

І.М.Дудзяний, В.М.Цимбал

АСИМПТОТИЧНИЙ РОЗВ'ЯЗОК ЗМІШАНОЇ ЗАДАЧІ
ДЛЯ ДЕЯКОГО РІВНЯННЯ ТРЕТЬОГО ПОРЯДКУ

Багато задач прикладних дисциплін вимагає розв'язувати рівняння у частинних похідних з малим параметром при старших похідних або, як кажуть, сингулярно збуреним рівнянням [1, 4, 5, 7, 8]. Розроблені асимптотичні методи, одним з яких є метод примежового шару [2, 3].

Методом примежового шару в області $D = \{(x, t): 0 \leq x \leq \ell, 0 \leq t \leq T\}$ розв'язуємо таку задачу:

$$L_\varepsilon u = \varepsilon^3 \left(\frac{\partial u}{\partial t} - \frac{\partial^3 u}{\partial x^3} - a(x, t) \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + b(x, t) \frac{\partial u}{\partial x} \right) + c(x, t) u = f(x, t) / \varepsilon$$

$$u(0, t) = 0, \frac{\partial u(0, t)}{\partial x} = 0, u(\ell, t) = 0, u'(x, 0) = 0, \quad /2/$$

де $\varepsilon > 0$ – малий параметр.

Умови однозначної розв'язності задачі /1/, /2/ встановлені у праці [9], там же вказуються задачі такого типу з конкретним фізичним змістом.

Надалі вважатимемо, що виконуються умови:

- 1/ $a(x, t) \geq 0$, $c(x, t) > 0$ в області D ;
- 2/ функції $a(x, t)$, $b(x, t)$, $c(x, t)$ достатньо гладкі в області D , для проведення подальших викладок;
- 3/ $\frac{\partial^{N+1} f(0, 0)}{\partial t^N \partial x^N} = \frac{\partial^{N+1} f(\ell, 0)}{\partial t^N \partial x^N} = 0$, де N – точність побудованої нижче асимптотики.

Асимптотичний розклад розв'язку задачі /1/, /2/ будемо у вигляді:

$$u(x, t, \varepsilon) = \sum_{i=0}^N \varepsilon^i \bar{u}_i(x, t) + \sum_{i=0}^N \varepsilon^i \Pi_i(x, t) + \sum_{i=0}^N \varepsilon^i Q_i(\xi, t) + \sum_{i=0}^N \varepsilon^i \rho_i(\eta, t) + \varepsilon^{N+1} R_N(x, t, \varepsilon),$$

/3/

де $\tau = t/\varepsilon$, $\xi = x/\varepsilon$, $\eta = l - x/\varepsilon$. Усі функції, що входять у /3/, визначені нижче.

Рівняння для знаходження регулярної частини асимптотики $\sum_{i=0}^{\infty} \varepsilon^i \bar{u}_i(x, t)$ одержуємо застосуванням стандартної процедури методу збурень

$$c(x, t) \bar{u}_i = f_i(x, t) \quad (i = 0, \dots, N),$$

де $f_0(x, t) = f(x, t)$, $f_i(x, t) = -\left(\frac{\partial \bar{u}_{i-1}}{\partial t} - \frac{\partial^2 \bar{u}_{i-1}}{\partial x^2} - a(x, t) \frac{\partial \bar{u}_{i-1}}{\partial x} + b(x, t) \frac{\partial \bar{u}_{i-1}}{\partial x}\right)$ ($i = 1, \dots, N$). Тут і надалі функція з від'ємним індексом вважається тотожно рівній нулю. Функції $\bar{u}_i(x, t)$ є розв'язками скінченних рівнянь /4/ і, взагалі кажучи, не задовольняють початковим і граничним умовам /2/. Цій меті слугать P -, Q -, і R -функції розкладу /3/.

Опишемо, як дістаємо рівняння для визначення $P_i(x, \tau)$ у операторі L_ε проведемо регуляризуюче перетворення $\tau = t/\varepsilon^3$ і розкладемо усі коефіцієнти у скінченні стрічки Тейлора в околі $t = 0$. Одержаний таким чином оператор позначимо через M_ε . Зрівнюючи в $M_\varepsilon \left(\sum_{i=0}^{\infty} \varepsilon^i P_i(x, \tau)\right) = 0$ коефіцієнти при однакових степенях ε , маємо рівняння для визначення $P_i(x, \tau)$ ($i = 0, \dots, N$)

$$\frac{\partial P_i}{\partial \tau} + c(x, 0) P_i = \varphi_i(x, \tau), \quad /5/$$

де $\varphi_0(x, \tau) = 0$, $\varphi_i(x, \tau)$ ($i = 1, \dots, N$) легко можна явно описати і лінійно виразити через $P_j(x, \tau)$ ($j < i$) та їхні похідні.

