

ЛИТЕРАТУРА

1. Силин В. П. Поглощение излучения турбулентной плазмой // УФН.— 1985.— Т. 145, № 2.
2. Райзнер Ю. П. Лазерная искра и распространение разрядов.— М.: Наука, 1974.
3. Кадомцев Б. Б. Коллективные явления в плазме.— М.: Наука, 1988.
4. Арцимович Л. А., Сагдеев Р. З. Физика плазмы для физиков.— М.: Атомиздат, 1979.
5. Заславский Г. М., Сагдеев Р. З. Введение в нелинейную физику.— М.: Наука, 1988.
6. Заславский Г. М. Стохастичность динамических систем.— М.: Наука, 1984.
7. Данилычев В. А., Зворыкин В. Д. Взаимодействие излучения CO₂-лазера с мишенью в газах // Тр. ФИАН.— 1983.— Т. 142.

г. Барнаул

*Поступила 2/IV 1991 г.,
в окончательном варианте — 18/XI 1991 г.*

УДК 532.516

B. A. Кондратьев

ОБ АСИМПТОТИКЕ РЕШЕНИЯ УРАВНЕНИЯ НАВЬЕ — СТОКСА В ОКРЕСТНОСТИ КРАЕВОГО УГЛА

В [1] при изучении задачи с односторонними ограничениями для уравнения Навье — Стокса исследуется функция $\psi(r, \varphi)$, которая удовлетворяет уравнению

$$(1) \quad \Delta\Delta\psi = 0, \quad r < \varepsilon, \quad -\pi < \varphi < 0$$

($\varepsilon > 0$ — постоянная) и краевым условиям

$$\begin{aligned} \psi &= 0, \quad \Delta\psi = 0, \quad \varphi = 0, \quad 0 < r < \varepsilon, \\ \psi &= 0, \quad \frac{\partial\psi}{\partial\varphi} = r, \quad \varphi = -\pi, \quad 0 < r < \varepsilon. \end{aligned}$$

Здесь (r, φ) — полярная система координат на плоскости; Δ — оператор Лапласа. Дополнительно предполагается принадлежность функции пространству Соболева W_2^2 в полукруге $S_\varepsilon = \{(r, \varphi) : r < \varepsilon, -\pi < \varphi < 0\}$. Авторы, используя методику, развитую в [2, 3], приводят формулу

$$(2) \quad \psi = -r \sin \varphi + Ar^{3/2} \left(\sin \frac{\varphi}{2} + \sin \frac{3\varphi}{2} \right) + O(r^2 \ln r)$$

при $r \rightarrow 0$, $-\pi < \varphi < 0$, $A = \text{const}$, которая зависит от ψ . Асимптотические представления для $\partial\psi/\partial r$, $\partial\psi/\partial\varphi$, $\Delta\psi$ получаются из (2) путем формального дифференцирования. На самом деле формула (2) допускает уточнение: именно для ψ справедливо разложение в асимптотический ряд [2, 4]

$$(3) \quad \psi = -r \sin \varphi t \sum_{j=3}^{\infty} A_j r^{j/2} \Phi_j(\varphi), \quad A_j = \text{const},$$

где Φ_j — нормированные в $L_2[-\pi, 0]$ собственные функции задачи

$$(4) \quad \frac{1}{4} j^2 \left(\frac{j}{2} - 2 \right)^2 \Phi + \frac{j^2}{2} \Phi''' + \Phi^{IV} = 0,$$

$$-\pi < \varphi < 0, \quad \Phi(-\pi) = \Phi(0) = 0, \quad \Phi'(-\pi) = \Phi''(0) = 0.$$

Формула (3) является асимптотической в том смысле, что, каково бы ни было N , справедливы оценки

$$\left| D^\alpha(\psi) + r \sin \varphi - \sum_{j=3}^N A_j r^{j/2} \Phi_j(\varphi) \right| = O(r^{(N+1)/2 - |\alpha|})$$

