

УДК 519.6

В.М.Зубов, Г.А.Шинкаренко

РОЗВ'ЯЗУВАНІСТЬ ТА АПРОКСИМАЦІЯ
ВАРІАЦІЙНИХ ЗАДАЧ ПЕРЕНОСУ ТА ДИФУЗІЇ
ДОМІШКОК У НЕСТИСЛИВІЙ АТМОСФЕРІ

З позицій енергетичного підходу постійно досліджуються питання коректності стаціонарної задачі про розповсюдження пасивних забруднюючих домішок у нестисливій атмосфері, побудови та збіжності відповідних апроксимацій Гальоркіна. Для типових просторів методу скінчених елементів отримані апріорні оцінки швидкості збіжності наближені розв'язків досліджуваних варіаційних задач.

I. Постановка краєвої задачі

Розглянемо обмежену зв'язну область Ω точок $x = (x_1, \dots, x_n)$ евклідового простору R^n з неперервною за Ліпшицем межею Γ та позначимо через $\nu = (\nu_1, \dots, \nu_n)$ одиничний вектор зовнішньої нормалі до Γ .

Нехай область Ω є частиною тонкого шару атмосфери, що знаходиться у безпосередньому контакті з поверхнею землі. В області Ω відомі вектор $u = (u_1(x), \dots, u_n(x))$ швидкості вітру та функція $f = f(x)$ інтенсивності джерел досліджуваних домішок. При цьому припускаємо, що наявні включення

$$\begin{cases} u \in U = \left\{ v = (v_1, \dots, v_n) \in H(\operatorname{div}; \Omega) \mid \operatorname{div} v = 0 \text{ в } \Omega \right\} \\ f \in H = L^2(\Omega). \end{cases} \quad /1/$$

Використані тут і далі функціональні простори ми запозичили у Дюбо, Ліонса [2] та Съярда [8].

З урахуванням допущень розподіл концентрації домішки, яку позначимо через $\Psi = \Psi(x)$, описується рівнянням

$$-\frac{\partial}{\partial x_i} \left\{ \mu_{ij} \frac{\partial \Psi}{\partial x_j} - \Psi u_i \right\} + \sigma \Psi = f \quad \text{в } \Omega \quad /2/$$

та краєвими умовами.

$$\Psi = 0 \text{ на } \Gamma_y, \quad \Gamma_y = \left\{ x \in \Gamma \mid u_2 \nu_2 < 0 \right\}, \quad \operatorname{mes}(\Gamma_y) > 0; \quad /3/$$

© Зубов В.М., Шинкаренко Г.А., 1992

$$-\mu_i \frac{\partial \psi}{\partial x_j} v_i = q \quad \text{на } \Gamma_q, \quad \Gamma_q = \Gamma \setminus \Gamma_\psi.$$

14/

Тут $\{\mu_i\}_{i=1}^n$ - коефіцієнти турбулентної дифузії, що задовільняють звичайні властивості симетрії та еліптичності

$$\mu_{ij} = \mu_{ji}$$

$$\{\mu_{ij}\}_{i,j} \geq \mu_0 \delta_{ij}, \quad \mu_0 = \text{const} > 0 \quad \forall j_i \in \mathbb{R},$$

15/

$G \geq 0$ - коефіцієнт поглиняння домішки, $q = q_\psi(x)$ - відома функція, що описує потік домішки через поверхню Γ_q . У співвідношеннях /2/, /4/, /5/ за індексами, що повторюються, передбачається підсумування від 1 до n.

Детальніше формульовання задач про міграцію домішок в атмосфері та доведення єдності їх розв'язків пророблено в праці /3/.

Вважатимемо, що наявні включення

$$G \in L^\infty(\Omega), \quad q \in L^2(\Gamma_q).$$

$$\{\mu_{ij}\} \subset L^\infty(\Omega).$$

16/

2. Варіаційна задача та її розв'язуваність

Введемо простір допустимих функцій

$$\Phi = \left\{ \psi \in H^1(\Omega) \mid \psi = 0, \text{ на } \Gamma_\psi \right\}$$

та спряженний до нього простір Φ' , норму в якому будемо позначати символом $\|\cdot\|_\Phi$.

Розглянемо наступну варіаційну задачу:

Задано $u \in U$, $f \in H$, $q \in L^2(\Gamma_q)$.

Знайти функцію $\psi \in \Phi$ таку, що

$$a(\psi, \varphi) + b(\psi, \varphi) = \langle f, \varphi \rangle \quad \forall \varphi \in \Phi.$$

17/

Тут

$$a(\psi, \varphi) = \int_{\Omega} \left\{ \mu_{ij} \frac{\partial \psi}{\partial x_i} \frac{\partial \varphi}{\partial x_j} + G \psi \varphi \right\} dx +$$

$$+ \frac{1}{2} \int_{\Gamma_q} \psi \varphi u_i v_i d\gamma$$

$$b(\psi, \varphi) = \frac{1}{2} \int_{\Omega} \left\{ \psi \frac{\partial}{\partial x_i} (\varphi u_i) - \varphi \frac{\partial}{\partial x_i} (\psi u_i) \right\} dx$$

$$\langle f, \varphi \rangle = \int_{\Omega} f \varphi dx - \int_{\Gamma_q} q \varphi d\gamma \quad \forall \psi, \varphi \in \Phi.$$

18/

Неважко перевірити, що розв'язок задач /2/-/4/ /якщо він існує/ одночасно є розв'язком варіаційної задачі /7/. Більше того, наявна.

