

АСИМПТОТИЧЕСКОЕ РАЗЛИЧИЕ ПРОЦЕССОВ ВОССТАНОВЛЕНИЯ

Доказаны предельные теоремы для логарифма отношения правдоподобия и с их помощью установлена скорость убывания вероятности ошибки 2-го рода критерия Неймана–Пирсона.

Доведені граничні теореми для логарифму відношення правдоподібності та з їх допомогою встановлена швидкість спадання ймовірності похибки 2-го роду критерію Неймана–Пірсона.

1. Введение. Методам статистики считающих процессов, основанных на использовании асимптотических свойств отношения правдоподобия, посвящено достаточно много работ (см. обзор [1]). Важный подкласс считающих процессов образуют процессы восстановления [2,3]. В данной работе рассмотрим задачу проверки двух простых гипотез для процессов восстановления при растущей длительности наблюдений. Исследование основано на асимптотических свойствах отношения правдоподобия. Близкие результаты имеются в работе [1].

2. Процесс локальной плотности мер. Пусть $(\Omega, \mathcal{F}, F, P, \tilde{P})$ – стохастический базис с двумя вероятностными мерами P и \tilde{P} , P' и \tilde{P}' – сужения мер P и \tilde{P} на σ -алгебру \mathcal{F}_t , $t \in R_+$. Пусть $\xi = (\xi_s)_{t \geq 0}$ – считающий процесс, распределение которого задается мерой P (соответственно \tilde{P}), если верна гипотеза H (соответственно \tilde{H}). Рассмотрим задачу проверки гипотез H и \tilde{H} по наблюдениям $\xi^t = (\xi_s)_{0 \leq s \leq t}$ процесса ξ . Если $\tilde{P}' \ll P'$ для всех $t \in R_+$ ($\tilde{P} \ll^{loc} P$), то процесс $z = (z_t)_{t \geq 0}$ называется процессом локальной плотности меры \tilde{P} относительно меры P (или отношением правдоподобия). Получим здесь вид процесса z в случае процессов восстановления.

Пусть $T_n = \sum_{k=1}^n \tau_k$, $n = 1, 2, \dots$, – моменты скачков считающего процесса ξ , где τ_1, τ_2, \dots – независимые положительные случайные величины с функциями распределения $F_k(t) = P\{\tau_k \leq t\}$ или $\tilde{F}_k(t) = \tilde{P}\{\tau_k \leq t\}$. В данном случае процесс ξ называется процессом восстановления [2, 3].

Хорошо известно [4], что P – и \tilde{P} –компенсаторы считающего процесса ξ имеют вид

$$v_t = \sum_{k=1}^{\infty} \int_{t \wedge T_{k-1}}^{t \wedge T_k} \frac{d\varphi_k(s)}{1 - \varphi_k(s-)}, \quad \tilde{v}_t = \sum_{k=1}^{\infty} \int_{t \wedge T_{k-1}}^{t \wedge T_k} \frac{d\tilde{\varphi}_k(s)}{1 - \tilde{\varphi}_k(s-)},$$

где $T_0 = 0$, а $\varphi_k(s)$ и $\tilde{\varphi}_k(s)$ – условные функции распределения вида

$$\varphi_k(s) = P\{T_k \leq s / T_1, \dots, T_{k-1}\}, \quad \tilde{\varphi}_k(s) = \tilde{P}\{T_k \leq s / T_1, \dots, T_{k-1}\}.$$

В силу независимости случайных величин τ_1, τ_2, \dots имеем $\varphi_k(s) = F_k(s - T_{k-1})$, $\tilde{\varphi}_k(s) = \tilde{F}_k(s - T_{k-1})$. Отсюда получаем представления для компенсаторов:

$$v_t = \sum_{k=1}^{\xi_t} \pi_k(\tau_k) + \pi_{\xi_t+1}(t - T_{\xi_t}), \quad (1)$$

$$\tilde{v}_t = \sum_{k=1}^{\xi_t} \tilde{\pi}_k(\tau_k) + \tilde{\pi}_{\xi_t+1}(t - T_{\xi_t}), \quad (2)$$

где $\sum_{k=1}^0 = 0$ и

$$\pi_k(t) = \int_0^t \frac{dF_k(s)}{1-F_k(s-)}, \quad \tilde{\pi}_k(t) = \int_0^t \frac{d\tilde{F}_k(s)}{1-\tilde{F}_k(s-)} \quad (3)$$

Введём следующие условия:

I. Существует неотрицательный предсказуемый процесс $\lambda = (\lambda_t)_{t \geq 0}$ такой, что $\tilde{v}_t = \lambda \circ v_t$ (\tilde{P} -п.н.) для всех $t < \infty$.

