

Случайное блуждание, описываемое однородным процессом с независимыми приращениями, и асимптотический анализ его характеристик

Д. В. Гусак

1. При изучении случайного блуждания, описываемого однородным процессом с независимыми приращениями (для краткости такие процессы будем называть S -процессами), основными характеристиками являются время первого выхода процесса из некоторой области и значение процесса в момент первого выхода. Наиболее содержательные результаты по данному вопросу получены при изучении блуждания, описываемого S -процессом $\xi(t)$ ($t > 0$) в полуплоскости $x < z$ (см. [1] и [3]), в том случае, когда граница z достигается только непрерывным путем (т. е., когда значение процесса в момент первого выхода имеет вырожденное распределение, сосредоточенное в точке z). Некоторые результаты по изучению случайного блуждания, описываемого S -процессом в полосе $[z_-, z_+]$, можно найти в [2].

В данной заметке изучаются распределения характеристик случайного блуждания, описываемого S -процессом в некоторой криволинейной полосе. В нижеследующем п. 2 определяются изучаемые характеристики и устанавливается связь между их распределениями. В п. 3 сформулированы вспомогательные утверждения, необходимые для асимптотического анализа распределений этих характеристик. В п. 4 приводятся теоремы по асимптотическому анализу (см. теоремы 1—4), основной из которых является теорема 1. На описывающий блуждание процесс $\xi(t)$ накладываются следующие условия: плотность распределения $\xi(t)$ ограничена, а характеристическая функция (х. ф.) процесса имеет вид:

$$M \exp \{is\xi(t)\} = \exp \{t\psi(s)\},$$

$$\psi(s) = ias - \frac{\sigma^2 s^2}{2} + \int_{-\infty}^0 (e^{isx} - 1) dM(x) + \int_0^{\infty} (e^{isx} - 1) dN(x). \quad (1)$$

Указанные выше ограничения на $\xi(t)$ используются только при построении асимптотических разложений. Для асимптотического анализа распределений изучаемых характеристик блуждания используется метод последовательного исчерпывания невязок, развитый В. С. Королюком в его работах по асимптотическому анализу распределений характеристик блуждания, описываемого суммами случайных величин.

Полученные в настоящей заметке результаты являются обобщениями результатов работы [4], где рассматривался лишь тот случай, когда

$$\infty > \sigma^2 > 0, M_0 + N_0 < \infty, M_0 = \int_{-\infty}^0 dM(x), N_0 = \int_0^{\infty} dN(x).$$

2. Пусть $\xi(t)$ — непрерывный справа S -процесс с х. ф. (1), описывающий случайное блуждание в криволинейной полосе

$$G = \{(t, x) : z_-(t) < x < z_+(t)\}, \quad z_-(0) < 0 < z_+(0).$$

Обозначим через

$$P(t, x) = P\{\xi(t) < x\}, \quad \tau = \inf\{t : \xi(t) \notin G\}. \quad (2)$$

и рассмотрим следующие функции:

распределение момента первого выхода

$$S(t) = P\{\tau > t\}; \quad (3)$$

распределение значения процесса в момент первого выхода

$$Q(x) = P\{\xi(\tau) < x\}; \quad (4)$$

совместное распределение момента первого выхода и значения процесса после выхода

$$A(t, x) = P\{\tau \leq t, \xi(t) < x\}; \quad (5)$$

можно рассматривать распределение

$$A(t, s; x) = P\{\tau \leq t, \xi(t+s) < x\} \quad (s > 0), \quad (6)$$

но легко заметить, что

$$A(t, s; x) = \int_{-\infty}^{\infty} A(t, x-y) d_y P(s, y);$$

совместное распределение момента первого выхода и значения процесса до выхода

$$B(t, x) = P\{\tau > t, \xi(t) < x\}; \quad (7)$$

совместное распределение времени первого выхода и значения процесса в момент первого выхода

$$C(t, x) = P\{\tau \leq t, \xi(\tau) < x\}. \quad (8)$$

Распределения $Q(x)$ и $C(t, x)$ рассматриваются только в том случае, когда выход процесса из области G может осуществляться при помощи скачков.

Нетрудно убедиться в том, что распределения $A(t, x)$ и $B(t, x)$ при наличии ограниченной плотности

$$p(t, x) = \frac{\partial}{\partial x} P(t, x)$$

удовлетворяют в области G уравнению

$$Pu \equiv \frac{\partial u}{\partial t} - a \frac{\partial u}{\partial x} - \frac{\sigma^2}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \int_{-\infty}^{\infty} [u(t, x) - u(t, x-y)] d\Pi(y) = 0 \quad (9)$$

$$(d\Pi(x) = dM(x) (x < 0), \quad dN(x) (x > 0)),$$

а вне области G $A(t, x)$ и $B(t, x)$ удовлетворяют условиям

$$A(t, x) = \begin{cases} P(t, x), & (t, x) \in G_- = \{(t, x) : x < z_-(t)\}, \\ P(t, x) - S(t), & (t, x) \in G_+ = \{(t, x) : x > z_+(t)\}; \end{cases} \quad (10)$$

$$B(t, x) = \begin{cases} S(t), & (t, x) \in G_+, \\ 0, & (t, x) \in G_-. \end{cases}$$

