

УДК 519.21

АСИМПТОТИЧЕСКИЕ РАЗЛОЖЕНИЯ
РАСПРЕДЕЛЕНИЯ ЧИСЛА ПЕРЕСЕЧЕНИЙ
ПОЛОСЫ СЛУЧАЙНЫМ БЛУЖДЕНИЕМ,
ЗАДАННЫМ НА ЦЕПИ МАРКОВА

В. И. Лотов, Н. Г. Орлова

Аннотация: Получены полные асимптотические разложения для распределения числа пересечений полосы за n шагов траекториями случайного блуждания, заданного на конечной цепи Маркова. Предполагается, что выполнено условие Крамера на распределения скачков и ширина полосы растет вместе с n . Метод состоит в нахождении факторизационных представлений производящих функций изучаемых распределений, выделении главных членов асимптотики этих представлений и последующем обращении этих главных членов с помощью модификации метода перевала.

Ключевые слова: случайное блуждание на цепи Маркова, факторизационное представление, граничная задача, асимптотическое разложение.

§ 1. Введение

Пусть $\{\varkappa_n\}_{n \geq 0}$ — конечная однородная неразложимая цепь Маркова с множеством состояний $D = \{1, \dots, m\}$, с матрицей переходных вероятностей $P = \|p_{jk}\|_{j,k \in D}$ и стационарным распределением $\pi = (\pi_1, \dots, \pi_m)$, $\pi_j > 0$, $j \in D$. Обозначим через $\{\xi_{jk}^{(n)}\}$, $n \geq 1$, $j, k \in D$, не зависящее от $\{\varkappa_n\}$ семейство независимых случайных величин, одинаково распределенных при фиксированных j, k .

Введем марковский процесс $\{S_n, \varkappa_n\}_{n \geq 0}$, эволюция которого задается начальным значением $\{0, \varkappa_0\}$ и соотношением $S_{n+1} = S_n + \xi_{\varkappa_n \varkappa_{n+1}}^{(n+1)}$, $n \geq 0$. Распределение $\{S_n, \varkappa_n\}_{n \geq 0}$ будет полностью определено, если заданы распределение \varkappa_0 и матрица

$$F(\mu) = \left\| \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\mu y} d\mathbb{P}(S_1 < y, \varkappa_1 = k / \varkappa_0 = j) \right\| = \|p_{jk} f_{jk}(\mu)\|, \quad (1)$$

где $f_{jk}(\mu) = \mathbb{E} e^{i\mu \xi_{jk}^{(n)}}$.

Для случайного блуждания $\{S_n\}_{n=0}^{\infty}$ определим моменты остановки

$$\begin{aligned} \tau_0^+ &= \tau_0^- = 0, & \tau_i^- &= \inf\{n \geq \tau_{i-1}^+ : S_n \leq -a\}, \\ \tau_i^+ &= \inf\{n \geq \tau_i^- : S_n \geq b\}, & i &\geq 1, \quad a > 0, \quad b > 0, \end{aligned}$$

Работа выполнена при финансовой поддержке Российского фонда фундаментальных исследований (код проекта 05-01-00810) и Совета по грантам президента РФ и государственной поддержке ведущих научных школ (код проекта НШ-8980.2006.1).

и рассмотрим случайные величины η_1, η_2 , равные соответственно числу пересечений снизу вверх и сверху вниз полосы $-a \leq y \leq b$ на координатной плоскости точек (x, y) траекторией случайного блуждания $\{(n, S_n)\}_{n=0}^\infty$. Очевидно, события $\{\eta_1 \geq k\}$ и $\{\tau_k^+ < \infty\}$ совпадают. Из [1] следует, что указанные случайные величины $\eta_i, i = 1, 2$, будут конечны с вероятностью единица при любом начальном состоянии \varkappa_0 цепи $\{\varkappa_n\}$, если, например, «стационарное» математическое ожидание случайной величины S_1 ,

$$\mathbb{E}_\pi S_1 = \sum_{j,k=1}^m \pi_j p_{jk} \mathbb{E} \xi_{jk}^{(1)},$$

существует и отлично от нуля. Для этого случая в работе найдена асимптотика вероятностей

$$\mathbb{P}(\eta_1 \geq k, \varkappa_{\tau_k^+} = l/\varkappa_0 = s)$$

при $a + b \rightarrow \infty$, что составляет содержание теоремы 2. В силу симметричности рассуждений здесь и в дальнейшем рассматривается только случайная величина η_1 .

В ситуации, когда $\mathbb{E}_\pi S_1 = 0$, вводится в рассмотрение случайная величина $\eta_n^{(1)}$, равная числу пересечений снизу вверх полосы траекторией $\{(n, S_n)\}_{n=0}^\infty$ за промежуток времени от 0 до n . Здесь $\eta_n^{(1)} = \max\{i \geq 0 : \tau_i^+ \leq n\}$. В теореме 5 получено полное асимптотическое разложение вероятности

$$\mathbb{P}(\eta_n^{(1)} = k/\varkappa_0 = s)$$

по степеням $1/\sqrt{n}$ при $n \rightarrow \infty$. При этом предполагается, что числа a и b растут пропорционально \sqrt{n} , число k фиксировано.

Исследования проводятся с помощью факторизационной техники в несколько этапов по схеме, предложенной А. А. Боровковым в [2] и в последующем реализованной многими авторами (см., например, [3–5]). Первый этап предполагает построение разного сорта факторизационных тождеств для преобразований Фурье – Стилтгеса искомым распределений. В нашем случае это факторизационные представления матричной функции

$$Q(z, \mu, k) \equiv \|\mathbb{E}(z^{\tau_k^+} \exp\{i\mu S_{\tau_k^+}\}; \tau_k^+ < \infty, \varkappa_{\tau_k^+} = l/\varkappa_0 = s)\|, \quad s, l = 1, \dots, m, \quad (2)$$

и функции

$$Q_1(z, k, s) \equiv \sum_{n=1}^{\infty} z^n \mathbb{P}(\eta_n^{(1)} = k/\varkappa_0 = s), \quad s = 1, \dots, m.$$

Результаты этого этапа получены ранее и опубликованы в [6], они приводятся в п. 3 ниже.

Если положить $\mu = 0$ и $z = 1$ в (2), то получим

$$\|\mathbb{P}(\eta_1 \geq k, \varkappa_{\tau_k^+} = l/\varkappa_0 = s)\| = \|\mathbb{P}(\tau_k^+ < \infty, \varkappa_{\tau_k^+} = l/\varkappa_0 = s)\| = Q(1, 0, k).$$

Таким образом, для $\mathbb{E}_\pi S_1 \neq 0$ поставленную задачу можно решать, исследуя асимптотическое поведение $Q(z, 0, k)$ в окрестности точки $z = 1$ при $a \rightarrow \infty, b \rightarrow \infty$ и полагая затем $z = 1$.

Для нахождения асимптотики вероятности $\mathbb{P}(\eta_n^{(1)} = k/\varkappa_0 = s)$ с помощью контурного интегрирования также потребует изучить асимптотику $Q_1(z, k, s)$ в окрестности единицы при $a \rightarrow \infty, b \rightarrow \infty$ и подходящим способом оценить эту функцию вне окрестности единицы. Это все составит содержание второго этапа исследований. Результаты этого этапа представлены в теоремах 1, 3, 4.

На завершающем этапе — при нахождении асимптотических разложений вероятности $\mathbb{P}(\eta_n^{(1)} = k/\varkappa_0 = s)$ — мы подвергаем контурному интегрированию функцию $Q_1(z, k, s)$, показываем, что основной вклад в интеграл вносит лишь поведение этой функции в окрестности единицы, после чего пользуемся полученным на предыдущем этапе асимптотическим представлением для $Q_1(z, k, s)$. Оно включает в себя главную часть плюс остаток. Остатком можно пренебречь, а асимптотику интеграла от главной части можно получить, пользуясь модификацией метода перевала, разработанной в [2]. При этом будет использоваться ряд технических приемов из [7]. Здесь мы рассматриваем только наиболее важный случай, когда a и b растут пропорционально \sqrt{n} , хотя, как показано в [7], применяемый метод асимптотического анализа позволяет получать аналогичные результаты и для других ситуаций, совместимых с требованиями $a \rightarrow \infty$, $b \rightarrow \infty$, $a + b = o(n)$.

Коэффициенты получаемых асимптотических разложений задаются с помощью цепочки формул. Это требует введения большого количества новых обозначений, и потому формулировка окончательного результата (теорема 5) приводится после доказательства.

Всюду в дальнейшем предполагаются выполненными следующие условия крамеровского типа.

I. Найдется элемент матрицы $F(\mu)$ такой, что прообраз Фурье n -й степени этого элемента при некотором целом $n \geq 1$ содержит абсолютно непрерывную компоненту.

II. Для всех $j, k \in D$ интегралы в (1) абсолютно сходятся при $v_+ \leq \text{Im } \mu \leq v_-$; здесь $v_+ < 0$, $v_- > 0$.

Ранее в работе [7] авторами были получены полные асимптотические разложения распределения числа пересечений полосы траекториями целочисленного случайного блуждания, скачки которого независимы и одинаково распределены, что соответствует случаю $m = 1$. В данной работе мы рассматриваем более общую конструкцию ($m \geq 1$ произвольно) и, чтобы избежать повторений, вместо целочисленности блуждания накладываем введенное выше условие I о наличии абсолютно непрерывной компоненты.

§ 2. Предварительные сведения

В этом параграфе будут изложены необходимые в дальнейшем сведения, известные из [3, 4].

