

**Н. А. Ружевич** (Ін-т прикл. пробл. механіки і математики НАН України, Львів)

## ПРО ОДНУ ГРАНИЧНУ ТЕОРЕМУ ДЛЯ АДИТИВНОГО ФУНКЦІОНАЛУ НА НЕРЕКУРЕНТНОМУ ЛАНЦЮГУ МАРКОВА

We establish conditions of asymptotic normality of the distribution of an additive functional on a nonrecurrent Markov chain.

Знайдено умови, при яких розподіл адитивного функціоналу на перекурентному ланцюгу Маркова є асимптотично нормальним.

Розглянемо ланцюг Маркова  $\{X_k\}$  з фазовим простором  $\{0, 1, 2, \dots\}$  та ймовірностями переходу за один крок

$$P(X_{k+1} = n+1 | X_k = n) = p_n, \quad P(X_{k+1} = n | X_k = n) = r_n = 1 - p_n,$$

$n = 0, 1, 2, \dots$ , і на цьому ланцюгу адитивний функціонал

$$\alpha_n = \sum_{k=0}^n f(X_k),$$

де  $f(k) = f_k$ ,  $k = 0, 1, 2, \dots$ , — деяка функція, що набуває значень на  $R$ . У цьому випадку з ланцюгом Маркова та адитивним функціоналом можна пов'язати два дискретних процеси з незалежними приростами  $\xi_m = \sum_{j=0}^m v_j$ ,  $\eta_m = \sum_{j=0}^m f_j v_j$ , де  $v_j$  — час перебування ланцюга в стані  $j$ . Випадкові величини  $v_j$  — незалежні й геометрично розподілені, тобто  $P(v_j = n) = p_j r_j^{n-1}$ ,  $Mv_j = 1/p_j$ ,  $n = 1, 2, \dots$ ,  $j = 0, 1, 2, \dots$ . Зауважимо, що  $\eta_m = \alpha_{\xi_m}$ .

Робота присвячена дослідженю асимптотичної поведінки умовного розподілу адитивного функціоналу  $\eta_m$  при умові, що  $\xi_m = n$ , коли  $m \rightarrow \infty$ ,  $n \rightarrow \infty$ . Зауважимо, що граничні теореми для адитивних функціоналів на рекурентних випадкових блуканнях розглядалися в [1].

Припустимо, що існує число  $\delta > 0$  таке, що

$$\inf_j p_j > \delta. \quad (1a)$$

Тоді доцільно розглядати лише випадок, коли

$$n \sim M\xi_m = \sum_{j=0}^m \frac{1}{p_j}, \quad (2)$$

бо з закону великих чисел випливає

$$\frac{1}{m+1} \sum_{j=0}^m v_j - \frac{1}{m+1} \sum_{j=0}^m Mv_j \rightarrow 0$$

при  $m \rightarrow \infty$  за ймовірністю.

Оскільки  $\xi_m$  та  $\eta_m$  є сумами незалежних випадкових величин, то вказаний умовний розподіл ( $\eta_m$  при умові  $\xi_m = n$ ) можна було б шукати, використовуючи локальну граничну теорему для векторів  $(v_j, f_j v_j)$ . Але в даному випадку звичайні локальні теореми не діють, бо розподіл цих векторів на площині вироджений. У роботі використано дослідження умовної характеристичної функції величини  $\eta_m$  при умові  $\xi_m = n$ . Для неї можна вказати певне інтегральне зо-

браження, для якого застосовується ідея методу перевалу.

**Теорема.** Нехай існує число  $\delta > 0$  таке, що здійснюється (1a) і

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \frac{1}{m} \sum_{j=0}^m p_j \leq 1 - \delta. \quad (16)$$

Крім того, виконуються умови

$$\sup_j |f_j| < \infty, \quad (3)$$

$$\sum_{j=0}^{\infty} f_j^2 r_j = \infty, \quad (4a)$$

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \frac{\sum_{j=0}^m f_j / p_j}{\sqrt{\sum_{j=0}^m f_j^2 r_j / p_j^2}} = 0, \quad (4b)$$

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \frac{1}{m} \sum_{j=0}^m \frac{f_j}{p_j^2} = 0. \quad (4b)$$

Тоді умовний розподіл величини  $\eta_m / \sqrt{D\eta_m}$  при умові  $\xi_m = n$  є асимптотично нормальним  $N(0, 1)$ , тобто

$$\lim_{m \rightarrow \infty} M \exp \left( it \sum_{j=0}^m f_j v_j / \sqrt{\sum_{j=0}^m f_j^2 r_j / p_j^2} \mid \sum_{j=0}^m v_j = n \right) = e^{-t^2/2}$$

для  $t, n$ , що задовільняють (2).

