

А. А. Винник, Д. М. Эйдус

**ОБ УСЛОВИЯХ ИЗЛУЧЕНИЯ ДЛЯ ОБЛАСТЕЙ
С БЕСКОНЕЧНЫМИ ГРАНИЦАМИ**

(Представлено академиком В. И. Смирновым 26 III 1973)

Рассматривается краевая задача для уравнения

$$\Delta u + \lambda^2 u + f = 0 \quad (1)$$

в неограниченной области Ω n -мерного евклидова пространства E_n при условии на границе $\partial\Omega$

$$u|_{\partial\Omega} = 0, \quad (2)$$

где λ — положительная постоянная, $f = f(x)$ — функция, достаточно быстро убывающая на бесконечности. Известно, что если область $E_n \setminus \Omega$ ограничена (в этом случае будем называть границу $\partial\Omega$ конечной), то краевая задача (1), (2) однозначно разрешима в классе функций, удовлетворяющих на бесконечности условию излучения Зоммерфельда. Это условие, записанное в форме Реллиха ⁽¹⁾, имеет вид

$$\lim_{r_0 \rightarrow \infty} \int_{S(r_0)} |u_r - i\lambda u|^2 dS = 0, \quad (3)$$

где $r = |x|$, $u_r = \partial u / \partial r$, $S(r_0) = \Omega \cap S_1(r_0)$; здесь $S_1(r_0)$ — сфера $r = r_0$. Соответствующее решение задачи (1), (2) может быть получено с помощью принципа предельного поглощения, т. е. как предел $R_z f$ при $z \rightarrow \lambda^2 + i0$, где R_z — резольвента оператора $l = -\Delta$, заданного на функциях, удовлетворяющих условию 2, и рассматриваемого в пространстве $L_2(\Omega)$ (см., например, ⁽²⁾).

В случае конечной границы в работах ^(3, 4) использовалась следующая форма условия излучения:

$$\int_{\Omega} (1+r)^{-1} |u_r - i\lambda u|^2 dx < \infty. \quad (4)$$

Из результатов работ ^(2, 3) следует, что если $f = O(r^{-n-\epsilon})$ при $r \rightarrow \infty$, то задача (1), (2), (4) однозначно разрешима и ее решение совпадает с решением задачи (1), (2), (3). Физический смысл условий (3) и (4) совпадает с физическим смыслом классического условия излучения Зоммерфельда ⁽⁵⁾. Каждое из условий (3), (4) будем называть условием типа Зоммерфельда.

Перейдем к рассмотрению областей с бесконечными границами. Для некоторых областей, допускающих разделение переменных (конус, параболоид), условия типа Зоммерфельда обеспечивают однозначную разрешимость задачи (1), (2). Однако эти условия не являются универсальными. Так, в случае цилиндра с ограниченным поперечным сечением условия излучения имеют принципиально иной вид ⁽⁶⁾.

Известны некоторые классы областей, для которых условия типа Зоммерфельда гарантируют единственность решения краевой задачи ^(1, 7, 8). В настоящей заметке доказывается, что если область удовлетворяет условиям, введенным в ⁽⁸⁾ и сформулированным ниже, то принцип предельного поглощения приводит к решению задачи (1), (2), (4). Тем самым эта

задача однозначно разрешима. При более жестких ограничениях на Ω , \mathcal{N} решение оказывается совпадающим с решением задачи (1), (2), (3).

Пусть $E_n(r_0)$ — шар $r < r_0$, $E_n'(r_0)$ — область $r > r_0$,

$$\begin{aligned}\Omega(r_0) &= \Omega \cap E_n(r_0), & \Omega'(r_0) &= \Omega \cap E_n'(r_0), \\ \partial\Omega(r_0) &= \partial\Omega \cap E_n(r_0), & \partial\Omega'(r_0) &= \partial\Omega \cap E_n'(r_0).\end{aligned}$$

Введем класс \mathcal{N} областей Ω , удовлетворяющих следующим условиям:
1) При любом $r_0 > 0$ множество $\partial\Omega(r_0)$ является $(n-1)$ -мерной поверхностью Ляпунова в E_n .

2) В E_n существует такая система координат x_1, \dots, x_n и такие числа $r_1 > 0, \kappa \geq 1$, что для всех точек $x = (x_1, \dots, x_n) \in \partial\Omega'(r_1)$ имеет место неравенство $(q, \nu) \leq 0$, где ν — вектор внешней нормали в точке x , q — вектор с координатами $(x_1, \dots, x_{n-1}, \kappa x_n)$.

3) Если $\kappa > 1$, то существуют такие постоянные $c_0 > 0, \kappa_1 > 1$, что для всех точек $x \in \Omega'(r_1)$ имеет место неравенство $x_n \geq c_0 R^{\kappa_1}$, где $R = (x_1^2 + \dots + x_{n-1}^2)^{1/2}$.

В дальнейшем систему координат будем считать выбранной в соответствии с условием 2.

З а м е ч а н и е. Вектор q направлен по касательной к кривой, проходящей через точку x и определяемой уравнениями вида

$$x_k = \tau_k t, \quad k=1, 2, \dots, n-1, \quad x_n = \tau_n t^\kappa, \quad (5)$$

где t — параметр, $t \geq 0$, τ_k — постоянные. Тем самым условие 2 означает, что вся поверхность $\partial\Omega'(r_1)$ освещается семейством (5) парабол степени κ .