Теорема /про коректність варіаційної задачі/

Нехай дані задачі /2/-/4/ характеризуються властивостями /I/, /5/ та /6/. Тоді варіаційна задача /7/ допускає єдиний розв'язок у просторі Φ , і при цьому

$$\|\psi\|_{1,\Omega} \leq \alpha_0 \|\ell\|, \quad \alpha = \text{const} > 0 \quad /9/$$

Доведення. З із зазначенням теореми I.2.1 /Съярле /8// легко довести існування додатної константи α_0 такої, що

$$\alpha_0 \|\varphi\|_{1,\Omega}^2 \leq a(\varphi, \varphi) \quad \forall \varphi \in \Phi. \quad /10/$$

Тому симетрична неперервна білінійна форма $A(\cdot, \cdot): \Phi \times \Phi \rightarrow \mathbb{R}$ визначає скалярний добуток на Φ і норму

$$\|\varphi\|_\Phi = \alpha_0^{\frac{1}{2}} (\varphi, \varphi)^{\frac{1}{2}} \quad \forall \varphi \in \Phi, \quad /11/$$

еквівалентну нормі $\|\cdot\|_{1,\Omega}$. Далі, завдяки властивості кососиметричності неперервної білінійної форми $b(\cdot, \cdot): \Phi \times \Phi \rightarrow \mathbb{R}$ що виражається рівністю

$$b(\varphi, \psi) = -b(\psi, \varphi) \quad \forall \varphi, \psi \in \Phi, \quad /12/$$

білінійна форма

$$A(\varphi, \psi) = a(\varphi, \psi) + b(\varphi, \psi) \quad \forall \varphi, \psi \in \Phi \quad /13/$$

є неперервною та Φ -еліптичною.

Більше того, з означенням /8/, включенням /I/ та /6/ випливає неперервність лінійного функціонала ℓ на Φ , тобто

$$\ell \in \Phi^*. \quad /14/$$

Таким чином, існування единого розв'язку ψ у просторі Φ є безпосереднім наслідком властивостей /13/, /14/ та леми Лакса-Мільграама /8/. Остаточно з оцінок

$$\alpha_0 \|\psi\|_{1,\Omega}^2 \leq A(\psi, \psi) = \langle \ell, \psi \rangle \leq \|\ell\|_\infty \|\psi\|_{1,\Omega}$$

випливає /9/.

3. Дискретизація Гальоркіна

Для розв'язування задачі /7/ скористаємося методом Гальоркіна /5/. З цією метою виберемо послідовність скінченновимірних

підпросторів $\{\Phi_h\}_h$ в Φ таку, що

$$\dim \Phi_h = N(h) = N \rightarrow \infty \quad \text{при } h \rightarrow 0, \quad /15/$$

$$\bigcup_{h>0} \Phi_h \quad \text{щільно вкладено в } \Phi.$$

Для кожного фіксованого значення параметра дискретизації $h > 0$ визначимо апроксимацію Гальоркіна $\Psi_h \in \Phi_h$ для розв'язку ψ задачі /7/ як розв'язок наступної задачі:

Задано $u \in U$, $l \in \Phi$.

знайти $\Psi_h \in \Phi_h$ таку, що

$$A(\Psi_h, \varphi) = \langle l, \varphi \rangle \quad \forall \varphi \in \Phi_h.$$

Якщо виконується умова теореми, тоді існує єдиний розв'язок задачі /16/, причому

$$\|\Psi_h\|_{\Omega} \leq C_0 \|l\|_* \quad \forall h > 0. \quad /17/$$

Більше того, якщо зафіксувати деякий базис $\{\varphi_j\}_{j=1}^N$ простору Φ_h , тоді структура апроксимації Гальоркіна однозначно визначається розкладом

$$\Psi_h(x) = \sum_{j=1}^N P_j \varphi_j(x) \quad /18/$$

з невідомими поки що коефіцієнтами $\{P_j\}_{j=1}^N$. Для визначення останніх підставимо /18/ у рівняння задачі /16/ і послідовно візьмемо $\varphi = \varphi_i$, $i = 1, \dots, N$. У результаті прийдемо до системи лінійних алгебраїчних рівнянь

$$\sum_{j=1}^N A(\varphi_j, \varphi_i) P_j = \langle l, \varphi_i \rangle \quad i = 1, \dots, N \quad /19/$$

відносно невідомих $\{P_j\}_{j=1}^N$. Зауважимо, що внаслідок властивості /13/

$$\text{матриця } A = \{A_{ij}\}_{i,j=1}^N = \{A(\varphi_i, \varphi_j)\}_{i,j=1}^N$$

додатно визначена для кожного $h > 0$, тому система /19/ однозначно визначає коефіцієнти розкладу /18/ апроксимації Гальоркіна $\Psi_h \in \Phi_h$ на кожного $h > 0$.