**Доведення.** Позначимо  $\varphi_m(u, z) = M e^{iu\eta_m} z^{\xi_m}$ . Тоді

$$\varphi_m(u, z) = \prod_{j=0}^m \frac{p_j e^{iu f_j} z}{1 - r_j e^{iu f_j} z},$$

$$P(\xi_m = n) = \frac{1}{2\pi i} \int_C \varphi_m(0, z) z^{-n-1} dz,$$

$$M e^{iu\eta_m} I_{\{\xi_m = n\}} = \frac{1}{2\pi i} \int_C \varphi_m(u, z) z^{-n-1} dz,$$

де  $C$  — контур, що лежить в області аналітичності  $\varphi_m(u, z)$  по  $z$  і охоплює точку  $0$ . Тоді  $\varphi_m(u|n) = \int_C \varphi_m(u, z) z^{-n-1} dz / \int_C \varphi_m(0, z) z^{-n-1} dz$ . Звідси отримаємо

$$\varphi_m(u|n) = \exp \left( iu \sum_{j=0}^m f_j \right) \frac{I_{m,n}(u)}{I_{m,n}(0)}, \quad (5)$$

$$\text{де } I_{m,n}(u) = \int_C \left( z^{n-m} \prod_{j=0}^m (1 - r_j e^{iu f_j} z) \right)^{-1} dz.$$

Використаємо ідею методу перевалу для обчислення інтеграла  $I_{m,n}(u)$  (див. [2, с. 445]). Для цього запишемо  $I_{m,n}(u)$  у вигляді  $I_{m,n}(u) = \int_C \exp \{ \psi_{m,n}(u, z) \} dz$ , де  $\psi_{m,n}(u, z) = -(n-m) \ln z - \sum_{j=0}^m \ln (1 - r_j e^{iu f_j} z)$  — аналітична функція при  $0 < |z| < \inf_{j \leq m} \frac{1}{r_j}$ .

Рівняння для знаходження точки перевалу має вигляд  $\frac{\partial}{\partial z} \psi_{m,n}(u, z) = 0$ , що в даному випадку еквівалентне виразу

$$\sum_{j=0}^m (1 - r_j e^{i u f_j} z)^{-1} = n + 1. \quad (6)$$

Позначимо через  $z_{m,n}(u)$  той неперервний розв'язок цього рівняння, для якого  $z_{m,n}(0) \in \left[ 0, \inf_{j \leq m} \frac{1}{r_j} \right]$ . Покажемо, що такий розв'язок існує і єдиний для досить великих  $u$  і достатньо великих  $m$ . Для цього розглянемо функції

$$f_m(z) = \sum_{j=0}^m (1 - r_j z)^{-1} - (n + 1)$$

і

$$g_m(z, u) = \sum_{j=0}^m (1 - r_j e^{i u f_j} z)^{-1} - \sum_{j=0}^m (1 - r_j z)^{-1}.$$

Зауважимо, що функція  $f_m(z)$  не має нулів для достатньо великих  $m$  і для комплексних  $z$  при  $|z| < \inf_{j \leq m} \frac{1}{r_j}$ . Дійсно, оскільки

$$(1 - r_j z)^{-1} = \frac{1 - r_j \bar{z}}{|1 - r_j z|^2} = \frac{1 - r_j \operatorname{Re} z}{|1 - r_j z|^2} + \frac{i r_j \operatorname{Im} z}{|1 - r_j z|^2},$$

то рівняння  $f_m(z) = 0$  еквівалентне двом рівнянням:  $\sum_{j=0}^m (1 - r_j \operatorname{Re} z) / |1 - r_j z|^2 = n + 1$  та  $\operatorname{Im} z \sum_{j=0}^m r_j / |1 - r_j z|^2 = 0$ . Звідси  $\operatorname{Im} z = 0$ , бо  $\sum_{j=0}^m r_j / |1 - r_j z|^2 > 0$  для достатньо великих  $m$  згідно з (16). Для дійсних  $z$  при  $|z| < \inf_{j \leq m} \frac{1}{r_j}$  функція  $f_m(z)$  монотонно зростаюча, оскільки згідно з

(16)  $f'_m(z) = \sum_{j=0}^m r_j / |1 - r_j z|^2 > 0$  для достатньо великих  $m$ , а тому для дійсних  $z$  функція  $f_m(z)$  має єдиний нуль при  $|z| < \inf_{j \leq m} \frac{1}{r_j}$  для достатньо великих  $m$ .