Обозначим через $V(\alpha, \beta)$ банахову алгебру матриц порядка m , элементы которых являются преобразованиями Фурье — Стилтеса непрерывных слева функций $\varphi(x)$, имеющих на любом конечном отрезке ограниченную вариацию и таких, что $\int_{-\infty}^{\infty} e^{i\mu x} |d\varphi(x)|$ абсолютно сходится при $\alpha \leq \text{Im } \mu \leq \beta$. Пусть $V_+(\alpha)$ —

подмножество $V(\alpha, \beta)$, образованное матрицами вида $\left\| \int_0^{\infty} e^{i\mu y} d\varphi_{jk}(y) \right\|$, $V_-(\beta)$ —

подмножество $V(\alpha, \beta)$, образованное матрицами вида $\left\| \int_{-\infty}^{+0} e^{i\mu y} d\varphi_{jk}(y) \right\|$.

При $|z| < 1$, $v_+ \leq \text{Im } \mu \leq v_-$ матричная функция $E - zF(\mu)$ (здесь E — единичная матрица) допускает факторизацию двух типов:

$$E - zF(\mu) = R_{z-}(\mu)R_{z+}(\mu) = L_{z+}(\mu)L_{z-}(\mu), \tag{3}$$

соответственно называемую *правой* и *левой* факторизацией.

Укажем некоторые свойства компонент факторизации (3). Положительные компоненты $L_{z+}(\mu), R_{z+}(\mu)$ как функции переменной μ принадлежат $V_+(v_+)$, отрицательные компоненты $L_{z-}(\mu), R_{z-}(\mu)$ принадлежат $V_-(v_-)$. Как функции переменной z , принимающие значения в нормированных кольцах $V_{\pm}(v_{\pm})$, компоненты факторизации аналитичны в круге $|z| < 1$ и, более того, аналитически продолжаются в окрестность любой точки на границе этого круга при $\mathbb{E}_{\pi}S_1 \neq 0$. Если $\mathbb{E}_{\pi}S_1 = 0$, то в окрестности точки $z = 1$ компоненты факторизации являются аналитическими функциями переменной $t = i\sqrt{z-1}$.

Пусть каждый элемент некоторой матричной функции $f(\mu) = \|f_{jk}(\mu)\|$ допускает при $\text{Im } \mu = 0$ представление

$$f_{jk}(\mu) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\mu y} d\tilde{F}_{jk}(y), \quad \int_{-\infty}^{\infty} |d\tilde{F}_{jk}(y)| < \infty$$

и $\tilde{F}(y) = \|\tilde{F}_{jk}(y)\|$. В этом случае будем кратко писать

$$f(\mu) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\mu y} d\tilde{F}(y). \tag{4}$$

Известно [4], что функции $R_{z\pm}^{\pm 1}(\mu), L_{z\pm}^{\pm 1}(\mu)$ допускают представления вида (4) при $|z| < 1, \text{Im } \mu = 0$. Для функций f вида (4) определим операторы

$$\begin{aligned} (\mathcal{A}f)(z, \mu) &= [f(\mu)L_{z-}^{-1}(\mu)]^{(-\infty, -a]} L_{z-}(\mu), \\ (\mathcal{B}f)(z, \mu) &= [f(\mu)R_{z+}^{-1}(\mu)]^{[b, \infty)} R_{z+}(\mu), \end{aligned}$$

где используется обозначение

$$\left[\int_{-\infty}^{\infty} e^{i\mu y} d\tilde{F}(y) \right]^D = \int_D e^{i\mu y} d\tilde{F}(y), \quad D \subset \mathbb{R}.$$

Функция f также может зависеть от z .

С помощью введенных операторов в [7] получены следующие факторизационные представления функций $Q(z, \mu, k)$ и $Q_1(z, k, s)$, справедливые при $|z| < 1, \text{Im } \mu = 0$:

$$\begin{aligned} Q(z, \mu, k) &= \|\mathbb{E}(z^{\tau_k^+} \exp\{i\mu S_{\tau_k^+}\}; \tau_k^+ < \infty, \chi_{\tau_k^+} = l/\chi_0 = s)\| = ((\mathcal{B}\mathcal{A})^k E)(z, \mu), \\ Q_1(z, k, s) &= \frac{1}{1-z} \sum_{l=1}^m \|\{((\mathcal{B}\mathcal{A})^k E)(z, 0) - ((\mathcal{B}\mathcal{A})^{k+1} E)(z, 0)\}_{sl}\|. \end{aligned}$$

Из указанных равенств видно, что для получения асимптотических представлений функций $Q(z, 0, k)$ и $Q_1(z, k, s)$ необходимо найти асимптотическое представление оператора $((\mathcal{B}\mathcal{A})^k E)(z, 0)$, что и будет сделано ниже.

Пусть $\lambda(\mu)$ — максимальное по модулю собственное значение матрицы $F(\mu)$. Мы предполагаем везде в дальнейшем, что $\lambda(iv_+) > 1$, если $\mathbb{E}_{\pi}S_1 > 0$, а также $\lambda(iv_-) > 1$, если $\mathbb{E}_{\pi}S_1 < 0$. При выполнении условия II для некоторого $\delta_1 > 0$ уравнение $1 - z\lambda(iv) = 0$ имеет не более двух вещественных решений $v = \mu_{\pm}(z)$, $\mu_+(z) \leq 0 \leq \mu_-(z)$, $z \in [1 - \delta_1, 1]$. Функции $\mu_+(z), \mu_-(z)$ могут быть аналитически продолжены в некоторую δ -окрестность отрезка $[1 - \delta_1, 1]$ при $\mathbb{E}_{\pi}S_1 \neq 0$ и в ту же окрестность, но с разрезом по лучу $z \geq 1$ в случае $\mathbb{E}_{\pi}S_1 = 0$.

Обозначим $\mu_+ = \mu_+(1), \mu_- = \mu_-(1)$. Для каждого сколь угодно малого $\delta > 0$ найдется число $\gamma > 0$ такое, что если $|z - 1| \geq \delta, |z| = 1$, то

$$R_{z\pm}^{-1}(\mu) \in V_{\pm}(\mu_{\pm} \mp \gamma), \quad L_{z\pm}^{-1}(\mu) \in V_{\pm}(\mu_{\pm} \mp \gamma).$$

Рассмотрим ситуацию, когда $z \in L_\delta = \{z : |z| < 1, |z - 1| < \delta\}$ и $\delta > 0$ достаточно мало. Пусть $I(\mu)$ — собственный вектор-столбец и $l(\mu)$ — собственный вектор-строка, соответствующие значению $\lambda(\mu)$, такие, что $l(\mu)I(\mu) = 1$. Следуя [3, 4], обозначим

$$a_\pm = v_\pm \mp 1, \quad A_{z\pm} = I(i\mu_\pm(z))l(i\mu_\pm(z)),$$

$$F_{z\pm}(\mu) = E - (\mu_\pm(z) - a_\pm)(i\mu + \mu_\pm(z))^{-1}A_{z\pm},$$

тогда

$$F_{z\pm}^{-1}(\mu) = E + (\mu_\pm(z) - a_\pm)(i\mu + a_\pm)^{-1}A_{z\pm}$$

и

$$\mathcal{R}_{z+}(\mu) \equiv R_{z+}(\mu)F_{z+}(\mu) \in V_+(v_+), \quad \mathcal{L}_{z+}(\mu) \equiv F_{z+}(\mu)L_{z+}(\mu) \in V_+(v_+),$$

$$\mathcal{R}_{z-}(\mu) \equiv F_{z-}(\mu)R_{z-}(\mu) \in V_-(v_-), \quad \mathcal{L}_{z-}(\mu) \equiv L_{z-}(\mu)F_{z-}(\mu) \in V_-(v_-).$$

Кроме того, при $z \in L_\delta$ найдется число $\gamma > 0$ такое, что имеют место включения

$$\mathcal{R}_{z\pm}^{-1}(\mu) \in V_\pm(\mu_\pm \mp \gamma), \quad \mathcal{L}_{z\pm}^{-1}(\mu) \in V_\pm(\mu_\pm \mp \gamma).$$

§ 3. Асимптотические представления для $Q(z, 0, k)$ и $Q_1(z, k, s)$

Как и в [5], рассмотрим функции

$$\mathcal{V}(z, \mu) \equiv -(i\mu + \mu_+(z))^{-1}(\mu_+(z) - a_+)A_{z+}\mathcal{R}_{z+}^{-1}(i\mu_+(z))R_{z+}(\mu),$$

$$\mathcal{W}(z, \mu) \equiv -(i\mu + \mu_-(z))^{-1}(\mu_-(z) - a_-)A_{z-}\mathcal{L}_{z-}^{-1}(i\mu_-(z))L_{z-}(\mu).$$

Известно, что $\mathcal{V}(z, \mu) \in V_+(v_+)$, $\mathcal{W}(z, \mu) \in V_-(v_-)$. Обозначим

$$H_1(z) = \mathcal{W}(z, i\mu_+(z)), \quad H_2(z) = \mathcal{V}(z, i\mu_-(z)), \quad H(z) = H_2(z)H_1(z),$$

$$\mu(z) = e^{\mu_+(z) - \mu_-(z)}.$$

Везде в дальнейшем неравенства между матрицами и операция взятия модуля матрицы предполагаются выполненными поэлементно. Буквой C с возможными индексами обозначаются квадратные матрицы размера $m \times m$ с постоянными положительными элементами, символ c (с индексами или без них) везде используется для обозначения положительных постоянных, возможно, различных в разных формулах.

Теорема 1. *Существуют достаточно малые числа $\delta > 0$ и $\gamma > 0$ такие, что при $z \in L_\delta$ справедливо представление*

$$Q(z, 0, k) = \mu^{ka + (k-1)b}(z)H_1(z)H^{k-1}(z)e^{\mu_+(z)b}\mathcal{V}(z, \mu) + \Lambda(z, k), \quad (5)$$

где

$$|\Lambda(z, k)| \leq e^{(\mu_+ - \mu_- - \gamma)(a+b)}M^{k-1}(z)C,$$

$$M(z) = C_0|\mu^{(a+b)}(z)| \left(1 + \frac{e^{(\mu_+ - \gamma)(a+b)}}{e^{\operatorname{Re} \mu_+(z)(a+b)}} \right) \left(1 + \frac{e^{-(\mu_- + \gamma)(a+b)}}{e^{-\operatorname{Re} \mu_-(z)(a+b)}} \right).$$

Для доказательства теоремы нам потребуется несколько лемм.