Покажем, что вне области G распределение $A(t, x)$, кроме первых двух соотношений в (10), удовлетворяет уравнению

$$PA(t, x) = \frac{\partial}{\partial t} C(t, x) (t, x) \in \bar{G}. \quad (11)$$

В самом деле при $(t, x) \in \bar{G}$

$$\begin{aligned} A(t + \Delta, x) &= P\{\xi(t + \Delta) < x, \tau \leq t\} + P\{\xi(t + \Delta) < x, t < \tau \leq t + \Delta\} = \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} A(t, x - y) d_y P(\Delta, y) + P\{\xi(t + \Delta) < x, t < \tau \leq t + \Delta\}. \end{aligned}$$

Из предельных соотношений

$$\begin{aligned} \lim_{\Delta \rightarrow 0} \frac{1}{\Delta} P\{\xi(t + \Delta) < x, t < \tau \leq t + \Delta\} &= \frac{\partial}{\partial t} C(t, x), \\ \lim_{\Delta \rightarrow 0} \frac{1}{\Delta} \left[\int_{-\infty}^{\infty} A(t, x - y) dP_y(\Delta, y) - A(t, x) \right] &= \\ &= a \frac{\partial A}{\partial x} + \frac{\sigma^2}{2} \frac{\partial^2 A}{\partial x^2} + \int_{-\infty}^{\infty} [A(t, x - y) - A(t, x)] d\Pi(y) \end{aligned}$$

следует уравнение (11).

Через $A(t, x)$ и $B(t, x)$ можно выразить распределения (3), (4) и (8). В частности,

$$\begin{aligned} S(t) &= \int_{z_-}^{z_+} \frac{\partial}{\partial x} B(t, x) dx, \\ \frac{\partial}{\partial t} C(t, x) &= \int_{z_-}^{z_+} M(x - y) \frac{\partial}{\partial y} B(t, y) dy \quad (x \leq z_-(t)), \\ -\frac{\partial}{\partial t} [C(t, x) + S(t)] &= \frac{\partial}{\partial t} P\{\tau \leq t, \xi(\tau) \geq x\} = \\ &= - \int_{z_-}^{z_+} N(x - y) \frac{\partial}{\partial y} B(t, y) dy \quad (x \geq z_+(t)). \end{aligned} \quad (12)$$

Докажем только последнее соотношение в (12).

Пусть $(t, x) \in G_+$. Тогда условия (10) и уравнение (11) приводят к соотношению

$$\begin{aligned} \frac{\partial P}{\partial t} - \frac{\partial S}{\partial t} &= a \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\sigma^2}{2} \frac{\partial^2 P}{\partial x^2} + \int_{-\infty}^{x-z_+} [P(t, x - y) - P(t, x)] d\Pi(y) + \\ &+ \int_{x-z_+}^{x-z_-} [A(t, x - y) - A(t, x)] d\Pi(y) + \int_{x-z_-}^{\infty} [P(t, x - y) - P(t, x) + S(t)] d\Pi(y), \end{aligned}$$

которое можно записать в виде

$$\mathbf{P}P(t, x) - \frac{\partial S(t)}{\partial t} = \int_{x-z_+}^{x-z_-} [A(t, x-y) - P(t, x-y) - \\ - A(t, x) + P(t, x)] d\Pi(y) - S(t)N(x-z_-) + \frac{\partial C(t, x)}{\partial t}.$$

Если учесть, что $A + B = P$ и $\mathbf{P}P = 0$, отсюда легко получить соотношение

$$-\frac{\partial}{\partial t} [C(t, x) + S(t)] = \int_{x-z_+}^{x-z_-} [B(t, x) - B(t, x-y)] d\Pi(y) - \\ - S(t)N(x-z_-) = \int_{x-z_+}^{x-z_-} \int_{x-y}^{z_+} \frac{\partial}{\partial u} B(t, u) du d\Pi(y) - S(t)N(x-z_-) \quad (x > z_+). \quad (13)$$

Меняя порядок интегрирования в правой части (13), получаем требуемое соотношение. Аналогичным образом доказывается соответствующее соотношение для $x < z_-$ (t).