Отже, функція  $f_m(z)$  має єдиний нуль в кругу  $|z| < \inf_{j \leq m} \frac{1}{r_j}$  для достатньо великих  $m$ .

Нехай  $0 < R_m < \inf_{j \leq m} \frac{1}{r_j}$  — таке число, що нуль функції  $f_m(z)$  міститься в кругу  $|z| < R_m$ . Далі, оскільки функцію  $g_m(z, u)$  за формулою Тейлора в околі точки  $u = 0$  можна записати у вигляді

$$g_m(z, u) = -z u \sum_{j=0}^m \frac{r_j f_j}{(1 - r_j z)^2} - \frac{u^2}{2} \left( z \sum_{j=0}^m \frac{r_j f_j^2 e^{i \theta u f_j}}{(1 - r_j e^{i u \theta f_j} z)^2} + 2 z^2 \sum_{j=0}^m \frac{r_j^2 f_j^2 e^{i 2 \theta u f_j}}{(1 - r_j e^{i u \theta f_j} z)^3} \right),$$

де  $0 < \theta < 1$ , то, враховуючи, що  $|1 - r_j e^{iu} z| \geq 1 - r_j R_m$  при  $|z| = R_m$  для довільного дійсного  $u$ , отримуємо

$$\begin{aligned} |g_m(z, u)| &\leq R_m |u| \sum_{j=0}^m \frac{r_j |f_j|}{(1 - r_j R_m)^2} + \\ &+ \frac{u^2}{2} \left( R_m \sum_{j=0}^m \frac{r_j f_j^2}{(1 - r_j R_m)^2} + 2R_m^2 \sum_{j=0}^m \frac{r_j^2 f_j^2}{(1 - r_j R_m)^3} \right). \end{aligned}$$

У правій частині останньої нерівності всі суми скінчені згідно з (16) і (3) для достатньо великих  $m$ , а тому для достатньо малих  $u$  і достатньо великих  $m$   $|f_m(z)| > |g_m(z, u)|$  при  $|z| = R_m$ . Звідси з урахуванням того, що  $g_m(z, u)$  і  $f_m(z)$  — аналітичні функції при  $|z| \leq R_m$ , одержуємо, що функції  $f_m(z)$  і  $f_m(z) + g_m(z, u) = \sum_{j=0}^m (1 - r_j e^{iu} f_j z)^{-1} - (n+1)$  згідно з теоремою Руше (див. [2, с. 424]) мають одиний нуль при  $|z| \leq R_m$  для достатньо малих  $u$  і достатньо великих  $m$ . Це означає, що рівняння (6) при достатньо малих  $u$  і достатньо великих  $m$  має одиний неперервний розв'язок  $z_{m,n}(u)$ , для якого  $z_{m,n}(0) \in \left[0, \inf_{j \leq m} \frac{1}{r_j}\right]$ . Для скорочення запису використовуватимемо позначення  $z_{m,n}(u) = z(u)$ .

**Лема.** В умовах теореми

$$\lim_{n \rightarrow \infty} z_{m,n}(0) = 1.$$

**Доведення.** Використовуючи позначення  $z(0) = z_{m,n}(0)$ , з (6) отримуємо

$$\sum_{j=0}^m (1 - r_j z(0))^{-1} = n + 1.$$

Нехай  $\theta_{m,n}(z) = \frac{1}{n+1} \sum_{j=0}^m (1 - r_j z)^{-1}$ . Тоді  $\theta_{m,n}(1) = \frac{M\xi_m}{n+1}$ ,  $\theta_{m,n}(z(0)) = 1$ .

За теоремою Лагранжка про скінчені приrostи  $\theta_{m,n}(1) - \theta_{m,n}(z(0)) = \theta'_{m,n}(\lambda_{m,n})(1 - z(0))$ , де  $\lambda_{m,n}$  — точка між 1 та  $z(0)$ . Звідси

$$1 - z(0) = \left( \frac{M\xi_m}{n+1} - 1 \right) / \left( \frac{1}{n+1} \sum_{j=0}^m \frac{r_j}{(1 - r_j \lambda_{m,n})^2} \right).$$

Оскільки за умовою (2)  $\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{M\xi_m}{n} = 1$ , то для доведення леми достатньо показати, що знаменник правої частини останньої рівності відокремлений від нуля.

