



Физический факультет
Московского
государственного университета
имени М.В.Ломоносова

Актуальные проблемы математической физики
посвящается памяти профессора В. Ф. Бутузова

Асимптотика решения сингулярно возмущённой системы уравнений с одномасштабным внутренним слоем

Р. Е. Симаков, кафедра математики



Постановка задачи

и условия её рассмотрения



Рассматривается краевая задача для сингулярно возмущённой системы двух обыкновенных дифференциальных уравнений второго порядка с разными степенями малого параметра при вторых производных:

$$\varepsilon^2 \frac{d^2 u}{dx^2} = F(u, v, x, \varepsilon), \quad \varepsilon \frac{d^2 v}{dx^2} = f(u, v, x, \varepsilon), \quad 0 < x < 1,$$

$$\frac{du}{dx}(0, \varepsilon) = \frac{du}{dx}(1, \varepsilon) = 0, \quad \frac{dv}{dx}(0, \varepsilon) = \frac{dv}{dx}(1, \varepsilon) = 0.$$

Особенность задачи состоит в том, что одно из двух уравнений вырожденной системы имеет двукратный корень, а другое — три непересекающихся простых (однократных) корня.



В данной работе ставится вопрос о существовании и асимптотике по параметру ε решения задачи с переходным слоем в окрестности некоторой внутренней точки x_* отрезка $[0; 1]$ (точки перехода), где решение совершает быстрый переход из малой окрестности одного решения вырожденной системы в малую окрестность другого её решения. Такие решения называются контрастными структурами типа ступеньки (КСТС).



- **Условие A1.** Функция $F(u, v, x, \varepsilon)$ имеет вид

$$F(u, v, x, \varepsilon) = h(x)(u - \varphi(v, x))^2 - \varepsilon F_1(u, v, x, \varepsilon),$$

где $h(x) > 0$.

- **Условие A2.** Уравнение

$$g(v, x) := f(\varphi(v, x), v, x, 0) = 0$$

имеет три простых корня $v = \psi_i(x)$, $i = 1, 2, 3$, причём

$$\psi_1(x) < \psi_2(x) < \psi_3(x).$$

- **Условие A3.** Функции $h(x)$, $\varphi(v, x)$, $\psi_i(x)$, $i = 1, 2, 3$, $f(u, v, x, \varepsilon)$ и $F_1(u, v, x, \varepsilon)$ являются достаточно гладкими.

- **Условие A4.** Уравнение

$$I(x_0) := \int_{\psi_1(x_0)}^{\psi_3(x_0)} g(v, x_0) dv = 0$$

имеет корень $x_0 = \bar{x}_0 \in (0; 1)$, и $I'(\bar{x}_0) < 0$.



Чтобы сформулировать остальные условия, определим несколько кривых на плоскости переменных (v, x) и в пространстве переменных (u, v, x) :

$$l_1 = \{(v, x): v = \psi_1(x), 0 \leq x \leq \bar{x}_0\},$$

$$l_2 = \{(v, x): \psi_1(\bar{x}_0) \leq v \leq \psi_3(\bar{x}_0), x = \bar{x}_0\},$$

$$l_3 = \{(v, x): v = \psi_3(x), \bar{x}_0 \leq x \leq 1\},$$

$$L_i = \{(u, v, x): u = \varphi(v, x), (v, x) \in l_i\}, \quad i = 1, 2, 3,$$

$$l = l_1 \cup l_2 \cup l_3, \quad L = L_1 \cup L_2 \cup L_3.$$



• Условие A5. $F_1(u, v, x, 0) > 0$ в точках кривых L_1 и L_3 .

• Условие A6. $\frac{\partial g}{\partial v}(v, x) > 0$ в точках кривых l_1 и l_3 .