3. В дальнейшем будем рассматривать случайное блуждание, описываемое внутри полосы G центрированным процессом

$$\zeta_\lambda(t) = \frac{1}{\sqrt{\lambda}} [\xi(\lambda t) - M\xi(\lambda t)]. \quad (14)$$

Для распределений характеристик этого блуждания оставим прежние обозначения, снабдив их индексом λ , например,

$$\tau_\lambda = \inf \{t : \zeta_\lambda(t) \in \bar{G}\}, \\ p_\lambda(t, x) = \frac{\partial}{\partial x} P_\lambda(t, x) = \frac{\partial}{\partial x} P\{\zeta_\lambda(t) < x\}, \\ S_\lambda(t) = P\{\tau_\lambda > t\}, \\ Q_\lambda(t, x) = P\{\zeta_\lambda(\tau_\lambda) < x\}. \quad (15)$$

Оператор \mathbf{P}_λ определяется следующим образом:

$$\mathbf{P}_\lambda u \equiv \frac{\partial u}{\partial t} - \sqrt{\lambda} \bar{\Pi}_1 \frac{\partial u}{\partial t} - \frac{\sigma^2}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \lambda \int_{-\infty}^{\infty} [u(t, x) - u(t, x - \frac{y}{\sqrt{\lambda}})] d\Pi(y), \quad (16)$$

где $d\Pi(x) = dM(x)$ ($x < 0$), $d\Pi(x) = dN(x)$ ($x > 0$), а моменты определяются так:

$$\Pi_r = M_r + N_r, \quad M_r = \int_{-\infty}^0 x^r dM(x), \quad N_r = \int_0^{\infty} x^r dN(x) \quad (r = 0, 1, 2, \dots), \quad (17)$$

причем предполагается, что

$$|M_1| < \infty, \quad N_1 < \infty, \quad \text{а при } \sigma^2 = 0 \quad \Pi_1 > 0. \quad (18)$$

Можно было бы предположить, что при $\sigma^2 = 0$ $\Pi_1 < 0$. Любое из этих пред-

положений обеспечивает ненулевой сдвиг центрированного процесса, когда $\sigma^2 = 0$.

При наличии ограниченной производной $\frac{\partial p_\lambda}{\partial x}$, плотности

$$a_\lambda(t, x) = \frac{\partial}{\partial x} A_\lambda(t, x) = \frac{\partial}{\partial x} P \{ \tau_\lambda \leq t, \xi_\lambda(t) < x \},$$

$$b_\lambda(t, x) = \frac{\partial}{\partial x} B_\lambda(t, x) = \frac{\partial}{\partial x} P \{ \tau_\lambda > t, \xi_\lambda(t) < x \}$$

однозначно определяются уравнениями

$$P_\lambda a_\lambda(t, x) = 0, \quad P_\lambda b_\lambda(t, x) = 0 \quad (t, x) \in G \quad (19)$$

и условиями

$$a_\lambda(t, x) = p_\lambda(t, x), \quad b_\lambda(t, x) = 0 \quad (t, x) \in \bar{G}. \quad (20)$$

Нас интересует следующий вопрос. Как, воспользовавшись данными задачи (19), (20), построить асимптотическое разложение для $a_\lambda(t, x)$ и $b_\lambda(t, x)$ по степеням $\varepsilon(\lambda)$ ($\varepsilon(\lambda) \rightarrow 0$ при $\lambda \rightarrow \infty$). Для решения этого вопроса нам понадобятся вспомогательные утверждения. Некоторые из них были доказаны в [4] для случая $\Pi_0 < \infty$; доказательство их без труда может быть получено и для $\Pi_0 = \infty$.

Л е м м а 1. При наличии ограниченной плотности и условия

$$|M_r| < \infty, \quad N_r < \infty \quad (2 \leq r \leq k, \quad k \geq 3)$$

имеет место асимптотическое разложение ($\tau' = \lambda t \rightarrow \infty$)

$$\sqrt{D\xi}(t) p_\lambda(t, x) = \varphi(u) + \sum_{r=1}^{k-2} P_r(-\varphi(u)) (\tau')^{-\frac{r}{2}} + o((\tau')^{-\frac{k-2}{2}}),$$

$$\varphi(u) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{u^2}{2}}, \quad u = \frac{x}{\sqrt{D\xi}(t)} \quad (21)$$

(определение $P_r(-\varphi)$ см. в [5], гл. 8). При этом существует такая же зависящая от x функция $\delta(\tau')$, что $\delta(\tau') \rightarrow 0$ при $\tau' \rightarrow \infty$ и

$$\left| \sqrt{D\xi}(t) p_\lambda(t, x) - \sum_{r=1}^{k-2} P_r(-\varphi(u)) (\tau')^{-\frac{r}{2}} \right| \leq \frac{\delta(\tau') (\tau')^{-\frac{k-2}{2}}}{1 + |u|^k (tD\xi(1))^{-\frac{k}{2}}}.$$

Нам удобнее пользоваться разложением (21) в таком виде:

$$p_\lambda(t, x) = \varphi_0(t, x) + \frac{1}{\sqrt{\lambda}} \varphi_1(t, x) + \frac{1}{\lambda} \varphi_2(t, x) + \dots;$$

$$\varphi_0(t, x) = \frac{1}{D\sqrt{2\pi t}} e^{-\frac{x^2}{2D^2 t}}, \quad D^2 = \sigma^2 + \Pi_2,$$

$$\varphi_1(t, x) = \frac{\Pi_3}{6D^2} [2\varphi_0'(t, x) + x\varphi_0''(t, x)],$$

$$\begin{aligned} \varphi_2(t, x) = & \frac{\Pi_3}{72D^2} x^2 \varphi_0^{IV}(t, x) + \left(\frac{\Pi_3^2}{8D^4} - \frac{\Pi_4}{24D^2} \right) x \varphi_0^{III}(t, x) + \\ & + \left(\frac{5\Pi_3^2}{24D^4} - \frac{\Pi_4}{8D^2} \right) \varphi_0''(t, x). \end{aligned}$$

