilon Q_1 u^{(-)}(\xi, t) + \dots$$

пограничный ряд в левой окрестности кривой $x = h(t, \varepsilon)$, $\xi = [x - h(t, \varepsilon)]/\varepsilon$.

Асимптотика T -периодического решения $u^{(+)}(x, t, \varepsilon)$ уравнения (1) в области $D^{(+)}$ с условием (4) и граничным условием (2) при $x = 1$ строится в виде

$$u^{(+)}(x, t, \varepsilon) = \bar{u}^{(+)}(x, t, \varepsilon) + Q u^{(+)}(\xi, t, \varepsilon) + R u^{(+)}(\rho_1, t, \varepsilon), \quad (6)$$

где $\bar{u}^{(+)}(x, t, \varepsilon)$ – регулярный ряд, $Q u^{(+)}(\xi, t, \varepsilon)$ – пограничный ряд в правой окрестности кривой $x = h(t, \varepsilon)$, $R u^{(+)}(\rho_1, t, \varepsilon)$ – пограничный ряд в окрестности $x = 1$, $\rho_1 = (1 - x)/\varepsilon$.

Кривую, $x = h(t, \varepsilon)$, задающую положение переходного слоя, также ищем в виде ряда по степеням ε :

$$h(t, \varepsilon) = h_0(t) + \varepsilon h_1(t) + \dots, \quad (7)$$

где все $h_i(t)$ – T -периодические функции.

Действуя по схеме метода пограничных функций, получим соотношения

$$\bar{u}_0^{(-)}(x, t) = \varphi_1(x, t), \quad \bar{u}_0^{(+)}(x, t) = \varphi_3(x, t)$$

(рассматриваем, для определённости, переход от $\varphi_1(x, t)$ к $\varphi_3(x, t)$). Функции $\bar{u}_i^{(-)}$, $\bar{u}_i^{(+)}$ для $i > 0$ строятся по стандартной схеме, и на этом мы подробно останавливаться не будем. Точно так же не будем заниматься определением $\Pi_i u^{(-)}(\rho_0, t)$ и $R_i u^{(+)}(\rho_1, t)$, что хорошо известно.

Опишем более подробно процедуру построения $Q_i u^{(-)}$ и $Q_i u^{(+)}$.

Для $Q_0 u^{(-)}$ имеем задачу

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2}{\partial \xi^2} Q_0 u^{(-)} &= f(\varphi_1(h_0(t), t) + Q_0 u^{(-)}, h_0(t), t, 0); \\ Q_0 u^{(-)}(0, t) &= -\varphi_1(h_0(t), t), \quad Q_0 u^{(-)}(-\infty, t) = 0, \end{aligned}$$

а для $Q_0 u^{(+)}$ – задачу

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2}{\partial \xi^2} Q_0 u^{(+)} &= f(\varphi_3(h_0(t), t) + Q_0 u^{(+)}, h_0(t), t, 0); \\ Q_0 u^{(+)}(0, t) &= -\varphi_3(h_0(t), t), \quad Q_0 u^{(+)}(\infty, t) = 0. \end{aligned}$$

В силу (4) асимптотики $u^{(-)}$ и $u^{(+)}$ согласованы на кривой $x = h(t, \varepsilon)$ до непрерывности. Потребуем также, чтобы на этой кривой были согласованы до непрерывности и первые производные указанных асимптотик (условие C^1 -сшивания), т.е. при $x = h(t, \varepsilon)$ должно выполняться соотношение

$$\varepsilon \left. \frac{\partial u^{(-)}}{\partial x} \right|_{x=h(t, \varepsilon)} = \varepsilon \left. \frac{\partial u^{(+)}}{\partial x} \right|_{x=h(t, \varepsilon)}. \quad (8)$$

