

Ю. И. Мельник, д-р физ.-мат. наук (Ин-т математики АН Украины, Киев),

Ю. К. Подлипенко, канд. физ.-мат. наук (Киев. ун-т)

О ФУНКЦИИ ГРИНА ДЛЯ УРАВНЕНИЯ ГЕЛЬМГОЛЬЦА В КЛИНЕ

It is found that, in the spherical coordinate system, the fundamental solution of the Helmholtz equation in a wedge satisfies the Sommerfeld emission conditions at infinity uniformly with respect to the angle coordinates.

Встановлено, що у сферичній системі координат фундаментальний розв'язок рівняння Гельмгольца у клині задовольняє на нескінченності умови випромінювання Зоммерфельда рівномірно за кутовими координатами.

1. Введем в \mathbb{R}^3 сферическую систему координат r, θ, φ ($0 \leq r < \infty$, $0 \leq \theta \leq \pi$, $0 \leq \varphi \leq 2\pi$) и обозначим через $\Omega := \{(r, \theta, \varphi) \in \mathbb{R}^3 \mid r > 0, 0 < \theta < \pi, 0 < \varphi < \Phi\}$ клин с углом раствора Φ , $0 < \Phi \leq 2\pi$.

Положим

$$\gamma_m = m\pi/\Phi, \quad m = 1, 2, \dots; \quad M = (r_M, \theta_M, \varphi_M) \in \Omega, \quad N = (r_N, \theta_N, \varphi_N) \in \Omega;$$

$P_\mu^\nu(x)$ — присоединенные функции Лежандра [1, гл. 3]; $j_\nu(x)$ — сферические функции Бесселя, $h_\nu^{(1)}(x)$ — сферические функции Ханкеля [2, с. 256]; $r_< := \min\{r_M, r_N\}$, $r_> := \max\{r_M, r_N\}$ и пусть

$$\begin{aligned} G(M, N) := & \frac{ik}{\Phi} \sum_{m=1}^{\infty} \sin \gamma_m \varphi_M \sin \gamma_m \varphi_N \sum_{n=0}^{\infty} [2(n + \gamma_m) + 1] \times \\ & \times \Gamma(n + 2\gamma_m + 1) (n!)^{-1} P_{n+\gamma_m}^{-\gamma_m}(\cos \theta_{r_M}) \times \\ & \times P_{n+\gamma_m}^{-\gamma_m}(\cos \theta_N) j_{n+\gamma_m}(kr_<) h_{n+\gamma_m}^{(1)}(kr_>) \end{aligned} \quad (1)$$

— фундаментальное решение, удовлетворяющее в клине Ω уравнению

$$\left\{ r_M^{-2} \left(\frac{\partial}{\partial r_M} \right) \left(r_M^2 \frac{\partial}{\partial r_M} \right) + r_M^{-2} \sin^{-1} \theta_M \left(\frac{\partial}{\partial \theta_M} \right) \left(\sin \theta_M \frac{\partial}{\partial \theta_M} \right) + r_M^{-2} \sin^{-2} \theta_M \frac{\partial^2}{\partial \varphi_M^2} + \right. \\ \left. + k^2 \right\} G(M, N) = -r_N^{-2} \sin^{-1} \theta_N \delta(r_M - r_N) \delta(\theta_M - \theta_N) \delta(\varphi_M - \varphi_N)$$

и краевым условиям $G(r_M, \theta_M, \varphi_M, r_N, \theta_N, \varphi_N) = 0$ на его гранях $\varphi_M = 0$ и $\varphi_M = \Phi$ (см., например, [3, с. 356]).

2. Теорема. Функция $G(M, N)$ при любом фиксированном $N \in \Omega$ удовлетворяет следующим условиям излучения Зоммерфельда на бесконечности

$$G(M, N) = O(r_M^{-1}), \quad r_M \rightarrow +\infty, \quad (2)$$

$$\frac{\partial}{\partial r_M} G(M, N) - ikG(M, N) = o(r_M^{-1}), \quad r_M \rightarrow +\infty, \quad (3)$$

равномерно по $0 < \theta_M < \pi$ и $0 < \varphi_M < \Phi$.

Доказательство. I. Рассмотрим случай

$$\varepsilon \leq \theta_m \leq \pi - \varepsilon, \quad (4)$$

где ε — фиксированное достаточно малое положительное число.