• Условие A7. Выполнены неравенства

$$\int_{\psi_1(\bar{x}_0)}^v g(s, \bar{x}_0) ds > 0 \quad \text{при} \quad \psi_1(\bar{x}_0) < v \leq \psi_2(\bar{x}_0),$$

$$\int_{\psi_3(\bar{x}_0)}^v g(s, \bar{x}_0) ds > 0 \quad \text{при} \quad \psi_2(\bar{x}_0) \leq v < \psi_3(\bar{x}_0).$$



- **Условие A8.** Имеют место неравенства $G_1(v, \bar{x}_0) > 0$ при $\psi_1(\bar{x}_0) \leq v \leq \psi_2(\bar{x}_0)$ и $G_3(v, \bar{x}_0) > 0$ при $\psi_2(\bar{x}_0) \leq v \leq \psi_3(\bar{x}_0)$, где

$$G_i(v, x) := \frac{\partial \varphi}{\partial v}(v, x)g(v, x) + 2 \frac{\partial^2 \varphi}{\partial v^2}(v, x) \int_{\psi_i(x)}^v g(s, x) ds + F_1(\varphi(v, x), v, x, 0),$$

$$i = 1, 3.$$

- **Условие A9.** $\frac{\partial \varphi}{\partial v}(v, x) > 0$ в точках кривой l .
- **Условие A10.** $\frac{\partial f}{\partial u}(u, v, x, 0) < 0$ в точках кривой L .



Построение асимптотики

регулярная часть

погранслойная часть

внутрислойная часть



Будем искать решение, удовлетворяющее предельным равенствам

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} u(x, \varepsilon) = \begin{cases} \varphi(\psi_1(x), x), & 0 \leq x < \bar{x}_0, \\ \varphi(\psi_3(x), x), & \bar{x}_0 < x \leq 1, \end{cases} \quad \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} v(x, \varepsilon) = \begin{cases} \psi_1(x), & 0 \leq x < \bar{x}_0, \\ \psi_3(x), & \bar{x}_0 < x \leq 1. \end{cases}$$

Асимптотику искомого решения будем строить отдельно слева и справа от точки перехода $x = x_*$ в виде

$$\begin{aligned} U^{(\mp)}(x, \varepsilon) &= \bar{u}^{(\mp)}(x, \varepsilon) + \Pi^{(\mp)} u(\xi_{\mp}, \varepsilon) + P^{(\mp)} u(\zeta_{\mp}, \varepsilon) + Q^{(\mp)} u(\tau, \varepsilon), \\ V^{(\mp)}(x, \varepsilon) &= \bar{v}^{(\mp)}(x, \varepsilon) + \Pi^{(\mp)} v(\xi_{\mp}, \varepsilon) + P^{(\mp)} v(\zeta_{\mp}, \varepsilon) + Q^{(\mp)} v(\tau, \varepsilon). \end{aligned}$$

Определим точку перехода равенствами

$$V^{(-)}(x_*, \varepsilon) = V^{(+)}(x_*, \varepsilon) = \psi_2(x_*).$$



Регулярная часть асимптотики

$$\bar{u}^{(\mp)}(x, \varepsilon) = \sum_{i=0}^{\infty} \varepsilon^{i/2} \bar{u}_i^{(\mp)}(x), \quad \bar{v}^{(\mp)}(x, \varepsilon) = \sum_{i=0}^{\infty} \varepsilon^{i/2} \bar{v}_i^{(\mp)}(x)$$

Уравнения для определения функций $\bar{u}_i^{(\mp)}(x)$ и $\bar{v}_i^{(\mp)}(x)$ извлекаются стандартным способом из равенств

$$\varepsilon^2 \frac{d^2 \bar{u}^{(\mp)}}{dx^2} = F(\bar{u}^{(\mp)}, \bar{v}^{(\mp)}, x, \varepsilon), \quad \varepsilon \frac{d^2 \bar{v}^{(\mp)}}{dx^2} = f(\bar{u}^{(\mp)}, \bar{v}^{(\mp)}, x, \varepsilon).$$



В нулевом порядке имеем вырожденные системы уравнений

$$F\left(\bar{u}_0^{(\mp)}, \bar{v}_0^{(\mp)}, x, 0\right) = 0, \quad f\left(\bar{u}_0^{(\mp)}, \bar{v}_0^{(\mp)}, x, 0\right) = 0,$$

из которых находим

$$\begin{aligned} \bar{u}_0^{(-)}(x) &= \varphi(\psi_1(x), x), & \bar{v}_0^{(-)}(x) &= \psi_1(x), \\ \bar{u}_0^{(+)}(x) &= \varphi(\psi_3(x), x), & \bar{v}_0^{(+)}(x) &= \psi_3(x). \end{aligned}$$