Введем функции

$$\begin{aligned}\tilde{u}^{(-)}(\xi, t) &= \varphi_1(h_0(t), t) + Q_0 u^{(-)}(\xi, t), \\ \tilde{u}^{(+)}(\xi, t) &= \varphi_3(h_0(t), t) + Q_0 u^{(+)}(\xi, t),\end{aligned}$$

которые являются решениями задач

$$\frac{\partial^2}{\partial \xi^2} \tilde{u}^{(-)} = f(\tilde{u}^{(-)}, h_0(t), t, 0), \quad \tilde{u}^{(-)}(0, t) = 0, \quad \tilde{u}^{(-)}(-\infty, t) = \varphi_1(h_0(t), t) \quad (9)$$

и

$$\frac{\partial^2}{\partial \xi^2} \tilde{u}^{(+)} = f(\tilde{u}^{(+)}, h_0(t), t, 0), \quad \tilde{u}^{(+)}(0, t) = 0, \quad \tilde{u}^{(+)}(+\infty, t) = \varphi_3(h_0(t), t). \quad (10)$$

Условие (8) дает в нулевом приближении по ε соотношение

$$\left. \frac{\partial}{\partial \xi} Q_0 u^{(-)} \right|_{\xi=0} = \left. \frac{\partial}{\partial \xi} Q_0 u^{(+)} \right|_{\xi=0}, \quad (11)$$

которое в переменных $\tilde{u}^{(-)}$ и $\tilde{u}^{(+)}$ примет вид

$$\frac{\partial \tilde{u}^{(-)}}{\partial \xi}(0, t) = \frac{\partial \tilde{u}^{(+)}}{\partial \xi}(0, t) \quad (12)$$

и представляет собой условие гладкого перехода $\tilde{u}^{(-)}$ в $\tilde{u}^{(+)}$.

Для выполнения этого соотношения необходимо, чтобы $I(h_0(t), t) = 0$. Однако в отличие от случая, рассмотренного в [1] (несбалансированная нелинейность), данное уравнение не позволяет найти $h_0(t)$ и, согласно требованию 2, является тождеством.

Функция $h_0(t)$ определится в следующем приближении. С этой целью нужно рассмотреть уравнения для $Q_1 u^{(-)}$ и $Q_1 u^{(+)}$. Для $Q_1 u^{(-)}$ имеем

$$\frac{\partial^2}{\partial \xi^2} Q_1 u^{(-)} = \tilde{f}_u Q_1 u^{(-)} + f_1^{(-)}; \quad (13)$$

$$Q_1 u^{(-)}(0, t) = g_1^{(-)}, \quad Q_1 u^{(-)}(-\infty, t) = 0$$

$$g_1^{(-)} = -\bar{u}_1^{(-)}(h_0(t), t) - h_1(t) \frac{\partial \varphi_1}{\partial x}(h_0(t), t),$$

$$f_1^{(-)} = \left(\tilde{f}_u \frac{\partial \varphi_1}{\partial x}(h_0(t), t) + \tilde{f}_x \right) (h_1(t) + \xi) + \tilde{f}_u \bar{u}_1^{(-)}(h_0(t), t) + \tilde{f}_\varepsilon - h_0'(t) \frac{\partial}{\partial \xi} Q_0 u^{(-)}.$$

Частные производные \tilde{f}_u , \tilde{f}_x и \tilde{f}_ε вычисляются в точке $(\tilde{u}^{(-)}, h_0(t), t, 0)$, что отмечено знаком \sim .

Уравнение для $Q_1 u^{(+)}$ выглядит так же, как (13), но при этом надо заменить индекс $(-)$ на индекс $(+)$, а функцию $\varphi_1(x)$ на $\varphi_3(x)$.