II. Если $\Delta v_t = 1$, то $\Delta \tilde{v}_t = 1$ (\tilde{P} -п.н.).

III. $(1 - \sqrt{\lambda})^2 \circ v_t + \sum_{s \leq t} (\sqrt{1 - \Delta v_s} - \sqrt{1 - \Delta \tilde{v}_s})^2 < \infty$ (\tilde{P} -п.н.) $\forall t < \infty$.

Здесь $f \circ v_t = \int_0^t f_s dv_s$ — интеграл Лебега-Стилтьеса. Будем предполагать, что для рассматриваемых считающих процессов $T_n \rightarrow \infty$ (P -п.н.) при $n \rightarrow \infty$ и $v_t < \infty$ (P -п.н.) для всех $t < \infty$.

Известно [5], что в данном случае (при условиях I - III) $\tilde{P} \ll\ll P$ и

$$z_t = \exp \left\{ \ln \lambda \circ \xi_t + (1 - \lambda) \circ v_t^c + \sum_{s \leq t} (1 - \Delta \xi_s) \ln \frac{1 - \Delta \tilde{v}_s}{1 - \Delta v_s} \right\}, \quad (4)$$

где v^c — непрерывная часть компенсатора v и $0/0 = 1$.

Пусть распределение $\tilde{F}_k(t)$ абсолютно непрерывно относительно распределения $F_k(t)$ (будем писать $\tilde{F}_k \ll F_k$) и $\rho_k(t) = d\tilde{F}_k/dF_k(t)$ — соответствующая плотность. Тогда $\tilde{\pi}_k \ll \pi_k$,

$$l_k(t) = \frac{d\tilde{\pi}_k(t)}{d\pi_k(t)} = \frac{1 - F_k(t-)}{1 - \tilde{F}_k(t-)} \rho_k(t), \quad t \in R_+, \quad (5)$$

и, значит, выполняется условие I, причем в силу (1) и (2)

$$\lambda_t = d\tilde{v} / dv(t) = l_{\xi_{t-}+1}(t - T_{\xi_{t-}}), \quad t \in R_+. \quad (6)$$

Далее, будем предполагать, что при всех $k = 1, 2, \dots$, если $\Delta F_k(s) > 0$ и $\Delta \tilde{F}_k(s) = 1 - F_k(s-)$, то и $\Delta \tilde{F}_k(s) = 1 - \tilde{F}_k(s-) > 0$, т.е. если $\Delta \pi_k(s) = 1$, то и $\Delta \tilde{\pi}_k(s) = 1$. Значит, в силу (1) - (3) выполняется условие II.

В силу равенств (1) и (6) получаем неравенство

$$(1 - \sqrt{\lambda})^2 \circ v_t \leq \sum_{k=1}^{\xi_{t-}+1} \int_0^{T_k} (1 - \sqrt{l_k(s)})^2 d\pi_k(s). \quad (7)$$

Будем считать, что $F_k(0) = 0 \quad \forall k$ (а тогда $\tilde{F}_k(0) = 0 \quad \forall k$), откуда следует, что $\xi_{t-} < \infty$ (P -п.н.) и (\tilde{P} -п.н.) $\forall t < \infty$. Также будем считать, что $\tau_k < \infty$ (P -п.н.) и (\tilde{P} -п.н.) $\forall k$. Полагая теперь

$$\int_0^t (1 - \sqrt{l_k(s)})^2 d\pi_k(s) < \infty \quad \forall k, \forall t < \infty,$$