Лемма 1. Существуют $\delta > 0$ и $\gamma > 0$ такие, что для $z \in L_\delta$ справедливы представления

$$R_{z+}^{-1}(\mu) = -\frac{\mu_+(z) - a_+}{i\mu + \mu_+(z)} A_{z+} \mathcal{R}_{z+}^{-1}(i\mu_+(z)) + \psi_+(z, \mu),$$

$$L_{z-}^{-1}(\mu) = -\frac{\mu_-(z) - a_-}{i\mu + \mu_-(z)} A_{z-} \mathcal{L}_{z-}^{-1}(i\mu_-(z)) + \psi_-(z, \mu),$$

в которых $\psi_\pm(z, \mu) \in V_\pm(\mu_\pm \mp \gamma)$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО ЛЕММЫ 1. Известно, что функции $\mathcal{R}_{z+}(\mu)$, $\mathcal{R}_{z-}(\mu)$ при некоторых $\delta > 0$, $\gamma > 0$ обеспечивают каноническую V -факторизацию (см. лемму 5.1 работы [4]) функции

$$F_{z-}(\mu)(E - zF(\mu))F_{z+}(\mu) = \mathcal{R}_{z-}(\mu)\mathcal{R}_{z+}(\mu)$$

при $z \in L_\delta$, $\mu_+ - \gamma \leq \text{Im } \mu \leq \mu_- + \gamma$. При этом $\mathcal{R}_{z+}^{-1}(\mu) \in V_+(\mu_+ - \gamma)$, $\mathcal{R}_{z-}^{-1}(\mu) \in V_-(\mu_- + \gamma)$. Далее,

$$\begin{aligned} R_{z+}^{-1}(\mu) &= F_{z+}(\mu)\mathcal{R}_{z+}^{-1}(\mu) = (E - (\mu_+(z) - a_+)(i\mu + \mu_+(z))^{-1}A_{z+})\mathcal{R}_{z+}^{-1}(\mu) \\ &= \mathcal{R}_{z+}^{-1}(\mu) - \frac{\mu_+(z) - a_+}{i\mu + \mu_+(z)} A_{z+} \mathcal{R}_{z+}^{-1}(\mu) = \mathcal{R}_{z+}^{-1}(\mu) \\ &\quad - \frac{\mu_+(z) - a_+}{i\mu + \mu_+(z)} A_{z+} \left[\mathcal{R}_{z+}^{-1}(i\mu_+(z)) + (i\mu + \mu_+(z)) \frac{\mathcal{R}_{z+}^{-1}(\mu) - \mathcal{R}_{z+}^{-1}(i\mu_+(z))}{i\mu + \mu_+(z)} \right] \\ &\equiv -\frac{\mu_+(z) - a_+}{i\mu + \mu_+(z)} A_{z+} \mathcal{R}_{z+}^{-1}(i\mu_+(z)) + \psi_+(z, \mu). \end{aligned}$$

Функция $\psi_+(z, \mu)$ принадлежит $V_+(\mu_+ - \gamma)$ в силу утверждения 5.2 работы [4]. Аналогично получаем утверждение для $L_{z-}^{-1}(\mu)$. Лемма 1 доказана.

Обозначим

$$\psi_+(z, \mu) = \int_0^\infty e^{i\mu y} d\Psi_+(z, y), \quad \psi_-(z, \mu) = \int_{-\infty}^0 e^{i\mu y} d\Psi_-(z, y).$$

Лемма 2. 1. Существует $\delta > 0$ такое, что при $z \in L_\delta$, $\text{Im } \mu \geq \mu_+$ для всякой функции $g(\mu) = \int_{-\infty}^0 e^{i\mu y} dG(y) \in V_-(0)$ имеет место представление

$$(\mathcal{B}g)(z, \mu) = e^{(i\mu + \mu_+(z))b} g(i\mu_+(z)) \mathcal{V}(z, \mu) + \Delta(z, \mu) R_{z+}(\mu),$$

где

$$\Delta(z, \mu) \equiv \int_b^\infty e^{i\mu y} d_y \varphi(z, y) = \int_b^\infty e^{i\mu y} d_y \left(\int_{-\infty}^0 \Psi_+^T(z, y-t) dG^T(t) \right)^T$$

(здесь верхний индекс T означает транспонирование).

2. Если $g(z, \mu) = g(z, \mu)^{(-\infty; -a]} \in V_-(0)$, то

$$\int_b^\infty |d_y \varphi(z, y)| \leq \int_{-\infty}^{-a} |dG(y)| \int_{b+a}^\infty |d_y \Psi_+(z, y)|$$

Лемма 3. 1. Существует $\delta > 0$ такое, что при $z \in L_\delta$, $\text{Im } \mu \leq \mu_-$ для всякой функции $g(\mu) = \int_0^\infty e^{i\mu y} dG(y) \in V_+(0)$ имеет место представление

$$(\mathcal{A}g)(z, \mu) = e^{(i\mu + \mu_-(z))a} g(i\mu_-(z)) \mathcal{W}(z, \mu) + \tilde{\Delta}(z, \mu) L_{z_-(\mu)},$$

где

$$\tilde{\Delta}(z, \mu) \equiv \int_{-\infty}^{-a} e^{i\mu y} d_y \theta(z, y) = \int_{-\infty}^{-a} e^{i\mu y} d_y \left(\int_0^\infty \Psi_-^T(z, y-t) dG^T(t) \right)^T.$$

2. Если $g(\mu) = g(\mu)^{[b; \infty)} \in V_+(0)$, то

$$\int_{-\infty}^{-a} |d_y \theta(z, y)| \leq \int_b^\infty |dG(y)| \int_{-\infty}^{-(a+b)} |d_y \Psi_-(z, y)|.$$

Утверждения и доказательства лемм 2, 3 приведены в [5]. Здесь мы лишь слегка изменили вид формулировок с учетом введенных величин и обозначений. Заметим также, что утверждения лемм 1–3 для случая $m = 1$ можно найти в [8].

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО ТЕОРЕМЫ 1. Последовательно применяя утверждения лемм 2 и 3, получим представление

$$\begin{aligned} ((\mathcal{B}\mathcal{A})^k E)(z, \mu) = & \left\{ \mu^{ka+(k-1)b}(z) H_1(z) H^{k-1}(z) \right. \\ & + \sum_{i=1}^k \mu^{(k-i)(a+b)}(z) \tilde{\Delta}_i(z, i\mu_+(z)) L_{z_-(i\mu_+(z))} H^{k-i}(z) \\ & \left. + \sum_{i=1}^{k-1} \mu^{(k-i)a+(k-i-1)b}(z) \Delta_i(z, i\mu_-(z)) R_{z_+(i\mu_-(z))} H_1(z) H^{k-i-1}(z) \right\} \\ & \times e^{(i\mu + \mu_+(z))b} \mathcal{V}(z, \mu) + \Delta_k(z, \mu) R_{z_+}(\mu). \quad (6) \end{aligned}$$

Положим в (6) $\mu = 0$, тогда

$$((\mathcal{B}\mathcal{A})^k E)(z, 0) = \mu^{ka+(k-1)b}(z) H_1(z) H^{k-1}(z) e^{\mu_+(z)b} \mathcal{V}(z, 0) + \Lambda(z, k),$$

где

$$\begin{aligned} \Lambda(z, k) = & \left\{ \sum_{i=1}^k \mu^{(k-i)(a+b)}(z) \tilde{\Delta}_i(z, i\mu_+(z)) L_{z_-(i\mu_+(z))} H^{k-i}(z) \right. \\ & \left. + \sum_{i=1}^{k-1} \mu^{(k-i)a+(k-i-1)b}(z) \Delta_i(z, i\mu_-(z)) R_{z_+(i\mu_-(z))} H_1(z) H^{k-i-1}(z) \right\} e^{\mu_+(z)b} \mathcal{V}(z, 0) \\ & + \Delta_k(z, 0) R_{z_+}(0). \end{aligned}$$

Оценим $|\Lambda(z, k)|$. Для этого необходимо оценить величины $|\tilde{\Delta}_i(z, i\mu_+(z))|$, $|\Delta_i(z, i\mu_-(z))|$. Для построения указанных оценок докажем две леммы. Пусть

$$(\mathcal{B}g)(z, \mu) \equiv \int_b^\infty e^{i\mu y} d_y G^B(z, y), \quad \mathcal{V}(z, \mu) \equiv \int_0^\infty e^{i\mu y} d_y v(z, y),$$

$$R_{z_+}(\mu) \equiv \int_0^\infty e^{i\mu y} d_y r(z, y).$$

Везде в дальнейшем δ — достаточно малое положительное число.

Лемма 4. Для любой функции $g(z, \mu) = \int_{-\infty}^{-a} e^{i\mu y} d_y G(z, y) \in V_-(0)$ при $z \in L_\delta$ имеет место неравенство

$$\int_b^\infty |d_y G^B(z, y)| \leq \int_{-\infty}^{-a} |d_y G(z, y) W_1(z)|,$$

где $W_1(z) = C_1(e^{\operatorname{Re} \mu_+(z)(a+b)} + e^{(\mu_+ - \gamma)(a+b)})$.