Введем функцию $\tilde{u}(\xi, t)$:

$$\tilde{u}(\xi, t) = \begin{cases} \tilde{u}^{(-)}(\xi, t) = \varphi_1(h_0(t), t) + Q_0 u^{(-)}(\xi, t), & \xi < 0 \\ \tilde{u}^{(+)}(\xi, t) = \varphi_3(h_0(t), t) + Q_0 u^{(+)}(\xi, t), & \xi > 0, \end{cases}$$

которая, очевидно, является непрерывной и гладкой во всей области. Поэтому далее индекс (\pm) в выражениях для $\tilde{u}^{(\pm)}$ можно опустить. По этой же причине индекс (\pm) отсутствует и в формулах \tilde{f}_u , \tilde{f}_x и \tilde{f}_ε .

Функции $Q_1u^{(-)}$ и $Q_1u^{(+)}$ можно представить в виде

$$Q_1u^{(\pm)}(\xi, t) = g_1^{(\pm)}(t) \frac{\Phi(\xi, t)}{\Phi(0, t)} - \Phi(\xi, t) \int_0^\xi \Phi^{-2}(\tau, t) \int_\tau^{\pm\infty} \Phi(\sigma, t) f_1^{(\pm)}(\sigma, t) d\sigma d\tau \quad (14)$$

(формула написана сразу для обеих функций), где $\Phi(\xi, t) = \frac{\partial \tilde{u}}{\partial \xi}$, причем $\Phi(\xi, t) > 0$ при всех ξ, t . Подчеркнем, что зависимость от t входящих в (14) функций является сложной: в более развернутой форме следовало бы писать три аргумента: $\xi, h_0(t), t$. Условие гладкости (8) в нулевом приближении привело к (11), а в следующем по ε приближении дает

$$\frac{\partial \varphi_1}{\partial x}(h_0(t), t) + \frac{\partial}{\partial \xi} Q_1u^{(-)}(0, t) = \frac{\partial \varphi_3}{\partial x}(h_0(t), t) + \frac{\partial}{\partial \xi} Q_1u^{(+)}(0, t). \quad (15)$$

Подставляя сюда выражения (14) для $Q_1u^{(-)}$ и $Q_1u^{(+)}$, приходим к дифференциальному уравнению относительно $h_0(t)$:

$$-h'_0(t) \int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{\partial \tilde{u}}{\partial \xi}\right)^2 d\xi + \int_{-\infty}^{\infty} (\tilde{f}_x \xi + \tilde{f}_\varepsilon) \frac{\partial \tilde{u}}{\partial \xi} d\xi = 0. \quad (16)$$

Функция $h_0(t)$ должна удовлетворять условию периодичности

$$h_0(t) = h_0(t + T). \quad (17)$$

Условие 3. Пусть задача (16), (17) имеет при $t \in (-\infty, +\infty)$ изолированное периодическое решение $0 < h_0(t) < 1$.

Таким образом $h_0(t)$ определено, а вместе с ним все члены асимптотики нулевого порядка.

Введем T -периодические функции

$$m(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{\partial \tilde{u}}{\partial \xi}\right)^2 d\xi, \quad d(t) = -h'_0(t) \frac{\partial}{\partial h_0} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{\partial \tilde{u}}{\partial \xi}\right)^2 d\xi + \frac{\partial}{\partial h_0} \int_{-\infty}^{\infty} [\tilde{f}_x \xi + \tilde{f}_\varepsilon] \frac{\partial \tilde{u}}{\partial \xi} d\xi. \quad (18)$$

Выписывая уравнения, определяющие $Q_iu^{(-)}$ и $Q_iu^{(+)}$ и следующие приближения в соотношении (8), по стандартной схеме получаем линейные задачи для $h_i(t)$:

$$-h'_i(t) \cdot m(t) + d(t) \cdot h_i(t) = f_i(t), \quad (19)$$

где $f_i(t)$ – известные T -периодические функции t .

Потребуем

Условие 4. Пусть $\frac{1}{T} \int_0^T \frac{d(t)}{m(t)} dt \equiv d_0 < 0$.

