

В.М.Зубов, Г.А.Шинкаренко

РЕГУЛЯРИЗАЦІЯ НЕСТАЦІОНАРНОЇ ЗАДАЧІ
ГІДРОДИНАМІКИ В "ЯЗКОІ НЕСТИСЛИВОЇ РІДИНІ
МЕТОДОМ ε -АПРОКСИМАЦІЇ *

У чисельному моделюванні течій в "язкої нестисливої рідині виникає проблема задоволення умови соленоїдальності вектором швидкості потоку u :

$$\operatorname{div} u = 0. \quad /1/$$

Один із відомих підходів до вирішення цієї проблеми полягає у застосуванні ε -апроксимації умови /1/:

$$\varepsilon p^\varepsilon + \operatorname{div} u^\varepsilon = 0, \quad /2/$$

де $\varepsilon > 0$ - малий параметр, що дає змогу будувати схеми почергового знаходження апроксимацій вектора швидкості u^ε і тиску p^ε рідини. Стосовно широкого спектра стаціонарних задач гідродинаміки в "язкої нестисливої рідині цей підхід розвинутий у працях [1-4, 6, 7]. У пропонованому дослідженні зроблена спроба узагальнити цей підхід на випадок нестаціонарної лінеаризованої системи рівнянь Нав-Стокса з граничними умовами типу "прилягання". Зокрема, з використанням варіаційного підходу досліджено питання коректності ε -задачі, що відповідає рівнянню /2/, а також збіжності розв'язків ε -задачі при $\varepsilon \rightarrow 0$.

I. Постановка початково-краєвої задачі. Нехай $\Omega \subset \mathbb{R}^n (n=2$ або 3) - обмежена ліпшицева область із межею Γ . Для заданих вектор-функцій $f: \Omega \times [0, T] \rightarrow \mathbb{R}^n (T > 0)$ та $u_0: \Omega \times \mathbb{R}$ розглянемо задачу знаходження вектора швидкості $u: \Omega \times [0, T] \rightarrow \mathbb{R}^n$ і тиску $p: \Omega \times [0, T] \rightarrow \mathbb{R}$ рідини:

$$\left\{ \begin{array}{ll} \frac{\partial u}{\partial t} - \nu \Delta u + \operatorname{grad} p = f & \text{в } \Omega \times [0, T], \\ \operatorname{div} u = 0 & \text{в } \Omega \times [0, T], \\ u = 0 & \text{на } \Gamma \times [0, T], \\ u|_{t=0} = u_0 & \text{в } \Omega, \end{array} \right. \quad /3/$$

де $\nu > 0$ - кінематичний коефіцієнт в "язкості" рідини.

© Зубов В.М., Шинкаренко Г.А., 1993

* Робота виконана в межах Програми № 8 Міністерства освіти України "Математичні методи дослідження детермінованих та стохастичних еволюційних систем".

Одна з можливих узагальнених постановок задачі /1/ має вигляд

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{Задано } f \in L^2(0,T; V'), u_0 \in V; \\ \text{ знайти пару } (u, p) \in L^2(0,T; V \times Q_0) \text{ таку, що} \\ \frac{d}{dt}(u(t), v) + a(u(t), v) - (p(t), \operatorname{div} v) = \langle f(t), v \rangle \quad \forall v \in V; \\ (q, \operatorname{div} u(t)) = 0 \quad \forall q \in Q, \\ (u(0) - u_0, v) = 0 \quad \forall v \in V, \\ \text{де } V = H_0^1(\Omega)^n, Q_0 = L_0^2(\Omega) = \{q \in L^2(\Omega); (I, q) = 0\}, \\ a(u, v) = \nu \sum_{i,j=0}^n \left(\frac{\partial u_i}{\partial x_j} \cdot \frac{\partial v_j}{\partial x_i} \right), \quad \langle f, v \rangle = (f, v). \end{array} \right. /4/$$

Тут і далі використовуємо позначення, запозичені в працях /5, 7/:
 $\langle \cdot, \cdot \rangle$ – скалярний добуток простору $Q = L^2(\Omega)$; $\|\cdot\|_0$ – його норма;
 $\|\cdot\|_1$ та $\|\cdot\|_1$ – відповідно норма та напівнорма простору Соболєва $H^1(\Omega)$.