Дійсно,  $z(0) \in \left[0, \inf_{j \leq m} \frac{1}{r_j}\right]$ , а тому  $0 < \lambda_{m,n} < \inf_{j \leq m} \frac{1}{r_j}$  і

$\frac{1}{n+1} \sum_{j=0}^m \frac{r_j}{(1 - r_j \lambda_{m,n})^2} > \frac{1}{n+1} \sum_{j=0}^m r_j$ . Для достатньо великих  $m$  з умови (16) випливає

$$\frac{1}{n+1} \sum_{j=0}^m r_j \geq \frac{m+1}{n+1} \frac{\delta}{2},$$

а з (1a), (2) —  $m + 1 \leq n \leq \frac{m+1}{\delta}$ . Звідси отримуємо  $\frac{1}{n+1} \sum_{j=0}^m r_j \geq \frac{m+1}{(m+1)/\delta + 1} \frac{\delta}{2}$  для достатньо великих  $m$  і  $\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n+1} \sum_{j=0}^m r_j \geq \frac{1}{2}$ , що і доводить лему.

Повернемось до доведення теореми. Тоді для обчислення  $I_{m,n}(u)$  виберемо такий контур інтегрування  $C$ , що складається з відрізка  $[A, B]$  ( $A = z(0) - i\rho$ ,  $B = z(0) + i\rho$ ) і дуги кола  $\cup BA$  з центром в точці 0 та радіусом  $\sqrt{z^2(0) + \rho^2}$ , де  $\rho > 0$  — досить мале число, якщо коло обходить проти годинникової стрілки.

Позначимо  $C_1 = [A, B]$ ,  $C_2 = \cup BA$ . Тоді

$$I_{m,n}(u) = I_{m,n}^1(u) + I_{m,n}^2(u), \quad (7)$$

де  $I_{m,n}^k(u) = \int_{C_k} \exp \{ \psi_{m,n}(u, z) \} dz$ ,  $k = 1, 2$ . Для скороченого запису використовуватимемо позначення  $I_{m,n}^k(u) = I_k(u)$ .

Покажемо тепер, що для достатньо великих  $m, n$

$$I_1(u) \sim i\sqrt{2\pi} \exp \{ \psi_{m,n}(u, z(u)) \} \sqrt{\frac{\partial^2}{\partial z^2} \psi_{m,n}(u, z(u))} \quad (8)$$

при  $u = t/\sqrt{D\eta_m}$ ,  $|t| < \infty$ . Для цього розкладемо в ряд Тейлора функцію  $\psi_{m,n}(u, z)$  в околі точки  $z(u)$ :

$$\begin{aligned} \psi_{m,n}(u, z) &= \psi_{m,n}(u, z(u)) + \\ &+ \frac{1}{2} (z - z(u))^2 \frac{\partial^2}{\partial z^2} \psi_{m,n}(u, z(u)) + o((z - z(u))^2). \end{aligned}$$

Зауважимо, що умови (4a) і

$$\lim_{m \rightarrow \infty} D\eta_m = \sum_{j=0}^{\infty} \frac{f_j^2 r_j}{p_j^2} = \infty \quad (4g)$$

еквівалентні, бо з (1a) випливає

$$\frac{1}{\delta^2} \sum_{j=0}^{\infty} f_j^2 r_j \geq \sum_{j=0}^{\infty} \frac{f_j^2 r_j}{p_j^2} \geq \sum_{j=0}^{\infty} f_j^2 r_j.$$

Тоді  $z(u) = z(t/\sqrt{D\eta_m}) \sim z(0)$  згідно з (4g) і

$$\psi_{m,n}(u, z) \sim \psi_{m,n}(u, z(u)) + \frac{1}{2} (z - z(0))^2 \frac{\partial^2}{\partial z^2} \psi_{m,n}(u, z(u)).$$

Звідси і з (7) випливає

$$I_1(u) \sim \exp \{ \psi_{m,n}(u, z(u)) \} \int_{C_1} \exp \left\{ \frac{1}{2} (z - z(u))^2 \frac{\partial^2}{\partial z^2} \psi_{m,n}(u, z(u)) \right\} dz.$$

Тоді, використовуючи позначення

$$D_{m,n}(u) = \frac{\partial^2}{\partial z^2} \Psi_{m,n}(u, z(u)) = \frac{1}{z(u)} \sum_{j=0}^m \frac{r_j e^{iuf_j}}{(1 - r_j e^{iuf_j} z(u))^2}$$