Из результатов работы (7) вытекает, что если $\Omega \in \mathcal{N}$, $\kappa = 1$, то решение задачи (1), (2) единственно в каждом из классов функций, определяемых условиями (3) и (4). Аналогичное утверждение при $\kappa > 1$ следует из результатов, полученных в (8) с помощью методики работ (2, 9). Отметим, что условие 2 наложено не на всю границу $\partial\Omega$, а на ее часть $\partial\Omega'(r_1)$. Поэтому единственность решения не следует из теоремы единственности Реллиха (1).

Положим $\rho = (\kappa^{-1} R^2 + x_n^2)^{1/2}$. Введем полные пространства функций $L_{2, \alpha}$, $W_{2, \beta}^1$ с нормами, определяемыми с помощью равенств

$$\begin{aligned}\|f\|_{L_{2, \alpha}}^2 &= \int_{\Omega} (1+r)^{1+\alpha} |f|^2 dx, \\ \|u\|_{W_{2, \beta}^1}^2 &= \int_{\Omega} (1+r)^{-1-\beta} (|u|^2 + |\nabla u|^2) dx.\end{aligned}$$

Т е о р е м а 1. Пусть $\Omega \in \mathcal{N}$, $f \in L_{2, \alpha}$, $\alpha > 0$. Тогда существует предел

$$\lim_{z \rightarrow \lambda^2 + 0i} u_z = u,$$

где $u_z = R_z f$ и сходимость имеет место в пространстве $W_{2, \beta}^1$ при любом $\beta > 0$. Предельная функция u является решением задачи (1), (2), (4).

Приведем схему доказательства. Пусть $z = \mu^2 + \varepsilon i$. Введем область $M(\mu_0, \mu_1)$ плоскости z , определяемую неравенствами $0 < \mu_0 < \mu < \mu_1$, $\varepsilon > 0$, где μ_0, μ_1 — постоянные. Через c_k будем обозначать постоянные, не зависящие от $z \in M(\mu_0, \mu_1)$. Положим $v = u_z \exp(-i\mu\rho)$.

Функция v удовлетворяет уравнению

$$\Delta v + 2i\mu(\nabla\rho, \nabla v) + i\mu\nu\Delta\rho + \mu^2\kappa(1-\kappa)\rho^{-2}R^2v + i\varepsilon v = f \exp(-i\mu\rho) \quad (6)$$

и краевому условию (2).

Пусть $\beta > 0$. С помощью (6) получим, что для $z \in M(\mu_0, \mu_1)$ имеет место неравенство

$$\int_{\Omega} \frac{|v|^2}{(1+\rho)^{1+\beta}} dx \leq c_1 \int_{\Omega} \frac{|v_q|^2}{(1+\rho)^{1+\beta}} dx + c_2 \int_{\Omega} (1+\rho)^{1-\beta} |f|^2 dx. \quad (7)$$

Зафиксируем некоторое число $\gamma \in (0, \alpha]$ следующим образом: возьмем $\gamma < 2$ при $\kappa = 1$, $\gamma < \min\{2\kappa^{-1}, 2(1-\kappa_1^{-1})\}$ при $\kappa > 1$. Умножим (6) на $i\rho^\gamma \eta(x) \Delta v$, где $\eta(x)$ — гладкая функция, заданная в E_n и такая, что $\eta = 0$ при $r \leq r_1$, $\eta = 1$ при $r \geq 2r_1$. Перейдя к вещественным частям, проинтегрируем полученное равенство по области Ω . Используя краевое условие, условия, наложенные на $\partial\Omega$, и включение $v \in W_2^1(\Omega)$, получим, что существуют такие постоянные $r_2 > 0$, c_3, c_4 , что имеет место неравенство

$$\int_{\Omega} (1-\rho)^{\gamma-2} |\nabla v|^2 dx \leq c_3 \int_{\Omega(r_2)} (|v|^2 + |\nabla v|^2) dx + c_4 \int_{\Omega} (1+\rho)^{1+\gamma} |f|^2 dx. \quad (8)$$

Используя неравенства (7), (8) и применяя основанные на теореме единственности рассуждения статьи (2), где доказано аналогичное предложение для случая области с конечной границей, получим утверждение теоремы.

Обозначим через \mathcal{N}_1 класс областей $\Omega \in \mathcal{N}^2$, удовлетворяющих следующему условию: для любых точек $x^{(1)}, x^{(2)} \in \partial\Omega$ имеет место неравенство $\theta < cr_{12}$, где θ — угол между внешними нормальными в этих точках, r_{12} — расстояние между точками, c — постоянная. С помощью интегральных оценок функции v доказывается следующая

Теорема 2. Пусть $\Omega \in \mathcal{N}_1$, $f \in L_{2,1}$. Тогда решение задачи (1), (2), (4) удовлетворяет условию (3).

Тем самым для указанных f, Ω условия (3) и (4) выделяют одно и то же решение краевой задачи.

Ленинградский институт
авиационного приборостроения

Поступило
12 III 1973

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- ¹ F. Rellich, Jahresber. Deutsch. Math. Ver., 53, № 1 (1943). ² Д. М. Эйдуc, УМН, 24, № 3 (1969). ³ W. Jäger, Mathem. Zs., 102, 62 (1967). ⁴ Y. Saito, Publications of RIMS, Kyoto Univ., 7, 581 (1971/1972). ⁵ А. Н. Тихонов, А. А. Самарский, Уравнения математической физики, М., 1953, стр. 516. ⁶ А. Г. Свешников, ДАН, 80, № 3 (1951). ⁷ А. Г. Рамм, ДАН, 152, № 2 (1963). ⁸ T. Tayoshi, Publications of RIMS, Kyoto Univ., 8, 375 (1972). ⁹ С. Н. Розе, Матем. сборн., 80 (122), № 2 (1969).