

О. В. Русаков (Санкт-Петербург, СПбГУ). **Суммы независимых неоднородных пуассоновских субординаторов.**

Пусть $(\xi) = \xi_0, \xi_1, \dots$ — последовательность случайных величин, $\Pi = \Pi(s; \lambda)$ — стандартный пуассоновский случайный процесс с интенсивностью $\lambda > 0$ и временным параметром $s \in \mathbf{R}_+$. Процесс Π и последовательность (ξ) предполагаются независимыми.

О п р е д е л е н и е. Пуассоновским субординатором для последовательности (ξ) назовем следующий процесс ψ , полученным случайной пуассоновской заменой дискретного времени последовательности (ξ) на непрерывное время:

$$\psi = \psi(s; \lambda) = \xi_{\Pi(s; \lambda)}, \quad s \in \mathbf{R}_+. \quad (1)$$

Последовательность (ξ) назовем *формирующей*, процесс Π — *управляющим*, а полученный процесс ψ — *процессом пуассоновского случайного индекса ПСИ*.

Рассмотрим случай, когда случайные величины формирующей последовательности принадлежат области притяжения нормального закона, независимы, одинаково распределены, центрированы и надлежащим образом нормированы. В этом случае имеет место экспоненциальное убывание автоковариации процесса ПСИ,

$$\text{cov}(\psi(s_1), \psi(s_2)) = e^{-\lambda|s_1 - s_2|}, \quad s_1, s_2 \in \mathbf{R}_+. \quad (2)$$

Данное показательное убывание (2) для ковариации является основным фактом, устанавливающим следующую сходимость конечномерных распределений.

Рассмотрим $(\psi_j(s; \lambda))$ ($j \in \mathbf{N}$) — независимые копии процесса $\psi(s)$, полученного в соответствии с (1). Рассмотрим суммы данных процессов ПСИ, предварительно нормировав элементы формирующих последовательностей на \sqrt{N} ,

$$Z_N(s; \lambda) = \sum_{j=1}^N \psi_j(s; \lambda), \quad s \in \mathbf{R}_+. \quad (3)$$

Лемма. *Конечномерные распределения процесса $Z_N(s; \lambda)$, определенного (3), сходятся при $N \rightarrow \infty$ к конечномерным распределениям стандартного процесса Орнштейна–Уленбека $U(s; \lambda)$ — центрированной гауссовской функции на $[0, \infty) \ni s$ с ковариацией $\text{cov}(U(s_1; \lambda), U(s_2; \lambda)) = e^{-\lambda|s_1 - s_2|}$, $s_1, s_2 \in \mathbf{R}_+$.*

З а м е ч а н и е. В условиях данной леммы имеет место и более сильная сходимость — в пространстве Скорохода, но для дальнейших целей нам понадобится только факт, установленный в лемме.

Рассматривается задача, когда по-прежнему процессы ПСИ в сумме (3) независимы, но получены субординацией пуассоновских процессов разной интенсивности.

Рассмотрим последовательность «эмпирических» мер (μ_N) , $N \in \mathbf{N}$, каждая из которых имеет $m = m(N)$ атомов $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_m$, сосредоточенных на открытой правой полуоси $(0, +\infty)$. При этом допустим, что вероятность атома λ_j , $j = 1, 2, \dots, m$,

равна N_j/N , $N_j = N_j(N)$ и $N_1 + N_2 + \dots + N_m = N$. Следующее утверждение устанавливает связь преобразования Лапласа эмпирической меры μ с ковариационной функцией гауссовского предельного процесса для сумм неоднородных пуассоновских субординаторов.

Теорема. Пусть преобразования Лапласа мер (μ_N) сходятся при $N \rightarrow \infty$ к преобразованию Лапласа $f(s)$, $s \in \mathbf{R}_+$, некоторой вероятностной меры, сосредоточенной на $(0, +\infty)$. Пусть $\Lambda(s) = -\log f(s)$ есть кумулянта этой предельной вероятностной меры. Тогда конечномерные распределения стационарных процессов

$$Z_N(s; \lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_m) = \sum_{j=1}^{N_1} \psi_j(s; \lambda_1) + \dots + \sum_{j=1}^{N_m} \psi_j(s; \lambda_m), \quad s \in \mathbf{R}_+,$$

сходятся к конечномерным распределениям центрированного гауссовского стационарного процесса с ковариационной функцией $f(s) = e^{-\Lambda(s)}$.