і вводячи заміну змінних  $iv = (z - z(0))\sqrt{D_{m,n}(u)}$ , одержуємо

$$I_1(u) \sim \frac{i \exp \{ \Psi_{m,n}(u, z(u)) \}}{\sqrt{\exp \left\{ \frac{\partial^2}{\partial z^2} \Psi_{m,n}(u, z(u)) \right\}}} \frac{\rho \sqrt{D_{m,n}(u)}}{-\rho \sqrt{D_{m,n}(u)}} \exp \left\{ -\frac{v^2}{2} \right\} dv.$$

Звідси, враховуючи, що за умовою (4г) і лемою

$$D_{m,n}(u) \sim D_{m,n}(0) \sim D\eta_m, \quad (9)$$

згідно з (4г) отримуємо

$$\begin{aligned} I_1(u) &\sim \frac{i \exp \{ \Psi_{m,n}(u, z(u)) \}}{\sqrt{\exp \left\{ \frac{\partial^2}{\partial z^2} \Psi_{m,n}(u, z(u)) \right\}}} \int_{-\infty}^{\infty} \exp \left\{ -\frac{v^2}{2} \right\} dv = \\ &= \frac{i \sqrt{2\pi} \exp \{ \Psi_{m,n}(u, z(u)) \}}{\sqrt{\exp \left\{ \frac{\partial^2}{\partial z^2} \Psi_{m,n}(u, z(u)) \right\}}}, \end{aligned}$$

що і доводить (8).

Розглянемо тепер  $I_2(u)$ . Нехай  $\phi_0 = \arctg(\rho/z(0))$ . Тоді  $z \in C_2$ , якщо  $z = \sqrt{z^2(0) + \rho^2} e^{i\phi}$ ,  $\phi \in [\phi_0, 2\pi - \phi_0]$ . Оскільки здійснюється умова (3), то  $\phi \pm u f_j \in [\phi_1, 2\pi - \phi_1]$  для досить великих  $u$  та  $\phi \in [\phi_0, 2\pi - \phi_0]$ , якщо  $0 < \phi_1 < \phi$ ,  $\phi_1$  — фіксовано. Зауважимо, що для  $0 < a < 1$   $(|1 - ae^{i\phi}|)^{-1} \leq (|1 - ae^{i\phi}|)^{-1}$ , якщо  $\phi \in [\phi_1, 2\pi - \phi_1]$ . Тому  $(|1 - r_j e^{iuf_j}|)^{-1} \leq (|1 - r_j \sqrt{z^2(0) + \rho^2} e^{i\phi_1}|)^{-1}$  для  $r_j \sqrt{z^2(0) + \rho^2} < 1$ , тобто для досить великих  $m, n$ , бо  $z(0) \rightarrow 1$ , якщо  $n \rightarrow \infty$ , та досить великого  $\rho > 0$ . Звідси, позначивши  $z_1 = \sqrt{z^2(0) + \rho^2} e^{i\phi_1}$ , матимемо

$$\begin{aligned} \sup_{z \in C_2} |\exp \{ \Psi_{m,n}(u, z) \}| &\leq |\exp \{ \Psi_{m,n}(0, z_1) \}| \sim \\ &\sim \left| \exp \left\{ \Psi_{m,n}(0, z(0)) + \frac{1}{2} (z_1 - z(0))^2 \frac{\partial^2}{\partial z^2} \Psi_{m,n}(0, z(0)) \right\} \right| \leq \\ &\leq \exp \left\{ \Psi_{m,n}(0, z(0)) - \frac{\lambda}{2} \rho^2 \frac{\partial^2}{\partial z^2} \Psi_{m,n}(0, z(0)) \right\} \end{aligned}$$

для досить великих  $m, n$  і для довільного  $\lambda \in (0, 1)$ .

Таким чином,

$$|I_2(u)| = \exp \{ \Psi_{m,n}(0, z(0)) \} O \left( \exp \left\{ -\frac{\lambda}{2} \rho^2 D_{m,n}(0) \right\} \right). \quad (10)$$

Розглянемо тепер асимптотичну формулу для величини

$$g_{m,n}(u) = \exp \{ \Psi_{m,n}(u, z(u)) - \Psi_{m,n}(0, z(0)) \} \quad (11)$$

при  $u = t / \sqrt{D\eta_m}$ . Використовуючи для цього розклад за формуллою Тейлора в околі точки  $u = 0$  з точністю  $o(u^2)$ , отримуємо

$$g_{m,n}(u) = \exp \{ iA_{m,n}u - B_{m,n}u^2/2 \}, \quad (12)$$

де

$$\begin{aligned} iA_{m,n} &= i \left( \sum_{j=0}^m \frac{f_j}{1 - r_j z(0)} - \sum_{j=0}^m f_j \right) + \frac{z'(0)}{z(0)}, \\ B_{m,n} &= z(0) \sum_{j=0}^m \frac{f_j^2 r_j}{(1 - r_j z(0))^2} - 2iz'(0) \sum_{j=0}^m \frac{f_j r_j}{(1 - r_j z(0))^2} - \\ &- (z'(0))^2 \left\{ \sum_{j=0}^m \frac{r_j^2}{(1 - r_j z(0))^2} + \frac{1}{z(0)} \sum_{j=0}^m \frac{r_j}{1 - r_j z(0)} - \frac{1}{z^2(0)} \right\} - \frac{z''(0)}{z(0)}. \end{aligned}$$