Відомо /5/, що існує один і тільки один розв'язок задачі /4/.

2. Постановка регуляризованої задачі. Існування та сингільності розв'язку. Застосовуючи ε -апроксимацію /2/, вважаємо задачу /4/ ε -задачею

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{Задано } \varepsilon > 0; \text{ знайти пару } (u^\varepsilon, p^\varepsilon) \in L^2(0,T; V \times Q) \text{ таку, що} \\ \frac{d}{dt}(u^\varepsilon(t), v) + a(u^\varepsilon(t), v) - (p^\varepsilon(t), \operatorname{div} v) = \langle f(t), v \rangle \quad \forall v \in V, \\ \varepsilon \cdot (q, p^\varepsilon(t)) + (q, \operatorname{div} u^\varepsilon(t)) = 0 \quad \forall q \in Q, /5/ \\ (u^\varepsilon(0) - u_0, v) = 0 \quad \forall v \in V. \end{array} \right.$$

Теорема /про коректність регуляризованої задачі/. Існує один і тільки один розв'язок задачі /5/.

Доведення. Нехай $\{V_h\}$ та $\{Q_h\}$ – послідовності скінченно-вимірних підпросторів V і Q , що мають властивість

$$\left\{ \begin{array}{l} \bigcup_{h>0} V_h \text{ щільно вкладене у } V, \dim V_h = N(h) = N \xrightarrow[h \rightarrow \infty]{} \infty, \\ \bigcup_{h>0} Q_h \text{ щільно вкладене у } Q, \dim Q_h = M(h) = M \xrightarrow[h \rightarrow \infty]{} \infty. \end{array} \right. /6/$$

Використовуючи метод Гальоркіна, апроксимуємо задачу /5/ задачею

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{Задано } h > 0; \text{ знайти пару } (u_h^\epsilon, p_h^\epsilon) \in L^2(0, T; V \times Q) \text{ таку, що} \\ \frac{d}{dt}(u_h^\epsilon(t), v_h) + a(u_h^\epsilon(t), v_h) - (p_h^\epsilon(t), \operatorname{div} v_h) = \langle f, v_h \rangle \quad \forall v_h \in V_h, \\ \epsilon(q_h, p_h^\epsilon(t)) + (q_h, \operatorname{div} u_h^\epsilon(t)) = 0 \quad \forall q_h \in Q_h, /7/ \\ (u_h^\epsilon(0) - u_0, v) = 0 \quad \forall v \in V_h. \end{array} \right.$$

у просторах V_h та Q_h вводимо бази $\{v_i\}_{i=1}^N$, $t \{q_i\}_{i=1}^M$.
Тоді задача /7/ еквівалентна відшукуванню коефіцієнтів лінійних комбінацій

$$u_h^\epsilon = \sum_{i=1}^N U_i(t) v_i(x), \quad p_h^\epsilon = \sum_{i=1}^M P_i(t) q_i(x),$$

що задовольняють задачу Коші:

$$\left\{ \begin{array}{l} \sum_{j=1}^N \{m_{ij} U_j'(t) + a_{ij} U_j(t)\} - \sum_{k=1}^M b_{ki} P_k(t) = F_i(t), \\ \sum_{k=1}^M \epsilon r_{nk} P_k(t) + \sum_{j=1}^N b_{nj} U_j(t) = 0, \quad t \in (0, T], \end{array} \right. /8/$$

$$\text{де } U_i(0) = u_{ho}^i, \quad i, t = 1, \dots, N; \quad n = 1, \dots, M,$$

$m_{ij} = (v_i, v_j)$, $a_{ij} = a(v_i, v_j)$, $b_{ki} = (q_k, \operatorname{div} v_i)$, $r_{nk} = (q_n, q_k)$,
 $i, j = 1, \dots, N$, $n, k = 1, \dots, M$, а $u_{ho}^1, \dots, u_{ho}^N$ визначаються

$$\sum_{j=1}^N m_{ij} u_{ho}^j = (u_0, v_i), \quad i = 1, \dots, N.$$

Оскільки матриці $M = \{m_{ij}\}_{i,j=1}^N$, $A = \{a_{ij}\}_{i,j=1}^N$, $R = \{r_{ij}\}_{i,j=1}^M$ симетричні та додатно визначені, задача Коші /8/ має єдиний розв'язок. Отже, існує єдина пара $(u_h^\epsilon, p_h^\epsilon)$, що задовольняє задачу /7/. З огляду на рівняння задачі /7/ маємо