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО ЛЕММЫ 4. Найдем вначале выражение для $G^B(z, y)$.
Имеем

$$\begin{aligned} (\mathcal{B}g)(z, \mu) &= e^{(i\mu + \mu_+(z))b} g(i\mu_+(z)) \mathcal{V}(z, \mu) + \Delta(z, \mu) R_{z_+}(\mu) \\ &= e^{(i\mu + \mu_+(z))b} g(i\mu_+(z)) \int_0^\infty e^{i\mu y} d_y v(z, y) + \int_b^\infty e^{i\mu y} d_y \varphi(z, y) \int_0^\infty e^{i\mu y} d_y r(z, y) \\ &= e^{\mu_+(z)b} g(i\mu_+(z)) \int_b^\infty e^{i\mu y} d_y v(z, y - b) + \int_b^\infty e^{i\mu y} d_y \int_0^{y-b} \varphi(z, y - t) d_t r(z, t) \\ &\equiv \int_b^\infty e^{i\mu y} d_y G^B(z, y). \end{aligned}$$

Следовательно,

$$G^B(z, y) = e^{\mu_+(z)b} g(i\mu_+(z)) v(z, y - b) + \int_0^{y-b} \varphi(z, y - t) d_t r(z, t), \quad y \geq b.$$

Далее,

$$\begin{aligned} \int_b^\infty |d_y G^B(z, y)| &\leq |e^{\mu_+(z)b} g(i\mu_+(z))| \int_b^\infty |d_y v(z, y - b)| + \int_b^\infty \left| d_y \int_0^{y-b} \varphi(z, y - t) d_t r(z, t) \right| \\ &\leq |e^{\mu_+(z)b}| \int_{-\infty}^{-a} |e^{-\mu_+(z)y}| |d_y G(z, y)| \int_b^\infty |d_y v(z, y - b)| + \int_b^\infty \left| d_y \int_0^{y-b} \varphi(z, y - t) d_t r(z, t) \right| \\ &\leq |e^{\mu_+(z)(a+b)}| \int_{-\infty}^{-a} |d_y G(z, y)| \int_0^\infty |d_y v(z, y)| + \int_b^\infty |d_y \varphi(z, y)| \int_0^\infty |d_t r(z, t)| \\ &\leq |e^{\mu_+(z)(a+b)}| \int_{-\infty}^{-a} |d_y G(z, y)| \int_0^\infty |d_y v(z, y)| + e^{(\mu_+ - \gamma)(a+b)} \int_{-\infty}^{-a} |d_y G(z, y)| C \int_0^\infty |d_t r(z, t)| \\ &\leq \int_{-\infty}^{-a} |d_y G(z, y)| \left(|e^{\mu_+(z)(a+b)}| \int_0^\infty |d_y v(z, y)| + e^{(\mu_+ - \gamma)(a+b)} C \int_0^\infty |d_y r(z, y)| \right) \\ &\leq \int_{-\infty}^{-a} |d_y G(z, y)| C_1 (e^{\operatorname{Re} \mu_+(z)(a+b)} + e^{(\mu_+ - \gamma)(a+b)}). \end{aligned}$$

Лемма 4 доказана.

Аналогично обозначим

$$(\mathcal{A}g)(z, \mu) \equiv \int_{-\infty}^{-a} e^{i\mu y} d_y G^A(z, y), \quad \mathcal{U}(z, \mu) \equiv \int_{-\infty}^0 e^{i\mu y} d_y u(z, y),$$

$$L_{z-}(\mu) \equiv \int_{-\infty}^0 e^{i\mu y} d_y l(z, y).$$

Лемма 5. Для любой функции $g(z, \mu) = \int_b^\infty e^{i\mu y} d_y G(z, y) \in V_+(0)$ при $z \in L_\delta$ имеет место неравенство

$$\int_{-\infty}^{-a} |d_y G^A(z, y)| \leq \int_b^\infty |d_y G(z, y)| W_2(z),$$

где $W_2(z) = C_2(e^{-\operatorname{Re} \mu_-(z)(a+b)} + e^{-(\mu_+ + \gamma)(a+b)})$.

Доказательство леммы 5 проводится аналогично доказательству леммы 4.

Вернемся к доказательству теоремы 1. Применяя поочередно леммы 4 и 5, получаем

$$\begin{aligned} |\tilde{\Delta}_i(z, i\mu_+(z))| &\leq \int_{-\infty}^{-a} |e^{-\mu_+(z)y}| |d_y \theta_i(z, y)| \leq |e^{\mu_+(z)a}| \int_{-\infty}^{-a} |d_y \theta_i(z, y)| \\ &\leq |e^{\mu_+(z)a}| \int_b^\infty |d_y G^{(BA)^{i-1}}(z, y)| \int_{-\infty}^{-(a+b)} |d_y \Psi_-(z, y)| \\ &\leq |e^{\mu_+(z)a}| (W_1(z) W_2(z))^{i-1} |e^{-(\mu_+ + \gamma)(a+b)}| C_3. \end{aligned}$$

Аналогично

$$|\Delta_i(z, i\mu_-(z))| \leq |e^{-\mu_-(z)b}| (W_2(z) W_1(z))^{i-1} W_2(z) |e^{(\mu_+ - \gamma)(a+b)}| C_4.$$

Обозначим $C_5 = \sup_{z \in L_\delta} \max(C_1, C_2, C_3, C_4, |H_1(z)|, |H_2(z)|, |R_{z+}(i\mu_-(z))|, |R_{z+}(0)|, |L_{z+}(i\mu_+(z))|, |\mathcal{V}(z, 0)|)$, тогда

$$\begin{aligned} S_1 &\equiv \left| \sum_{i=1}^k \mu^{(k-i)(a+b)}(z) \tilde{\Delta}_i(z, i\mu_+(z)) L_{z-}(i\mu_+(z)) H^{k-1}(z) \mathcal{V}(z, 0) e^{\mu_+(z)b} \right| \\ &\leq e^{-(\mu_+ + \gamma)(a+b)} |e^{\operatorname{Re} \mu_+(z)(a+b)}| \sum_{i=1}^k |\mu^{(k-i)(a+b)}(z)| (W_2(z) W_1(z))^{i-1} C_5^{2(k-i)+3} \\ &\leq e^{(\mu_+ - \mu_- - \gamma)(a+b)} \sum_{i=1}^k |\mu^{(k-i)(a+b)}(z)| (e^{\operatorname{Re} \mu_+(z)(a+b)} + e^{(\mu_+ - \gamma)(a+b)})^{i-1} \\ &\quad \times (e^{-\operatorname{Re} \mu_-(z)(a+b)} + e^{-(\mu_+ + \gamma)(a+b)})^{i-1} C_5^{2(i-1)} C_5^{2(k-i)+3} \\ &= |\mu^{(k-1)(a+b)}(z)| e^{(\mu_+ - \mu_- - \gamma)(a+b)} C_5^{2(k-1)} C_5^3 \\ &\quad \times \sum_{i=1}^k \left(1 + \frac{e^{(\mu_+ - \gamma)(a+b)}}{e^{\operatorname{Re} \mu_+(z)(a+b)}} \right)^{i-1} \left(1 + \frac{e^{-(\mu_+ + \gamma)(a+b)}}{e^{-\operatorname{Re} \mu_-(z)(a+b)}} \right)^{i-1} \end{aligned}$$

$$\leq e^{(\mu_+ - \mu_- - \gamma)(a+b)} \left| \mu^{(a+b)}(z) \left(1 + \frac{e^{(\mu_+ - \gamma)(a+b)}}{e^{\operatorname{Re} \mu_+(z)(a+b)}} \right) \left(1 + \frac{e^{-(\mu_- + \gamma)(a+b)}}{e^{-\operatorname{Re} \mu_-(z)(a+b)}} \right) C_5^2 \right|^{k-1} C_0$$

$$= e^{(\mu_+ - \mu_- - \gamma)(a+b)} M^{k-1}(z) C_0.$$

Аналогично получим неравенства

$$S_2 \equiv \left| \sum_{i=1}^{k-1} \mu^{(k-i)a + (k-i-1)b}(z) \Delta_i(z, i\mu_-(z)) R_{z_+}(i\mu_-(z)) \right.$$

$$\times \left. \tilde{H}^{k-i-1}(z) H_1(z) e^{\mu_+(z)b} \mathcal{Y}(z, 0) \right| \leq e^{(\mu_+ - \mu_- - \gamma)(a+b)} M^{k-1}(z) C_0,$$

$$|\Delta_k(z, 0) R_{z_+}(0)| \leq e^{(\mu_+ - \mu_- - \gamma)(a+b)} M^{k-1}(z) C_0.$$

Суммируя полученные неравенства, приходим к утверждению теоремы 1.

Предположим теперь, что

$$\mathbb{E}_\pi S_1 = \sum_{j,k=1}^m \pi_j p_{jk} \mathbb{E} \xi_{jk}^{(1)} < 0.$$

Тогда уравнение $1 - \lambda(iv) = 0$ имеет два корня $\mu_+ = 0$, $\mu_- \equiv h > 0$. Используя равенство

$$\|\mathbb{P}(\eta_1 \geq k, \varkappa_{\tau_k^+} = l / \varkappa_0 = s)\| = Q(1, 0, k)$$

и устремляя z к 1 в (5), получаем следующую теорему.

Теорема 2. Пусть $\mathbb{E}_\pi S_1 < 0$, тогда для любого $k \geq 1$

$$\|\mathbb{P}(\eta_1 \geq k, \varkappa_{\tau_k^+} = l / \varkappa_0 = s)\| = e^{-h(ka + (k-1)b)} H_1(1) H^{k-1}(1) \mathcal{Y}(1, 0) (E + \Theta(a, b, k)),$$

где $|\Theta(a, b, k)| \leq e^{-\gamma(a+b)} C_k$, $\gamma > 0$, C_k — матрица с постоянными неотрицательными элементами.

Далее мы предполагаем, что число пересечений рассматриваемой полосы бесконечно с вероятностью 1. Как уже упоминалось, для этого достаточно, чтобы $\mathbb{E}_\pi S_1 = 0$. Напомним, что $\eta_n^{(1)}$ — число пересечений полосы $-a \leq y \leq b$ снизу вверх до момента времени n включительно и

$$Q_1(z, k, s) = \sum_{n=1}^{\infty} z^n \mathbb{P}(\eta_n^{(1)} = k / \varkappa_0 = s).$$

В дальнейшем мы будем использовать следующее утверждение, известное из [5].