При $i = 1, 2, \dots$ функции $\bar{u}_i^{(\mp)}$, $\bar{v}_i^{(\mp)}$ определяются из СЛАУ вида

$$\begin{aligned}\bar{u}_i^{(\mp)} - \bar{\varphi}_v^{(\mp)}(x)\bar{v}_i^{(\mp)} &= a_i^{(\mp)}(x), \\ \bar{f}_u^{(\mp)}(x)\bar{u}_i^{(\mp)} + \bar{f}_v^{(\mp)}(x)\bar{v}_i^{(\mp)} &= b_i^{(\mp)}(x),\end{aligned}$$

где

$$\begin{aligned}\bar{\varphi}_v^{(\mp)}(x) &:= \frac{\partial \varphi}{\partial v}(\bar{v}_0^{(\mp)}(x), x), \\ \bar{f}_u^{(\mp)}(x) &:= \frac{\partial f}{\partial u}(\bar{u}_0^{(\mp)}(x), \bar{v}_0^{(\mp)}(x), x, 0), \\ \bar{f}_v^{(\mp)}(x) &:= \frac{\partial f}{\partial v}(\bar{u}_0^{(\mp)}(x), \bar{v}_0^{(\mp)}(x), x, 0),\end{aligned}$$

а правые части $a_i^{(\mp)}(x)$, $b_i^{(\mp)}(x)$ выражаются рекуррентно через $\bar{u}_j^{(\mp)}(x)$, $\bar{v}_j^{(\mp)}(x)$ с номерами $j < i$.



Погрансло́йная часть асимптотики

$$\begin{aligned}\Pi^{(\mp)} u(\xi_{\mp}, \varepsilon) &= \sqrt{\varepsilon} \sum_{i=0}^{\infty} \varepsilon^{i/4} \Pi_i^{(\mp)} u(\xi_{\mp}), & \Pi^{(\mp)} v(\xi_{\mp}, \varepsilon) &= \sqrt{\varepsilon} \sum_{i=0}^{\infty} \varepsilon^{i/4} \Pi_i^{(\mp)} v(\xi_{\mp}), \\ P^{(\mp)} u(\zeta_{\mp}, \varepsilon) &= \varepsilon^{3/4} \sum_{i=0}^{\infty} \varepsilon^{i/4} P_i^{(\mp)} u(\zeta_{\mp}), & P^{(\mp)} v(\zeta_{\mp}, \varepsilon) &= \varepsilon^{5/4} \sum_{i=0}^{\infty} \varepsilon^{i/4} P_i^{(\mp)} v(\zeta_{\mp})\end{aligned}$$

Построение этих функций производится так же, как и в работе [3].
Погрансло́йные переменные:

$$\xi_{-} = \frac{x}{\sqrt{\varepsilon}}, \quad \xi_{+} = \frac{1-x}{\sqrt{\varepsilon}}, \quad \zeta_{-} = \frac{x}{\varepsilon^{3/4}}, \quad \zeta_{+} = \frac{1-x}{\varepsilon^{3/4}}.$$



Внутрислойная часть асимптотики

$$Q^{(\mp)} u(\tau, \varepsilon) = \sum_{i=0}^{\infty} \varepsilon^{i/4} Q_i^{(\mp)} u(\tau), \quad Q^{(\mp)} v(\tau, \varepsilon) = \sum_{i=0}^{\infty} \varepsilon^{i/4} Q_i^{(\mp)} v(\tau), \quad \tau = \frac{x - x_*}{\sqrt{\varepsilon}}$$

Отличительной особенностью данной задачи является то, что внутренний переходный слой описывается функциями, зависящими от одной растянутой переменной τ , то есть является одномасштабным, что нехарактерно для систем ОДУ с различными степенями малого параметра при вторых производных.



