

УДК 517.5

Л. Н. Кусковский

О ПРОИЗВОДНЫХ ПОТЕНЦИАЛОВ

В вещественном (комплексном) линейном пространстве получены рекуррентные формулы, позволяющие находить частные производные любого порядка от фундаментального решения уравнения Лапласа.

Ключевые слова: оператор Лапласа, оператор Коши — Римана, рекуррентные формулы.

L. N. Kuskovskii

ON THE DERIVATIVES OF POTENTIALS

In a real (complex) linear space, we obtain recurrent formulas that allow us to find partial derivatives of any order from the fundamental solution of the Laplace equation.

Key words: Laplace operator, Cauchy — Riemann operator, recurrence formulas.

Решения многих задач математической физики, дифференциальных уравнений в частных производных, сингулярных интегральных уравнений связаны с нахождением частных производных различных порядков. В настоящей статье мы установим рекуррентные формулы, позволяющие находить производные любого порядка для классических потенциалов.

1. Вещественный случай

Будем использовать следующие обозначения:

\mathbb{R}^n — n -мерное (n — натуральное число) евклидово пространство;

$x = (x_1, x_2, \dots, x_n)$, $\xi = (\xi_1, \xi_2, \dots, \xi_n)$ — произвольные точки \mathbb{R}^n ;

$(x, \xi) = x_1\xi_1 + x_2\xi_2 + \dots + x_n\xi_n$ — скалярное произведение в \mathbb{R}^n ;

$r = |x - \xi| = [(x_1 - \xi_1)^2 + (x_2 - \xi_2)^2 + \dots + (x_n - \xi_n)^2]^{\frac{1}{2}}$ — расстояние между точками x и ξ ;

$\Delta \equiv \sum_{j=1}^n \frac{\partial^2}{\partial x_j^2}$ — оператор Лапласа.

Рассмотрим функцию

$$V(x - \xi) = \frac{1}{|x - \xi|^m} = \frac{1}{r^m}, \quad (1.1)$$

где m — любое натуральное число, $x \neq \xi$. Нетрудно найти

$$\frac{\partial}{\partial x_j} \left(\frac{1}{r^m} \right) = -\frac{m(x_j - \xi_j)}{r^{m+2}}, \quad (1.2)$$

$$\frac{\partial^2}{\partial x_j^2} \left(\frac{1}{r^m} \right) = -\frac{m}{r^{m+2}} + \frac{m(m+2)(x_j - \xi_j)^2}{r^{m+4}}. \quad (1.3)$$

Отсюда и из (1.3) имеем

$$\begin{aligned} \Delta V(x - \xi) &= \sum_{j=1}^n \frac{\partial^2}{\partial x_j^2} \left(\frac{1}{r^m} \right) = -\frac{mn}{r^{m+2}} + \frac{m(m+2)}{r^{m+4}} \sum_{j=1}^n (x_j - \xi_j)^2 = \\ &= \frac{m}{r^{m+2}} [-n + m + 2]. \end{aligned} \quad (1.4)$$

Из (1.4) сразу следует, что при $m = n - 2$, $n \geq 3$ функция (1.1) является решением уравнения Лапласа, т. е. $\Delta V(x - \xi) = 0$, $x \neq \xi$.

Функция $V(x - \xi) = \frac{1}{|x - \xi|^{n-2}}$, $x \neq \xi$, $n \geq 3$, называется *сингулярным решением* уравнения Лапласа [3, с. 226]. Напомню

Определение. Функция $v(x)$ называется *гармонической* в конечной области $\Omega \subset \mathbb{R}^n$, если она дважды непрерывно дифференцируема в Ω и удовлетворяет уравнению Лапласа.

Гармоническая в $\mathbb{R}^n \setminus (x = \xi)$ функция

$$V(x - \xi) = \frac{1}{|x - \xi|^{n-2}}, \quad n \geq 3,$$

называется *фундаментальным решением* уравнения Лапласа [2, с. 233]. В смысле обобщенных функций это означает, что данная функция удовлетворяет уравнению

$$\Delta V(x - \xi) = -(n - 2)\sigma_n \delta(x - \xi),$$

где $\sigma_n = \frac{2\pi^{n/2}}{\Gamma(n/2)}$ — площадь поверхности $(n - 1)$ -мерной единичной сферы, δ — функция Дирака [7, с. 45–46], $\Gamma(\alpha)$ — гамма-функция Эйлера [5, с. 753].