Вектор $I(i\mu_+(z))$ является собственным вектором матрицы $H(z)$, соответствующим собственному значению $h(z)$. Функция $h(z)$ аналитическая в окрестности нуля по переменной $t = i\sqrt{z-1}$, $h(1) = 1$.

Теорема 3. Пусть $\mathbb{E}_\pi S_1 = 0$. Тогда существуют $\delta > 0$ и $\gamma > 0$ такие, что для $z \in L_\delta$ справедливо представление

$$Q_1(z, k, s) = \frac{1 - \mu^{a+b} h(z)}{1 - z} \sum_{l=1}^m \left\{ \left\| \mu^{ka + (k-1)b}(z) e^{\mu_+(z)b} h^{k-1}(z) H_1(z) \mathcal{Y}(z, 0) \right\|_{sl} \right.$$

$$\left. + \frac{1}{1 - z} \left\| \Lambda(z, k) - \Lambda(z, k + 1) \right\|_{sl} \right\},$$

где

$$|\Lambda(z, k)| \leq e^{-\gamma(a+b)} M^{k-1}(z) C_0,$$

$$M(z) = |\mu^{(a+b)}(z)| \left(1 + \frac{e^{-\gamma(a+b)}}{e^{\mu_+(z)(a+b)}}\right) \left(1 + \frac{e^{-\gamma(a+b)}}{e^{-\mu_-(z)(a+b)}}\right) C.$$

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО ТЕОРЕМЫ 3. Известно [3], что

$$Q_1(z, k, s) = \frac{1}{1-z} \sum_{l=1}^m \|\{((\mathcal{B}\mathcal{A})^k E)(z, 0) - ((\mathcal{B}\mathcal{A})^{k+1} E)(z, 0)\}\|_{sl}.$$

Следовательно,

$$Q_1(z, k, s) = \frac{1}{1-z} \sum_{l=1}^m \|Q(z, 0, k) - Q(z, 0, k+1)\|_{sl}.$$

Из теоремы 1 получаем

$$Q_1(z, k, s) = \frac{1}{1-z} \sum_{l=1}^m \left\{ \|\mu^{ka+(k-1)b}(z) e^{\mu_+(z)b} H_1(z) (1 - \mu^{a+b} H(z)) \times H^{k-1}(z) \mathcal{V}(z, 0)\|_{sl} + \frac{1}{1-z} \|\Lambda(z, k) - \Lambda(z, k+1)\|_{sl} \right\}.$$

Осталось воспользоваться определением функции $\mathcal{V}(z, \mu)$ и утверждением, приведенным перед формулировкой теоремы 3. Теорема 3 доказана.

Для последующего контурного интегрирования производящей функции $Q_1(z, k, s)$ нам потребуется ее оценка на множестве $l_1 = \{|z-1| \geq \delta, |z|=1\}$.

Теорема 4. Пусть $\mathbb{E}_\pi S_1 = 0$ и $\delta > 0$ произвольно. Тогда найдутся постоянные $\gamma > 0$ и $c_k > 0$ такие, что при всех $s = 1, \dots, m$ и $z \in l_1$

$$|Q_1(z, k, s)| \leq c_k e^{-\gamma(a+b)k}.$$

ДОКАЗАТЕЛЬСТВО ТЕОРЕМЫ 4. Для оценки функции $Q_1(z, k, s)$ достаточно оценить $((\mathcal{B}\mathcal{A})^k E)(z, 0)$ на множестве l_1 . Обозначим

$$f_k(z, \mu) \equiv ((\mathcal{B}\mathcal{A})^k E)(z, \mu) \equiv \int_b^\infty e^{i\mu y} d_y D_k(z, y)$$

и покажем, что

$$\int_b^\infty |d_y D_k(z, y)| \leq e^{-\gamma(a+b)k} C^k, \tag{7}$$

где C — матрица из положительных констант. Для этого воспользуемся индукцией. Пусть $k = 1$. Обозначим

$$L_{z-}^{-1}(\mu) = \int_\infty^0 e^{i\mu y} d\bar{l}(z, y), \quad R_{z+}^{-1}(\mu) = \int_0^\infty e^{i\mu y} d\bar{r}(z, y).$$

Тогда

$$\begin{aligned} (\mathcal{A}E)(z, \mu) &= [L_{z-}^{-1}(\mu)]^{(-\infty, -a]} L_{z-}(\mu) = \int_{-\infty}^{-a} e^{i\mu y} d_y \bar{l}(z, y) \int_{-\infty}^0 e^{i\mu y} d_y l(z, y) \\ &= \int_{-\infty}^{-a} e^{i\mu y} d_y \int_{y+a}^0 \bar{l}(z, y-t) d_t l(z, t) \equiv \int_{-\infty}^{-a} e^{i\mu y} d_y D_{0A}(z, y). \end{aligned}$$

Далее,

$$\begin{aligned} & \left[\int_{-\infty}^{-a} e^{i\mu y} d_y D_{0A}(z, y) R_{z+}^{-1}(\mu) \right]^{[b, \infty)} \\ &= \left[\left(\int_0^{\infty} e^{i\mu y} d_y \bar{r}^T(z, y) \int_{-\infty}^{-a} e^{i\mu y} d_y D_{0A}^T(z, y) \right)^T \right]^{[b, \infty)} \\ &= \int_b^{\infty} e^{i\mu y} d_y \left(\int_{-\infty}^{-a} \bar{r}^T(z, y-t) d_t D_{0A}^T(z, t) \right)^T \equiv \int_b^{\infty} e^{i\mu y} d_y \bar{D}_{0BA}(z, y). \end{aligned}$$

Таким образом,

$$\begin{aligned} f_1(z, \mu) &= \int_b^{\infty} e^{i\mu y} d_y \bar{D}_{0BA}(z, y) R_{z+}(\mu) = \int_b^{\infty} e^{i\mu y} d_y \bar{D}_{0BA}(z, y) \int_0^{\infty} e^{i\mu y} d_y r(z, y) \\ &= \int_b^{\infty} e^{i\mu y} d_y \int_0^{y-b} \bar{D}_{0BA}(z, y-t) d_t r(z, t) \equiv \int_b^{\infty} e^{i\mu y} d_y D_1(z, y). \end{aligned}$$

Оценим

$$\int_b^{\infty} |d_y D_1(z, y)| = \int_b^{\infty} \left| d_y \int_0^{y-b} \bar{D}_{0BA}(z, y-t) d_t r(z, t) \right| \leq \int_b^{\infty} |d_y \bar{D}_{0BA}(z, y)| \int_0^{\infty} |d_t r(z, t)|.$$

В свою очередь,

$$\begin{aligned} \int_b^{\infty} |d_y \bar{D}_{0BA}(z, y)| &= \int_b^{\infty} \left| d_y \left(\int_{-\infty}^{-a} \bar{r}^T(z, y-t) d_t D_{0A}^T(z, t) \right)^T \right| \\ &\leq \int_{-\infty}^{-a} |d_t D_{0A}(z, t)| \int_b^{\infty} |d_y \bar{r}(z, y)|, \\ \int_{-\infty}^{-a} |d_y D_{0A}(z, y)| &= \int_{-\infty}^{-a} \left| d_y \int_{y+a}^0 \bar{l}(z, y-t) d_t l(z, t) \right| \leq \int_{-\infty}^{-a} |d_y \bar{l}(z, y)| \int_{-\infty}^0 |d_t l(z, t)|. \end{aligned}$$

Таким образом,

$$\int_b^{\infty} |d_y D_1(z, y)| \leq \int_{-\infty}^{-a} |d_y \bar{l}(z, y)| \int_{-\infty}^0 |d_t l(z, t)| \int_b^{\infty} |d_y \bar{r}(z, y)| \int_b^{\infty} |d_y r(z, y)|.$$

Далее, $R_{z+}^{-1} \in V_+(-\gamma)$, $L_{z-}^{-1} \in V_-(\gamma)$, следовательно,

$$\int_0^{\infty} e^{\gamma y} |d_y \bar{r}(z, y)| < \infty, \quad \int_{-\infty}^0 e^{-\gamma y} |d_y \bar{l}(z, y)| < \infty.$$

Тогда

$$\int_b^{\infty} |d_y \bar{r}(z, y)| = \int_b^{\infty} e^{\gamma y - \gamma y} |d_y \bar{r}(z, y)| \leq e^{-\gamma b} \int_b^{\infty} e^{\gamma y} |d_y \bar{r}(z, y)|,$$

$$\int_{-\infty}^{-a} |d_y \bar{l}(z, y)| \leq \int_{-\infty}^{-a} e^{\gamma y - \gamma y} |d_y \bar{l}(z, y)| \leq e^{-\gamma a} \int_{-\infty}^{-a} e^{-\gamma y} |d_y \bar{l}(z, y)|.$$

Поэтому

$$\begin{aligned} \int_b^{\infty} |d_y D_1(z, y)| &\leq e^{-\gamma(a+b)} \int_{-\infty}^{-a} e^{-\gamma y} |d_y \bar{l}(z, y)| \int_{-\infty}^0 |d_t l(z, t)| \\ &\quad \times \int_b^{\infty} e^{\gamma y} |d_y \bar{r}(z, y)| \int_0^{\infty} |d_y r(z, y)| \equiv e^{-\gamma(a+b)} C, \end{aligned}$$

и (7) верно при $k = 1$. Покажем, что из справедливости (7) при $k = \nu$ следует справедливость (7) при $k = \nu + 1$. Найдем

$$(\mathcal{A} f_\nu)(z, \mu) = [f_\nu(z, \mu) L_{z-}^{-1}(\mu)]^{(-\infty, -a]} L_{z-}(\mu).$$