Лемма 2. На классе бесконечно дифференцируемых функций $a(t, u)$ по аргументу u и один раз дифференцируемых по t для оператора P_λ при $u = \frac{1}{\sqrt{\lambda}}(x - \Pi_1 \lambda t)$ имеет место расщепление

$$P_\lambda a = \sum_{r=0}^n L_r a \lambda^{-\frac{r}{2}} + \lambda^{-\frac{n+1}{2}} R_{n,\lambda} a, \quad (23)$$

члены которого определяются следующим образом:

$$L_0 a = \frac{\partial a}{\partial t} - \frac{D^2}{2} \frac{\partial^2 a}{\partial u^2},$$

$$L_r a = \frac{(-1)^{r+1} \Pi_{r+2}}{(r+2)!} \frac{\partial^{r+2} a}{\partial u^{r+2}} \quad (1 \leq r \leq n), \quad (24)$$

$$R_{n,\lambda} a = - \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\partial^{n+3}}{\partial u^{n+3}} a \left(t, u - \frac{\theta y}{\sqrt{\lambda}} \right) \frac{(-1)^n y^{n+3}}{(n+3)!} d\Pi(y) \quad (0 < \theta < 1).$$

Лемма 3. Пусть $V^\pm(t, s)$, где $s = \sqrt{\lambda}(\pm z_\pm(t) \mp x) > 0$, — дифференцируемые один раз по t и два раза* по s функции. Если $V^\pm(t, s)$ и $\frac{\partial}{\partial s} V^\pm(t, s)$ убывают при $s \rightarrow \infty$, $V^\pm(t, s)$ и $\frac{\partial}{\partial t} V^\pm(t, s)$ абсолютно интегрируемы по s с весовой функцией $1 + |s|$, то

$$\int_s^\infty (y-s) P_\lambda V^\pm(t, y) dy = \lambda M_0^\pm V^\pm \mp \sqrt{\lambda} M_1^\pm V^\pm + M_2^\pm V^\pm, \quad (25)$$

где

$$M_0^\pm V = \int_{-\infty}^{\infty} V^\pm(t, s \pm y) K(y) dy - \frac{\sigma^2}{2} V^\pm(t, s),$$

$$M_1^\pm V^\pm = \mp z'_\pm(t) \int_s^\infty V^\pm(t, y) dy, \quad (26)$$

$$M_2^- V^- = \int_s^\infty (y-s) \frac{\partial}{\partial t} V^-(t, y) dy,$$

$$K(x) = \int_{-\infty}^x M(z) dz \quad (x < 0), \quad - \int_x^\infty N(z) dz \quad (x > 0).$$

Для того чтобы сформулировать следующее вспомогательное утверждение, введем некоторые обозначения.

$L_{\langle m \rangle}$ — кольцо функций $\Phi(x)$ ($-\infty < x < \infty$), абсолютно интегрируемых на вещественной оси с весовой функцией $\rho(x) = 1 + |x|^m$. В качестве операции умножения служит операция свертывания

$$\Phi_1(x) * \Phi_2(x) = \int_{-\infty}^{\infty} \Phi_1(x-y) \Phi_2(y) dy.$$

* Если $\sigma^2 = 0$, достаточно потребовать, чтобы $V^\pm(t, s)$ были дифференцируемы один раз по t и один раз по s .

$L_{\langle m \rangle}^0$ — кольцо преобразований Фурье функций $\Phi(x) \in L_{\langle m \rangle}$

$$\varphi(s) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{isx} \Phi(x) dx \in Z_{\langle m \rangle}^0$$

с обычной операцией умножения.

$Z_{\langle m \rangle}$ — расширение кольца $Z_{\langle m \rangle}^0$, полученное путем прибавления констант.

$$\varphi(s) = c + \int_{-\infty}^{\infty} e^{isx} \Phi(x) dx \in Z_{\langle m \rangle}, \quad \Phi(x) \in L_{\langle m \rangle}.$$

Если выполнено условие

$$|M_r| < \infty, \quad N_r < \infty \quad (1 \leq r \leq m+2, \quad m > 0), \quad (27)$$

тогда

$$K(x) \in L_{\langle m \rangle}, \quad M(x) \in L_{\langle m+1 \rangle}^-, \quad N(x) \in L_{\langle m+1 \rangle}^+,$$

где $L_{\langle m \rangle}^{\pm}$ обозначает кольцо тех функций из $L_{\langle m \rangle}$, которые на отрицательной (положительной) полуоси тождественно равны нулю. Это означает, что

$$k(s) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{isx} K(x) dx \in Z_{\langle m \rangle}^0,$$

$$\pi(s) = \int_{-\infty}^0 e^{isx} M(x) dx + \int_0^{\infty} e^{isx} N(x) dx \in Z_{\langle m+1 \rangle}^0.$$

Лемма 4. Пусть выполняется условие (27).