© В. А. Кондратьев, 1992

при $r \rightarrow 0$ для всех α . Здесь $D^\alpha = \partial^{|\alpha|} / \partial x_1^{\alpha_1} \partial x_2^{\alpha_2}$; $|\alpha| = \alpha_1 + \alpha_2$. Заметим, что уравнение (4) с постоянными коэффициентами легко решается и собственные функции задачи (4) могут быть выписаны явно; (3) — частный случай более общей формулы, дающей асимптотическое представление решения краевой задачи для произвольного эллиптического уравнения в окрестности угловой точки границы области. Из (3) следует, что в формуле (2) остаточный член может быть заменен на $O(r^2)$, а его вторые производные ограничены. В работе [4], которая использовалась в [1] при получении формулы (2), изучалось не уравнение (1), а нелинейное уравнение Навье — Стокса

$$(5) \quad v\Delta\Delta u + \frac{\partial u}{\partial x} \frac{\partial\Delta u}{\partial y} - \frac{\partial u}{\partial y} \frac{\partial\Delta u}{\partial x} = 0, \quad r < \varepsilon, \quad 0 < \varphi < 2\pi$$

с краевыми условиями

$$(6) \quad u = \frac{\partial u}{\partial \varphi} = 0, \quad \varphi = 0, \quad \varphi = 2\pi, \quad 0 < r < \varepsilon.$$

Предполагалось, что $u \in W_2^1(S_\varepsilon)$, $S_\varepsilon = \{x : 0 < \varphi < 2\pi, 0 < r < \varepsilon\}$. Обобщенным решением задачи (5), (6) называем функцию $u(x) \in W_2^2(S_\varepsilon)$, удовлетворяющую краевым условиям (6) и такую, что

$$\begin{aligned} v \int_{S_\varepsilon} \left[\frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x_1^2} + 2 \frac{\partial^2 u}{\partial x_1 \partial x_2} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x_1 \partial x_2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x_2^2} \right] dx_1 dx_2 + \\ + \int_{S_\varepsilon} \Delta u \left(\frac{\partial \psi}{\partial x_1} \frac{\partial u}{\partial x_2} - \frac{\partial \psi}{\partial x_2} \frac{\partial u}{\partial x_1} \right) dx_1 dx_2 = 0 \end{aligned}$$

при любой $\psi(x) \in \dot{W}_2^1(S_\varepsilon)$.

В действительности представление (2) с остаточным членом порядка $O(r^2)$ можно получить и для решения задачи (5), (6). При этом будут использоваться результаты по оценкам L_p ($1 < p < \infty$) решений краевых задач [5], которые не были известны во время появления работы [3]. В [5] доказано, что если $u(x)$ — обобщенное решение уравнения

$$\Delta\Delta u = \frac{\partial f_1}{\partial x_1} + \frac{\partial f_2}{\partial x_2}$$

в S_ε , удовлетворяющее краевым условиям (6),

$$u(x) \in W_q^2(S_\varepsilon), \quad q \geq 2, \quad \int_{S_\varepsilon} |f_i|^p dx_1 dx_2 < \infty, \quad p > 1, \quad i = 1, 2,$$

то

$$(7) \quad u(x) = Ar^{3/2} \left(\sin \frac{\tilde{\Psi}}{2} + \sin \frac{3\varphi}{2} \right) + u_0(x),$$

где

$$\|u_0\|_{W_p^3(S_{\varepsilon/2})}^2 \leq C \left[\sum_{i=1}^2 \|f_i\|_{L_p(S_\varepsilon)}^2 + \|u\|_{L_2(S_\varepsilon)}^2 \right], \quad 1 < p < 2,$$

и

$$(8) \quad u(x) = Ar^{3/2} \left(\sin \frac{\Psi}{2} + \sin \frac{3\varphi}{2} \right) + Br^2 \sin^2 \varphi + u_0(x).$$

Здесь

$$\|u_0(x)\|_{W_p^3(S_{\varepsilon/2})} \leq C \left[\|u\|_{L_2(S_\varepsilon)} + \sum_{i=1}^2 \|f_i\|_{L_p(S_\varepsilon)} \right].$$

Кроме того,

$$|A| \leq C \left[\|u\|_{L_2(S_\varepsilon)} + \sum_{i=1}^2 \|f_i\|_{L_p(S_\varepsilon)} \right] \text{ при } 1 < p < 2,$$

$$|A| + |B| \leq C \left[\|u\|_{L_2(S_\varepsilon)} + \sum_{i=1}^2 \|f_i\|_{L_p(S_\varepsilon)} \right] \text{ при } 2 < p < 3.$$

Этот результат применяется для изучения задачи (5), (6).

