

УДК 519.21

Д. Алимов

Об одном полунепрерывном марковском процессе пуассоновского типа

Пусть $\xi_t, t \geq 0$, — однородный марковский процесс с непрерывным временем, принимающий неотрицательные вещественные значения, локальные переходные вероятности которого за малое время Δ ($\Delta \downarrow 0$) определяются соотношениями:

$$x \xrightarrow{\Delta} x + y: \frac{\lambda F(dy)}{ax + b} \Delta + o(\Delta), \quad x \geq 0, \quad x \rightarrow x - \Delta: 1 - \frac{\lambda}{ax + b} \Delta + o(\Delta),$$

$$x > 0, \quad 0 \xrightarrow{\Delta} 0: 1 - \frac{a}{b} \Delta + o(\Delta), \tag{1}$$

где $a > 0, b > 0, \lambda > 0, F(dy)$ — распределение вероятностей на $(0, \infty)$. Из (1) видно, что при $a \downarrow 0$ процесс ξ_t превращается в полунепрерывный пуассоновский процесс с отражением в нуле.

Зафиксируем раз и навсегда неслучайное начальное состояние $\xi_0 = x_0$ и введем обозначения

$$H(t, z) = M e^{-z\xi_t}, \tag{2}$$

$$Q(t, z) = M e^{-z\xi_t} / (a\xi_t + b), \tag{3}$$

$$\varphi(z) = \int_0^\infty e^{-zy} F(dy).$$

Умножим равенство (3) на a и продифференцируем по z . Получим

$$a \frac{\partial Q(t, z)}{\partial z} = -M \frac{a\xi_t}{a\xi_t + b} e^{-z\xi_t} = -M e^{-z\xi_t} + bM \frac{e^{-z\xi_t}}{a\xi_t + b},$$

или

$$H(t, z) = bQ(t, z) - a\partial Q(t, z)/\partial z. \tag{4}$$

Используя локальные переходные вероятности (1), выведем прямое дифференциальное уравнение Колмогорова для $H(t, z)$:

$$H(t + \Delta, z) = P(\xi_t = 0) \left[\left(1 - \frac{a}{b} \Delta \right) + \frac{\lambda}{b} \Delta \varphi(z) \right] +$$

$$+ \int_0^\infty P(\xi_t \in dx) \frac{\lambda \Delta}{ax + b} e^{-zx} \varphi(z) + \int_0^\infty P(\xi_t \in dx) e^{-zx} \left[1 + \left(z - \frac{\lambda}{ax + b} \right) \Delta \right] =$$

$$= M e^{-z\xi_t} + z\Delta M e^{-z\xi_t} - z\Delta P(\xi_t = 0) + \lambda\Delta [\varphi(z) - 1] M \frac{e^{-z\xi_t}}{a\xi_t + b} =$$

$$= H(t, z) + z\Delta H(t, z) + \lambda\Delta [\varphi(z) - 1] Q(t, z) - z\Delta P(\xi_t = 0).$$

Отсюда при $\Delta \downarrow 0$ получим уравнение

$$\partial H(t, z) / \partial t = zH(t, z) + \lambda[\varphi(z) - 1] Q(t, z) - zP(\xi_t = 0). \tag{5}$$

Это уравнение надо решать при условии

$$H(0, z) = e^{-zx_0}, \quad x_0 > 0. \tag{6}$$

Из (4) и (5) после несложных преобразований получаем линейное дифференциальное уравнение второго порядка для определения $Q(t, z)$:

$$a \frac{\partial^2 Q(t, z)}{\partial z \partial t} = b \frac{\partial Q(t, z)}{\partial t} + az \frac{\partial Q(t, z)}{\partial z} - [bz + \lambda(\varphi(z) - 1)] Q(t, z) + zP(\xi_t = 0). \quad (7)$$

Учитывая соотношение (см. (4) и (6))

$$H(0, z) = [bQ(t, z) - a\partial Q(t, z)/\partial z]_{t=0} = e^{-zx_0}$$

и переходя в (7) к преобразованиям Лапласа (по t), получаем

$$\frac{\partial \tilde{Q}(s, z)}{\partial z} = \left[\frac{b}{a} + \frac{\lambda}{a} L(z, s) + \frac{\lambda}{a} \frac{\varphi(s) - 1}{z - s} \right] \tilde{Q}(s, z) + \frac{e^{-zx_0} - z\tilde{P}(s)}{z - s}, \quad (8)$$

где

$$\tilde{Q}(s, z) = \int_0^\infty e^{-st} Q(t, z) dt, \quad \tilde{P}(s) = \int_0^\infty e^{-st} P(\xi_t = 0) dt,$$

$$L(s, z) = \frac{\varphi(z) - \varphi(s)}{z - s}.$$

Решая уравнение (8) относительно z при $z > s$ [1], имеем

$$\tilde{Q}(s, z) = \exp\left\{\frac{b}{a}z\right\} \exp\left\{\frac{\lambda}{a} \int_s^z L(\omega, s) d\omega\right\} (z - s)^{\lambda(\varphi(s)-1)/a} \times \\ \times \left[C(s) + \frac{1}{a} \int_s^z \exp\left\{-\frac{b}{a}u - \frac{\lambda}{a} \int_s^u L(\omega, s) d\omega\right\} \frac{e^{-ux_0} - u\tilde{P}(s)}{(u - s)^{\lambda(\varphi(s)-1)/a+1}} du \right]. \quad (9)$$