а) Если $\sigma^2 > 0$, тогда имеет место каноническая факторизация (определение ее см. в [6], § 2)

$$k(s) - \frac{\sigma^2}{2} = \kappa_1^+(s) \kappa_1^-(s) \quad s \in \{-\infty, \infty\}. \quad (28)$$

б) Если $\sigma^2 = 0$ и $\pi(0) \neq 0$, тогда

$$k(s) = \kappa_2^-(s) \frac{\kappa_2^+(s)}{1-is} \quad s \in \{-\infty, \infty\}; \quad (29)$$

при этом

$$\kappa_j^+(s) = a_j^+ + \int_0^{\infty} e^{isx} K_j^+(x) dx \quad \text{для } s \in \Pi_+ = \{s: \operatorname{Im} s > 0\}.$$

$$\kappa_j^-(s) = a_j^- + \int_{-\infty}^0 e^{isx} K_j^-(x) dx \quad \text{для } s \in \Pi_- = \{s: \operatorname{Im} s \leq 0\},$$

$$K_j^{\pm}(x) \in L_{\langle m \rangle}^{\pm} \quad (j = 1, 2).$$

a_j^{\pm} — такие вещественные числа, что $a_1^+ a_1^- = -\frac{\sigma^2}{2}$, $a_2^+ a_2^- = \pi(0)$.

Доказательство леммы 4 следует из теоремы о факторизации на оси (см. [6]).

Из леммы 4 следует, что при наличии условия (27) для $K(x)$ справедливо представление

$$K(x) = \int_{-\infty}^0 K_+(x-y) K_-(y) dy + c^- K_+(x) + c^+ K_-(x). \quad (30)$$

При этом в случае, когда $\sigma^2 > 0$,

$$c^\pm = a_1^\pm \neq 0, \quad c^+ c^- = -\frac{\sigma^2}{2},$$

$K_\pm(x) = K_1^\pm(x) \in L_{\langle m \rangle}^\pm$ и абсолютно непрерывны. В случае, когда $\sigma^2 = 0$,

$$c^+ = 0, \quad c^- = a_2^-, \quad K_-(x) = K_2^-(x),$$

$$K_+(x) = a_2^- e^{-x} + e^{-x} \int_0^x K_2(y) e^y dy,$$

$K_\pm(x) \in L_{\langle m \rangle}^\pm$, $K_+(x)$ — абсолютно непрерывна.

Лемма 5. Если $\sigma^2 > 0$, плотности $a(t, x)$ и $b(t, x)$ непрерывны на границах $z_+(t)$ и $z_-(t)$.

Мы докажем непрерывность $a(t, x)$ и $b(t, x)$ только на верхней границе. Пусть A^+ — событие, заключающееся в том, что выход из полосы G осуществляется пересечением границы z_+ . Определим распределение

$$S^+(t) = P\{\tau > t, A^+\}.$$

Оно в силу 3-го соотношения из (12) абсолютно непрерывно и имеет плотность

$$s^+(t) = \frac{\partial S^+(t)}{\partial t} = \int_{z_-}^{z_+} N(z_+ - u) b(t, u) du. \quad (31)$$

Докажем, что $\lim_{x \rightarrow z_+ - 0} b(t, x) = b(t, z_+ - 0) = 0$. Предположим противное, что $b(t, z_+ - 0) \neq 0$. Тогда

$$P\{\tau \in [t, t + \Delta_1), A^+\} \geq P\{\xi(t) \in [z_+ - \Delta_2, z_+), \tau \in [t, t + \Delta_1), A^+\} \geq \\ \geq b(t, z_+ - 0) P\{\xi(t + \Delta_1) - \xi(t) > \Delta_2 + k\Delta_1 \mid \Delta_2,$$

где $k = \max_{z_+} \dot{z}_+(t)$. Положим $\Delta_2 = c\sqrt{\Delta_1}$, где $0 < c < \sqrt{D\xi_1(1)}\xi_1(t) = = \xi(t) - \sigma\omega(t)$, $\omega(t)$ — процесс брауновского движения.

