

## ПРО ОДНУ СИНГУЛЯРНУ ЗБУРЕНУ ЗАДАЧУ

В області  $D = \{(x, t) : 0 \leq x \leq l, 0 \leq t \leq T\}$  розглядається задача

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

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

$$u(x, 0) = 0, \quad (3)$$

де  $\varepsilon > 0$  - малий параметр.

Методом примежового шару [1] побудуємо асимптотику розв'язку задачі (1)-(3). Питання граничного переходу без побудови асимптотики для задачі без малого параметра в граничній умові розглядається в [2].

Нехай виконуються умови:

1. Функції  $\alpha(x, t)$ ,  $f(x, t)$ ,  $g(t)$  достатньо гладкі для проведення подальших викладок.

2.  $\alpha(x, t) > 0$ .

3. Виконуються умови узгодженості, які включають умови узгодженості для задачі (1)-(3)  $g(0) = 0$ , а також умови (14).

Зауважимо, що задача (1)-(3) має єдиний розв'язок [3].

Для побудови асимптотики задача цікава тим, що в асимптотиці разом з функціями звичайного примежового шару (ситуація найбільш вивчена) присутні і функції параболічного примежового шару, а також наявністю малого параметра у граничних умовах, що приводить до так званого

явища граничного стрибка.

Розв'язок задачі (1)-(3) шукаємо у вигляді

$$u(x, t, \varepsilon) = \sum_{i=0}^N \varepsilon^i v_i(x, t) + \sum_{i=0}^N \varepsilon^i p_i(x, \tau) + \sum_{i=0}^{N+2} \varepsilon^2 Q_i^1(\xi, t) + \varepsilon^2 \sum_{i=0}^N \varepsilon^i Q_i^2(\eta, t) + R_N(x, t, \varepsilon), \quad (4)$$

де  $\tau = t/\varepsilon^2$ ,  $\xi = x/\varepsilon$ ,  $\eta = (l-x)/\varepsilon$ ,  $v_i(x, t)$  ( $i=0, \dots, N$ ) - функції регулярної частини асимптотики;  $p_i(x, \tau)$  - функції параболічного примежового шару в околі  $t=0$ ;  $Q_i^1(\xi, t)$ ,  $Q_i^2(\eta, t)$  - функції звичайного примежового шару в околі відповідно  $x=0$  і  $x=l$ ;  $R_N(x, t, \varepsilon)$  - залишковий член.

Випишемо задачі, з яких визначаються функції, що входять до (4). Їх отримують стандартно.

Функції регулярної частини асимптотики одержують, як розв'язки двоточкових задач для звичайних диференціальних рівнянь ( $t$  входить як параметр)

$$-\frac{\partial^2 v_i}{\partial x^2} + \alpha(x, t)v_i = f_i(x, t) \quad (i=0, \dots, N), \quad (5)$$

$$v_i(0, t) = -Q_i^1(0, t), \quad v_i(l, t) = -Q_{i-2}^2(0, t) \quad (i=0, \dots, N), \quad (6)$$

де  $f_0(x, t) \equiv f(x, t)$ ,  $f_i(x, t) = -\left(\frac{\partial v_{i-2}}{\partial t} + \frac{\partial^4 v_{i-2}}{\partial x^4}\right)$  ( $i=1, \dots, N$ )

у (6) і надалі, функція з від'ємним індексом вважається тотожно рівною 0.

Функції примежового шару  $p_i(x, t)$  ( $i=0, \dots, N$ ) в околі  $t=0$  визначаються як розв'язки змішаних задач для параболічних рівнянь

$$\frac{\partial p_i}{\partial \tau} - \frac{\partial^2 p_i}{\partial x^2} + \alpha(x, 0)p_i = \varphi_i(x, \tau), \quad (7)$$

$$p_i(0, \tau) = 0, \quad p_i(l, \tau) = 0, \quad (8)$$

$$p_i(x, 0) = -v_i(x, 0), \quad (9)$$

де  $\varphi_0(x, \tau) \equiv 0$ ,  $\varphi_i(x, \tau)$  ( $i=1, \dots, n$ ) виражаються через  $p_j(x, \tau)$  ( $j=i$ ).

Функції звичайного примежового шару  $q_i^1(\xi, t)$  ( $i=0, \dots, n+2$ ) в околі  $x=0$  визначаються як розв'язки задач для звичайних диференціальних рівнянь

$$\frac{\partial^4 q_i^1}{\partial \xi^4} - \frac{\partial^2 q_i^1}{\partial \xi^2} = \psi_i(\xi, t), \quad (10)$$

$$\frac{\partial^2 q_0^1(0, t)}{\partial \xi^2} = g(t), \quad \frac{\partial^2 q_{i-2}^1(0, t)}{\partial \xi^2} = -\frac{\partial^2 v_{i-2}(0, t)}{\partial x^2} \quad (i=1, \dots, n-2), \quad (11)$$