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|u_h^\epsilon(t)\|_0^2 + \nu \|u_h^\epsilon(t)\|_0^2 + \epsilon \|p_h^\epsilon(t)\|_0^2 = \|f(t)\|_* \|u_h^\epsilon(t)\|_1.$$

Інтегруючи від 0 до t та застосовуючи нерівності

$$\|u_{0h}\|_0 = \|u_0\|_0, \quad ab \leq \delta a^2 + \frac{1}{4\delta} b^2 \quad \forall a, b, \delta \in R, \quad \delta > 0,$$

знаходимо

$$\frac{1}{2} \|u_h^\epsilon(t)\|_0^2 + \frac{\nu}{2} \int_0^t \|u_h^\epsilon(\tau)\|_1^2 d\tau + \epsilon \int_0^t \|p_h^\epsilon(\tau)\|_0^2 d\tau \leq \frac{1}{2} \|u_{0h}\|_0^2 + \frac{1}{2\nu} \int_0^t \|f(\tau)\|_*^2 d\tau.$$

З останньої оцінки випливає, що послідовності $\{u_h^\epsilon\}$, $\{p_h^\epsilon\}$ при $h \rightarrow 0$ обмежені відповідно в $L^2(0, T; V) \cap L^\infty(0, T; Q)$ та в $L^2(0, T; Q)$.

Отже, з послідовності $\{(u_h^\epsilon, p_h^\epsilon)\}$ (ϵ фіксоване !) можна вибрати підпослідовність $\{(u_\Delta^\epsilon, p_\Delta^\epsilon)\}$ таку, що $u_\Delta^\epsilon \rightharpoonup u_*$ слабко в $L^2(0, T; V)$, $p_\Delta^\epsilon \rightharpoonup p_*$ слабко в $L^2(0, T; Q)$, $\Delta \rightarrow 0$, з $u_* \in L^2(0, T; V)$, $p_* \in L^2(0, T; Q)$.

Покажемо, що пара (u_*, p_*) є розв'язком задачі /5/. З цією метою домножуємо перше рівняння задачі /7/ на довільну функцію $\psi(t) \in C^1([0, T])$, $\psi(T) = 0$ та інтегруємо частинами:

$$-\int_0^T (u_\Delta^\varepsilon(t), v_h) \psi'(t) dt + \int_0^T a(u_\Delta^\varepsilon(t), v_h) \psi(t) dt - \int_0^T (p_\Delta^\varepsilon(t), \operatorname{div} v_h) \psi(t) dt = \\ = (u_{0h}, v_h) \psi(0) + \int_0^T \langle f(t), v_h \rangle \psi(t) dt \quad \forall v_h \in V_h.$$

Звідси, переходячи до межі при $\Delta \rightarrow 0$, а також користуючись властивістю /6/, знаходимо

$$\frac{d}{dt} (u_*, v) + a(u_*, v) - (p_*, \operatorname{div} v) = \langle f, v \rangle \quad \forall v \in V.$$

З огляду на /6/ граничним переходом при $\Delta \rightarrow 0$ з рівності

$$\varepsilon \cdot (q_h, p_\Delta^\varepsilon) + (q_h, \operatorname{div} u_\Delta^\varepsilon) = 0 \quad \forall q_h \in Q_h$$

одержуємо, що

$$\varepsilon \cdot (q, p_*) + (q, \operatorname{div} u_*) = 0 \quad \forall q \in Q.$$

Початкова умова $u_*(0) = u_0$ є наслідком того, що $u_{0\Delta} \rightarrow u_0$, $\Delta \rightarrow 0$. Отже, (u_*, p_*) є розв'язком задачі /7/. Єдиність цього розв'язку легко доводиться від супротивного.