Имеем

$$\begin{aligned} [f_\nu(z, \mu) L_{z-}^{-1}(\mu)]^{(-\infty, -a]} &= \left[\left(\int_{-\infty}^0 e^{i\mu y} d_y \bar{l}^T(z, y) \int_b^{\infty} e^{i\mu y} d_y D_\nu^T(z, y) \right)^T \right]^{(-\infty, -a]} \\ &= \int_{-\infty}^{-a} e^{i\mu y} d_y \left(\int_b^{\infty} \bar{l}^T(z, y-t) d_t D_\nu^T(z, t) \right)^T \equiv \int_{-\infty}^{-a} e^{i\mu y} d_y \bar{D}_{\nu A}(z, y), \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} [f_\nu(z, \mu) L_{z-}^{-1}(\mu)]^{(-\infty, -a]} L_{z-}(\mu) &= \int_{-\infty}^{-a} e^{i\mu y} d_y \bar{D}_{\nu A}(z, y) \int_{-\infty}^0 e^{i\mu y} d_y l(z, y) \\ &= \int_{-\infty}^{-a} e^{i\mu y} d_y \int_{y+a}^0 \bar{D}_{\nu A}(z, y-t) d_t l(z, t) \equiv \int_{-\infty}^{-a} e^{i\mu y} d_y D_{\nu A}(z, y). \end{aligned}$$

Найдем $(\mathcal{B} \mathcal{A} f_\nu)(z, \mu)$. Имеем

$$\begin{aligned} \left[\int_{-\infty}^{-a} e^{i\mu y} d_y D_{\nu A}(z, y) R_{z+}^{-1}(\mu) \right]^{[b, \infty)} &= \left[\left(\int_0^{\infty} e^{i\mu y} d_y \bar{r}^T(z, y) \int_{-\infty}^{-a} e^{i\mu y} d_y D_{\nu A}^T(z, y) \right)^T \right]^{[b, \infty)} \\ &= \int_b^{\infty} e^{i\mu y} d_y \left(\int_{-\infty}^{-a} \bar{r}^T(z, y-t) d_t D_{\nu A}^T(z, t) \right)^T \equiv \int_b^{\infty} e^{i\mu y} d_y \bar{D}_{\nu BA}(z, y), \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} f_{\nu+1}(z, \mu) &= \int_b^{\infty} e^{i\mu y} d_y \bar{D}_{\nu BA}(z, y) R_{z+}(\mu) = \int_b^{\infty} e^{i\mu y} d_y \bar{D}_{\nu BA}(z, y) \int_0^{\infty} e^{i\mu y} d_y r(z, y) \\ &= \int_b^{\infty} e^{i\mu y} d_y \int_0^{y-b} \bar{D}_{\nu BA}(z, y-t) d_t r(z, t) \equiv \int_b^{\infty} e^{i\mu y} d_y D_{\nu+1}(z, y). \end{aligned}$$

Оценим

$$\begin{aligned} \int_b^\infty |d_y D_{\nu+1}(z, y)| &= \int_b^\infty \left| d_y \int_0^{y-b} \bar{D}_{\nu BA}(z, y-t) d_t r(z, t) \right| \\ &\leq \int_b^\infty |d_y \bar{D}_{\nu BA}(z, y)| \int_0^\infty |d_t r(z, t)|. \end{aligned}$$

В свою очередь,

$$\begin{aligned} \int_b^\infty |d_y \bar{D}_{\nu BA}(z, y)| &= \int_b^\infty \left| d_y \left(\int_{-\infty}^{-a} \bar{r}^T(z, y-t) d_t D_{\nu A}^T(z, t) \right)^T \right| \\ &\leq \int_{-\infty}^{-a} |d_t D_{\nu A}(z, t)| \int_b^\infty |d_y \bar{r}(z, y)|, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{-a} |d_y D_{\nu A}(z, y)| &= \int_{-\infty}^{-a} \left| d_y \int_{y+a}^0 \bar{D}_{\nu A}(z, y-t) d_t l(z, t) \right| \\ &\leq \int_{-\infty}^{-a} |d_y \bar{D}_{\nu A}(z, y)| \int_{-\infty}^0 |d_t l(z, t)|. \end{aligned}$$

Последняя оценка:

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{-a} |d_y \bar{D}_{\nu A}(z, y)| &= \int_{-\infty}^{-a} \left| d_y \left(\int_b^\infty \bar{l}^T(z, y-t) d_t D_\nu^T(z, t) \right)^T \right| \\ &\leq \int_b^\infty |d_t D_\nu(z, t)| \int_{-\infty}^{-a} |d_y \bar{l}(z, y)|. \end{aligned}$$

Итак,

$$\int_b^\infty |d_y D_{\nu+1}(z, y)| \leq e^{-\gamma(a+b)} \int_b^\infty |d_y D_\nu(z, y)| C.$$

Оценка (7) получена. Отсюда следует, что

$$|f_k(z, 0)| \leq \int_b^\infty |d_y D_k(z, y)| \leq e^{-\gamma(a+b)k} C^k.$$

Таким образом, $|Q_1(z, k, s)| \leq c_k e^{-\gamma(a+b)k}$. Теорема 4 доказана.

§ 4. Асимптотические разложения вероятностей

В этом параграфе мы получим полные асимптотические разложения вероятностей $\mathbb{P}(\eta_n^{(1)} = k/\varkappa_0 = s)$ при $n \rightarrow \infty$ для каждого фиксированного k . При этом предполагаем, что $a = x_1 \sqrt{n}$, $b = x_2 \sqrt{n}$, где x_1, x_2 — произвольные фиксированные положительные числа.

Обозначим через l_2 контур, полученный из дуги $\{|z - 1| < \delta, |z| = 1\}$ искривлением внутрь L_δ вблизи точки $z = 1$. Имеем

$$\mathbb{P}(\eta_n^{(1)} = k/\varkappa_0 = s) = \frac{1}{2\pi i} \int_{l_1} Q_1(z, k, s) z^{-n-1} dz + \frac{1}{2\pi i} \int_{l_2} Q_1(z, k, s) z^{-n-1} dz. \quad (8)$$

В силу теоремы 4 первый интеграл в (8) допускает оценку

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{l_1} Q_1(z, k, s) z^{-n-1} dz = O(e^{-C\sqrt{n}}).$$

Во втором интеграле в (8) вдоль контура l_2 заменим $Q_1(z, k, s)$ асимптотическим представлением, полученным в теореме 3. Обозначим

$$J(n, k, s) \equiv \frac{1}{2\pi i} \sum_{l=1}^m \left\| \int_{l_2} \frac{1 - \mu^{a+b}(z)h(z)}{(1-z)z^{n+1}} \mu^{ka+(k-1)b}(z) \times e^{\mu_+(z)b} h^{k-1}(z) H_1(z) \mathcal{V}(z, 0) dz \right\|_{sl},$$

$$J_1(n, k, s) \equiv \frac{1}{2\pi i} \sum_{l=1}^m \left\| \int_{l_2} \frac{\Lambda(z, k) - \Lambda(z, k+1)}{(1-z)z^{n+1}} dz \right\|_{sl},$$

тогда

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{l_2} Q_1(z, k, s) z^{-n-1} dz = J(n, k, s) + J_1(n, k, s).$$

Рассмотрим интеграл $J_1(n, k, s)$. В силу выбора контура l_2 выполняется $|1 - z| > \delta_2$ при $z \in l_2$ и некотором $\delta_2 > 0$. Из теоремы 3 имеем оценку

$$|\Lambda(z, k)| \leq C e^{-\gamma(x_1+x_2)\sqrt{n}},$$

откуда

$$|J_1(n, k, s)| \leq c e^{-\gamma(x_1+x_2)\sqrt{n}}.$$

Отметим, что функции $\mu(z)$, $\mu_+(z)$, $h(z)$, $H_1(z)$, $\mathcal{V}(z, 0)$, $\Lambda(z, k)$ допускают разложение в ряды по неотрицательным степеням величины $i\sqrt{z-1}$ в некоторой окрестности единицы, разрезанной по лучу $\{z = \operatorname{Re} z \geq 1\}$. Это следует из их определения и работ [4, 5]. Кроме того, $h(1) = \mu(1) = 1$. Далее мы сделаем замену $t = i(z-1)^{1/2}$ (здесь выбирается главное значение корня) и для удобства сохраним прежние обозначения для функций h , H_1 , μ , μ_+ , \mathcal{V} , Λ . Ясно, что все эти функции (теперь уже как функции переменной t) будут аналитическими в окрестности нуля. Пусть l_3 — контур, полученный из контура $\{|\arg(z-1)| = \pi/4, |z-1| \leq \delta\}$ искривлением внутрь K_δ вблизи точки $z = 1$, где $K_\delta = \{|z-1| \leq \delta, |\arg(z-1)| > \pi/4\}$. Обозначим через l_4, l_5 отрезки прямых, соединяющие концы контуров l_1 и l_3 и находящиеся соответственно в полуплоскостях $\operatorname{Im} z > 0$, $\operatorname{Im} z < 0$.