в силу (7) имеем $(1 - \sqrt{\lambda})^2 \circ v_t < \infty$ (P -п.н.) и (\tilde{P} -п.н.) $\forall t < \infty$. В силу (1)-(3)

$$\sum_{s \leq t} (\sqrt{1 - \Delta v_s} - \sqrt{1 - \Delta \tilde{v}_s})^2 \leq \sum_{k=1}^{\xi_{t-}+1} \sum_{s \leq \tau_k} (\sqrt{1 - \Delta \pi_k(s)} - \sqrt{1 - \Delta \tilde{\pi}_k(s)})^2.$$

Отсюда, считая, что

$$\sum_{s \leq t} \left(\sqrt{1 - \Delta \pi_k(s)} - \sqrt{1 - \Delta \tilde{\pi}_k(s)} \right)^2 < \infty \quad \forall k, \forall t < \infty,$$

выводим, что $(P - \text{п.н.})$ и $(\tilde{P} - \text{п.н.})$

$$\sum_{s \leq t} \left(\sqrt{1 - \Delta v_s} - \sqrt{1 - \Delta \tilde{v}_s} \right)^2 < \infty \quad \forall t < \infty.$$

Таким образом, убеждаемся в справедливости условия III при сделанных предположениях. Итак, имеем следующую теорему.

Теорема 1. Пусть выполняются условия:

1) $F_k(0) = \tilde{F}_k(0) = 0, F_k(\infty-) = \tilde{F}_k(\infty-) = 1$ и $\tilde{F}_k \ll F_k \forall k$;

2) если $\Delta F_k(s) > 0$ и $\Delta F_k(s) = 1 - F_k(s-)$ для некоторых k и s , то и $\Delta \tilde{F}_k(s) = 1 - \tilde{F}_k(s-) > 0$;

3) для любого $t < \infty$ и всех $k = 1, 2, \dots$

$$\int_0^t \left(1 - \sqrt{l_k(s)} \right)^2 d\pi_k(s) + \sum_{s \leq t} \left(\sqrt{1 - \Delta \pi_k(s)} - \sqrt{1 - \Delta \tilde{\pi}_k(s)} \right)^2 < \infty;$$

4) для любого $t < \infty$ и всех $k = 1, 2, \dots$

$$\int_0^t |\ln l_k(s)| d\pi_k(s) + \sum_{s \leq t} \left| \ln \frac{1 - \Delta \tilde{\pi}_k(s)}{1 - \Delta \pi_k(s)} \right| < \infty.$$

Тогда $\tilde{P} \ll^{\text{loc}} P$ и процесс z имеет представление

$$z = \exp\{M - V\}, \quad (8)$$

$$M = g \cdot (\xi - v) \in \mathcal{M}_{\text{loc}}(F, P), \quad (9)$$

$$V = (\lambda - 1 - \ln \lambda) \circ v^c + \sum_{s \leq \bullet} f(\Delta v_s, \Delta \tilde{v}_s) \in \mathcal{V}(F, P), \quad (10)$$

$$g = \ln \left(\lambda \frac{1 - \Delta \tilde{v}}{1 - \Delta v} \right), f(x, y) = x \ln \frac{x}{y} + (1 - x) \ln \frac{1 - x}{1 - y}, 0 \leq x, y \leq 1. \quad (11)$$

Доказательство. Доказано, что из условий I – III следует, что $\tilde{P} \ll^{\text{loc}} P$ и справедлива формула (4). Теперь в силу условия 4 из формулы (4) легко выводим представление (8) – (10).

Заметим, что $f \cdot (\xi - v)$ означает стохастический интеграл по локальному мартингалу $\xi - v$.