Обчислимо тепер  $z'(0)$  і  $z''(0)$ , двічі диференціюючи (6) як неявну функцію в точці  $u = 0$ . Тоді згідно з доведеною лемою матимемо

$$\begin{aligned} z'(0) &\sim -i \frac{\sum_{j=0}^m f_j r_j / p_j^2}{\sum_{j=0}^m r_j / p_j^2}, \\ z''(0) &\sim \frac{1}{\sum_{j=0}^m r_j / p_j^2} \left( \sum_{j=0}^m \frac{f_j^2 r_j}{p_j^2} + 2 \sum_{j=0}^m \frac{f_j^2 r_j^2}{p_j^3} + \right. \\ &\left. + 2 \frac{\sum_{j=0}^m f_j r_j / p_j^2}{\sum_{j=0}^m r_j / p_j^2} \left( \frac{\sum_{j=0}^m f_j r_j / p_j^2}{\sum_{j=0}^m r_j / p_j^2} \sum_{j=0}^m \frac{r_j}{p_j^2} - 2 \sum_{j=0}^m \frac{f_j r_j}{p_j^3} \right) \right). \end{aligned}$$

Далі зауважимо, що оскільки для достатньо великих  $m$  з (16) випливає  $\sum_{j=0}^m r_j / p_j^2 \geq \sum_{j=0}^m (1 - p_j) \geq \delta m$ , то

$$\left| \frac{\sum_{j=0}^m f_j r_j / p_j^2}{\sum_{j=0}^m r_j / p_j^2} \right| \leq \frac{1}{\delta m} \left| \sum_{j=0}^m \frac{f_j r_j}{p_j^2} \right| \leq \frac{1}{\delta m} \left| \sum_{j=0}^m \frac{f_j}{p_j} \right| + \frac{1}{\delta m} \left| \sum_{j=0}^m \frac{f_j}{p_j^2} \right|$$

для достатньо великих  $m$ . Тому з (3), (4б) і (4в), в свою чергу, випливає

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \frac{\sum_{j=0}^m f_j r_j / p_j^2}{\sum_{j=0}^m r_j / p_j^2} = 0. \quad (13)$$

Тоді з (1а) і (3) отримуємо  $z'(0) \sim 0$ ,

$$z''(0) \sim \frac{1}{\sum_{j=0}^m r_j / p_j^2} \left( \sum_{j=0}^m \frac{f_j^2 r_j}{p_j^2} + 2 \sum_{j=0}^m \frac{f_j^2 r_j^2}{p_j^3} \right).$$

Звідси згідно з лемою, (12) і (4г) маємо

$$g_{m,n}(t / \sqrt{D\eta_m}) \sim \exp \left\{ itA_{m,n} / \sqrt{D\eta_m} - \frac{t^2}{2} B_{m,n} / D\eta_m \right\}, \quad (14)$$

де

$$\begin{aligned} A_{m,n} / \sqrt{D\eta_m} &\sim \left( \sum_{j=0}^m \frac{f_j}{p_j} - \sum_{j=0}^m f_j \right) / \sqrt{\sum_{j=0}^m f_j^2 r_j / p_j^2}, \\ B_{m,n} / D\eta_m &\sim 1 + \frac{1}{\sum_{j=0}^m f_j^2 r_j / p_j^2} \left( \frac{\sum_{j=0}^m f_j r_j / p_j^2}{\sum_{j=0}^m r_j / p_j^2} \left( -\sum_{j=0}^m \frac{r_j}{p_j^2} - 1 \right) - \right. \\ &\quad \left. - \frac{1}{\sum_{j=0}^m r_j / p_j^2} \left( \sum_{j=0}^m \frac{f_j^2 r_j}{p_j^2} + 2 \sum_{j=0}^m \frac{f_j^2 r_j^2}{p_j^3} \right) \right). \end{aligned}$$

Тому з умов (3), (1a), (13), (4a) випливає

$$B_{m,n} / D\eta_m \rightarrow 1 \quad \text{при } m \rightarrow \infty, \quad (15)$$