Обозначим

$$\Pi(t) = -\frac{1}{\pi i} \sum_{l=1}^m \left\| \frac{1 - \mu^{a+b}(t)h(t)}{t(1-t^2)^{n+1}} \mu^{ka+(k-1)b}(t) e^{\mu_+(t)b} h^{k-1}(t) H_1(t) \mathcal{V}(t, 0) dt \right\|_{sl}.$$

Пусть $\Gamma, \Gamma_2, \Gamma_4, \Gamma_5$ — образы кривых l_3, l_2, l_4, l_5 в плоскости переменной t соответственно. В силу теоремы Коши и теоремы 4 для

$$d(n) \equiv \int_{\Gamma_4 \cup \Gamma_5} \Pi(t) dt = \int_{\Gamma_2} \Pi(t) dt - \int_{\Gamma} \Pi(t) dt$$

имеем оценку

$$|d(n)| = O(c^k e^{-\gamma k(x_1+x_2)\sqrt{n}}).$$

Пусть

$$\tilde{J}(n, k) \equiv \int_{\Gamma} \Pi(t) dt.$$

Тогда

$$J(n, k) = \tilde{J}(n, k) + O(c^k e^{-\gamma k(x_1+x_2)\sqrt{n}}).$$

Рассмотрим $\tilde{J}(n, k)$:

$$\begin{aligned} \tilde{J}(n, k) &= -\frac{1}{\pi i} \sum_{l=1}^m \left\| \int_{\Gamma} \frac{1 - \mu^{a+b}(t)h(t)}{t(1-t^2)^{n+1}} \mu^{ka+(k-1)b}(t) e^{\mu_+(t)b} h^{k-1}(t) H_1(t) \mathcal{Y}(t, 0) dt \right\|_{sl} \\ &= -\frac{1}{\pi i} \sum_{l=1}^m \left\| \int_{\Gamma} \frac{1 - h(t)}{t(1-t^2)^{n+1}} \mu^{ka+(k-1)b}(t) e^{\mu_+(t)b} h^{k-1}(t) H_1(t) \mathcal{Y}(t, 0) dt \right\|_{sl} \\ &\quad - \frac{1}{\pi i} \sum_{l=1}^m \left\| \int_{\Gamma} \frac{1 - \mu^{a+b}(t)}{t(1-t^2)^{n+1}} \mu^{ka+(k-1)b}(t) e^{\mu_+(t)b} h^k(t) H_1(t) \mathcal{Y}(t, 0) dt \right\|_{sl} \\ &= \frac{1}{\pi i} \sum_{l=1}^m \left\| \int_{\Gamma} \tilde{D}(t) e^{n\tilde{f}(t)} dt \right\|_{sl} + \frac{a+b}{\pi i} \sum_{l=1}^m \left\| \int_0^1 \int_{\Gamma} D(t) e^{nf(t)} dt dx \right\|_{sl} \\ &= I_1(n) + (a+b)I_2(n). \end{aligned}$$

Для получения последнего равенства мы воспользовались представлением

$$\frac{e^{(\mu_+(t)-\mu_-(t))(a+b)} - 1}{(\mu_+(t) - \mu_-(t))(a+b)} = \int_0^1 e^{(\mu_+(t)-\mu_-(t))(a+b)x} dx,$$

в двойном интеграле поменяли порядок интегрирования и ввели следующие обозначения:

$$\tilde{D}(t) = -\frac{1-h(t)}{(1-t^2)t h(t)} H_1(t) \mathcal{Y}(t, 0), \quad D(t) = \frac{\mu_+(t) - \mu_-(t)}{(1-t^2)t} H_1(t) \mathcal{Y}(t, 0),$$

$$\tilde{f}(t) = \mu_+(t)(kx_1 + kx_2)\tau_1 - \mu_-(t)(kx_1 + (k-1)x_2)\tau_1 + k\tau_2 \ln h(t) - \ln(1-t^2),$$

$$\begin{aligned} f(t) &= \mu_+(t)((x_1+x_2)x + kx_1 + kx_2)\tau_1 - \mu_-(t)((x_1+x_2)x + kx_1 + (k-1)x_2)\tau_1 \\ &\quad + k\tau_2 \ln h(t) - \ln(1-t^2), \end{aligned}$$

$$\tau_1 = 1/\sqrt{n}, \quad \tau_2 = 1/n.$$

Здесь мы выбираем главное значение логарифма. Напомним из [5], что в окрестности нуля имеют место разложения

$$\mu_{\pm}(t) = \pm\psi_1 t + \psi_2 t^2 \pm \psi_3 t^3 + \dots, \quad \psi_1 > 0.$$

Рассмотрим уравнения

$$F_1(t, z_1, z_2) \equiv [(\mu'_+(t)(kx_1 + kx_2) - \mu'_-(t)(kx_1 + (k-1)x_2))]z_1 + k \frac{h'(t)}{h(t)} z_2 + \frac{2t}{1-t^2} = 0, \tag{9}$$

$$\begin{aligned} F_2(t, z_1, z_2) &\equiv [\mu'_+(t)((x_1+x_2)x + kx_1 + kx_2) - \mu'_-(t)((x_1+x_2)x + kx_1 + (k-1)x_2)]z_1 \\ &\quad + k \frac{h'(t)}{h(t)} z_2 + \frac{2t}{1-t^2} = 0. \end{aligned} \tag{10}$$

Функции $F_j(t, z_1, z_2)$, $j = 1, 2$, аналитичны в точке $\mathbf{0} = (0, 0, 0)$, $F_j(\mathbf{0}) = 0$, $\frac{\partial F_j(\mathbf{0})}{\partial t} = 2$, и, следовательно, по теореме о неявной функции существуют решения $t_1(z_1, z_2)$ и $t_2(z_1, z_2)$ уравнений (9) и (10) соответственно, представимые в некоторой окрестности $\Delta = \{|z_j| < \tau, j = 1, 2\}$ в виде сходящихся рядов по степеням z_1, z_2 . Заметим, что

$$\tilde{f}'(t) = F_1(t, \tau_1, \tau_2), \quad f'(t) = F_2(t, \tau_1, \tau_2).$$

Обозначим

$$h(t) = 1 + h_1 t + h_2 t^2 + \dots, \quad \ln h(t) = \eta_1 t + \eta_2 t^2 + \dots, \quad \ln(1-t^2) = -t^2 - \frac{t^4}{2} - \frac{t^6}{3} - \dots$$

Напомним, что $\tau_1 = 1/\sqrt{n}$, $\tau_2 = 1/n$. Тогда разложения для точек перевала \tilde{t}_0, t_0 функций $\tilde{f}(t), f(t)$ соответственно имеют вид

$$\begin{aligned} \tilde{t}_0 = & -\psi_1 \left(kx_1 + \frac{2k-1}{2} x_2 \right) \frac{1}{\sqrt{n}} \\ & - \left(\frac{kh_1}{2} - 2\psi_1\psi_3x_2 \left(kx_1 + \frac{2k-1}{2} x_2 \right) \right) \frac{1}{n} + O \left(\frac{1}{(\sqrt{n})^3} \right), \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} t_0 = & -\psi_1 \left((x_1 + x_2)x + kx_1 + \frac{2k-1}{2} x_2 \right) \frac{1}{\sqrt{n}} \\ & - \left(\frac{kh_1}{2} - 2\psi_1\psi_3x_2 \left((x_1 + x_2)x + kx_1 + \frac{2k-1}{2} x_2 \right) \right) \frac{1}{n} + O \left(\frac{1}{(\sqrt{n})^3} \right). \end{aligned}$$

Заметим, что

$$\begin{aligned} \tilde{f}(t) = & \left(\psi_1(2kx_1 + (2k-1)x_2) \frac{1}{\sqrt{n}} + k\eta_1 \frac{1}{n} \right) t + \left(\psi_2x_2 \frac{1}{\sqrt{n}} + k\eta_2 \frac{1}{n} + 1 \right) t^2 \\ & + \left(\psi_3(2kx_1 + (2k-1)x_2) \frac{1}{\sqrt{n}} + k\eta_3 \frac{1}{n} \right) t^3 + \dots, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} f(t) = & \left(\psi_1(2(x_1 + x_2)x + 2kx_1 + (2k-1)x_2) \frac{1}{\sqrt{n}} + k\eta_1 \frac{1}{n} \right) t \\ & + \left(\psi_2x_2 \frac{1}{\sqrt{n}} + k\eta_2 \frac{1}{n} + 1 \right) t^2 \\ & + \left(\psi_3((x_1 + x_2)x + 2kx_1 + (2k-1)x_2) \frac{1}{\sqrt{n}} + k\eta_3 \frac{1}{n} \right) t^3 + \dots \end{aligned}$$

Тогда

$$\begin{aligned} \tilde{f}(\tilde{t}_0) = & -\psi_1^2 \left(kx_1 + \frac{2k-1}{2} x_2 \right)^2 \frac{1}{n} - \psi_1 \left(kx_1 + \frac{2k-1}{2} x_2 \right) \\ & \times \left(k\eta_1 - \psi_1\psi_3x_2 \left(kx_1 + \frac{2k-1}{2} x_2 \right) \right) \frac{1}{(\sqrt{n})^3} + O \left(\frac{1}{n^2} \right), \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} f(t_0) = & -\psi_1^2 \left((x_1 + x_2)x + kx_1 + \frac{2k-1}{2} x_2 \right)^2 \frac{1}{n} \\ & - \psi_1 \left((x_1 + x_2)x + kx_1 + \frac{2k-1}{2} x_2 \right) \\ & \times \left(k\eta_1 - \psi_1\psi_3x_2 \left((x_1 + x_2)x + kx_1 + \frac{2k-1}{2} x_2 \right) \right) \frac{1}{(\sqrt{n})^3} + O \left(\frac{1}{n^2} \right). \end{aligned}$$

Далее,

$$\begin{aligned}\tilde{f}''(\tilde{t}_0) &= 2 + 2\psi_2 x_2 \frac{1}{\sqrt{n}} + (2k\eta_2 - 3\psi_1\psi_3(2kx_1 + (2k-1)x_2)^2) \frac{1}{n} + O\left(\frac{1}{(\sqrt{n})^3}\right), \\ f''(t_0) &= 2 + 2\psi_2 x_2 \frac{1}{\sqrt{n}} + (2k\eta_2 - 3\psi_1\psi_3(2(x_1 + x_2)x + 2kx_1 + (2k-1)x_2)^2) \frac{1}{n} \\ &\quad + O\left(\frac{1}{(\sqrt{n})^3}\right).\end{aligned}$$

Применим к $I_1(n)$, $I_2(n)$ модифицированный метод перевала. Поскольку

$$\tilde{f}'(\tilde{t}_0) = 0, \quad f'(t_0) = 0,$$

каждая пара кривых $\operatorname{Re} \tilde{f}(t) = \tilde{f}(\tilde{t}_0)$, $\operatorname{Re} f(t) = f(t_0)$ делит окрестности точек \tilde{t}_0 , t_0 соответственно на четыре прямоугольных сектора, в которых поочередно $\operatorname{Re} \tilde{f}(t) < \tilde{f}(\tilde{t}_0)$, $\operatorname{Re} f(t) < f(t_0)$ и $\operatorname{Re} \tilde{f}(t) > \tilde{f}(\tilde{t}_0)$, $\operatorname{Re} f(t) > f(t_0)$. При достаточно больших n концы контура Γ лежат внутри секторов $\operatorname{Re} \tilde{f}(t) < \tilde{f}(\tilde{t}_0)$, $\operatorname{Re} f(t) < f(t_0)$. Изменим в $I_1(n)$, $I_2(n)$ контур Γ таким образом, чтобы, оставаясь внутри этих секторов, он проходил через точки \tilde{t}_0 , t_0 .

