

## ДОСТАТНІ УМОВИ ХАРАКТЕРИСТИЧНОЇ ФУНКЦІЇ ДЛЯ ДВОВИМІРНОГО ІЗОТРОПНОГО РОЗПОДІЛУ

УДК 519.21

О. Ю. ПАСЕНЧЕНКО

**РЕЗЮМЕ.** Для двовимірного ізотропного розподілу запропоновано достатні умови характеристичної функції. Вказано клас функцій, для яких достатні умови будуть і необхідними.

В теорії характеристичних функцій (х.ф.) відомий критерій Пойа х.ф. для одновимірної випадкової величини (в.в.) [1]. Цікавим є знаходження його багатовимірних аналогів (див. [2]).

Будемо розглядати випадок двовимірної ізотропної в.в. з щільністю розподілу

$$\hat{p}(x_1, x_2) = p(\rho), \quad \rho = \sqrt{x_1^2 + x_2^2}. \quad (1)$$

Х.ф. шукаються серед функцій  $\hat{f}(t_1, t_2)$  вигляду

$$\hat{f}(t_1, t_2) = f(r), \quad r = \sqrt{t_1^2 + t_2^2}. \quad (2)$$

Сформулюємо основний результат.

**Теорема.** *Нехай*

- 1)  $f(r)$  — неперервна, кусково-диференційовна на  $(0, +\infty)$  функція;
- 2)  $f(0) = 1$ ,  $r^{1/2}f(r) \rightarrow 0$ ,  $r \rightarrow \infty$ ;
- 3)  $r^{1/2}f'(r)$  інтегровна на  $(0, +\infty)$ ;
- 4)  $r^{1/2}f'(r) \uparrow 0$ ,  $r \rightarrow +\infty$ .

Тоді  $\hat{f}(t_1, t_2) = f(r)$  — х.ф. деякого абсолютно неперервного ізотропного розподілу в  $\mathbf{R}^2$ .

**Зауваження.** Згідно з (2)  $f(r)$  є профілем поверхні  $\hat{f} = \hat{f}(t_1, t_2)$ . З [1, с. 109] випливає, що умову диференційовності  $f(r)$  можна замінити умовою її опуклості при  $r > 0$ . Порівнюючи з теоремою Пойа для одновимірного випадку [1, с. 108], бачимо, що з'явилися дві додаткові умови 3 і 4 на профіль  $f(r)$ .

Доведемо допоміжне твердження про функцію Бесселя  $J_n(r)$  порядку  $n = 1$  та її нулі  $\mu_0 = 0, \mu_1, \dots$ .

Відомо [4], що нулі  $J_1$  прості і накопичуються на  $+\infty$ .

**Лема.** Для нулів  $J_1$  виконана оцінка

$$\pi \left(1 - \frac{3}{4}\mu_{k+1}^{-2}\right)^{-1/2} \leq \mu_{k+1} - \mu_k \leq \pi \left(1 - \frac{3}{4}\mu_k^{-2}\right)^{-1/2}, \quad k = 1, 2, \dots, \quad (3)$$

та інтеграли  $I_k$  монотонно спадають:

$$I_k = \int_{\mu_k}^{\mu_{k+1}} r^{1/2} |J_1(r)| dr \downarrow \frac{2\sqrt{2}}{\sqrt{\pi}}, \quad k \rightarrow +\infty. \quad (4)$$

*Доведення.*  $J_1(r)$  задовольняє рівняння Бесселя з початковими умовами  $J_1(\mu_k) = 0$ ,  $J_1'(\mu_k) \neq 0$ :

$$r^2 J_1'' + r J_1' + (r^2 - 1) J_1 = 0.$$

Зробимо заміну  $u = r^{1/2} J_1(r)$ . Тоді

$$u'' + \left(1 - \frac{3}{4}r^{-2}\right) u = 0.$$

Якщо  $\mu_k \leq r \leq \mu_{k+1}$ , то  $1 - \frac{3}{4}\mu_k^{-2} \leq 1 - \frac{3}{4}r^{-2} \leq 1 - \frac{3}{4}\mu_{k+1}^{-2}$ . За теоремою Штурма [3] маємо оцінку (3). Ліва частина (3) вірна і при  $k = 0$ . З (3), зокрема, випливає, що  $(\mu_{k+1} - \mu_k) \downarrow \pi$ ,  $k \rightarrow +\infty$  — відомий результат про нулі  $J_n(r)$  [4].