а значить, згідно з (14)  $g_{m,n}(t / \sqrt{D\eta_m}) \sim e^{-t^2/2}$ . Тоді звідси і з (11), (8), (10) одержуємо

$$\left| \frac{I_2(t / \sqrt{D\eta_m})}{I_1(t / \sqrt{D\eta_m})} \right| = e^{t^2/2} O\left( \exp\left\{-\frac{\lambda}{2} p^2 D_{m,n}(0)\right\} \sqrt{D_{m,n}(t / \sqrt{D\eta_m})} \right) = o(1)$$

згідно з (9) і (4a), тобто

$$I_2(t / \sqrt{D\eta_m}) = o(I_1(t / \sqrt{D\eta_m})).$$

Таким чином, згідно з (7)  $I_{m,n}(u) \sim I_1(u) + o(I_1(u))$  при  $u = t / \sqrt{D\eta_m}$  для достатньо великих  $m, n$ , а значить, згідно з (8)

$$I_{m,n}(u) \sim i\sqrt{2\pi} \exp\{\Psi_{m,n}(u, z(u))\} / \sqrt{\frac{\partial^2}{\partial z^2} \Psi_{m,n}(u, z(u))}$$

при  $u = t / \sqrt{D\eta_m}$  для достатньо великих  $m, n$ . Звідси за умовами (5) і (11) отримуємо

$$\begin{aligned} \varphi_m(t / \sqrt{D\eta_m} | n) &\sim \\ &\sim \exp\left\{it \sum_{j=0}^m \frac{f_j}{\sqrt{D\eta_m}}\right\} g_{m,n}(t / \sqrt{D\eta_m}) \sqrt{D_{m,n}(0) / D_{m,n}(t / \sqrt{D\eta_m})} \quad (16) \end{aligned}$$

для досить великих  $m, n$ .

Тому, враховуючи, що з (14) випливає

$$\begin{aligned} \exp\left\{it \sum_{j=0}^m \frac{f_j}{\sqrt{D\eta_m}}\right\} g_{m,n}(t / \sqrt{D\eta_m}) &\sim \\ &\sim \exp\left\{it \frac{\sum_{j=0}^m f_j + A_{m,n}}{\sqrt{D\eta_m}}\right\} \exp\left\{-\frac{t^2}{2} B_{m,n} / D\eta_m\right\}, \end{aligned}$$

де

$$\frac{\sum_{j=0}^m f_j + A_{m,n}}{\sqrt{D\eta_m}} \sim \frac{\sum_{j=0}^m f_j / p_j}{\sqrt{\sum_{j=0}^m f_j^2 r_j / p_j^2}} \rightarrow 0$$

при  $m \rightarrow \infty$  згідно з (4a), маємо  $\exp\left\{it \sum_{j=0}^m \frac{f_j}{\sqrt{D\eta_m}}\right\} g_{m,n}(t/\sqrt{D\eta_m}) \sim e^{-t^2/2}$  згідно з (15). Тоді з (16) і (9) отримуємо для достатньо великих  $m, n$   $\varphi_m(t/\sqrt{D\eta_m} | n) \sim e^{-t^2/2}$ , що і доводить теорему.

**Приклад.** Умови теореми виконуються, якщо  $p_j$  задовольняють умову (1a) і

$$\sum_{j=0}^{\infty} |p_j - p| < \infty, \quad 0 < \varepsilon \leq p \leq 1 - \delta, \quad (17)$$

а  $f_j$  задовольняють умову (3) і умови

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \frac{1}{\sqrt{m}} \sum_{j=0}^m f_j = 0, \quad (18)$$

$$\inf_j |f_j| = f > 0. \quad (19)$$

Дійсно, тоді виконується умова (1б), бо

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \frac{1}{m} \sum_{j=0}^m p_j = p \leq 1 - \delta,$$

оскільки

$$\begin{aligned} \left| \frac{1}{m} \sum_{j=0}^m p_j \right| &= \left| \frac{1}{m} \sum_{j=0}^m ((p_j - p) + p) \right| \leq \frac{1}{m} \sum_{j=0}^m |p_j - p| + \frac{m+1}{m} p \leq \\ &\leq \frac{1}{m} \sum_{j=0}^{\infty} |p_j - p| + \left(1 + \frac{1}{m}\right) p \xrightarrow{m \rightarrow \infty} p \leq 1 - \delta \end{aligned}$$