Уравнения для функций $Q_i^{(\mp)} u, Q_i^{(\mp)} v$ извлекаются стандартным способом из равенств

$$\varepsilon \frac{d^2 Q^{(\mp)} u}{d\tau^2} = Q^{(\mp)} F, \quad \frac{d^2 Q^{(\mp)} v}{d\tau^2} = Q^{(\mp)} f,$$

где

$$Q^{(\mp)} F := [F(\bar{u}^{(\mp)} + Q^{(\mp)} u, \bar{v}^{(\mp)} + Q^{(\mp)} v, x, \varepsilon) - F(\bar{u}^{(\mp)}, \bar{v}^{(\mp)}, x, \varepsilon)] \Big|_{x=x_* + \sqrt{\varepsilon}\tau},$$

функции $Q^{(\mp)} f$ имеют аналогичные выражения.

Граничные условия при $\tau = 0$ вытекают из равенств

$$\sum_{i=0}^{\infty} \varepsilon^{i/2} \bar{v}_i^{(\mp)}(x_*) + \sum_{i=0}^{\infty} \varepsilon^{i/4} Q_i^{(\mp)} v(0) = \psi_2(x_*),$$

к ним добавляются стандартные условия на бесконечности

$$Q_i^{(\mp)} v(\mp\infty) = 0.$$



Уравнения для внутрислойных функций нулевого порядка интегрируются в квадратурах, а их решения имеют экспоненциальные оценки

$$\begin{aligned} \left| Q_0^{(-)} u(\tau) \right| &\leq c \exp(\kappa\tau), & 0 < Q_0^{(-)} v(\tau) &\leq c \exp(\kappa\tau), & \tau &\leq 0, \\ \left| Q_0^{(+)} u(\tau) \right| &\leq c \exp(-\kappa\tau), & -c \exp(-\kappa\tau) &\leq Q_0^{(+)} v(\tau) < 0, & \tau &\geq 0. \end{aligned}$$

Несложные вычисления показывают, что $Q_1^{(\mp)} u(\tau) = Q_1^{(\mp)} v(\tau) = 0$, а при $i = 2, 3, \dots$ функции $Q_i^{(\mp)} u(\tau)$, $Q_i^{(\mp)} v(\tau)$ находятся в явном виде и имеют экспоненциальные оценки того же вида, что и $Q_0^{(\mp)} u(\tau)$.



Сшивание асимптотик

и отыскание точки перехода



По построению V -компонента асимптотики удовлетворяет в точке перехода формальному равенству

$$V^{(-)}(x_*, \varepsilon) = V^{(+)}(x_*, \varepsilon)$$

при произвольном x_* из достаточно малой окрестности точки \bar{x}_0 . Теперь x_* выбирается так, чтобы также выполнялось формальное равенство

$$\frac{dV^{(-)}}{dx}(x_*, \varepsilon) = \frac{dV^{(+)}}{dx}(x_*, \varepsilon).$$

Условие A4 позволяет искать точку перехода x_* в виде ряда

$$x_* = \sum_{i=0}^{\infty} \varepsilon^{i/4} x_i,$$

при этом оказывается, что $x_0 = \bar{x}_0$, то есть $x_* = \bar{x}_0 + O(\varepsilon^{1/4})$.



Ключевой особенностью рассматриваемой задачи является тот факт, что из гладкого сшивания V -компоненты асимптотики в точке перехода следует гладкое сшивание её U -компоненты.

Именно это свойство обеспечивает существование решения задачи с одномасштабным внутренним слоем несмотря на то, что уравнения имеют разные степени малого параметра при старших производных.

Данный эффект не наблюдался в исследованных ранее задачах с кратными корнями.



Обоснование асимптотики

и основная теорема



Асимптотика n -го порядка берётся в виде

$$\begin{aligned}
 U_n^{(\mp)}(x, \varepsilon, x_*) &= \\
 &= \sum_{i=0}^{2n+1} \varepsilon^{i/2} \bar{u}_i^{(\mp)}(x) + \sqrt{\varepsilon} \sum_{i=0}^{2n} \varepsilon^{i/4} \Pi_i^{(\mp)} u(\xi_{\mp}) + \varepsilon^{3/4} \sum_{i=0}^{2n} \varepsilon^{i/4} P_i^{(\mp)} u(\zeta_{\mp}) + \\
 &+ \sum_{i=0}^{2n+1} \varepsilon^{i/4} Q_i^{(\mp)} u(\tau, x_*),
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 V_n^{(\mp)}(x, \varepsilon, x_*) &= \\
 &= \sum_{i=0}^{2n+1} \varepsilon^{i/2} \bar{v}_i^{(\mp)}(x) + \sqrt{\varepsilon} \sum_{i=0}^{2n} \varepsilon^{i/4} \Pi_i^{(\mp)} v(\xi_{\mp}) + \varepsilon^{5/4} \sum_{i=0}^{2n-2} \varepsilon^{i/4} P_i^{(\mp)} v(\zeta_{\mp}) + \\
 &+ \sum_{i=0}^{2n+1} \varepsilon^{i/4} Q_i^{(\mp)} v(\tau, x_*).
 \end{aligned}$$