Всюду ниже предполагаем, что условия 1–4 теоремы 1 выполняются и считаем, что случайные величины τ_1, τ_2, \dots одинаково распределены. Также будем считать, что условия теоремы 1 выполняются после замены местами F_k

и \tilde{F}_k , т.е. ниже имеем $P \stackrel{\text{loc}}{\sim} \tilde{P}$. Далее, будем обозначать

$$F(t) = F_k(t), \tilde{F}(t) = \tilde{F}_k(t), \pi(t) = \pi_k(t),$$

$$\tilde{\pi}(t) = \tilde{\pi}_k(t), \rho(t) = \rho_k(t), l(t) = l_k(t).$$

3. Предельные теоремы. Первая предельная теорема представляет собой закон больших чисел для $\Lambda_t = \ln z_t$ при $t \rightarrow \infty$. Введем обозначение

$$\delta_i = \int_0^{\tau_i} (l(s) - 1 - \ln l(s)) d\pi^c(s) + \sum_{s \leq \tau_i} f(\Delta \pi(s), \Delta \tilde{\pi}(s)),$$

где π^c – непрерывная часть функции π , а $f(x, y)$ – функция, определяемая равенством (11). Заметим, что

$$E\delta_i = \int_0^{\infty} (l(s) - 1 - \ln l(s)) dF^c(s) + \sum_{0 < s < \infty} f(\Delta\pi(s), \Delta\bar{\pi}(s))(1 - F(s-)),$$

где F^c – непрерывная часть F .

Теорема 2. Пусть выполняются условия:

1) $0 < E\tau_1 = a < \infty$;

2) $b = E\delta_1 < \infty$, $E \left| \ln \left[l(\tau_1)(1 - \Delta\pi(\tau_1)) / (1 - \Delta\bar{\pi}(\tau_1)) \right] \right| < \infty$.

Тогда для любого $s \in (0, \infty)$

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \psi_t^{-1} \Lambda_{st} = -s \quad (P\text{-п.н.}), \quad \psi_t = a^{-1}bt. \quad (12)$$

Доказательство. Очевидно, верны неравенства

$$\sum_{k=1}^{\xi_{t-}} \delta_k \leq V_t \leq \sum_{k=1}^{\xi_{t-}+1} \delta_k. \quad (13)$$

Рассмотрим представление

$$\psi_t^{-1} \sum_{k=1}^{\xi_{st-}} \delta_k = (\psi_t^{-1} \xi_{st-}) \xi_{st-}^{-1} \sum_{k=1}^{\xi_{st-}} \delta_k. \quad (14)$$

В силу условия 1 имеем

$$\lim_{t \rightarrow \infty} t^{-1} \xi_{t-} = a^{-1} \quad (P\text{-п.н.}), \quad (15)$$

и, значит, $\xi_{t-} \rightarrow \infty$ (P -п.н.) при $t \rightarrow \infty$. В силу условия 2 и усиленного закона больших чисел

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \xi_{t-}^{-1} \sum_{k=1}^{\xi_{t-}} \delta_k = b \quad (P\text{-п.н.}). \quad (16)$$

Объединяя (13) – (16), получаем

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \psi_t^{-1} V_{st} = s \quad (P\text{-п.н.}). \quad (17)$$

В силу условия 4 теоремы 1 имеем

$$M_t = (A_{t,+} - A_{t,-}) - (\bar{A}_{t,+} - \bar{A}_{t,-}), \quad (18)$$

где

$$A_{t,\pm} = g^{\pm} \circ \xi_t, \quad \bar{A}_{t,\pm} = g^{\pm} \circ v_t.$$

Учитывая представление

$$\psi_t^{-1} A_{t,\pm} = (\psi_t^{-1} \xi_t) \xi_t^{-1} \sum_{k=1}^{\xi_t} \ln^{\pm} \left(l(\tau_k) \frac{1 - \Delta\pi(\tau_k)}{1 - \Delta\bar{\pi}(\tau_k)} \right),$$

аналогично из условий 1 и 2 получаем

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \psi_t^{-1} A_{st,\pm} = sc_{\pm} / b \quad (P\text{-п.н.}), \quad (19)$$

где

$$c_{\pm} = E \ln^{\pm} \left(l(\tau_1)(1 - \Delta\pi(\tau_1)) / (1 - \Delta\bar{\pi}(\tau_1)) \right).$$