Теорема. Для $k = 2\gamma$ или $k = 2\gamma + 1$ (k, γ — натуральные числа) имеем

$$\begin{aligned} \frac{\partial^k}{\partial x_j^k} (V(x - \xi)) &= \frac{\partial^k}{\partial x_j^k} \left(\frac{1}{r^m} \right) = \sum_{h=0}^{\gamma} a_h^k t_{k-h} (x_j - \xi_j)^{k-2h}, \\ &j = 1, 2, \dots, n, \end{aligned} \quad (1.5)$$

где

$$t_k = (-1)^k \frac{m(m+2) \dots (m+2(k-1))}{r^{m+2k}}, \quad m = 1, 2, \dots,$$

$a_0^k = 1$, a_h^k — постоянные, вычисляемые по рекуррентным формулам:

$$\begin{aligned} a_h^{k+1} &= a_h^k + a_{h-1}^k (k - 2h + 2), \quad h = 1, 2, \dots, \gamma, \\ a_{\gamma+1}^{k+1} &= a_{\gamma}^k (k - 2\gamma). \end{aligned} \quad (1.6)$$

Доказательство. При $k = 1$ и $k = 2$ формула (1.5) справедлива, так как в силу (1.2) и (1.3) имеем

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial x_j} (r^{-m}) &= a_0^1 t_1 (x_j - \xi_j), \\ \frac{\partial^2}{\partial x_j^2} (r^{-m}) &= a_0^2 t_2 (x_j - \xi_j)^2 + a_1^2 t_1. \end{aligned}$$

Теперь, учитывая, что $\frac{\partial}{\partial x_j}(t_k) = t_{k+1}(x_j - \xi_j)$, и предположив, что формула (1.5) справедлива для некоторого k , получим

$$\begin{aligned} \frac{\partial^{k+1}}{\partial x_j^{k+1}} \left(\frac{1}{r^m} \right) &= \sum_{h=0}^{\gamma} a_h^k t_{k+1-h}(x_j - \xi_j)^{k+1-2h} + \\ &+ \sum_{h=0}^{\gamma} a_h^k (k-2h) t_{k-h}(x_j - \xi_j)^{k-2h-1} = \\ &= a_0^k t_{k+1}(x_j - \xi_j)^{k+1} + \\ &+ [a_0^k k + a_1^k] t_k(x_j - \xi_j)^{k-1} + \\ &+ [a_1^k (k-2) + a_2^k] t_{k-1}(x_j - \xi_j)^{k-3} + \\ &+ [a_2^k (k-4) + a_3^k] t_{k-2}(x_j - \xi_j)^{k-5} + \\ &\dots \\ &+ [a_{\gamma-1}^k (k+2-2\gamma) + a_{\gamma}^k] t_{k+1-\gamma}(x_j - \xi_j)^{k+1-2\gamma} + \\ &+ a_{\gamma}^k (k-2\gamma) t_{k-\gamma}(x_j - \xi_j)^{k-2\gamma-1}. \end{aligned}$$

Отсюда, представив выражения в квадратных скобках согласно (1.6), получим

$$\frac{\partial^{k+1}}{\partial x_j^{k+1}} \left(\frac{1}{r^m} \right) = \sum_{h=0}^{\gamma+1} a_h^{k+1} t_{(k+1)-h}(x_j - \xi_j)^{k+1-2h}, \quad j = 1, 2, \dots, n,$$

что, согласно методу математической индукции, и доказывает теорему.

2. Комплексный случай

Далее используются следующие обозначения:

\mathbb{C}^n — n -мерное комплексное пространство ($n = 1, 2, \dots$);

$z = (z_1, z_2, \dots, z_n)$, $\zeta = (\zeta_1, \zeta_2, \dots, \zeta_n)$, где $z_j = x_j + iy_j$, $\zeta_j = \xi_j + i\eta_j$, $j = 1, 2, \dots, n$, $i^2 = -1$, — точки \mathbb{C}^n ;

$\langle z, \zeta \rangle = (z, \bar{\zeta}) = z_1 \bar{\zeta}_1 + z_2 \bar{\zeta}_2 + \dots + z_n \bar{\zeta}_n$ — эрмитово скалярное произведение в \mathbb{C}^n ;

$|z| = \sqrt{\langle z, z \rangle}$ — норма вектора z ;

$$\begin{aligned} R = |z - \zeta| &= [|z_1 - \zeta_1|^2 + |z_2 - \zeta_2|^2 + \dots + |z_n - \zeta_n|^2]^{\frac{1}{2}} = \\ &= [(z_1 - \zeta_1)\overline{(z_1 - \zeta_1)} + \dots + (z_n - \zeta_n)\overline{(z_n - \zeta_n)}]^{\frac{1}{2}} \end{aligned}$$

— расстояние между точками z и ζ ($z \neq \zeta$).