Это неравенство гарантирует отсутствие нетривиальных T - периодических решений у однородного уравнения (19), следовательно задача (19) при любом $i = 1, 2, \dots$ имеет единственное T - периодическое решение. Таким образом определяются все неизвестные функции $h_i(t)$ и все члены асимптотики (5), (6).

4. Теорема существования периодической контрастной структуры.

Обозначим через $U_n(x, t, \varepsilon)$ частичные суммы порядка n построенных асимптотических рядов, в которых аргумент ξ у Q -функций заменён на $\left(x - \sum_{i=0}^{n+1} \varepsilon^i h_i(t)\right)/\varepsilon$. В подобластях $D_n^{(-)}$ и $D_n^{(+)}$, на которые область D разделяется кривой $x = \sum_{i=0}^{n+1} \varepsilon^i h_i(t)$, при построении U_n используются функции $Q_i u^{(-)}$ и $Q_i u^{(+)}$ соответственно. Имеет место следующее утверждение:

ТЕОРЕМА 1. *Если выполнены условия 1 – 4, то при достаточно малых ε существует решение $u(x, t, \varepsilon)$ задачи (1)–(3), являющееся контрастной структурой типа ступеньки, причем имеет место оценка*

$$\max_D |u(x, t, \varepsilon) - U_n(x, t, \varepsilon)| < C\varepsilon^{n+1}.$$

Доказательство этого утверждения проводится при помощи асимптотического метода дифференциальных неравенств с использованием следующего результата [5]. Рассмотрим задачу

$$\left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{\partial u}{\partial t}\right) = f(u, x, t) \quad (20)$$

$$(x, t) \in D = \{(0 < x < 1) \times (-\infty < t < +\infty)\},$$

$$\frac{\partial u}{\partial x}(0, t) = g_0(t), \quad \frac{\partial u}{\partial x}(1, t) = g_1(t), \quad (21)$$

$$u(x, t) = u(x, t + T). \quad (22)$$

где $f(u, x, t)$, $g_0(t)$ и $g_1(t)$ – достаточно гладкие T - периодические по переменной t функции.

ОПРЕДЕЛЕНИЕ. Периодические с периодом T по переменной t функции $\beta(x, t)$ и $\alpha(x, t)$ из класса $C^{2,1}(D) \cup C^{2,0}(\bar{D})$ называются соответственно верхним и нижним решениями задачи (20)– (22), если $\beta(x, t)$ удовлетворяет неравенствам

$$\left(\frac{\partial^2 \beta}{\partial x^2} - \frac{\partial \beta}{\partial t}\right) \leq f(\beta, x, t) \quad \text{в } D \quad (23)$$

$$\frac{\partial \beta}{\partial x}(0, t) \leq g_0(t), \quad \frac{\partial \beta}{\partial x}(1, t) \geq g_1(t), \quad (24)$$

а $\alpha(x, t)$ – аналогичным неравенствам с противоположными знаками.

Теорема А. Пусть существуют верхнее $\beta(x, t)$ и нижнее $\alpha(x, t)$ решения задачи (20)–(22), причем $\alpha(x, t) \leq \beta(x, t)$ в D . Тогда, при определенных условиях гладкости функции $f(u, x, t)$ для $(x, t) \in \bar{D}$ и $u \in (\alpha(x, t), \beta(x, t))$, а также функций $g_0(t)$ и $g_1(t)$ при $-\infty < t < +\infty$, существует решение $u(x, t)$ задачи (20)–(22), удовлетворяющее неравенствам $\alpha(x, t) \leq u(x, t) \leq \beta(x, t)$.