Для оценки общего члена ряда (1) воспользуемся следующими неравенствами [4, с. 1018, 5, с. 27]:

$$|P_{n+\gamma_m}^{-\gamma_m}(\cos\theta)| \leq \pi^{1/2}(n+\gamma_m)^{-1/2}\Gamma(n+1)\Gamma^{-1}(n+\gamma_m+1)\sin^{-\gamma_m-1/2}\theta, \quad (5)$$

$$|J_{n+\gamma_m+1/2}(kr_N)H_{n+\gamma_m+1/2}^{(1)}(kr_M)| \leq A_q \left(n+\gamma_m+\frac{1}{2}\right)^2 q^{n+\gamma_m+1/2} r_M^{-1/2}, \quad (6)$$

$$r_M > r_0,$$

где $J_\nu(x)$ и $H_\nu^{(1)}(x)$ — соответственно цилиндрические функции Бесселя и Ханкеля, $r_M > r_N$, q — любое положительное число, меньшее единицы, A_q — постоянная, зависящая только от q . Используя соотношения [2, с. 256]

$$j_{n+\gamma_m}(kr_N) = \pi^{1/2}(2kr_N)^{-1/2}J_{n+\gamma_m+1/2}(kr_N),$$

$$h_{n+\gamma_m}^{(1)}(kr_M) = \pi^{1/2}(2kr_M)^{-1/2}H_{n+\gamma_m+1/2}^{(1)}(kr_M)$$

и неравенства (4)–(6), получаем

$$\begin{aligned} & |\sin(\gamma_m\phi_M)\sin(\gamma_m\phi_N)[2(n+\gamma_m)+1]\Gamma(n+2\gamma_m+1)(n!)^{-1} \times \\ & \times P_{n+\gamma_m}^{-\gamma_m}(\cos\theta_M)P_{n+\gamma_m}^{-\gamma_m}(\cos\theta_N)j_{n+\gamma_m}(kr_N)h_{n+\gamma_m}^{(1)}(kr_M)| \leq \\ & \leq A[2(n+\gamma_m)+1](n+\gamma_m)^{-1}\Gamma(n+2\gamma_m+1)(\Gamma(n+\gamma_m+1))^{-2}n! \times \\ & \times (\sin\epsilon\sin\theta_N)^{-\gamma_m-1/2}A_q \left(n+\gamma_m+\frac{1}{2}\right)^2 q^{n+\gamma_m+1/2} r_M^{-1}, \quad A, A_q = \text{const}. \quad (7) \end{aligned}$$

Обозначая $\delta_{m,n} := \Gamma(n+2\gamma_m+1)n!(\Gamma(n+\gamma_m+1))^{-2}$ и используя известную асимптотическую формулу [1, с. 62]

$$\ln\Gamma(x+\alpha) = \left(x+\alpha-\frac{1}{2}\right)\ln x - x + \frac{1}{2}\ln 2\pi + O(x^{-1}), \quad x \rightarrow +\infty, \quad \alpha = \text{const},$$

после простых преобразований имеем

$$\begin{aligned} \ln\delta_{m,n} &= \left(n+2\gamma_m+\frac{1}{2}\right)\ln(n+2\gamma_m) - (n+2\gamma_m) + \frac{1}{2}\ln 2\pi + O((n+2\gamma_m)^{-1}) + \\ &+ \left(n+\frac{1}{2}\right)\ln n - n + \frac{1}{2}\ln 2\pi + O\left(\frac{1}{n}\right) - 2\left(n+2\gamma_m+\frac{1}{2}\right)\ln(n+\gamma_m) + 2(n+\gamma_m) - \\ &- \ln 2\pi + O((n+\gamma_m)^{-1}) \leq 2\gamma_m + A, \quad A = \text{const}, \end{aligned}$$

так что

$$\delta_{m,n} \leq A \exp(2\gamma_m). \quad (8)$$

Из неравенств (7), (8) легко заключаем, что, выбирая q достаточно малым, можно добиться того, чтобы общий член ряда (1) мажорировался величиной $A(Q)r_M^{-1}Q^{n+\gamma_m}$, где $0 < Q < 1$ (и зависит от выбора q), $A(Q)$ — константа (зависящая от Q). Отсюда непосредственно следует справедливость асимптотической оценки (2) равномерно по $\epsilon \leq \theta_M \leq \pi - \epsilon$, $0 < \phi_M < \Phi$.

