

СИНГУЛЯРНО ВОЗМУЩЕННОЕ ГИПЕРБОЛИЧЕСКОЕ УРАВНЕНИЕ

Многие задачи механики, физики и других прикладных дисциплин приводят к необходимости изучения уравнений в частных производных с малым параметром при старших производных [2, 4, 8, 9].

Рассмотрим следующую задачу:

$$L_\varepsilon u \equiv \varepsilon^k \left(\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, t) \frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j} \right) + \varepsilon a(x, t) \frac{\partial u}{\partial t} + b(x, t) u = f(x, t); \quad (1)$$

$$x = (x_1, \dots, x_n), \quad (x, t) \in V_T = \{ -\infty < x_i < \infty \ (i = 1, \dots, n), \\ 0 \leq t \leq T \},$$

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

где $\varepsilon > 0$ — малый параметр; $k \geq 2$ — натуральное число.

Предположим, что выполняются условия:

$$1) \ a_{ij}(x, t) = a_{ji}(x, t), \quad \nu \sum_{i=1}^n \xi_i^2 \leq \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, t) \xi_i \xi_j \leq \mu \sum_{i=1}^n \xi_i^2, \quad \nu > 0,$$

$$a(x, t) \geq \theta > 0 \quad \text{в } V_T, \quad b(x, t) \geq \theta > 0 \quad \text{в } V_T;$$

2) все входящие в выражения (1), (2) функции имеют достаточное количество непрерывных производных в V_T и эти производные ограничены в V_T .

Отметим, что в предположениях 1), 2) задача Коши для гиперболического уравнения (1) однозначно разрешима [6].

Цель настоящей работы — построение асимптотического разложения по степеням малого параметра ε до некоторого порядка N решения задачи (1), (2) с использованием метода пограничного слоя [3]. В двухмерном случае для более общего уравнения задача Коши рассмотрена в работе [11], а случай отсутствия ε при первой производной исследован в работе [10]. При исследовании задачи (1), (2) следует различать два качественно различных случая $k = 2$ и $k > 2$. В данной статье получена формальная асимптотика для этих случаев и доказана асимптотическая корректность полученных разложений.

Решение задачи (1), (2) в случае $k = 2$ ищем в виде

$$u(x, t, \varepsilon) = \sum_{i=0}^N \varepsilon^i \bar{u}_i(x, t) + \sum_{i=0}^N \varepsilon^i \Pi_i(x, \tau) + R_N(x, t, \varepsilon), \quad (3)$$

где $\tau = t/\varepsilon$ — регуляризующее преобразование; функции $\bar{u}_i(x, t)$, $\Pi_i(x, \tau)$, $R_N(x, t, \varepsilon)$ определены ниже.

Регулярная часть асимптотики $\bar{u} = \sum_{i=0}^N \varepsilon^i \bar{u}_i(x, t)$ определяется стандартным способом:

$$\bar{u}_0(x, t) = \frac{f(x, t)}{b(x, t)}, \quad \bar{u}_1(x, t) = -\frac{a(x, t)}{b(x, t)} \bar{u}_0(x, t), \quad (4)$$

$$\bar{u}_i(x, t) = -\frac{1}{b(x, t)} \left[a(x, t) \bar{u}_{i-1} + \frac{\partial^2 \bar{u}_{i-2}}{\partial t^2} - \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, t) \frac{\partial^2 \bar{u}_{i-2}}{\partial x_i \partial x_j} \right] \\ (i \geq 2).$$

Функции $\bar{u}_i(x, t)$ ($i = 0, \dots, N$) определяются рекуррентно и не удовлетворяют ни одному из условий (2).

Обыкновенные пограничные функции $\Pi(x, \tau, \varepsilon) = \sum_{i=0}^N \varepsilon^i \Pi_i(x, \tau)$ служат для того, чтобы вместе с $\bar{u}(x, t, \varepsilon)$ удовлетворить условиям (2). Они определяются с помощью уравнения

$$\frac{\partial^2 \Pi}{\partial \tau^2} + a(x, 0) \frac{\partial \Pi}{\partial \tau} + b(x, 0) \Pi = [a(x, 0) - a(x, \varepsilon \tau)] \frac{\partial \Pi}{\partial \tau} + [b(x, 0) - b(x, \varepsilon \tau)] \Pi + \varepsilon^2 \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, \varepsilon \tau) \frac{\partial^2 \Pi}{\partial x_i \partial x_j}$$