ЗАМЕЧАНИЕ. Сформулированный результат остается справедливым и в том случае, когда функции $\beta(x, t)$ и $\alpha(x, t)$ непрерывны, а их производные по x имеют разрывы на некоторой кривой $x = h(t)$ из класса C^2 , причем предельные значения производных на указанной кривой удовлетворяют условиям

$$\frac{\partial\beta(h(t) - 0, t)}{\partial x} \geq \frac{\partial\beta(h(t) + 0, t)}{\partial x}, \quad \frac{\partial\alpha(h(t) - 0, t)}{\partial x} \leq \frac{\partial\alpha(h(t) + 0, t)}{\partial x} \quad (25)$$

Верхнее и нижнее решения задачи (1)–(3) будем строить путем модификации членов асимптотического ряда аналогично тому, как это делалось в [6]. Например, в качестве верхнего решения можно взять функцию

$$\begin{aligned} \beta_{n+1}(x, t, \varepsilon) &= \bar{u}_0(x, t) + \dots + \varepsilon^n \bar{u}_n(x, t) + \varepsilon^{n+1}(\bar{u}_{n+1}(x, t) + \gamma) + \\ &+ Q_{0\beta}u(\xi_\beta, t) + \varepsilon Q_{1\beta}u(\xi_\beta, t) + \dots + \varepsilon^{n+1}Q_{n+1\beta}u(\xi_\beta, t) + \varepsilon^{n+2}Q_\beta(\xi_\beta, t) + \Pi_\beta u(\rho, t), \quad \text{где} \\ h_\beta(t, \varepsilon) &= h_0(t) + \varepsilon h_1(t) + \dots + \varepsilon^n(h_n(t) - v(t)), \quad \xi_\beta = [x - h_\beta(t, \varepsilon)]/\varepsilon, \end{aligned}$$

$\gamma > 0$ – некоторая постоянная, а $v(t) > 0$ – положительная периодическая по t функция, способ выбора которой будет указан далее.

Функции $Q_{i\beta}u(\xi_\beta, t)$ получаются по схеме [6] путем модификации уравнений для $Q_i u(\xi, t)$ с заменой ξ на ξ_β , $Q_\beta(\xi_\beta, t)$ обеспечивает непрерывность верхнего решения при $\xi_\beta = 0$, а $\Pi_\beta u(\rho, t)$ – выполнение дифференциальных неравенств (24) вблизи точек $x = 0$ и $x = 1$. Нижнее решение $\alpha_{n+1}(x, t, \varepsilon)$ имеет аналогичную структуру.

Неравенства (23) проверяются прямым вычислением (см. [6]), неравенство $\alpha_{n+1}(x, t, \varepsilon) \leq \beta_{n+1}(x, t, \varepsilon)$ получается по схеме, незначительно отличающейся от предложенной в [6], и для доказательства теоремы 1 остается установить справедливость (25).

Напомним, что $\Phi(\xi, t) = \frac{\partial \tilde{u}(\xi, t)}{\partial \xi}$, причем $\Phi(\xi, t) > 0$. Обозначим $\frac{\partial \beta_{n+1}^{(+)}}{\partial x}$ и $\frac{\partial \beta_{n+1}^{(-)}}{\partial x}$ – предельные значения производных по разные стороны от кривой $x = h_\beta(t, \varepsilon)$. Тогда

$$\begin{aligned} &\frac{\partial \beta_{n+1}^{(+)}}{\partial x} - \frac{\partial \beta_{n+1}^{(-)}}{\partial x} = \\ &= -\frac{1}{\Phi(0, t)} \left\{ -m(t) \cdot (h_n - v(t))'_t + d(t) \cdot (h_n - v) - (f_n(t) + A(t) \cdot \gamma) \right\} \cdot \varepsilon^n + O(\varepsilon^{n+1}), \end{aligned}$$

где $A(t)$ – известная T - периодическая непрерывная функция.