Обоснование асимптотики проводится методом дифференциальных неравенств. Верхнее и нижнее решения строятся отдельно слева и справа от точек \bar{x} и \underline{x} соответственно в виде

$$\begin{aligned}\bar{U}^{(\mp)}(x, \varepsilon) &= U_n^{(\mp)}(x, \varepsilon, \bar{x}) + \varepsilon^{(n+1)/2} \left(\alpha^{(\mp)}(x) + e^{-\xi_{\mp}} + \bar{Q}^{(\mp)} u(\bar{\tau}) + \bar{\Lambda}_{\mp} e^{\pm \gamma \bar{\sigma}} \right), \\ \underline{U}^{(\mp)}(x, \varepsilon) &= U_n^{(\mp)}(x, \varepsilon, \underline{x}) - \varepsilon^{(n+1)/2} \left(\alpha^{(\mp)}(x) + e^{-\xi_{\mp}} + \underline{Q}^{(\mp)} u(\underline{\tau}) + \underline{\Lambda}_{\mp} e^{\pm \gamma \underline{\sigma}} \right), \\ \bar{V}^{(\mp)}(x, \varepsilon) &= V_n^{(\mp)}(x, \varepsilon, \bar{x}) + \varepsilon^{(n+1)/2} \left(\beta^{(\mp)}(x) + e^{-\xi_{\mp}} + \bar{Q}^{(\mp)} v(\bar{\tau}) + \sqrt{\varepsilon} k \bar{\Lambda}_{\mp} (1 - e^{\pm \gamma \bar{\sigma}}) \right), \\ \underline{V}^{(\mp)}(x, \varepsilon) &= V_n^{(\mp)}(x, \varepsilon, \underline{x}) - \varepsilon^{(n+1)/2} \left(\beta^{(\mp)}(x) + e^{-\xi_{\mp}} + \underline{Q}^{(\mp)} v(\underline{\tau}) + \sqrt{\varepsilon} k \underline{\Lambda}_{\mp} (1 - e^{\pm \gamma \underline{\sigma}}) \right),\end{aligned}$$

где

$$\begin{aligned}\bar{x} &= X_n - \varepsilon^{(n+1)/2} \delta, & \underline{x} &= X_n + \varepsilon^{(n+1)/2} \delta, & X_n &= \sum_{i=0}^{2n+1} \varepsilon^{i/4} \bar{x}_i, \\ \bar{\tau} &= \frac{x - \bar{x}}{\sqrt{\varepsilon}}, & \bar{\sigma} &= \frac{x - \bar{x}}{\varepsilon^{3/4}}, & \underline{\tau} &= \frac{x - \underline{x}}{\sqrt{\varepsilon}}, & \underline{\sigma} &= \frac{x - \underline{x}}{\varepsilon^{3/4}},\end{aligned}$$



$\alpha^{(\mp)}(x)$ и $\beta^{(\mp)}(x)$ — решения СЛАУ

$$\begin{aligned} \alpha^{(\mp)} - \bar{\varphi}_v^{(\mp)}(x)\beta^{(\mp)} &= A, \\ \bar{f}_u^{(\mp)}(x)\alpha^{(\mp)} + \bar{f}_v^{(\mp)}(x)\beta^{(\mp)} &= A, \end{aligned}$$

