

Деякі результати обчислень вихідної задачі наводимо в таблиці для області, що зображена на рисунку.

Список літератури: 1. К а н т о р о в и ч Л.В., К р ы л о в В.И. Приближенные методы высшего анализа. — М.; Л.: Физматгиз, 1962.
2. К о в а л е н к о А.Д. Термоупругость. — К.: Вища школа, 1975.
3. К о с т е н к о В.Г., К о р к у н а М.Д. Фундаментальна матриця розв'язків однієї лінійної еліптичної системи рівнянь в частинних похідних. — Вісн. Львів ун-ту, сер. мех.-мат., 1982, вип. 20.
4. К о с т е н к о В.Г., К о р к у н а М.Д. Зведення однієї крайової задачі до системи регулярних інтегральних рівнянь. — Вісн. Львів. ун-ту, сер. мех.-мат., 1982, вип. 20.
5. Л о п а т и н с к и й Я.Б. Фундаментальная система решений эллиптической системы линейных дифференциальных уравнений. — Укр. мат. журн., 1951, т. 3, № 1.
6. Л о п а т и н с к и й Я.Б. Об одном способе приведения граничных задач для системы дифференциальных уравнений эллиптического типа к регулярным интегральным уравнениям. Укр. мат. журн., 1953, т. 5, № 2.

Стаття надійшла до редколегії 16.03.82

УДК 517.946

В.М.Цимбал

ЗМІШАНА СИНГУЛЯРНО ЗБУРЕНА ЗАДАЧА

ДЛЯ ИНТЕГРОДИФФЕРЕНЦИАЛЬНОГО ГИПЕРБОЛИЧЕСКОГО РВНЕНИЯ

Інтегродиференціальні гіперболічні рівняння використовуються у багатьох прикладних галузях науки [9, 10]. Якщо у вивченні сингулярно збурених гіперболічних рівнянь в останній час досягнуто певного прогресу [2, 11], то сингулярно збурені інтегродиференціальні гіперболічні рівняння практично не досліджувалися.

Вивчимо змішану задачу для сингулярно збуреного гіперболічного інтегродиференціального рівняння другого порядку.

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

$$L_{\varepsilon} u \equiv \varepsilon \left(\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - a(x, t) \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) + \frac{\partial u}{\partial t} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + c(x, t) \frac{\partial u}{\partial x} + d(x, t) u + \int_0^t K(x, s) u(x, s) ds = f(x, t), \quad /1/$$

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

де $\varepsilon > 0$ — малий параметр.

Вважаємо, що виконані наступні умови:

1/ функції, що входять в /1/, достатньо гладкі в D ;

2/ $a(x, t) > 0$ в D ;

3/ $\frac{\partial^{i+j} f(0, 0)}{\partial t^i \partial x^j} = \frac{\partial^{i+j} f(l, 0)}{\partial t^i \partial x^j} = 0$ ($i+j = 0, \dots, 2N$; $i = 0, \dots, N-1$),

де N — деяке натуральне число /точність побудованого нижче асимптотичного розкладу/.

Очевидно, беручи до уваги припущення 2/, вихідне рівняння /1/ гіперболічне, а вироджене рівняння /1/, якщо в ньому формально прийняти $\varepsilon = 0$, параболічне [8]. При кожному фіксованому $\varepsilon > 0$ задача /1/, /2/ однозначно розв'язна. Справді, це безпосередньо випливає з того, що задачу /1/, /2/ можна звести до змішаної задачі для інтегродиференціальної гіперболічної системи першого порядку [7], а далі застосувати метод характеристик [1].

Асимптотичний розклад розв'язку задачі /1/, /2/ будемо методом прилежового шару [3-5] у вигляді

$$u(x, t, \varepsilon) = \sum_{i=0}^N \varepsilon^i \bar{u}_i(x, t) + \varepsilon \sum_{i=0}^N \varepsilon^i \Pi_i(x, \tau) + \varepsilon^{N+1} R_N(x, t, \varepsilon), \quad /3/$$