Підкреслимо також, що з огляду на /7/ апроксимації $\{\Psi_h\}$ утворюють обмежену послідовність з Φ , тому з неї можна вибрати збіжну до розв'язку $\psi \in \Phi$ задачі /7/ підпослідовність.

4. Збіжність апроксимації методу скінчених елементів

Для оцінки швидкості збіжності до нуля похибки апроксимації Гальоркіна

$$e_h = \psi_h - \psi$$

скористаємося припущенням, що простори апроксимацій Φ_h володіють такими властивостями:

для кожного $\psi \in \Phi \cap H^{k+1}(\Omega)$, $k \geq 0$,

зайдуться $\varphi \in \Phi_h$ та $C_0 = \text{const} > 0$, значення

якої не залежить від h та ψ , такі, що

$$\| \psi - \varphi \|_{m, \Omega} \leq C_0 h^{k+1-m} \| \psi \|_{k+1, \Omega}, \quad 0 \leq m \leq k. \quad /21/$$

Зauważимо, що такими інтерполяційними властивостями, як правило, володіють простори кусково-поліноміальних функцій методу скінчених елементів / 5-8 /. При цьому роль параметра h відіграє діаметр сітки скінчених елементів, а натуральне число K визначає максимальний порядок полінома, що може бути представлений функціями базиса в межах скінченноного елемента.

Теорема /про збіжність наближених розв'язків/

Нехай існує таке натуральне $k \geq 1$, що розв'язок ψ варіаційної задачі /7/ характеризується включенням

$$\psi \in \Phi \cap H^{k+1}(\Omega).$$

Тоді послідовність апроксимацій Гальоркіна $\{\psi_h\}$ при $h \rightarrow 0$ збігається до розв'язку ψ задачі /7/ і при цьому наявна оцінка

$$\| \psi_h - \psi \|_{1, \Omega} \leq C h^k \| \varphi \|_{k+1, \Omega}, \quad /22/$$

де $C = \text{const} > 0$ не залежить від параметра дискретизації h .

Доведення. Зі співвідношень /7/ та /16/ безпосередньо випливає, що

$$A(e_h, \varphi) = 0 \quad \forall \varphi \in \Phi_h.$$

З урахуванням останньої рівності, а також властивостей білінійної форми $A(\cdot, \cdot)$ знайдемо

$$\begin{aligned}
 a_0 \|e_h\|_{1,\Omega}^2 &\leq A(e_h, e_h) = A(e_h, \psi_h - \varphi + \varphi - \psi) = \\
 &= A(e_h, \varphi - \psi) \leq \\
 &\leq M \|e_h\|_{1,\Omega} \|\varphi - \psi\|_{1,\Omega} \quad \forall \varphi \in \Phi_h,
 \end{aligned}$$

де $M > 0$ – константа неперервності форми $A(\cdot, \cdot)$. Таким чином,

$$\|\psi_h - \psi\|_{1,\Omega} \leq a_0^{-1} M \inf_{\varphi \in \Phi_h} \|\varphi - \psi\|_{1,\Omega}. \quad /23/$$

Звідки з урахуванням /21/ отримуємо оцінку /22/.

1. Белов П.Н., Борисенков Е.П., Панин В.Д. Численные методы прогноза погоды. Л., 1989. 2. Дюво Г. Пионер Ж.-Л. Неравенства в механике и физике. М., 1980. 3. Марчук Г.И. Математическое моделирование в проблеме окружающей среды. М., 1982. 4. Марчук Г.И. Методы расщепления. М., 1988. 5. Марчук Г.И., Агостков В.И. Введение в проекционно-сеточные методы. М., 1981. 6. Никольский М.А., Федоров А.Л., Дорожкин А.И. Численное решение задачи о распространении пассивных примесей в прибрежной зоне моря // Метеорология и гидрология. 1990. №1. С. 57-63. 7. Странг Г., Фикс Ж. Теория метода конечных элементов. М., 1977. 8. Сьюард Ф. Метод конечных элементов для эллиптических задач. М., 1977. 9. Javandel I., Dougherty C., Tsang F.F. Groundwater Transport: Handbook of Mathematical Models. Washington, 1984. 10. Ti P. U.S., Mostaghimi S. Numerical model for predicting pesticide movement through soils under conservation tillage // Annual. Conf. Canad. Soc. Civ. Eng., Calgary, May 25-27, 1988. Montreal, 1988, V.2. P. 499-512.

Стаття надійшла до редакції 12.02.91