а числа $A, \gamma, \delta, k, \bar{\Lambda}_{\mp}, \underline{\Lambda}_{\mp}$ и функции $\bar{Q}^{(\mp)} u, \bar{Q}^{(\mp)} v, \underline{Q}^{(\mp)} u, \underline{Q}^{(\mp)} v$ выбираются так, чтобы две пары функций

$$\bar{U}(x, \varepsilon) = \begin{cases} \bar{U}^{(-)}(x, \varepsilon), & 0 \leq x \leq \bar{x}, \\ \bar{U}^{(+)}(x, \varepsilon), & \bar{x} \leq x \leq 1; \end{cases} \quad \bar{V}(x, \varepsilon) = \begin{cases} \bar{V}^{(-)}(x, \varepsilon), & 0 \leq x \leq \bar{x}, \\ \bar{V}^{(+)}(x, \varepsilon), & \bar{x} \leq x \leq 1 \end{cases}$$

и

$$\underline{U}(x, \varepsilon) = \begin{cases} \underline{U}^{(-)}(x, \varepsilon), & 0 \leq x \leq \underline{x}, \\ \underline{U}^{(+)}(x, \varepsilon), & \underline{x} \leq x \leq 1; \end{cases} \quad \underline{V}(x, \varepsilon) = \begin{cases} \underline{V}^{(-)}(x, \varepsilon), & 0 \leq x \leq \underline{x}, \\ \underline{V}^{(+)}(x, \varepsilon), & \underline{x} \leq x \leq 1 \end{cases}$$

были соответственно верхним и нижним решениями задачи.



Основная теорема

Пусть выполнены условия A1–A10. Тогда для любого целого $n \geq 0$ при всех достаточно малых ε существует решение $u(x, \varepsilon)$, $v(x, \varepsilon)$ исследуемой задачи, для которого справедливы асимптотические равенства

$$u(x, \varepsilon) = U_n(x, \varepsilon) + O(\varepsilon^{(n+1)/2}), \quad v(x, \varepsilon) = V_n(x, \varepsilon) + O(\varepsilon^{(n+1)/2}),$$

где

$$U_n(x, \varepsilon) = \begin{cases} U_n^{(-)}(x, \varepsilon, X_n), & 0 \leq x \leq X_n, \\ U_n^{(+)}(x, \varepsilon, X_n), & X_n < x \leq 1; \end{cases} \quad V_n(x, \varepsilon) = \begin{cases} V_n^{(-)}(x, \varepsilon, X_n), & 0 \leq x \leq X_n, \\ V_n^{(+)}(x, \varepsilon, X_n), & X_n < x \leq 1. \end{cases}$$



Следствия

- Предельным положением при $\varepsilon \rightarrow 0$ кривой

$$l_\varepsilon = \{(u, v, x) : u = u(x, \varepsilon), v = v(x, \varepsilon), 0 \leq x \leq 1\}$$

(то есть графика решения) является кривая L .

- Для производных решения справедливы асимптотические представления

$$\frac{du}{dx}(x, \varepsilon) = \frac{dU_n}{dx}(x, \varepsilon) + O(\varepsilon^{n/2}), \quad \frac{dv}{dx}(x, \varepsilon) = \frac{dV_n}{dx}(x, \varepsilon) + O(\varepsilon^{n/2}).$$



Список литературы

- [1] Нефёдов Н. Н. Развитие методов асимптотического анализа переходных слоев в уравнениях реакции-диффузии-адвекции: теория и применение // Журнал вычисл. математики и матем. физики. 2021. Т. 61, № 12. С. 2074–2094. DOI: 10.31857/S0044466921120103
- [2] Васильева А. Б., Бутузов В. Ф. Асимптотические методы в теории сингулярных возмущений. М.: Высшая школа, 1990. 208 с.
- [3] Бутузов В. Ф., Симаков Р. Е. Асимптотика решения сингулярно возмущённой системы уравнений с многозонным внутренним слоем // Дифференц. уравнения. 2021. Т. 57, № 4. С. 435–465. DOI: 10.31857/S0374064121040014
- [4] Нефёдов Н. Н. Метод дифференциальных неравенств для некоторых классов нелинейных сингулярно возмущённых задач с внутренними слоями // Дифференц. уравнения. 1995. Т. 31, № 7. С. 1132–1139.
- [5] Бутузов В. Ф., Левашова Н. Т., Мельникова А. А. Контрастная структура типа ступеньки в сингулярно возмущенной системе уравнений с различными степенями малого параметра // Журнал вычисл. математики и матем. физики. 2012. Т. 52, № 11. С. 1983–2003.