и начальных условий

$$\Pi(x, 0, \varepsilon) = \varphi(x) - \bar{u}(x, 0, \varepsilon), \quad \frac{\partial \Pi(x, 0, \varepsilon)}{\partial \tau} = \varepsilon \left[\psi(x) - \frac{\partial \bar{u}(x, 0, \varepsilon)}{\partial t} \right].$$

Отсюда получаем задачи для нахождения $\Pi_i(x, \tau)$ ($i = 0, \dots, N$):

$$\frac{\partial^2 \Pi_i}{\partial \tau^2} + a(x, 0) \frac{\partial \Pi_i}{\partial \tau} + b(x, 0) \Pi_i = \pi_i(x, \tau);$$

$$\Pi_i(x, 0) = \varphi_i(x), \quad \frac{\partial \Pi_i(x, 0)}{\partial \tau} = \psi_i(x), \quad (5)$$

где $\varphi_0(x) = \varphi(x) - \bar{u}_0(x, 0)$; $\varphi_i(x) = -\bar{u}_i(x, 0)$ ($i = 1, \dots, N$); $\psi_0(x) \equiv 0$;

$$\psi_1(x) = \psi(x) - \frac{\partial \bar{u}_0(x, 0)}{\partial t}; \quad \psi_i(x) = -\frac{\partial \bar{u}_{i-1}(x, 0)}{\partial t} \quad (i = 2, \dots, N); \quad \pi_i(x, \tau)$$

легко выписать в явном виде, они зависят от $\Pi_j(x, \tau)$ ($j < i$) и их производных; $\Pi_i(x, \tau)$ ($i = 0, \dots, N$) находятся рекуррентно из формул (5), при этом легко показать методом математической индукции, что Π -функции имеют погранслойный характер [3].

Решение задачи (1), (2) в случае $k > 2$ строим в виде

$$u(x, t, \varepsilon) = \sum_{i=0}^N \varepsilon^i \bar{u}_i(x, t) + \sum_{i=0}^N \varepsilon^i \Pi_i(x, \tau) + \varepsilon^{k-2} \sum_{i=0}^N \varepsilon^i Q_i(x, \eta) + R_N(x, t, \varepsilon), \quad (6)$$

где $\tau = t/\varepsilon$; $\eta = t/\varepsilon^{k-1}$ — регуляризующие преобразования; входящие в выражение (6) функции определяются ниже.

Регулярная часть асимптотики $\bar{u}(x, t, \varepsilon) = \sum_{i=0}^N \varepsilon^i \bar{u}_i(x, t)$ определяется стандартным методом теории возмущений:

$$\bar{u}_0(x, t) = \frac{f(x, t)}{b(x, t)}, \quad \bar{u}_i(x, t) = -\frac{1}{b(x, t)} \times \\ \times \left[a(x, t) \frac{\partial \bar{u}_{i-1}}{\partial t} + \frac{\partial^2 \bar{u}_{i-2}}{\partial t^2} - \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, t) \frac{\partial^2 \bar{u}_{i-k}}{\partial x_i \partial x_j} \right] \quad (i = 1, \dots, N). \quad (7)$$

Здесь и далее для сокращения записи считаем, что функция с отрицательным индексом тождественно равна нулю. Функции $\bar{u}_i(x, t)$ ($i = 0, \dots, N$) определяются рекуррентно из формул (7) и не удовлетворяют ни одному из условий (2).

Обыкновенные пограничные функции $\Pi(x, \tau, \varepsilon) = \sum_{i=0}^N \varepsilon^i \Pi_i(x, \tau)$ и $Q(x, \eta, \varepsilon) = \varepsilon^{k-2} \sum_{i=0}^N \varepsilon^i Q_i(x, \eta)$ служат для того, чтобы в сумме с $\bar{u}(x, t, \varepsilon)$ удовлетворить условиям (2). Аналогичная асимптотика с использованием двух типов пограничных функций в окрестности $t = 0$ строилась в работе

[1]. Функции Π определяются с помощью уравнения

$$a(x, 0) \frac{\partial \Pi}{\partial \tau} + b(x, 0) \Pi = [a(x, 0) - a(x, \varepsilon \tau)] \frac{\partial \Pi}{\partial \tau} + [b(x, 0) - b(x, \varepsilon \tau)] \Pi - \varepsilon^{k-2} \frac{\partial^2 \Pi}{\partial \tau^2} + \varepsilon^k \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, \varepsilon \tau) \frac{\partial^2 \Pi}{\partial x_i \partial x_j}, \quad (8)$$