Позначимо  $\omega_k^2 = 1 - \frac{3}{4}\mu_k^{-2}$ . Одержимо

$$u'' + \omega_k^2 u = \frac{3}{4}(r^{-2} - \mu_k^{-2})u, \quad (5)$$

де  $u(\mu_k) = 0$ ,  $u'(\mu_k) = \alpha_k = \mu_k^{1/2} J_1'(\mu_k) \neq 0$ ,  $k = 1, 2, \dots$ , — початкові умови для  $u(r)$  в точці  $r = \mu_k$ .

Методом варіації Лагранжа з (5) одержимо для  $u(r)$  інтегральне рівняння

$$u = \frac{\alpha_k}{\omega_k} \sin \omega_k(r - \mu_k) + \frac{3}{4}(\mu_k^2 \omega_k)^{-1} \int_{\mu_k}^r (\mu_k^2 - s^2) s^{-2} u(s) \sin \omega_k(r - s) ds. \quad (6)$$

Розглядаючи (6) на відрізку  $\mu_k \leq r \leq \mu_{k+1}$ , маємо  $0 \leq r - s \leq \mu_{k+1} - \mu_k \leq \pi/\omega_k$ , тобто  $\sin \omega_k(r - s) \geq 0$ , звідки

$$|u(r)| \leq \left| \frac{\alpha_k}{\omega_k} \sin \omega_k(r - \mu_k) \right|.$$

Аналогічно, розглядаючи (6) на відрізку  $\mu_k - \pi/\omega_k \leq r \leq \mu_k$ , дістаємо  $0 \leq s - r \leq \mu_k - (\mu_k - \pi/\omega_k) = \pi/\omega_k$ , тобто  $\sin \omega_k(r - s) \leq 0$ . Звідси

$$|u(r)| \geq \left| \frac{\alpha_k}{\omega_k} \sin \omega_k(r - \mu_k) \right|$$

на цьому відрізку, тобто

$$\int_{\mu_{k-1}}^{\mu_k} |u(r)| dr \geq \int_{\mu_k}^{\mu_{k+1}} |u(r)| dr, \quad k = 1, 2, \dots,$$

і  $I_k$  монотонно спадають.

Використовуючи асимптотику функцій Бесселя [4], легко знайти границю (4), до якої спадають  $I_k$ . Лема доведена.  $\square$

*Доведення теореми.* З того, що  $\hat{f}(t_1, t_2)$  парна відносно кожної змінної окремо, маємо

$$\hat{p}(x_1, x_2) = \frac{1}{(2\pi)^2} \iint_{\mathbb{R}^2} \hat{f}(t_1, t_2) \cos(t_1 x_1 + t_2 x_2) dt_1 dt_2 \quad (7)$$

та

$$\hat{f}(t_1, t_2) = \iint_{\mathbb{R}^2} \hat{p}(x_1, x_2) \cos(t_1 x_1 + t_2 x_2) dx_1 dx_2.$$

Переходячи в (7) до полярних координат, знаходимо, що  $p(\rho)$  та  $f(r)$  зв'язані парою інтегральних перетворень Ганкеля [5]:

$$p(\rho) = \frac{1}{2\pi} \int_0^\infty r f(r) J_0(r\rho) dr, \quad (8)$$

$$f(r) = 2\pi \int_0^\infty \rho p(\rho) J_0(r\rho) d\rho,$$

$J_0(r)$  — функція Бесселя порядку  $n = 0$ .

Інтегруючи (8) частинами та враховуючи асимптотику  $J_1(r)$  і умови теореми, знаходимо

$$p(\rho) = -\frac{1}{2\pi\rho} \int_0^\infty r f'(r) J_1(r\rho) dr. \quad (9)$$

З умови 2 теореми випливає

$$\iint_{\mathbb{R}^2} \hat{p}(x_1, x_2) dx_1 dx_2 = 2\pi \int_0^\infty \rho p(\rho) d\rho = 1. \quad (10)$$

Пересвідчимось, що при виконанні умови 4 теореми  $p(\rho) \geq 0$ .