Используя рекуррентное соотношение

$$\frac{\partial}{\partial x} h_{n+\gamma_m}^{(1)}(x) = -(n+\gamma_m+1)x^{-1}h_{n+\gamma_m}^{(1)}(x) + h_{n+\gamma_m-1}^{(1)}(x)$$

и тот факт, что функции $h_{n+\gamma_m}^{(1)}(kr_M)$ удовлетворяют условию (3), а также

соображения, приведенные в [5, с. 28], аналогично устанавливаем справедливость асимптотической оценки (3) равномерно по $\varepsilon \leq \theta_M \leq \pi - \varepsilon$, $0 < \varphi_M < \Phi$.

II. Рассмотрим случай $0 < \theta_M \leq \varepsilon$, $\pi - \varepsilon \leq \theta_M < \pi$. (В силу известного соотношения [4, с. 1020])

$$P_{n+\gamma_m}^{-\gamma_m}(-x) = (-1)^n P_{n+\gamma_m}^{-\gamma_m}(x)$$

достаточно ограничиться случаем $0 < \theta_M \leq \varepsilon$.)

Используя интегральное представление [6, с. 53]

$$P_v^{-\mu}(\cos\theta) = \Gamma^{-1}(v + \mu + 1) \int_0^{\infty} \exp(-t \cos\theta) J_{\mu}(t \sin\theta) t^v dt,$$

$$0 < \theta < \pi/2, \quad \operatorname{Re}(v + \mu + 1) > 0,$$

и неравенство [2, с. 184]

$$|J_{\mu}(t \sin\theta)| \leq 2 \left| \frac{t}{2} \sin\theta \right|^{\mu} \pi^{-1/2} \Gamma^{-1}\left(\mu + \frac{1}{2}\right),$$

получаем

$$\begin{aligned} |P_{n+\gamma_m}^{-\gamma_m}(\cos\theta_M)| &= |\Gamma^{-1}(n + 2\gamma_m + 1) \int_0^{\infty} \exp(-t \cos\theta_M) J_{\gamma_m}(t \sin\theta_M)^{n+\gamma_m} \times \\ &\times t^{n+\gamma_m} dt| \leq 2 \left(\frac{1}{2} \sin\varepsilon\right)^{\gamma_m} \pi^{-1/2} \Gamma^{-1}(n + 2\gamma_m + 1) \Gamma^{-1}\left(\gamma_m + \frac{1}{2}\right) \times \\ &\times \int_0^{\infty} \exp(-t \cos\varepsilon) t^{n+2\gamma_m} dt = 2 \left(\frac{1}{2} \sin\varepsilon\right)^{\gamma_m} \pi^{-1/2} (\cos\varepsilon)^{-(n+2\gamma_m+1)} \times \\ &\times \Gamma^{-1}\left(\gamma_m + \frac{1}{2}\right). \end{aligned}$$

Используя теперь схему доказательства части I (меняя при этом неравенство (5) на неравенство (9)), легко убеждаемся в справедливости асимптотических оценок (2), (3) равномерно по $0 < \theta_M \leq \varepsilon$, $\pi - \varepsilon \leq \theta_M < \pi$, $0 < \varphi_M < \Phi$. Теорема доказана.

Замечания. 1. Легко видеть, что теорема остается справедливой для функции $G(M, N)$, удовлетворяющей на гранях клина $\varphi = 0$ и $\varphi = \Phi$ более общим крайевым условиям импедансного типа.

2. Из доказательства теоремы следует, что асимптотические оценки (2), (3) являются равномерными по всем N , принадлежащим замкнутому ограниченному множеству $D \subset \Omega$.

3. Полученные результаты дают возможность построения теории потенциала для задач дифракции на препятствиях, содержащихся внутри клина.

1. Бейтмен Г., Эрдейи А. Высшие трансцендентные функции. – М.: Наука, 1973. – 294 с.
2. Справочник по специальным функциям / Под ред. М. Абрамовица и И. Стиган. – М.: Наука, 1979. – 830 с.
3. Фелсен Л., Маркувиц П. Излучение и рассеяние волн: В 2-х т. – М.: Мир, 1978. – Т. 2 – 555 с.
4. Градштейн И. С., Рыжик И. М. Таблицы интегралов, сумм, рядов и произведений. – М.: Наука, 1971. – 1108 с.
5. Подлипенко Ю. К. Теория потенциала для задач дифракции в клине и слое. – Киев, 1988. – 68 с. – (Препринт / АН УССР. Ин-т математики; 88.55).
6. Кампе де Ферье Ж. и др. Функции математической физики. – М.: Физматгиз, 1963. – 102 с.

Получено 05.06.91