а функции Q — с помощью уравнения

$$\frac{1}{\varepsilon^{k-2}} \left(\frac{\partial^2 Q}{\partial \eta^2} + a(x, 0) \frac{\partial Q}{\partial \eta} \right) = \frac{1}{\varepsilon^{k-2}} [a(x, 0) - a(x, \varepsilon^{k-1} \eta)] \frac{\partial Q}{\partial \eta} + \varepsilon^k \sum_{i,j=1}^n a_{ij}(x, \varepsilon^{k-1} \eta) \frac{\partial^2 Q}{\partial x_i \partial x_j} - b(x, \varepsilon^{k-1} \eta). \quad (9)$$

Начальные условия для Π - и Q -функций получаются путем подстановки суммы $\bar{u} + \Pi + Q$ в условия (2).

Итак, для Π - и Q -функций получаем следующие задачи:

$$a(x, 0) \frac{\partial \Pi_i}{\partial \tau} + b(x, 0) \Pi_i = r_i(x, \tau); \quad (10)$$

$$\Pi_0(x, 0) = \varphi(x) - \bar{u}_0(x, 0), \quad \Pi_i(x, 0) = -\bar{u}_i(x, 0) - Q_{i-k+2}(x, 0) \quad (i = 1, \dots, N),$$

где $r_i(x, \tau)$ легко выписать в явном виде (они зависят от $\Pi_j(x, \tau)$ ($j < i$) и их производных, $r_0(x, \tau) \equiv 0$);

$$\frac{\partial^2 Q_i}{\partial \eta^2} + a(x, 0) \frac{\partial Q_i}{\partial \eta} = \xi_i(x, \eta),$$

$$\frac{\partial Q_0(x, 0)}{\partial \eta} = -\frac{\partial \Pi_0(x, 0)}{\partial \tau}, \quad \frac{\partial Q_1(x, 0)}{\partial \eta} = -\frac{\partial \Pi_1(x, 0)}{\partial \tau} - \frac{\partial \bar{u}_0(x, 0)}{\partial t} + \psi(x), \quad (11)$$

$$\frac{\partial Q_i(x, 0)}{\partial \eta} = -\frac{\partial \Pi_i(x, 0)}{\partial \tau} - \frac{\partial \bar{u}_{i-1}(x, 0)}{\partial t} \quad (i = 2, \dots, N), \quad Q_i(x, \eta) \rightarrow 0, \quad \eta \rightarrow \infty,$$

где $\xi_i(x, \eta)$ легко выписать в явном виде (они зависят от $Q_j(x, \eta)$ ($j < i$) и их производных, $\xi_0(x, \eta) \equiv 0$).

Легко видеть, что все $\Pi_i(x, \tau)$ и $Q_i(x, \eta)$ находятся из задач (10), (11) последовательно в таком порядке: $\Pi_0(x, \tau)$, $Q_0(x, \eta)$, $\Pi_1(x, \tau)$ и т. д. Нетрудно показать, что Π - и Q -функции имеют погранслоный характер.

Очевидно, $R_N(x, t, \varepsilon)$ определяется как решение задачи

$$L_\varepsilon R_N = q_k(x, t, \varepsilon); \quad (12)$$

$$R_N(x, 0, \varepsilon) = 0, \quad \frac{\partial R_N(x, 0, \varepsilon)}{\partial t} = -\varepsilon^N \frac{\partial \bar{u}_N(x, 0)}{\partial t} \quad \text{при } k = 2,$$

$$R_N(x, 0, \varepsilon) = -\varepsilon^{N+1} \left(\sum_{i=1}^{k-2} \varepsilon^i Q_{N-k+2+i}(x, \eta) \right), \quad (13)$$

$$\frac{\partial R_N(x, 0, \varepsilon)}{\partial t} = -\varepsilon^N \frac{\partial \bar{u}_N(x, 0)}{\partial t} \quad \text{при } k > 2,$$

где $q_k(x, t, \varepsilon)$ легко может быть выписана в явном виде и, что существенно, $q_k(x, t, \varepsilon) = O(\varepsilon^{N+1})$ в V_τ .

Пусть K_τ — любой пространственно-характеристический конус, который определяется как и в работе [7]. Методом интегралов энергии [5] при достаточно малых ε для $R_N(x, t, \varepsilon)$ получена оценка

$$\|R_N(x, t, \varepsilon)\|_{L_2(K_\tau)} = O(\varepsilon^{N+1/2}), \quad (14)$$

что и доказывает асимптотическую корректность разложений (3) и (6).