Далее, справедливо представление

$$\bar{A}_{t,\pm} = \sum_{k=1}^{\xi_{t-}} \int_0^{\tau_k} \ln^{\pm} \left(l(s) \frac{1 - \Delta\pi(s)}{1 - \Delta\bar{\pi}(s)} \right) d\pi(s) + t - \int_0^{t - T_{\xi_{t-}}} \ln^{\pm} \left(l(s) \frac{1 - \Delta\pi(s)}{1 - \Delta\bar{\pi}(s)} \right) d\pi(s),$$

где, очевидно,

$$E \int_0^{\tau_1} \ln^{\pm} \left(l(s) \frac{1 - \Delta\pi(s)}{1 - \Delta\bar{\pi}(s)} \right) d\pi(s) = c_{\pm}.$$

Используя оценки сверху и снизу для $\tilde{A}_{t,\pm}$, аналогичные (13), отсюда получаем

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \Psi_t^{-1} \tilde{A}_{st,\pm} = sc_{\pm} / b \quad (P \text{ -п.н.}) \quad (20)$$

Объединяя (18) – (20), имеем

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \Psi_t^{-1} M_{st} = 0 \quad (P \text{ -п.н.}) \quad (21)$$

И наконец, из (8), (17) и (21) вытекает (12).

Введем теперь для функции $F(t)$ следующее условие:

$$1 - F(t) = t^{-p} h(t), \quad t \rightarrow \infty, \quad (22)$$

где $0 < p < 2$, а $h(t)$ – медленно меняющаяся функция, т.е.

$$\lim_{t \rightarrow \infty} h(ct)/h(t) = 1 \quad \forall c > 0. \quad (23)$$

Обозначим через $G_p(x)$ функцию распределения устойчивого закона с параметром p . Заметим, что в случае $0 < p < 1$ имеем $G_p(x) = 0$ при $x \leq 0$, в то время как $G_p(x) > 0$ для всех $x \in R$ в случае $1 \leq p < 2$.

Теорема 3. Пусть выполняется условие 2 теоремы 2 и условия (22), (23) при $0 < p < 1$. Тогда для любого $s \in (0, \infty)$ выполняется соотношение

$$\Psi_t^{-1} \Lambda_{st} \xrightarrow{d} -\gamma s^p, \quad t \rightarrow \infty, \quad (24)$$

относительно меры P , где \xrightarrow{d} означает сходимость распределений, $\Psi_t = bt^p/h(t)$, а γ – положительная случайная величина с распределением

$$P\{\gamma > x\} = G_p(x^{-1/p}), \quad x > 0. \quad (25)$$

Доказательство. Известно [6], что при $0 < p < 1$

$$\lim_{t \rightarrow \infty} P\{\xi_t \geq x/c_t\} = G_p(x^{-1/p}), \quad x > 0, \quad (26)$$

где $c_t = 1 - F(t)$. Используем рассуждения доказательства теоремы 2, внося соответствующие изменения. Из (26) следует, что $\xi_t \rightarrow \infty$ (P -п.н.) при $t \rightarrow \infty$. Как и при доказательстве соотношения (17) из оценок (13), используя (26) и конечность $E \delta_1 = b$, выводим

$$\Psi_t^{-1} V_{st} \xrightarrow{d} \gamma s^p, \quad t \rightarrow \infty, \quad (27)$$

относительно меры P . Применяя теперь рассуждения из доказательства соотношения (21), получаем

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \xi_t^{-1} M_t = 0 \quad (P \text{ -п.н.}),$$

откуда в силу равенства

$$\Psi_t^{-1} M_{st} = s^p \frac{h(t)}{h(st)} \frac{\xi_{st} h(st)}{b(st)^p} \frac{M_{st}}{\xi_{st}},$$

учитывая (23) и (26), получаем для любого $s \in (0, \infty)$

$$P \text{ -} \lim_{t \rightarrow \infty} \Psi_t^{-1} M_{st} = 0. \quad (28)$$

Наконец, из (8), (27) и (28) вытекает соотношение (24).