В силу уравнений (19) для $h_i(t)$ имеем

$$-h'_n(t) \cdot m(t) + d(t) \cdot h_n(t) - f_n(t) = 0,$$

и нужный знак скачка производной $\beta_{n+1}(x, t, \varepsilon)$ можно обеспечить путем надлежащего подбора $v(t)$. А именно, функция $v(t) > 0$ выбирается так, чтобы выполнялось неравенство

$$\frac{\partial \beta_{n+1}^{(+)}}{\partial x} - \frac{\partial \beta_{n+1}^{(-)}}{\partial x} \geq 0.$$

Для этого достаточно в качестве $v(t)$ взять положительное решение неравенства $-m(t) \cdot v_t + d(t) \cdot v < 0$. Несложно показать, что требование 4 обеспечивает существование такого решения.

Соответствующие неравенства для нижнего решения $\alpha_{n+1}(x, t, \varepsilon)$ проверяются аналогично. Из известных теорем сравнения (см. теорему А и замечание к ней) следует существование решения задачи (1)-(3), удовлетворяющего неравенству $\alpha_{n+1}(x, t, \varepsilon) \leq u(x, t, \varepsilon) \leq \beta_{n+1}(x, t, \varepsilon)$, откуда и вытекает утверждение теоремы 1.

5. Устойчивость периодических контрастных структур.

Периодические решения задачи (1)-(3) можно рассматривать как решения соответствующей начально-краевой задачи на полубесконечном промежутке времени:

$$L[v] \equiv \varepsilon^2 \left(\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} - \frac{\partial v}{\partial t} \right) - f(v, x, t, \varepsilon) = 0 \quad (26)$$

$$(x, t) \in D = \{(0 < x < 1) \times (0 < t < +\infty)\},$$

$$\frac{\partial v}{\partial x}(0, t, \varepsilon) = \frac{\partial v}{\partial x}(1, t, \varepsilon) = 0, \quad 0 < t < +\infty \quad (27)$$

$$v(x, 0, \varepsilon) = v^0(x, \varepsilon), \quad 0 < x < 1. \quad (28)$$

Очевидно, что если $v^0(x, \varepsilon) = u(x, 0, \varepsilon)$, где $u(x, t, \varepsilon) \equiv u_p$ – решение задачи (1)-(3), то и задача (26)-(28) имеет решение $v(x, t, \varepsilon) = u(x, t, \varepsilon) \equiv u_p$. Вопрос его устойчивости в смысле Ляпунова решается следующим образом:

ТЕОРЕМА 2. Пусть выполнены условия 1 – 4. Тогда решение $v(x, t, \varepsilon) = u_p$ (периодическая по времени t контрастная структура типа ступеньки) асимптотически устойчиво с локальной областью влияния не менее $[\alpha_5(x, t, \varepsilon), \beta_5(x, t, \varepsilon)]$, и, следовательно, решение задачи (1)-(3) единственно в этой области.

Доказательство теоремы 2 основано на асимптотическом методе дифференциальных неравенств. Будем искать верхнее и нижнее решения задачи (26)-(28) в виде $\alpha(x, t, \varepsilon) = u_p + (\alpha_n - u_p)e^{-\lambda(\varepsilon)t}$, $\beta(x, t, \varepsilon) = u_p + (\beta_n - u_p)e^{-\lambda(\varepsilon)t}$, где $\lambda(\varepsilon) > 0$ будет указана ниже. Очевидно, что $\alpha \leq \beta$, и для проверки классических теорем о дифференциальных неравенствах для параболических систем [7], достаточно показать, что $L[\alpha] \geq 0$, а $L[\beta] \leq 0$. Подставляя указанные выше выражения для функции α и β и учитывая, что u_p является решением уравнения (1), нетрудно получить требуемые неравенства. Например, выражение для $L[\beta]$ в преобразуется к виду (для краткости в следующих формулах все аргументы у функций $f(u, x, t, \varepsilon)$ и $f_u(u, x, t, \varepsilon)$ опущены, кроме первого):