$$P\{\xi(t + \Delta_1) - \xi(t) > c\sqrt{\Delta_1} + k\Delta_1\} = P\{\xi(\Delta_1) > c\sqrt{\Delta_1} + k\Delta_1\} =$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} P\{\xi_1(\Delta_1) > c\sqrt{\Delta_1} + k\Delta_1 - y\} dP\{\sigma\omega(\Delta_1) < y\} \geq$$

$$\geq \int_{2c\sqrt{\Delta_1} + k\Delta_1 - M\xi_1(\Delta_1)}^{\infty} P\{\xi_1(\Delta_1) > c\sqrt{\Delta_1} - k\Delta_1 - y\} dP\{\sigma\omega(\Delta_1) < y\} \geq$$

$$\geq P\{\xi_1(\Delta_1) > -c\sqrt{\Delta_1} + M\xi_1(\Delta_1)\} P\{\sigma\omega(\Delta_1) > 2c\sqrt{\Delta_1} + k\Delta_1 - M\xi_1(\Delta_1)\} \geq$$

$$\geq P\{|\xi_1(\Delta_1) - M\xi_1(\Delta_1)| < c\sqrt{\Delta_1}\} P\{\sigma\omega(\Delta_1) > 2c\sqrt{\Delta_1} + k\Delta_1 - M\xi_1(\Delta_1)\} \geq$$

$$> \left(1 - \frac{c^2}{D\xi_1(1)}\right) \left(\frac{1}{2} - \varepsilon_0\right) \left(0 < \varepsilon_0 < \frac{1}{2}\right).$$

Таким образом, предположение о том, что $b(t, z_+ - 0) \neq 0$, противоречит существованию ограниченной плотности $s^+(t)$ (см. (31)).

Если $\sigma^2 = 0$, и сдвиг a конечный, то непрерывность на верхней границе можно установить при наличии условия $\min z'_+(t) \geq a$ (на нижней границе — при наличии условия $\max z'_-(t) \leq a$).

4. Основным утверждением в п. 4 является следующая теорема, в которой дается алгоритм построения асимптотического разложения для $a_\lambda(t, x)$

Теорема 1. Если выполнены условия

$$\begin{aligned} |M_r| < \infty, \quad N_r < \infty \quad (1 \leq r \leq n+5), \\ p_\lambda(t, z_\pm) = 0 \quad (\lambda^{-\frac{n+1}{2}}) \quad (\lambda \rightarrow \infty, t = O(\lambda^{-\alpha}), \alpha > 1), \\ z_\pm(t) \in C_{[0, \infty]}^{6n+11}, \end{aligned} \quad (32)$$

тогда для a_λ имеет место асимптотическое разложение ($\lambda \rightarrow \infty$)

$$\begin{aligned} a_\lambda(t, x) = \sum_{r=0}^n a_r(t, x) \lambda^{-\frac{r}{2}} + \\ + \sum_{r=0}^{n+1} \lambda^{-\frac{r+1}{2}} [V_r^-(t, (x - z_-) \sqrt{\lambda}) + V_r^+(t, (z_+ - x) \sqrt{\lambda})] + o(\lambda^{-\frac{n}{2}}). \end{aligned} \quad (33)$$

$a_k(t, x)$ определяются из рекуррентной системы дифференциальных уравнений

$$L_0 a_0 = \frac{\partial a_0}{\partial t} - \frac{D^2 \partial^2 a_0}{2 \partial x^2} = 0, \quad (34)$$

$$L_0 a_k = - \sum_{r=1}^k L_r a_{k-r} \quad (1 \leq k \leq n)$$

в условиях

$$\begin{aligned} a_k(0, x) = 0 \quad (z_-(0) < x < z_+(0)), \\ a_0(t, z_\pm) = \varphi_0(t, z_\pm), \\ a_k(t, z_\pm) = \varphi_k(t, z_\pm) - V_{k-1}^\pm(t, -0). \end{aligned} \quad (35)$$

$V_k^\pm(t, s)$ определяются на полуоси $s \geq 0$ в классе абсолютно интегрируемых по s функций из уравнений

$$\begin{aligned} M_0^\pm V_0^\pm(t, s) = 0, \\ M_0^\pm V_1^\pm(t, s) = -M_1^\pm V_0^\pm(t, s), \end{aligned} \quad (36)$$

$$M_0^\pm V_k^\pm(t, s) = -M_1^\pm V_{k-1}^\pm(t, s) - M_2^\pm V_{k-2}^\pm(t, s) \quad (2 \leq k \leq n+1)$$

в условиях

$$\begin{aligned} V_k^+(t, s) = V_k^+(t, 0) + \sum_{r=1}^{k+1} \frac{(\mp s)^r}{r!} \frac{\partial^r}{\partial x^r} [\varphi_{k+1-r}(t, x) - \\ - a_{k+1-r}(t, x)]_{x=z_\pm(t)} \quad (s \leq 0). \end{aligned} \quad (37)$$

Доказательство теоремы проводится в два этапа. Сначала строится формальное разложение (33). Начиная построение асимптотики с главного члена a_0 , оцениваются невязки в исходной задаче (19), (20) суммы

$$S_r(t, x) = a_0(t, x) + \sum_{k=1}^r \bar{a}_k(t, x) \varepsilon^k(\lambda)$$

уже найденных членов \bar{a}_k и указывается последующий член \bar{a}_{r+1} погаша-