3. Відність розв'язків регуляризованої задачі. Розв'язок $(u^\varepsilon, p^\varepsilon)$ задачі /5/ при будь-якому $\varepsilon > 0$ задовільняє рівність

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|u^\varepsilon(t)\|_0^2 + v \|u^\varepsilon(t)\|_*^2 + \varepsilon \|p^\varepsilon(t)\|_0^2 = \langle f(t), u^\varepsilon \rangle.$$

Звідси за аналогією з попереднім пунктом знаходимо

$$\frac{1}{2} \|u^\varepsilon(t)\|_0^2 + \frac{\varepsilon}{2} \int_0^t \|u^\varepsilon(\tau)\|_*^2 d\tau + \varepsilon \int_0^t \|p^\varepsilon(\tau)\|_0^2 d\tau \leq \frac{1}{2} \|u_0\|_0^2 + \frac{1}{2\varepsilon} \int_0^t \|f(\tau)\|_*^2 d\tau.$$

З отриманої оцінки випливає існування такої підпослідовності $\{(u^\xi, p^\xi)\}$, що $u^\xi \rightarrow u$ слабко в $L^2(0, T; V)$, $\sqrt{\xi} p^\xi \rightarrow \pi$ слабко в $L^2(0, T; Q)$ і $u \in L^2(0, T; V)$, $\pi \in L^2(0, T; Q)$. Граничним переходом при $\xi \rightarrow 0$ встановлюється тотожність $\operatorname{div} u = 0$ в Q . Тоді, використовуючи позначення $V = \{v \in V : \operatorname{div} v = 0 \text{ в } Q\}$, запи-суємо

$$\frac{d}{dt} (u^\xi, v) + a(u^\xi, v) = \langle f, v \rangle \quad \forall v \in V. \quad /9/$$

Домножуючи /9/ на довільну функцію $\psi(t) \in C^1([0, T])$, $\psi(T) = 0$ та інтегруючи частинами, у межі при $\xi \rightarrow 0$ одержуємо, що вектор u є розв'язком задачі

Знайти вектор $u \in L^2(0, T; V)$ такий, що

$$\begin{cases} \frac{d}{dt} (u(t), v) + a(u(t), v) = \langle f, v \rangle \quad \forall v \in V, \\ u(0) = u_0. \end{cases} \quad /10/$$

Легко бачити, що цей вектор задовільняє задачу /4/. З огляду на єдиність розв'язку задачі /10/ довільна підпослідовність послідовності $\{u^\varepsilon\}$ збігається слабко в $L^2(0,T;V)$ до u . Отже, вся послідовність також є збіжною в тому ж сенсі.

Неважко перевірити, що розв'язок u задачі /4/, а також розв'язок u^ε задачі /5/ перетворюють такі рівності у тотожності:

$$\frac{d}{dt}(u^\varepsilon - u, v) + a(u^\varepsilon - u, v) - (p^\varepsilon - p, \operatorname{div} v) = 0 \quad \forall v \in V, \quad /II/$$

$$\varepsilon(q, p^\varepsilon) + (q, \operatorname{div} u^\varepsilon) = 0 \quad \forall q \in Q. \quad /I2/$$

Звідси знаходимо

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|u^\varepsilon - u\|_0^2 + \nu \|u^\varepsilon - u\|_1^2 + \varepsilon \|p^\varepsilon\|_0^2 = (p, \operatorname{div}(u - u^\varepsilon)).$$

Отже, $u^\varepsilon - u$ сильно в $L^2(0,T;V)$ при $\varepsilon \rightarrow 0$. Застосовуючи до /II/ нерівність Ладиженської-Бреззі-Бабушки /7/:

$$\sup_{v \in V} \frac{q, \operatorname{div} v}{\|v\|_1} \geq L q_0 \quad \forall q \in Q, \quad L = \text{const} > 0,$$

одержуємо $\|p^\varepsilon - p\|_0 \leq C \|u^\varepsilon - u\|_1, \quad C = \text{const} > 0. \quad /I3/$

Таким чином, $p^\varepsilon - p$ сильно в $L^2(0,T;Q)$.