Пусть $\tilde{g}_{l,s}$, $g_{l,s}$ — коэффициенты при z^l в произведениях

$$\frac{1}{s!}(\tilde{D}_0 + \tilde{D}_1 z + \dots)(\tilde{f}_1 z + \tilde{f}_2 z^2 + \dots)^s, \quad \frac{1}{s!}(D_0 + D_1 z + \dots)(f_1 z + f_2 z^2 + \dots)^s$$

соответственно, где

$$\begin{aligned}\tilde{D}_m &= \frac{\tilde{D}^{(m)}(\tilde{t}_0)}{m!}, \quad \tilde{f}_m = \frac{\tilde{f}^{(m+2)}(\tilde{t}_0)}{(m+2)!}, \\ D_m &= \frac{D^{(m)}(t_0)}{m!}, \quad f_m = \frac{f^{(m+2)}(t_0)}{(m+2)!}, \quad m = 0, 1, \dots\end{aligned}$$

Тогда при любом $q \geq 1$ метод Лапласа оценки интегралов дает

$$I_1(n) = \sum_{l=0}^m \left\| \sum_{j=0}^{q-1} \frac{1}{n^{j+1/2}} \tilde{Q}_j e^{n\tilde{f}(\tilde{t}_0)} + \frac{1}{n^{q+1/2}} \tilde{R}_q e^{n\tilde{f}(\tilde{t}_0)} \right\|_{sl}, \quad (11)$$

$$I_2(n) = \sum_{l=0}^m \left\| \sum_{j=0}^{q-1} \frac{1}{n^{j+1/2}} \int_0^1 Q_j e^{nf(t_0)} dx + \frac{1}{n^{q+1/2}} \int_0^1 R_q e^{nf(t_0)} dx \right\|_{sl}, \quad (12)$$

$$\tilde{Q}_j = \frac{(-1)^{1/2}}{\pi} \sum_{s=0}^{2j} \tilde{g}_{2j,s} (-\tilde{f}_0)^{-s-j-1/2} \Gamma(j+s+1/2), \quad (13)$$

$$Q_j = \frac{(-1)^{1/2}}{\pi} \sum_{s=0}^{2j} g_{2j,s} (-f_0)^{-s-j-1/2} \Gamma(j+s+1/2). \quad (14)$$

В наших условиях величины $e^{n\tilde{f}(\tilde{t}_0)}$, $e^{nf(t_0)}$, \tilde{Q}_j , Q_j допускают разложения по степеням $n^{-1/2}$:

$$e^{n\tilde{f}(\tilde{t}_0)} = \exp\left\{-\psi_1^2 \left(kx_1 + \frac{2k-1}{2}x_2\right)^2\right\} \left(1 + \sum_{j=1}^{\infty} \frac{1}{n^{j/2}} \tilde{m}_j(k, x_1, x_2)\right), \quad (15)$$

$$e^{nf(t_0)} = \exp\left\{-\psi_1^2 \left((x_1 + x_2)x + kx_1 + \frac{2k-1}{2}x_2\right)^2\right\} \left(1 + \sum_{j=1}^{\infty} \frac{1}{n^{j/2}} m_j(k, x_1, x_2)\right), \quad (16)$$

$$\tilde{Q}_j = \sum_{j=0}^{\infty} \frac{1}{n^{j/2}} \tilde{M}_j(k, x_1, x_2), \tag{17}$$

$$Q_j = \sum_{j=0}^{\infty} \frac{1}{n^{j/2}} M_j(k, x_1, x_2). \tag{18}$$

Заметим, что $\tilde{m}_j(k, x_1, x_2)$, $m_j(k, x_1, x_2)$, \tilde{Q}_j , Q_j являются многочленами степени не выше $3j$ по каждой переменной. Подставим выражения (15)–(18) в (11) и (12), выполним умножение рядов и перегруппируем слагаемые по степеням $n^{-1/2}$. В результате получим разложения вида

$$I_1(n) = e^{-\psi_1^2(kx_1 + \frac{2k-1}{2}x_2)^2} \sum_{l=1}^m \left\| \sum_{j=0}^{q-1} \frac{1}{n^{(j+1)/2}} \tilde{L}_j(k, x_1, x_2) + \frac{1}{n^{(q+1)/2}} \Psi_q^{(1)}(k, x_1, x_2) \right\|_{sl}, \tag{19}$$

$$I_2(n) = \sum_{l=1}^m \left\| \sum_{j=0}^{q-1} \frac{1}{n^{(j+1)/2}} \int_0^1 \tilde{L}_j(k, x_1, x_2) e^{-\psi_1^2((x_1+x_2)x + kx_1 + \frac{2k-1}{2}x_2)^2} dx + \frac{1}{n^{(q+1)/2}} \int_0^1 \Psi_q^{(2)}(k, x, x_1, x_2) e^{-\psi_1^2((x_1+x_2)x + kx_1 + \frac{2k-1}{2}x_2)^2} dx \right\|_{sl}. \tag{20}$$

Можно показать ограниченность $\Psi_q^{(1)}(k, x_1, x_2)$ и последнего интеграла в (20). В случае $m = 1$ это сделано в [7]. Обозначим

$$I_1(n) + (a + b)I_2(n) = I_1(n) + (x_1 + x_2)\sqrt{n}I_2(n) \equiv \sum_{l=1}^m \left\| \sum_{j=0}^{q-1} \frac{1}{n^{j/2}} U_j(k, x_1, x_2) + \frac{1}{n^{q/2}} \Psi_q(k, x_1, x_2) \right\|_{sl}. \tag{21}$$

Главный член в разложении (21) равен

$$\begin{aligned} & \sum_{l=1}^m \|U_0(k, x_1, x_2)\|_{sl} \\ &= \sum_{l=1}^m \left\| \frac{2\psi_1(x_1 + x_2)}{\sqrt{\pi}} \int_0^1 e^{-\psi_1^2((x_1+x_2)x + kx_1 + \frac{2k-1}{2}x_2)^2} dx I(0)l(0) \right\|_{sl} \\ &= 2 \left(\Phi_{0,1} \left(\frac{\psi_1}{\sqrt{2}} (2(k+1)(x_1 + x_2) - x_2) \right) - \Phi_{0,1} \left(\frac{\psi_1}{\sqrt{2}} (2k(x_1 + x_2) - x_2) \right) \right), \end{aligned} \tag{22}$$

где $\Phi_{0,1}(x)$ — функция стандартного нормального закона.

Учитывая все изложенное выше, получаем следующее утверждение.

Теорема 5. Пусть $k = \text{const}$, $k \geq 1$, $a = x_1\sqrt{n}$, $b = x_2\sqrt{n}$, $n \rightarrow \infty$. Тогда при $q \geq 1$

$$\mathbb{P}(\eta_n^{(1)} = k/\kappa_0 = s) = \sum_{l=1}^m \left\| \sum_{j=0}^{q-1} \frac{1}{n^{j/2}} U_j(k, x_1, x_2) + \frac{1}{n^{q/2}} \Psi_q(k, x_1, x_2) \right\|_{sl}, \tag{23}$$

где $U_j(k, x_1, x_2)$, $\Psi_q(k, x_1, x_2)$ определяются соотношениями (15)–(20), главный член разложения (23) вычислен в (22).

ЛИТЕРАТУРА

1. Боровков К. А. Теоремы непрерывности и оценки скорости сходимости компонент факторизации для блужданий на цепях Маркова // Теория вероятностей и ее применения. 1980. Т. 25, № 2. С. 329–338.
2. Боровков А. А. Новые предельные теоремы в граничных задачах для сумм независимых слагаемых // Сиб. мат. журн. 1962. Т. 3, № 5. С. 645–694.
3. Пресман Э. Л. Методы факторизации и граничная задача для сумм случайных величин, заданных на цепи Маркова // Изв. АН СССР. Сер. мат. 1969. Т. 33, № 4. С. 861–900.
4. Лотов В. И. Об асимптотике распределений в двуграничных задачах для случайных блужданий, заданных на цепи Маркова // Асимптотический анализ распределений случайных процессов. Новосибирск: Ин-т математики СО АН СССР, 1989. Т. 13. С. 116–136. (Тр. Ин-та математики СО АН СССР).
5. Арндт К. Асимптотические свойства распределения супремума случайного блуждания на цепи Маркова // Теория вероятностей и ее применения. 1980. Т. 25, № 2. С. 313–323.
6. Лотов В. И., Орлова Н. Г. О факторизационных представлениях в граничных задачах для случайных блужданий, заданных на цепи Маркова // Сиб. мат. журн. 2005. Т. 46, № 4. С. 833–840.
7. Лотов В. И., Орлова Н. Г. Асимптотические разложения для распределения числа пересечений полосы траекториями случайного блуждания // Сиб. мат. журн. 2004. Т. 45, № 4. С. 822–842.
8. Лотов В. И. Предельные теоремы в одной граничной задаче для случайных блужданий // Сиб. мат. журн. 1999. Т. 42, № 5. С. 1095–1108.

Статья поступила 31 января 2006 г.

*Лотов Владимир Иванович, Орлова Нина Геннадьевна
Институт математики им. С. Л. Соболева СО РАН,
пр. Академика Коптюга, 4, Новосибирск 630090
lotov@math.nsc.ru*