де $\tau = t/\varepsilon$, а всі функції з /3/ визначені нижче. Підставимо $\sum_{i=0}^N \varepsilon^i \bar{u}_i(x, t) + \varepsilon \sum_{i=0}^N \varepsilon^i \Pi_i(x, \tau)$ у /1/. При цьому перетворимо вирази виду $\int_0^t K(x, s) \Pi_i(x, \phi) d\phi$ ($\phi = \frac{s}{\varepsilon}$) аналогічно тому, як це зроблено у працях [3, 5] при дослідженні звичайних інтегродиференціальних систем з оператором типу Вольтерра, наступним чином:

$$\int_0^t K(x, s) \Pi_i(x, \phi) d\phi = \varepsilon \int_0^{\tau} K(x, \varepsilon \phi) \Pi_i(x, \phi) d\phi - \varepsilon \int_{\tau}^{\frac{t}{\varepsilon}} K(x, \varepsilon \phi) \Pi_i(x, \phi) d\phi,$$

а далі розвиваємо $K(x, \varepsilon \vartheta)$ за степенями ε . Невласні інтеграли, що з'являються при цьому, збіжні з огляду на те, що $\Pi_i(x, \vartheta)$ — функції типу примежового шару [4] /це покажемо нижче/. Зрівнюючи тепер коефіцієнти при однакових степенях ε окремо, які залежать від t , окремо, що залежать від τ , одержуємо рівняння для визначення $\bar{U}_i(x, t)$, $\Pi_i(x, \tau)$ ($i = 0, \dots, N$).

Запишемо

$$\frac{\partial \bar{U}_i}{\partial t} - \frac{\partial^2 \bar{U}_i}{\partial x^2} + C(x, t) \frac{\partial \bar{U}_i}{\partial x} + d(x, t) \bar{U}_i + \int_0^t K(x, s) \bar{U}_i(x, s) ds = f_i(x, t), \quad /4/$$

де $f_0(x, t) = f(x, t)$; $f_1(x, t) = -(\frac{\partial^2 \bar{U}_0}{\partial t^2} - a(x, t) \frac{\partial^2 \bar{U}_0}{\partial x^2})$; $f_i(x, t)$ ($i > 1$)

явно виражаються через $\bar{U}_j(x, t)$ / $j = 0, \dots, i-1$ / та їх похідні, а також вирази виду $\int_0^\infty \vartheta^k \Pi_j(x, \vartheta) d\vartheta$ ($j = 0, \dots, i-2$), $k \geq 0$ цілі.

Далі

$$\frac{\partial^2 \Pi_i}{\partial \tau^2} + \frac{\partial \Pi_i}{\partial \tau} = \psi_i(x, \tau), \quad /5/$$

де $\psi_0(x, \tau) \equiv 0$, $\psi_i(x, \tau)$ явно виражаються через $\Pi_j(x, \tau)$ ($j = 0, \dots, i-1$) та їх похідні, а також вирази виду $\int_0^\infty \vartheta^k \Pi_j(x, \vartheta) d\vartheta$ ($j = 0, \dots, i-2$), $k \geq 0$ цілі.

Використовуючи /2/, дістаємо умови, при яких слід розв'язувати /4/, /5/

$$\bar{U}_i(x, 0) = -\Pi_{i-1}(x, 0), \quad \bar{U}_i(0, t) = 0, \quad \bar{U}_i(l, t) = 0 \quad (i = 0, \dots, N), \quad /6/$$

де $\Pi_i(x, 0) \equiv 0$;

$$\frac{\partial \Pi_i(x, 0)}{\partial \tau} = -\frac{\partial \bar{U}_i(x, 0)}{\partial t}, \quad \Pi_i(x, \tau) \rightarrow 0 \quad \text{при } \tau \rightarrow \infty \quad (i = 0, \dots, N). \quad /7/$$

При цьому останні умови в /7/ необхідні для того, щоб функції $\Pi_i(x, \tau)$ ($i = 0, \dots, N$) були функціями типу примежового шару. Більш того у /6/ враховано, що $\Pi_i(0, \tau) = \Pi_i(l, \tau) = 0$ ($i = 0, \dots, N$). Це достатньо елементарно безпосередньо перевіряється з врахуванням припущення 3).

Отже, $\bar{U}_i(x, t) (i=0, \dots, N)$ визначаються як розв'язки змішаних задач для інтегродиференціальних параболічних рівнянь /4/, /6/. Функції $\Pi_i(x, \tau) (i=0, \dots, N)$ є розв'язками задач /5/, /7/ для звичайних диференціальних рівнянь зі сталими коефіцієнтами. Легко перевірити, що $\Pi_0(x, \tau) = \frac{\partial \bar{U}_0(x, 0)}{\partial t} e^{-\tau}$, тобто $\Pi_0(x, \tau)$ – функція типу примежового шару. Аналогічно [4] методом математичної індукції з врахуванням структури $\Psi_i(x, \tau)$ легко показати, що і всі $\Pi_i(x, \tau) (i=0, \dots, N)$ – це функції типу примежового шару. Задачі /4/, /6/ однозначно розв'язні [6]. Усі функції $\bar{U}_i(x, t) (i=0, \dots, N)$, $\Pi_i(x, \tau) (i=0, \dots, N)$ можна знайти, якщо їх визначати у послідовності $\bar{U}_0(x, t)$, $\Pi_0(x, \tau)$, $\bar{U}_1(x, t)$ і т.д.