$$\begin{aligned} L[\beta] &= e^{-\lambda t} \left(\varepsilon^2 \left(-\frac{\partial^2 u_p}{\partial x^2} + \frac{\partial u_p}{\partial t} + \frac{\partial^2 \beta_n}{\partial x^2} - \frac{\partial \beta_n}{\partial t} + \lambda(\beta_n - u_p) \right) - \right. \\ &\quad \left. - (\beta_n - u_p) \cdot f_u \left(u_p + \theta(\beta_n - u_p) e^{-\lambda t} \right) \right) = \\ &= e^{-\lambda t} \left(\left[\varepsilon^2 \left(\frac{\partial^2 \beta_n}{\partial x^2} - \frac{\partial \beta_n}{\partial t} \right) - f(\beta_n) \right] - \left[\varepsilon^2 \left(\frac{\partial^2 u_p}{\partial x^2} - \frac{\partial u_p}{\partial t} \right) - f(u_p) \right] + \varepsilon^2 \lambda(\beta_n - u_p) + \right. \end{aligned}$$

$$+ \left[f(\beta_n) - f(u_p) - (\beta_n - u_p) \cdot f_u(u_p + \theta(\beta_n - u_p) e^{-\lambda t}) \right] \quad (0 < \theta < 1). \quad (29)$$

Пользуясь тем, что $\left[\varepsilon^2 \left(\frac{\partial^2 \beta_n}{\partial x^2} - \frac{\partial \beta_n}{\partial t} \right) - f(\beta_n) \right] = -\varepsilon^n g(x, t, \varepsilon)$, где $g(x, t, 0) > 0$ в \bar{D} , а также тем, что $(\beta_n - u_p) = O(\varepsilon^{n-2})$ (см. [5]) и $[f(\beta_n) - f(u_p)] - (\beta_n - u_p) f_u^* = O(\varepsilon^{2(n-2)})$, и выбирая $\lambda(\varepsilon) = \lambda_0$ достаточно малым, получим $L[\beta] < 0$ при $n \geq 5$. Аналогично проверяется неравенство $L[\alpha] > 0$. Итак, построенное выше периодическое решение, устойчиво с областью влияния по крайней мере $[\alpha_5, \beta_5]$.

ЗАМЕЧАНИЕ. Изучив более внимательно структуру 1-го и 4-го слагаемых в (29), можно уточнить размеры области влияния устойчивого решения и получить аналогичный результат для $n = 4$.

1. Нефедов Н.Н. Асимптотический метод дифференциальных неравенств для исследования периодических контрастных структур: существование, асимптотика, устойчивость. // Дифференц. уравнения. 2000. Т.36. №2. С.262–269.
2. Васильева А.Б., Омельченко О.Е. Периодические контрастные структуры типа ступеньки для сингулярно возмущенного параболического уравнения. // Дифференц. уравнения. 2000. Т.36. №2. С.209–218.
3. Васильева А.Б., Бутузов В.Ф., Нефедов Н.Н. Контрастные структуры в сингулярно возмущенных задачах. // Фундамент. и прикл. математ. 1998, Т.4, С.799–851.
4. Волков В.Т., Нефедов Н.Н. О периодических решениях с пограничными слоями одной сингулярно возмущенной модели реакция-диффузия. // ЖВМиМФ, 1994, т. 34, N 8-9, с. 1307-1315.
5. Amman H. Periodic solutions of semilinear parabolic equations in nonlinear analysis. // N.Y.: Acad. Press, 1978.
6. Нефедов Н.Н. Метод дифференциальных неравенств для некоторых классов нелинейных сингулярно возмущенных задач с внутренними слоями. // Дифференц. уравнения. 1995. Т.31. №7. С.1142–1149.
7. Pao C.V. Nonlinear Parabolic and Elliptic Equations. // Plenum Press. New York; London, 1992.

МГУ им. М.В. Ломоносова,
 физический факультет, кафедра математики
 Ленинские Горы,
 119992, Москва, Россия
 volkov@tarkus.ru, nefedov@phys.msu.su

Получено 13.12.2005