$$q_i^1(\xi, t) \xrightarrow{\xi \rightarrow \infty} 0,$$

де  $\psi_0(\xi, t) \equiv 0$ ,  $\psi_i(\xi, t)$  ( $i=1, \dots, n-2$ ) втрапляється через  $q_j^1(\xi, t)$  ( $j=i$ ), а функції примежового шару  $q_i^2(\eta, t)$  в околі  $x=l$  визначаються як розв'язки аналогічних задач

$$\frac{\partial^4 q_i^2}{\partial \eta^4} - \frac{\partial^2 q_i^2}{\partial \eta^2} = \chi_i(\eta, t), \quad (12)$$

$$\frac{\partial^2 q_0^2(0, t)}{\partial \eta^2} = -\frac{\partial^2 v_i(l, t)}{\partial x^2}, \quad q_i^2(\eta, t) \xrightarrow{\eta \rightarrow \infty} 0, \quad (13)$$

де  $\chi_0(\eta, t) \equiv 0$ ,  $\chi_i(\eta, t)$  ( $i=1, \dots, n$ ) виражаються через  $q_j^2(\eta, t)$  ( $j=i$ ).

При одержанні попередніх задач суттєво використовується, що

$$q_i^1(\xi, 0) = q_i^2(\eta, 0) = \frac{\partial^2 p_i(0, \tau)}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 p_i(l, \tau)}{\partial x^2} = 0 \quad (i=1, \dots, n).$$

Ці умови для будь-якого  $n$  можна переписати в явному вигляді через вихідні дані задачі (1)-(3), вони громіздкі, тому

залишаємо їх у вигляді (14).

Як видно з попередніх формул, усі функції, що входять до (14), визначаються рекурентно у такій послідовності:  $q_0^1(\xi, \tau)$ ,  $v_0(x, \tau)$ ,  $p_0(x, \tau)$ ,  $q_0^2(\eta, \tau)$ ,  $q_1^1(\xi, \tau)$  і т.д.

Двоточкові задачі для звичайних диференціальних рівнянь (5),(6) мають і при тому єдині розв'язки [4].

Відповідні оцінки функцій  $p_i(x, \tau)$  ( $i=0, \dots, n$ ) впливають з [3]. Те, що функції  $q_i^1(\xi, \tau)$  ( $i=0, \dots, n+2$ ),  $q_i^2(\eta, \tau)$  ( $i=0, \dots, n$ ) є функції прилежового шару в околі границь відповідно  $x=0$  і  $x=i$  доводять стандартно [1].

Зауважимо, що виродженою задачею для (1)-(3) була задача знаходження виродженого рівняння (5) з умовами

$$v_0(0, \tau) = -g(\tau) \quad \text{і} \quad v_0(l, \tau) = 0,$$

а не з нульовими граничними умовами, як можна було б сподіватися з умов (2), а  $-g(\tau)$  це і є так званий граничний стрибок.

Для залишкового члена  $R_N(x, \tau, \varepsilon)$  методом інтегралів енергій одержана оцінка

$$\|R_N(x, \tau, \varepsilon)\|_{L_2(D)} \leq c \varepsilon^{N+1}, \quad (15)$$

де константа  $c$  не залежить від  $\varepsilon$ .

Результат роботи сформулюємо у вигляді теореми.

**Теорема.** Якщо умови 1)-3) виконуються, тоді розв'язок задачі (1)-(3) допускає асимптотичне представлення (4), де функції визначаються рекурентно у такій послідовності:  $q_0^1(\xi, \tau)$ ,  $v_0(x, \tau)$ ,  $p_0(x, \tau)$ ,  $q_0^2(\eta, \tau)$ ,  $q_1^1(\xi, \tau)$  і т.д.; функції регулярної частини асимптотики визначаються з двоточкових задач для звичайних диференціальних рівнянь (5),(6);

функції прилежового шару  $p_i(x, t)$  ( $i=0, \dots, n$ ) в околі  $t=0$  - як розв'язки змішаних задач для параболічних рівнянь (7)-(9); функції звичайних прилежових шарів  $q_i^1(x, t)$  в околі  $x=0$  і  $q_i^2(x, t)$  в околі  $x=l$  - задачами (10), (11) і (12), (13) відповідно; залишковий член  $R_N(x, t, \varepsilon)$  має оцінку (15).

Зуваження. Результат роботи аносований у [5].

#### Список літератури

1. Вишик М.И., Люстерник Л.А. Регулярное вырождение пограничный слой для линейных дифференциальных уравнений с малым параметром // Успехи мат. наук. - 1957. - Т. 12, № 5. - С. 3-122.
2. Lions J.L. Perturbations Singulieres dans les Problemes aux Limites et en Contrôle Optimal, B: Springer-Verlag, 1973. - 645 p.
3. Фридман А. Уравнения с частными производными параболического типа. - М.: Мир, 1968. - 427 с.
4. Хартман Ф. Обыкновенные дифференциальные уравнения. - М.: Мир, 1970. - 720 с.
5. Цымбал В.Н. Задачи для сингулярно возмущенных уравнений математической физики с малым параметром в граничных условиях // Тез. докл. Сов.-чехословацкого совещания. - Донецк, 1986. - С. 139.