Теорема 4. Пусть выполняются условия (22), (23) с $1 < p < 2$ и конечны величины $b = E \delta_1$, $E \delta_1^2$ и $d = E \ln^2 \left[l(\tau_1)(1 - \Delta\pi(\tau_1)) / (1 - \Delta\bar{\pi}(\tau_1)) \right] (1 - \Delta\pi(\tau_1))$. Тогда

$$\Psi_t^{-1}(\Lambda_t + \Phi_t) \xrightarrow{d} b\gamma_p, t \rightarrow \infty, \quad (29)$$

где γ_p — случайная величина с функцией распределения $G_p(x)$ и

$$\Phi_t = a^{-1}t, a = E\tau_1, \Psi_t = a^{-1/p}b_t, 1 - F(b_t) \sim t^{-1}.$$

Доказательство. Известно [6], что при $1 < p < 2$

$$\lim_{t \rightarrow \infty} P \left\{ \xi_t \geq a^{-1}t - xb_t / a^{1+1/p} \right\} = G_p(x), x \in R. \quad (30)$$

Очевидно, справедливо представление

$$\Psi_t^{-1}(V_t - \Phi_t) = \Psi_t^{-1}(\xi_{t-} - a^{-1}t)\xi_{t-}^{-1}V_t + a^{-1}t\xi_{t-}^{-1}\Psi_t^{-1}(V_t - \xi_{t-}b). \quad (31)$$

Так как $b = E \delta_1 < \infty$, то $\xi_{t-}^{-1}V_t \rightarrow b$ (P -п.н.) при $t \rightarrow \infty$. Учитывая теперь соотношение (30), отсюда получаем, что при $t \rightarrow \infty$

$$\Psi_t^{-1}(\xi_{t-} - a^{-1}t)\xi_{t-}^{-1}V_t \xrightarrow{d} -b\gamma_p \quad (32)$$

относительно меры P . Далее, справедлива оценка

$$\Psi_t^{-1}(V_t - \xi_{t-}b) \leq \Psi_t^{-1} \sum_{k=1}^{\xi_{t-}+1} (\delta_k - b) + \Psi_t^{-1}b. \quad (33)$$

Так как $E \delta_1^2 < \infty$, то в силу тождества Вальда

$$E \left(\Psi_t^{-1} \sum_{k=1}^{\xi_{t-}+1} (\delta_k - b) \right)^2 = \Psi_t^{-2} E(\xi_{t-} + 1) E(\delta_1 - b)^2. \quad (34)$$

В силу теоремы восстановления $t^{-1}E \xi_{t-} \rightarrow a^{-1}$ при $t \rightarrow \infty$, и, значит, $\Psi_t^{-2} E \xi_{t-} \rightarrow 0$ при $t \rightarrow \infty$. Таким образом, из (33) и (34) получаем

$$P\text{-}\lim_{t \rightarrow \infty} \Psi_t^{-1}(V_t - b\xi_{t-}) = 0. \quad (35)$$

Объединяя (31), (32) и (35), имеем

$$\Psi_t^{-1}(V_t - \Phi_t) \xrightarrow{d} -b\gamma_p, t \rightarrow \infty, \quad (36)$$

относительно меры P .

Далее, в силу конечности d имеем $M \in \overline{\mathcal{M}}^2(F, P)$ и

$$\langle M \rangle_t = g^2(1 - \Delta v) \circ v_t \leq \sum_{k=1}^{\xi_{t-}+1} \int_0^{\tau_k} \ln^2 \left(l(s) \frac{1 - \Delta\pi(s)}{1 - \Delta\bar{\pi}(s)} \right) (1 - \Delta\pi(s)) d\pi(s).$$

Отсюда, учитывая соотношение

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \frac{1}{t} \sum_{k=1}^{\xi_{t-}} \int_0^{\tau_k} \ln^2 \left(l(s) \frac{1 - \Delta\pi(s)}{1 - \Delta\bar{\pi}(s)} \right) (1 - \Delta\pi(s)) d\pi(s) = \frac{d}{a} \quad (P\text{-п.н.}),$$

получаем

$$P\text{-}\lim_{t \rightarrow \infty} \Psi_t^{-1} M_t = 0. \quad (37)$$

Объединяя (8), (36) и (37), получаем соотношение (29).