Полученный результат сформулируем в виде теоремы.

Теорема. Пусть выполняются условия 1), 2). Тогда решение задачи (1), (2) допускает асимптотическое разложение (3), когда $k = 2$, где $\bar{u}_i(x, t)$ определяются из формул (4), функции пограничного слоя $\Pi_i(x, \tau)$ являются решениями задач (5); если $k \geq 2$, решение задачи (1), (2) допускает асимптотическое разложение (6), где $\bar{u}_i(x, t)$ определяются из формул (7), функции пограничного слоя $\Pi_i(x, \tau)$ и $Q_i(x, \eta)$ являются решениями соответственно задач (10) и (11). Остаточный член $R_N(x, t, \varepsilon)$ при достаточно малых $\varepsilon > 0$ имеет оценку (14).

1. Бутузов В. Ф. Угловой погранслои в смешанных сингулярно возмущенных задачах для гиперболических уравнений.— Мат. сб., 1977, 104, № 3, с. 460—485.
2. Ван-Дайк М. Методы возмущений в механике жидкости.— М.: Мир, 1967.— 310 с.
3. Вишик М. И., Люстерник Л. А. Регулярное вырождение и пограничный слой для линейных дифференциальных уравнений с малым параметром.— Успехи мат. наук, 1957, 12, № 5, с. 3—122.
4. Коул Дж. Методы возмущений в прикладной математике.— М.: Мир, 1972.— 274 с.
5. Курант Р. Уравнения с частными производными.— М.: Мир, 1964.— 830 с.
6. Ладыженская О. А. Смешанная задача для гиперболического уравнения.— М.: Гостехтеориздат, 1953.— 279 с.
7. Ладыженская О. А. Кривые задачи математической физики.— М.: Наука, 1973.— 407 с.
8. Треногин В. А. Развитие и приложения асимптотического метода Люстерника—Вишика.— Успехи мат. наук, 1970, 25, № 4, с. 123—156.
9. Фридрихс К. Асимптотические явления в математической физике.— Пернол. сб. пер. «Математика», 1957, вып. 1, № 2, с. 79—94.
10. Цимбал В. М. Виродження гіперболічного рівняння другого порядку у звичайне.— Вісн. Льв. ун-ту. Сер. мех.-мат., 1977, вып. 12, с. 37—39.
11. Цимбал В. М. Задача Коші для гіперболічного рівняння з малим параметром.— В кн.: Питання якісної теорії диференціальних рівнянь та їх застосування. К.: Наук. думка, 1978, с. 63—64.

Львовский университет

Поступила в редколлегию
02.07.80

УДК 518:517.91/94

Я. Н. Пелех

ЯВНЫЙ А-УСТОЙЧИВЫЙ МЕТОД ЧЕТВЕРТОГО ПОРЯДКА ТОЧНОСТИ ЧИСЛЕННОГО ИНТЕГРИРОВАНИЯ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ

Многие задачи современной науки и техники приводят к необходимости решать жесткие системы дифференциальных уравнений. Задача Коши

$$y' = f(x, y), \quad y(a) = y_0, \quad x \in [a, b] \quad (1)$$

называется жесткой [5] в некотором интервале $I \subset [a, b]$, если для $x \in I$

$$\begin{aligned} & 1) \operatorname{Re}(\lambda_i) < 0, \quad i = 1, 2, \dots, s \\ & 2) S(x) = \max_{i=1, \dots, s} \operatorname{Re}(-\lambda_i) / \min_{i=1, \dots, s} \operatorname{Re}(-\lambda_i) \gg 1, \end{aligned} \quad (2)$$

где λ_i — собственные значения df/dy , в которые подставлено решение $y(x)$ в точке x .

Эффективное управление процессами и системами основано на использовании адекватных математических моделей объектов. Учет большого числа факторов при построении таких моделей неизбежно приводит к жестким дифференциальным системам. К решению таких задач приводят также проблемы построения математических моделей физико-химических, биологических и экономических процессов, задачи многомерной оптимизации, кинетики, электроники, процесса переноса и т. д.

Основной проблемой, которая возникает при попытке получить численное приближение к решению $y(x)$ жесткой задачи, является проблема численной устойчивости. Чтобы обеспечить абсолютную устойчивость численного