Здесь при дифференцировании удобно пользоваться операторами Коши — Римана [1, с. 105; 6, с. 21–25]:

$$\frac{\partial}{\partial z_j} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial}{\partial x_j} - i \frac{\partial}{\partial y_j} \right), \quad \frac{\partial}{\partial \bar{z}_j} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial}{\partial x_j} + i \frac{\partial}{\partial y_j} \right), \quad j = 1, 2, \dots, n.$$

Рассмотрим функцию

$$U(z - \zeta) = \frac{1}{|z - \zeta|^m} = \frac{1}{R^m} = \left[\sum_{j=1}^n (z_j - \zeta_j)\overline{(z_j - \zeta_j)} \right]^{-\frac{m}{2}}, \quad m = 1, 2, \dots \quad (2.1)$$

и оператор

$$\Delta \equiv 4 \left[\frac{\partial^2}{\partial z_1 \partial \bar{z}_1} + \frac{\partial^2}{\partial z_2 \partial \bar{z}_2} + \dots + \frac{\partial^2}{\partial z_n \partial \bar{z}_n} \right] \quad (2.2)$$

— классический оператор Лапласа (лапласиан) [4, с. 17] в пространстве \mathbb{C}^n (или в $2n$ -мерном пространстве \mathbb{R}^{2n}). Имеем

$$\frac{\partial}{\partial z_j} \left(\frac{1}{|z - \zeta|^m} \right) = \frac{\partial}{\partial z_j} \left[\sum_{j=1}^n (z_j - \zeta_j) \overline{(z_j - \zeta_j)} \right]^{-\frac{m}{2}} = -\frac{m}{2} \frac{1}{R^{m+2}} \overline{(z_j - \zeta_j)}. \quad (2.3)$$

В силу (2.3) получаем

$$\frac{\partial^2}{\partial z_j \partial \bar{z}_j} \left(\frac{1}{|z - \zeta|^m} \right) = \frac{m(m+2)}{4} \frac{|z_j - \zeta_j|^2}{R^{m+4}} - \frac{m}{2} \frac{1}{R^{m+2}}.$$

Отсюда и из (2.2)

$$\begin{aligned} \Delta \left(\frac{1}{R^m} \right) &= 4 \left[\frac{m(m+2)}{4} \frac{1}{R^{m+4}} \sum_{j=1}^n |z_j - \zeta_j|^2 - \frac{nm}{2} \frac{1}{R^{m+2}} \right] = \\ &= \frac{m}{R^{m+2}} [(m+2) - 2n], \end{aligned}$$

откуда сразу следует, что при $m = 2n - 2$, $z \neq \zeta$, функция (2.1) является гармонической в любой ограниченной области $\Omega \subset \mathbb{C}^n$.

Библиографический список

1. Владимиров В. С. Уравнения математической физики. М.: Наука, 1967. 436 с.
2. Михайлов В. П. Дифференциальные уравнения в частных производных. М.: Наука, 1976. 392 с.
3. Михлин С. Г. Курс математической физики. М.: Наука, 1968. 576 с.
4. Рудин У. Теория функций в единичном шаре из \mathbb{C}^n . Пер. с англ. М.: Мир, 1984. 456 с.
5. Фихтенгольц Г. М. Курс дифференциального и интегрального исчисления. Т. 2. 7-е изд. М.: Наука, 1969. 800 с.
6. Шабат Б. В. Введение в комплексный анализ. Часть 2. Функции нескольких переменных. 2-е изд., перераб. и допол. М.: Наука, 1976. 400 с.
7. Шилов Г. Е. Математический анализ. Второй специальный курс. 2-е изд., перераб. М.: Изд-во МГУ, 1984. 208 с.

УДК 512.543

Е. Д. Логинова, Д. И. Молдаванский

О СВОБОДНЫХ ПОДГРУППАХ И ЦЕНТРЕ HNN-РАСШИРЕНИЯ ГРУПП

Получены условия отсутствия нециклических свободных подгрупп в HNN-расширениях групп и нетривиальности центра HNN-расширений.

Ключевые слова: HNN-расширения групп, свободная группа, центр группы.