згідно з (17). Звідси випливає

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \frac{1}{m} \sum_{j=0}^m r_j = 1 - \lim_{m \rightarrow \infty} \frac{1}{m} \sum_{j=0}^m p_j = 1 - p \geq \delta, \quad (20)$$

тобто для достатньо великих  $m$   $\frac{1}{m} \sum_{j=0}^m r_j \geq \delta$ , а значить,  $\sum_{j=0}^m r_j \geq \delta m \xrightarrow{m \rightarrow \infty} \infty$ , тобто  $\sum_{j=0}^m r_j = \infty$ . Тому умова (4a) в даному випадку матиме вигляд  $\sum_{j=0}^m r_j = \infty$ , бо  $\sum_{j=0}^{\infty} f_j^2 r_j \geq f^2 \sum_{j=0}^{\infty} r_j = \infty$  згідно з (19).

Далі, враховуючи умови (3), (17) і (18), отримуємо

$$\begin{aligned} \left| \frac{1}{\sqrt{m}} \sum_{j=0}^m \frac{f_j}{p_j} \right| &= \frac{1}{\sqrt{m}} \left| \sum_{j=0}^m f_j \left( \left( \frac{1}{p_j} - \frac{1}{p} \right) + \frac{1}{p} \right) \right| \leq \\ &\leq \frac{1}{\sqrt{m}} \sum_{j=0}^m \frac{|f_j| |p_j - p|}{p_j p} + \left| \frac{1}{\sqrt{mp}} \sum_{j=0}^m f_j \right| \leq \end{aligned}$$

$$\leq \left| \frac{1}{\sqrt{m}\varepsilon} \sum_{j=0}^m f_j \right| + \sup_j |f_j| \frac{1}{\sqrt{m}\delta\varepsilon} \sum_{j=0}^{\infty} |p_j - p| \xrightarrow[m \rightarrow \infty]{} 0.$$

Звідси і з (19), (20) одержуємо

$$\begin{aligned} & \lim_{m \rightarrow \infty} \frac{\left| \sum_{j=0}^m f_j / p_j \right|}{\sqrt{\sum_{j=0}^m f_j^2 r_j / p_j^2}} \leq \\ & \leq \frac{\delta}{|f|} \lim_{m \rightarrow \infty} \frac{\left| \sum_{j=0}^m f_j / p_j \right|}{\sqrt{\sum_{j=0}^m r_j}} = \frac{\delta}{|f|} \lim_{m \rightarrow \infty} \frac{\left| \frac{1}{\sqrt{m}} \sum_{j=0}^m f_j / p_j \right|}{\sqrt{\frac{1}{\sqrt{m}} \sum_{j=0}^m r_j}} \leq \\ & \leq \frac{\sqrt{\delta}}{|f|} \lim_{m \rightarrow \infty} \left| \frac{1}{\sqrt{m}} \sum_{j=0}^m \frac{f_j}{p_j} \right| \xrightarrow[m \rightarrow \infty]{} 0, \end{aligned}$$

що і доводить виконання умови (4б).

Умова (4в) випливає з умов (3), (17), (18). Дійсно,

$$\begin{aligned} & \left| \frac{1}{m} \sum_{j=0}^m \frac{f_j}{p_j^2} \right| \leq \frac{1}{m} \left| \sum_{j=0}^m f_j ((p_j^{-2} - p^{-2}) + p^{-2}) \right| \leq \\ & \leq \left| p^{-2} \frac{1}{m} \sum_{j=0}^m f_j \right| + \frac{1}{m} \sum_{j=0}^m |f_j| |p_j^2 - p^2| |p_j^{-2} p^{-2}| \leq \\ & \leq \delta^{-2} \varepsilon^{-2} \frac{1}{m} \sum_{j=0}^m |f_j| |p_j - p| (p_j - p) + \left| \varepsilon^{-2} \frac{1}{m} \sum_{j=0}^m f_j \right| \leq \\ & \leq \delta^{-2} \varepsilon^{-2} \frac{2}{m} \sup_j |f_j| \sum_{j=0}^{\infty} |p_j - p| + \varepsilon^{-2} \left| \frac{1}{m} \sum_{j=0}^{\infty} f_j \right| \xrightarrow[m \rightarrow \infty]{} 0. \end{aligned}$$

Отже, всі умови теореми виконуються.

1. Скорочод А. В., Слободенюк Н. П. Пределъные теоремы для случайных блужданий. – Киев: Наук. думка, 1970. – 302 с.
2. Лаврентьев М. А., Шабат Б. В. Методы теории функций комплексного перемененного. – М.: Наука, 1987. – 688 с.

Одержано 15.10.92