4. Асимптотические свойства критерия Неймана – Пирсона. Пусть δ_t – критерий Неймана–Пирсона уровня $\alpha_t \in (0, 1)$ для различения гипотез H и \bar{H} по наблюдению ξ^t [7]. Обозначим через β_t вероятность ошибки 2-го рода критерия δ_t . Рассмотрим поведение β_t при $t \rightarrow \infty$ в зависимости от поведения уровня α_t и отношения правдоподобия z_t .

Теорема 5. Пусть выполняются условия теоремы 2, а уровень α_t удовлетворяет условиям

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \alpha_t > 0, \quad \overline{\lim}_{t \rightarrow \infty} \alpha_t < 1.$$

Тогда справедливо соотношение

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \psi_t^{-1} \ln \beta_t = -1, \quad \psi_t = a^{-1} b t.$$

Доказательство. Достаточно применить теорему 2 при $s = 1$ и теорему 2.2 из [7].

Теорема 6. Пусть выполняются условия теоремы 3. Тогда для любого $\alpha \in (0, 1)$

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \alpha_t = \alpha \Leftrightarrow \lim_{t \rightarrow \infty} \psi_t^{-1} \ln \beta_t = -g_{1-\alpha, p}^{-p},$$

где $\psi_t = b t^p / h(t)$, а $g_{1-\alpha, p} - (1 - \alpha)$ — квантиль устойчивого закона G_p , $G_p(g_{1-\alpha, p}) = 1 - \alpha$.

Доказательство. Достаточно применить теорему 3 и теорему 4.1 из [7].

Теорема 7. Пусть выполняются условия теоремы 4. Тогда для любого $\alpha \in (0, 1)$

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \alpha_t = \alpha \Leftrightarrow \lim_{t \rightarrow \infty} \psi_t^{-1} (\ln \beta_t + \varphi_t) = b g_{1-\alpha, p}, \quad (38)$$

где $\varphi_t = a^{-1} t$, $\psi_t = a^{-1-1/p} b t$, $1 - F(b_t) \sim t^{-1}$.

Доказательство. В силу теоремы 4 имеем сходимость (29), где функция распределения $P\{b\gamma_p < x\}$ непрерывна и $\psi_t = o(\varphi_t)$ при $t \rightarrow \infty$. Отсюда, повторяя доказательство теоремы 4.1 из [7] с соответствующими изменениями, получаем соотношение (38).

Замечание. Теорема 5 определяет скорость убывания β_t при $t \rightarrow \infty$, когда справедлив закон больших чисел для Λ_t . В условиях теоремы 7, очевидно, также выполняется закон больших чисел для Λ_t и теорема 7 определяет более тонкое поведение β_t при $t \rightarrow \infty$.

1. Линьков Ю. Н., Мунир аль Шахф. Асимптотические свойства отношения правдоподобия для считающих процессов. – Донецк, 1991. – 56 с. – (Препринт / АН УССР. Ин-т прикл. математики и механики; 91.02).
2. Кокс Д., Льюис П. Статистический анализ последовательностей событий. – М.: Мир, 1969. – 312 с.
3. Кокс Д., Смит В. Теория восстановления. – М.: Сов. радио, 1967. – 300 с.
4. Кабанов Ю. М., Липцер Р. Ш., Ширяев А. Н. Мартингалные методы в теории точечных процессов // Тр. шк.-сем. по теории случайн. процессов (Друскининкай, 25–28 нояб. 1974 г.). – Вильнюс, 1975. – Ч.2. – С. 269–354.
5. Jacod J. Multivariate point processes: predictable projection, Radon–Nikodym derivatives, representation of martingales // Z. Wahrscheinlichkeitstheor. und verw. Geb. – 1975. – 31, № 3. – P. 235–253.
6. Feller W. Fluctuation theory of recurrent events // Trans. Amer. Math. Soc. – 1949. – 67, № 1. – P. 98–119.
7. Линьков Ю. Н. Асимптотическое различение двух простых статистических гипотез. – Киев, 1986. – 60 с. – (Препринт / АН УССР. Ин-т математики; 86.45).

Получено 01.04.92