ющий эти невязки. При этом a_1 (подобно ему и все \bar{a}_k при $k \geq 2$) содержит слагаемое a_1 , погашающее невязку предыдущего члена a_0 в уравнении (19) (такого типа слагаемые принято называть регулярными членами), и слагаемые V_0^- , погашающие невязки в выполнении граничных условий (20); эти невязки возникают при продолжении S_0 из области G на всю полуплоскость $t > 0$. Такого типа слагаемые, входящие в \bar{a}_k , принято называть погранслоями. Уравнения для регулярных членов следуют из расщепления (23), для погранслоев — из расщепления (25). Граничные условия для a_k задаются только на границах z_+ . Для определения этих условий используется разложение для $p_\lambda(t, x)$ (см. лемму 1) и соотношение

$$\left[\sum_{k=0}^n \varepsilon^k(\lambda) a_k + \sum_{k=0}^n \varepsilon^{k+1}(\lambda) (V_k^+ + V_k^-) \right]_{z_\pm} = \\ = p_\lambda(t, x) + o(\varepsilon^n(\lambda)) \quad \left(\varepsilon(\lambda) = \frac{1}{|\lambda|} \right).$$

Граничные условия для V_k^\pm следуют из соотношения

$$\left[\sum_{k=0}^n \varepsilon^k(\lambda) a_k + \sum_{k=0}^n \varepsilon^{k+1}(\lambda) (V_k^+ + V_k^-) \right]_{(t,x) \in G} = \\ = \left[\sum_{k=0}^n \varepsilon^k(\lambda) \varphi_k(t, x) \right]_{(t,x) \in G} + o(\varepsilon^n(\lambda))$$

после разложения $a_k(t, x)$ и $\varphi_k(t, x)$ в ряд Тейлора в окрестности границ $z_\pm(t)$. При этом следует перейти к новой переменной $s = \sqrt{\lambda}(z_+ - x)$ ($s = (x - z_-) \sqrt{\lambda}$) и учесть раньше полученные граничные условия для регулярных членов.

Для решения интегральных уравнений, определяющих погранслои, следует воспользоваться леммой 4. При помощи факторизации преобразований Фурье ядер этих уравнений нетрудно доказать, что V_k^\pm находятся из интегральных уравнений, ядрами которых являются множители факторизации $K_\mp(x)$.

Непрерывность (разрывность) $a_\lambda(t, x)$ на границах обуславливает непрерывность (разрывность) погранслоев $V_k^\pm(t, s)$ при $s = 0$. В этом нетрудно убедиться, если перейти к пределу ($x \rightarrow z_\pm \mp 0$) в асимптотическом разложении для $a_\lambda(t, x)$ и учесть граничные условия для $a_k(t, x)$ ($x = z_\pm$) и $V_k(t, s)$ ($s \leq 0$). Из леммы 5 следует, что погранслои V_k^\pm непрерывны при $s = 0$, если $\sigma^2 > 0$. В силу сделанного после леммы 5 замечания верхние погранслои непрерывны при $s = 0$ и в том случае, когда $\sigma^2 = 0$.

Второй этап доказательства теоремы 1 заключается в обосновании асимптотики для $a_\lambda(t, x)$. Обоснование в данном случае может быть проведено таким же образом, как и в случае $\Pi_0 < \infty$ (см. [4]), путем введения верхних и нижних функций.

Пользуясь описанным в теореме 1 алгоритмом построения асимптотического разложения для $a_\lambda(t, x)$, можно получить асимптотические разложения для $S_\lambda(t)$ и $C_\lambda(t, x)$.

Теорема 2. Если выполняются условия теоремы 1, тогда при $\lambda \rightarrow \infty$ имеет место асимптотическое разложение для S_λ

$$S_\lambda(t) = \int_{z_-}^{z_+} [b_0(t, u) + \lambda^{-\frac{1}{2}} b_1(t, u)] du +$$

$$+ \sum_{r=2}^n \lambda^{-\frac{n}{2}} \left[\int_{z_-}^{z_+} b_r(t, u) du - v_{r-2}^+(t, 0) - v_{r-2}^-(t, 0) \right] + o(\lambda^{-\frac{n}{2}}), \quad (38)$$

где

$$b_k(t, u) = \varphi_k(t, u) - a_k(t, u), \quad v_k^\pm(t, 0) = \int_0^\infty V_k^\pm(t, s) ds \quad (k = 0, 1, 2, \dots).$$

Теорема 3. При выполнении условий теоремы 1 справедливы асимптотические представления ($\lambda \rightarrow \infty$)

$$\begin{aligned} V\bar{\lambda} \frac{\partial}{\partial t} P \{ \tau_\lambda \leq t, \zeta_\lambda(\tau_\lambda) < x \} &= \sum_{r=0}^n \lambda^{-\frac{r}{2}} \int_{z_-}^{z_+} M(x-u) b_r(t, u) du - \\ - \sum_{r=0}^{n+1} \lambda^{-\frac{r+2}{2}} \int_0^z |M(x-z_- - s) V_r^-(t, s \sqrt{\lambda}) + M(x-z_+ + s) V_r^+(t, s \sqrt{\lambda})| ds + \\ + o(\lambda^{-\frac{n}{2}}) (x < z_-(t), z = z(t) = z_+(t) - z_-(t)); \end{aligned} \quad (39)$$