Теорема. Если $u(x) \in W_2^2(S_\varepsilon)$ — решение задачи (5), (6), то $u(x)$ имеет вид (8), где

$$(9) \quad \sum_{0 \leq h_1 + h_2 = h \leq 2} \left| \frac{\partial^h u_0(x)}{\partial x_1^{h_1} \partial x_2^{h_2}} \right| \leq C \|u\|_{W_2^2(S_\varepsilon)},$$

$x \in S_{\varepsilon/4}$, $C = \text{const}$ от u и не зависит.

Доказательство. Уравнение (5) можно записать в виде

$$(10) \quad v \Delta \Delta u = - \frac{\partial}{\partial x_2} \left(\frac{\partial u}{\partial x_1} \Delta u \right) + \frac{\partial}{\partial x_1} \left(\Delta u \frac{\partial u}{\partial x_2} \right) = \frac{\partial f_1}{\partial x_1} + \frac{\partial f_2}{\partial x_2}.$$

Здесь $f_1 \in L_s(\Omega_\varepsilon)$, $f_2 \in L_s(\Omega_\varepsilon)$ при любом $s < 2$, так как $\Delta u \in L_2(\Omega_\varepsilon)$, $\text{grad } u \in L_p(\Omega_\varepsilon)$ при любом $p < \infty$. Таким образом, для $u(x)$ справедлива формула (7), где $u_0(x)$ удовлетворяет неравенству

$$(11) \quad \sum_{h_1 + h_2 = 3} \left\| \frac{\partial^3 u_0}{\partial x_1^{h_1} \partial x_2^{h_2}} \right\|_{L_p(S_{\varepsilon/2})} \leq C_p \|u\|_{W_2^2(S_\varepsilon)} \quad \forall p < 2.$$

Из (11) и теоремы вложения Соболева следует, что $u_0 \in W_q^2(S_{\varepsilon/2})$, $u_0 \in C^1(S_{\varepsilon/2})$ при любом q . Представляя u в виде (7) в уравнении (10), для u_0 получим

$$v \Delta \Delta u_0 = \frac{\partial}{\partial x_1} F_1 + \frac{\partial}{\partial x_2} F_2,$$

где $F_1 \in L_p(S_{\varepsilon/2})$, $F_2 \in L_p(S_{\varepsilon/2})$ при любом $p < 4$ и

$$\|F_1\|_{L_p(S_{\varepsilon/2})} + \|F_2\|_{L_p(S_{\varepsilon/2})} \leq C \|u\|_{W_2^2(S_\varepsilon)}.$$

Используя для u_0 формулу (8), имеем

$$(12) \quad u_0 = A_1 r^{3/2} \left(\sin \frac{\varphi}{2} + \sin \frac{3\varphi}{2} \right) + B_1 r^2 \sin^2 \varphi + v_0(x).$$

Здесь $v_0(x) \in W_p^3(S_{\varepsilon/4})$ при любом $p < 4$. Из теоремы вложения Соболева теперь вытекает, что $v_0 \in C^2(S_{\varepsilon/4})$. Подставляя u_0 в виде (12) в формулу (7), находим нужную формулу (9), где $v_0 \in C^2(S_{\varepsilon/4})$.

ЛИТЕРАТУРА

1. Байокки К., Пухначев В. В. Задачи с односторонними ограничениями для уравнений Навье — Стокса и проблема динамического краевого угла // ПМТФ. — 1990. — № 2.
2. Кондратьев В. А. Краевые задачи для эллиптических уравнений в областях с коническими или угловыми точками // Тр. Моск. матем. о-ва. — 1967. — Т. 16.
3. Кондратьев В. А. Асимптотика решений уравнений Навье — Стокса в окрестности угловой точки границы // ПММ. — 1967. — Т. 31, вып. 1.
4. Кондратьев В. А., Олейник О. А. Краевые задачи для уравнений с частными производными в негладких областях // УМН. — 1983. — Т. 38, № 2.
5. Мазья В. Г., Пламеневский Б. А. Оценки в L_p и в классах Гёльдера и принцип Мираида — Агмона для решений эллиптических краевых задач в областях с особыми точками на границе // Math. Nachr. — 1978. — V. 81. — P. 25.

г. Москва

Поступила 22/XI 1991 г.