Покладемо  $g(r) = -r^{1/2} f'(r)$ . Тоді  $g(r)$  кусково-неперервна, абсолютно інтегровна на  $(0, +\infty)$  і  $g(r) \downarrow 0, r \rightarrow \infty$ . З (9) одержимо

$$p(\rho) = \frac{1}{2\pi\rho} \int_0^\infty g(r) r^{1/2} J_1(r\rho) dr = \frac{1}{2\pi\rho} \sum_{k=0}^\infty \int_{a_k}^{a_{k+1}} r^{1/2} g(r) J_1(r\rho) dr, \quad a_k = \mu_k/\rho. \quad (11)$$

Оскільки  $g(r) \geq 0$ , то ряд (11) знакозмінний:

$$p(\rho) = \frac{1}{2\pi\rho} \sum_{k=0}^\infty (-1)^k \int_{a_k}^{a_{k+1}} r^{1/2} g(r) |J_1(r\rho)| dr. \quad (12)$$

В (12) виконаємо заміну  $r\rho \rightarrow r$ . З леми одержимо

$$\int_{\mu_{k-1}}^{\mu_k} g\left(\frac{r}{\rho}\right) r^{1/2} |J_1(r)| dr \geq g\left(\frac{\mu_k}{\rho}\right) I_k \geq g\left(\frac{\mu_k}{\rho}\right) I_{k+1} \geq \int_{\mu_k}^{\mu_{k+1}} g\left(\frac{r}{\rho}\right) r^{1/2} |J_1(r)| dr,$$

тобто члени ряду (12) монотонно спадають. З умови 4 теореми і з леми, очевидно, випливає, що члени ряду (12) прямують до нуля.

Таким чином, ряд (12) є рядом типу Лейбніца та

$$p(\rho) \geq \frac{1}{2\pi} \rho^{-5/2} \int_0^{\mu_2} g\left(\frac{r}{\rho}\right) r^{1/2} J_1(r) dr \geq 0.$$

Умова нормування (10) виконана і  $\hat{p}(x_1, x_2) = p(\rho)$  — щільність деякого двовимірного розподілу. Теорема доведена.  $\square$

**Приклад.** Розглянемо конусні “капельюшки” вигляду

$$f(r) = \begin{cases} 1 - r^\alpha, & 0 < r < 1; \\ 0, & r \geq 1, \end{cases} \quad \alpha > 0. \quad (13)$$

Масмо

$$-r^{1/2} f'(r) = \begin{cases} \alpha r^{\alpha-1/2}, & 0 < r < 1; \\ 0, & r \geq 1. \end{cases}$$

При  $0 < \alpha \leq \frac{1}{2}$  умови теореми виконані, тобто функція (13) — х.ф. деякого абсолютно неперервного розподілу.

Зазначимо, що з (8), використовуючи таблиці інтегральних перетворень Ганкеля [5], можна отримати, що функції (13) не будуть х.ф. при  $\alpha > \frac{1}{2}$ . Очевидно, що в цьому випадку не виконана і умова 4 теореми, бо  $-r^{1/2}f'(r)$  не монотонно спадає до нуля. Тобто для функцій (13) достатні умови теореми є і необхідними.

Відмітимо також, що враховуючи аналогію між кореляційними та характеристичними функціями, основний результат статті можна сформулювати для кореляційної функції двовимірного однорідного ізотропного гауссового випадкового поля.

#### ЛІТЕРАТУРА

1. Е. Лукач, *Характеристические функции*, "Наука", Москва, 1979.
2. А. И. Великоиваненко, *Многомерные аналоги теоремы Поля*, Теория вероятнос. и математ. статист. (1986), № 34, 36–43.
3. Ф. Хартман, *Обыкновенные дифференциальные уравнения*, "Мир", Москва, 1970.
4. Г. Бейтмен, А. Эрдейи, *Высшие трансцендентные функции*, vol. 2, Москва, "Наука", 1974.
5. ———, *Таблицы интегральных преобразований*, vol. 2, "Наука", Москва, 1970.

252022, Київ, пр. Академіка Глушкова, 6, КИЇВСЬКИЙ УНІВЕРСИТЕТ ІМ. ТАРАСА ШЕВЧЕНКА, МЕХАНІКО-МАТЕМАТИЧНИЙ ФАКУЛЬТЕТ, КАФЕДРА ТВОРЦІ ЙМОВІРНОСТЕЙ ТА МАТЕМАТИЧНОЇ СТАТИСТИКИ

Надійшла 14.03.94