Використовуючи зображення /3/, рівняння /I/, початкові та граничні умови /2/, а також співвідношення /4/ – /7/, стандартним методом [4] одержимо задачу для визначення $R_N(x, t, \varepsilon)$

$$L_\varepsilon R_N = F(x, t, \varepsilon), R_N(t, \varepsilon) = \frac{\partial R_N(x, 0, \varepsilon)}{\partial t} = 0, R_N(x, 0, \varepsilon) = -\Pi_N(x, 0), \quad /8/$$

де $F(x, t, \varepsilon)$ – відома функція і, що суттєво, обмежена в D .

Методом інтегралів енергії [7] одержана оцінка

$$\| R_N(x, t, \varepsilon) \|_{L_2(D)} \leq C, \quad /9/$$

де стала C не залежить від ε . Оцінка /9/ доводить асимптотичну коректність розвинення /3/.

Результат роботи сформулюємо у вигляді теореми.

Т е о р е м а . При виконанні умов I/ – 3/ розв'язок задачі /I/, /2/ допускає асимптотичне представлення /3/, де функції $\bar{U}_i(x, t) (i=0, \dots, N)$ – розв'язки задач /4/, /6/; функції типу примежового шару $\Pi_i(x, \tau) (i=0, \dots, N)$ – розв'язки задач /5/, /7/.

З а у в а ж е н н я . Аналогічна задача для рівняння без вольтеррового доданку у багатовимірному випадку розглянута у праці [12].

Список літератури: 1. А б о л и н я В.Э., М ы ш к и о А.Д. О смешанной задаче для линейной гиперболической системы на плоскости. — Уч. зап. Латв. ун-та, 1958, т.20, вып.3. 2. Б у т у з о в В.Ф. Угловой погранслои в смешанных сингулярно возмущенных задачах для гиперболических уравнений. — Мат. сб., 1977, т.104, № 3. 3. В а с и л ь е в а А.Б., Б у т у з о в В.Ф. Асимптотические разложения решения сингулярно возмущенных уравнений. — М.: Наука, 1973. 4. 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. — Усп. мат. наук, 1957, т.12, № 5. 5. И м а н е л и е в М. Асимптотические методы в теории сингулярно возмущенных интегродифференциальных систем. — Фрунзе: Илим, 1972. 6. К р и в о ш е и н Л.Е. Решение некоторых задач для интегродифференциальных уравнений. — В кн.: Исследования по интегродифференциальным уравнениям в Киргизии, 1965, вып.3. 7. К у р а н т Р. Уравнения с частными производными. — М.: Мир, 1964. 8. П е т р о в с к и й И.Г. Лекции об уравнениях с частными производными. — М.: Физматгиз, 1961. 9. Р о з о в с к и й М.И. Об интегродифференциальных телеграфных уравнениях. — ДАН СССР, 1948, т.59, № 3. 10. Р о з о в с к и й М.И. Применение и.-д.у. к изучению деформирования реальных материалов. — Изв. АН СССР, сер. техн. 1948, № 5. 11. Т р е н о г и н В.А. Развитие и приложение асимптотического метода Люстерника — Ишика. — Усп. мат. наук, 1970, т.25, № 4. 12. Ц и м б а л В.М. Асимптотичний розв'язок змішаної задачі для гіперболічного рівняння в параметром. — Вісн. Львів. ун-ту, сер. мех.-мат. 1981, вип. 18.

Стаття надійшла до редколегії 20.10.81

УДК 517.946

В.М.Цимбал

ОЦІНКИ РОЗВ'ЯЗКУ ЗАДАЧІ КОШІ

ДЛЯ СИНГУЛЯРНО ЗБУРЕНОГО ГІПЕРБОЛІЧНОГО РІВНЯННЯ

При дослідженні сингулярно збурених задач звичайно розрізняють два етапи: побудову формального асимптотичного розв'язку за допомогою якого-небудь асимптотичного методу та доведення коректності одержаної асимптотики чи асимптотичної збіжності одержаного ряду.