Рівняння для визначення $Q_i(\xi, t)$ ($i = 0, \dots, N$), що покликані ліквідувати нев'язку у виконанні граничних умов в околі границі $x = 0$, одержуємо процедурою, аналогічною наведеній вище для визначення $P_i(x, \tau)$ (регуляризуюче перетворення $\xi = x/\varepsilon$). У результаті отримуємо

$$\frac{\partial Q_i}{\partial \xi} - c(0, t) Q_i = \psi_i(\xi, t), \quad /6/$$

де $\psi_0(\xi, t) \equiv 0$, $\psi_i(\xi, t)$ ($i = 1, \dots, N$) легко можна описати у явному вигляді і лінійно виразити через $Q_j(\xi, t)$ ($j < i$) та їхні похідні.

Аналогічно функції примежового шару в околі границі $x = \ell$ $P_i(\eta, t)$ ($i = 0, \dots, N$) визначають з рівнянь

$$\frac{\partial^3 P_i}{\partial \eta^3} + c(\ell, t) P_i = X_i(\eta, t), \quad /7/$$

де $X_0(\eta, t) \equiv 0$, $X_i(\eta, t)$ ($i = 1, \dots, N$) легко можна виписати в явному вигляді і лінійно виразити через $P_j(\eta, t)$ ($j < i$) та їхні похідні.

Умови, при яких слід розв'язувати рівняння /5/, /6/, /7/, знаходимо за допомогою стандартної процедури з використанням /3/ і умов /2/, а також міркувань про те, що ці функції повинні бути функціями типу примежового шару [6].

У результаті одержимо

$$P_i(x, 0) = -\bar{u}_i(x, 0) \quad (i = 0, \dots, N), \quad /8/$$

$$Q_i(0, t) = -\bar{u}_i(0, t), \frac{\partial Q_i(0, t)}{\partial \xi} = -\frac{\partial \bar{u}_{i-1}(0, t)}{\partial x}, Q_i(\xi, t) \rightarrow 0 \quad (i = 0, \dots, N) \quad \xi \rightarrow \infty \quad /9/$$

$$P_i(0, t) = -\bar{u}_i(\ell, t), P_i(\eta, t) \rightarrow 0 \quad (i = 0, \dots, N) \quad \eta \rightarrow \infty \quad /10/$$

Отже, функції $P_i(x, \tau)$, $Q_i(\xi, t)$, $P_i(\eta, t)$ - це розв'язки відповідно задач /5/, /8/; /6/; /9/; /7/, /10/, що є задачами для звичайних диференціальних рівнянь з постійними коефіцієнтами. Легко бачити, що усі функції, які входять в /3/, можна визначити рекурентно у такій послідовності: $\bar{u}_0(x, t)$, $P_0(x, \tau)$, $Q_0(\xi, t)$, $P_0(\eta, t)$ і т.д. Більш того, функції $P_i(x, \tau)$, $Q_i(\xi, t)$, $P_i(\eta, t)$ є функціями звичайного примежового шару в околі відповідно $t = 0$, $x = 0$, $x = \ell$ / доведення аналогічне [3] /.

Методом інтегралів енергії [9] одержана оцінка

$$\| R_N(x, t, \varepsilon) \|_{L_2(D)} \leq C,$$

де константа C не залежить від ε . Що і доводить асимптотичну коректність розкладу /3/.

Результат роботи сформулюємо у вигляді теореми.

Т е о р е м а . При виконанні умов I/-3/ розв'язок задачі /1/, /2/ допускає асимптотичний розклад /3/, де $\bar{U}_i(x, t)$ визначаються рекурентно зі скінченних рівнянь /4/; функції звичайних примежових шарів $P_i(x, \tau)$, $Q_i(\xi, t)$, $R_i(\eta, t)$ рекурентно визначаються як розв'язки відповідно задач /5/, /8/; /6/, /9/; /7/, /10/.

Список літератури: 1. В а н - Д а й к М. Методи возмущений в механике жидкости. - М.: Мир, 1967. 2. В а с и л ь е в а А.Б., Б у т у з о в В.Ф. Асимптотические разложения решений сингулярно возмущенных уравнений. - М.: Наука, 1973. 3. В и ш и к М.И., Л ю с т е р н и к Л.А. Регулярное вырождение и пограничный слой для линейных дифференциальных уравнений с малым параметром. - Успехи матем. наук, 1957, № 5. 4. З и н о И.Е., Т р о п п Э.А. Асимптотические методы в задачах теории теплопроводности и термоупругости. Изд-во Ленинград. ун-та, 1978. 5. К о у л Дж. Методы возмущений в прикладной математике. - М.: Мир, 1972. 6. К у р а н т Р. Уравнения с частными производными. - М.: Мир, 1964. 7. Н а й ф е А. Методы возмущений. - М.: Мир, 1976. 8. Т р е н о г и н В.А. Развитие и приложения асимптотического метода Люстерника-Вишика. - Успехи мат. наук, 1970, № 4. 9. Kattabriga L. Un problema al contorno per una equazione parabolica di ordine dispari. - Ann. Scuola norm. super. Pisa. Sci. fis. e mat., 1959, N2.

Стаття надійшла в редакцію 02.12.80