$$\begin{aligned} V\bar{\lambda} \frac{\partial}{\partial t} P \{ \tau_\lambda \leq t, \zeta_\lambda(\tau_\lambda) > x \} &= - \sum_{r=0}^n \lambda^{-\frac{r}{2}} \int_{z_-}^{z_+} N(x-u) b_r(t, u) du - \\ - \sum_{r=0}^{n+1} \lambda^{-\frac{r+1}{2}} \int_0^z |N(x-z_- - s) V_r^-(t, s \sqrt{\lambda}) + \\ + N(x-z_+ + s) V_r^+(t, s \sqrt{\lambda})| ds + o(\lambda^{-\frac{n}{2}}) \quad (x > z_+(t)). \end{aligned} \quad (40)$$

В теореме 4 найдены первые члены разложения для $b_\lambda(t, x)$ в том случае, когда границы z_\pm постоянны.

Теорема 4. Если z_\pm не зависят от t и выполняются условия теоремы 1 с $n = 1$, тогда при $x \in [z_- + \varepsilon, z_+ - \varepsilon]$ справедливо асимптотическое представление ($\lambda \rightarrow \infty$)

$$b_\lambda(t, x) = b_0(t, x) + \lambda^{-\frac{1}{2}} b_1(t, x) + o(\lambda^{-\frac{1}{2}});$$

$$b_0(t, x) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} (-1)^k \varphi_0(t, x - 2z_k),$$

$$\begin{aligned} b_1(t, x) &= \sum_{k=-\infty}^{\infty} \frac{\Pi_3}{6D^2} [(-1)^k x \varphi_0'(t, x - 2z_k) + 2\varphi_0'(t, x - 2z_k)] + \\ + \sum_{k=-\infty}^{\infty} \left\{ \frac{q_1^-}{c^- + q_0^-} [(-1)^k k \varphi_0'(t, x - 2z_k) - \varphi_0'(t, x - 2z_{2k+1})] + \right. \\ \left. + \frac{q_1^+}{c^+ + q_0^+} [(-1)^k k \varphi_0'(t, x - 2z_k) + \varphi_0'(t, x - 2z_{2k+1})] \right\}, \end{aligned}$$

$$q_r^\pm = \int_0^\infty (-y)^r K_\pm(\pm y) dy,$$

$$z_{2k} = kz, \quad z_{2k+1} = kz + z_+, \quad z = z_+ - z_-.$$

Из теоремы 4 вытекает, что для плотности

$$a_\lambda^\pm(t, x) = \begin{cases} \frac{\partial}{\partial x} P \{ \zeta_\lambda(t) < x, \max_{0 \leq s \leq t} \zeta_\lambda(s) \geq z_+ \}, \\ \frac{\partial}{\partial x} P \{ \zeta_\lambda(t) < x, \min_{0 \leq s \leq t} \zeta_\lambda(s) \leq z_- \} \end{cases}$$

при выполнении условий теоремы 1 с $n = 1$ имеет место асимптотическое разложение ($\lambda \rightarrow \infty$)

$$a_\lambda^\pm(t, x) = a_0^\pm(t, x) + \lambda^{-\frac{1}{2}} a_1^\pm(t, x) + o(\lambda^{-\frac{1}{2}}) (x \leq z_\pm \mp \varepsilon);$$

$$a_0(t, x) = \varphi_0(t, x - 2z_\pm);$$

$$a_1^\pm(t, x) = \varphi_1(t, x - 2z_\pm) + \frac{\Pi_3 z_\pm}{3D^2} \varphi_0'(t, x - 2z_\pm) + \left(\mp \frac{2q_1^\mp}{c^\mp + q_0^\mp} - \frac{2\Pi_3}{3D^2} \right) \varphi_0'(t, x - 2z_\pm).$$

В заключение автор выражает искреннюю признательность В. С. Королуку за внимание к работе и полезные советы.

ЛИТЕРАТУРА

1. J. Keilson, The first passage time densiti for homogeneous skeepfree walks on the continuum, Ann. math. statist., 34, N 3, 1963, 1003—1011.
2. J. Kemperman, A Winer-Nopf type for a general random walk a two-sided boundary Ann. math. statist., 34, N 4, 1963, 1168—1193.
3. В. М. Золотарев, Момент первого прохождения уровня и поведения на бесконечности одного класса процессов с независимыми приращениями, Теор. вероят. и ее примен. т. 9, № 4, 1964, 724—733.
4. Д. В. Гусак, К асимптотике распределения времени первого выхода однородного процесса с независимыми приращениями, УМЖ, т. 16, № 4, 1964, 463—474.
5. Б. В. Гнеденко, А. Н. Колмогоров, Предельные распределения для сумм независимых случайных величин, Гостехиздат, М.—Л., 1949.
6. М. Г. Крейн, Интегральные уравнения на полуоси с ядром, зависящим от разности аргументов, УМН, 13, № 5, 1958, 3—120.

Поступила 1.VI 1965 г.

Киев