З метою отримання оцінок швидкості збіжності u^ε та p^ε по ε до u , p скомбінуємо /II/ і /I2/ таким чином

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|u^\varepsilon - u\|_0^2 + \nu \|u^\varepsilon - u\|_1^2 = \varepsilon (p - p^\varepsilon, p^\varepsilon). \quad /I4/$$

Перетворюючи праву частину /I4/ до вигляду

$-\varepsilon \|p^\varepsilon - p\|_0^2 + \varepsilon (p, p - p^\varepsilon)$ знаходимо

$$\frac{1}{2} \frac{d}{dt} \|u^\varepsilon - u\|_0^2 + \nu \|u^\varepsilon - u\|_1^2 = \varepsilon (p, p - p^\varepsilon).$$

З останньої нерівності випливає оцінка

$$\|u^\varepsilon - u\|_{L^2(0,T;V)} \leq C_1 \varepsilon, \quad C_1 = \text{const} > 0. \quad /I5/$$

Об'єднуючи /I3/ із /I5/, остаточно записуємо

$$\|p^\varepsilon - p\|_{L^2(0,T;Q)} \leq C_2 \varepsilon, \quad C_2 = \text{const} > 0. \quad /I6/$$

Отже, доведена справедливість такої теореми.

Теорема /про збіжність розв'язків регуляризованої задачі/.

Послідовність $\{(u^\varepsilon, p^\varepsilon)\}$ розв'язків задачі /5/ при $\varepsilon \rightarrow 0$ збігається до розв'язку (u, p) задачі /4/ в просторі $L^2(0,T;V \times Q)$. При цьому виконуються оцінки швидкості збіжності /I5/, /I6/.

1. Зубов В.Н. Численное исследование течений вязкой несжимаемой жидкости методом конечных элементов: Автореф. дис. ... канд. физ.-мат. наук. Львов, 1990. 2. Литвинов В.Г. Движение нелинейно-вязкой жидкости. М., 1982. 3. Смагуллов Ш. Математические вопросы приближенных методов для уравнений Навье-Стокса: Автореф. дис. ... д-ре физ.-мат. науки. Новосибирск, 1988. 4. Соболевский П.Е., Васильев В.В. Об одной \mathcal{E} -аппроксимации уравнений Навье-Стокса // Числен. методы механики сплошной среды. 1978. Т.9. № 5. С.115-139. 5. Сьяр - ле Ф. Метод конечных элементов для эллиптических задач. М., 1980. 6. Темам Р. Уравнения Навье-Стокса. Теория и численный анализ. М., 1981. 7. Girault V., Raviart P.A. Finite element approximation of the Navier-Stokes equation // Lect. Notes Math. 1979. № 749.

Стаття надійшла до редколегії 05.03.93

УДК 533.6.013.42

В.М.Горлач, Г.А.Шинкаренко

ЧИСЛЕННА МОДЕЛЬ АКУСТИЧНОЇ ВЗАЄМОДІЇ
ПРУЖНОГО ТІЛА З РІДINOЮ.

I. ІДЕАЛЬНІ СЕРЕДОВИЩА

Розглянемо процес нестационарної акустичної взаємодії ідеального пружного тіла з нев"язкою стисливовою рідиною. Терміном "ідеальне середовище" користуватимемося у зв"язку з нехтуванням втратами енергії /дисипацією/ в досліджуваних середовищах.

I. Постановка початково-крайової задачі. Нехай пружне тіло /відповідно рідині/ займає область Ω_S /відп. Ω_F / точок $x = (x_1, x_2, x_3)$ євклідового простору \mathbb{R}^3 з межею Γ_S /відп. Γ_F /. Контакт тіла й рідини здійснюється вздовж межі $\Gamma_C = \Gamma_S \cap \Gamma_F$. Позначимо через $v^S = (v_1^S, v_2^S, v_3^S)$ /відп. v^F / одиничний вектор зовнішньої нормалі до Γ_S /відп. Γ_F /; t - час, $0 \leq t \leq T \leq +\infty$.

Рух пружного тіла описується вектором переміщень $u = (u_1, u_2, u_3)$, що задовільняє рівняння:

$$\rho_S u'' - G_{ij,j}^S = f_i \quad \text{в } \Omega_S \times [0, T]; \quad /1/$$

$$\begin{cases} G_{ij}^S(u) = a_{ijk} \epsilon_{km}(u) \\ \epsilon_{ij}(u) = (u_{i,j} + u_{j,i})/2 \end{cases} \quad \text{в } \Omega_S \times [0, T]. \quad /2/$$

(Горлач В.М., Шинкаренко Г.А., 1993