Для определения постоянной $C(s)$ перейдем к пределу в равенстве (9) при $z \downarrow s$. Поскольку при $z \downarrow s$ функция $\tilde{Q}(s, z)$ остается ограниченной и $\lim_{z \downarrow s} (z - s)^{\lambda(\varphi(s)-1)/a} \rightarrow +\infty$, то выражение в квадратных скобках в (9) должно стремиться к нулю, что возможно только при $C(s) = 0$. Значит,

$$\tilde{Q}(s, z) = \frac{1}{a} \exp\left\{\frac{b}{a}z\right\} (z - s)^{\lambda(\varphi(s)-1)/a} \times \\ \times \int_s^z \exp\left\{-\frac{b}{a}u + \frac{\lambda}{a} \int_u^z L(\omega, s) d\omega\right\} \frac{e^{-ux_0} - u\tilde{P}(s)}{(u - s)^{\lambda(\varphi(s)-1)/a+1}} du. \quad (10)$$

Для определения неизвестного преобразования Лапласа $\tilde{P}(s)$, которое содержится в правой части (10), воспользуемся тем, что при $z \downarrow +\infty$ $\tilde{Q}(s, z)$ остается ограниченной, а

$$\exp\left\{\frac{b}{a}z + \frac{\lambda}{a}(\varphi(s) - 1) \ln(z - s)\right\} \rightarrow +\infty,$$

поэтому интеграл, стоящий в правой части равенства (10), должен при $z \downarrow +\infty$ стремиться к нулю, т. е.

$$\int_s^{+\infty} \exp\left\{-\frac{b}{a}u + \frac{\lambda}{a} \int_u^{+\infty} L(\omega, s) d\omega\right\} \frac{e^{-ux_0} - u\tilde{P}(s)}{(u - s)^{\lambda(\varphi(s)-1)/a+1}} du = 0.$$

Отсюда находим, что

$$\tilde{P}(s) = \int_s^{+\infty} \exp\left\{-\left(\frac{b}{a} + x_0\right)u - \frac{\lambda}{a} \int_0^u L(\omega, s) d\omega\right\} (u - s)^{-[\lambda(\varphi(s)-1)/a+1]} du$$

$$\int_s^{+\infty} \exp \left\{ -\frac{b}{a} u - \frac{\lambda}{a} \int_0^u L(\omega, s) d\omega \right\} (u-s)^{-[\lambda(\varphi(s)-1)/a+1]} u du. \quad (11)$$

Таким образом, доказана теорема.

Т е о р е м а. Преобразование Лапласа $\bar{P}(s)$ переходной вероятности $P(\xi_t = 0)$ марковского процесса $\xi_t, t \geq 0$, определяется равенством (11), а преобразование $\tilde{Q}(s, z) = \int_0^\infty e^{-st} Q(t, z) dt$, где $Q(t, z) = Me^{-z\xi_t} / (a\xi_t + b)$, равенством (10).

З а м е ч а н и е. Зная $\tilde{Q}(s, z)$ и используя (4), легко получить преобразование Лапласа $\tilde{H}(s, z)$, которое здесь не приводится ввиду его громоздкости.

Найдем стационарное распределение процесса $\xi_t, t \geq 0$, в предположении, что распределение $F(dy)$ имеет конечное математическое ожидание

$$\mu = \int_0^\infty yF(dy) < \infty.$$

Обозначим: $P(dx)$ — искомое стационарное распределение, $P_0 = P\{0\}$ — его атом в нуле,

$$H(z) = \int_0^\infty e^{-zx} P(dx), \quad (12)$$

$$Q(z) = \int_0^\infty \frac{e^{-zx}}{ax + b} P(dx). \quad (13)$$

Аналогично тому, как было получено уравнение (8), находим

$$Q'(z) = \left[\frac{b}{a} + \frac{\lambda}{a} L(z) \right] Q(z) - \frac{P_0}{a}, \quad (14)$$

где $L(z) = (\varphi(z) - 1)/z$. С помощью приема, аналогичного использованному в (8) и (9), находим, что

$$Q(z) = \frac{P_0}{a} \int_z^\infty \exp \left\{ \frac{b}{a} (z-u) - \frac{\lambda}{a} \int_z^u L(\omega) d\omega \right\} du. \quad (15)$$

Из (12) и (13) (см. [4]) непосредственно получаем

$$H(z) = bQ(z) - aQ'(z). \quad (16)$$

Подставив теперь (14) и (15) в (16), получим

$$H(z) = P_0 \left[1 - \frac{\lambda}{a} L(z) \int_z^\infty \exp \left\{ \frac{b}{a} (z-u) - \frac{\lambda}{a} \int_z^u L(\omega) d\omega \right\} du \right]. \quad (17)$$

Для определения P_0 перейдем в (17) к пределу при $z \downarrow 0$:

$$1 = P_0 \left[1 + \frac{\lambda}{a} \mu \int_0^\infty \exp \left\{ -\frac{b}{a} u - \frac{\lambda}{a} \int_0^u L(\omega) d\omega \right\} du \right],$$

где $\mu = -L(0)$. Отсюда

$$P_0 = \left[1 + \frac{\lambda}{a} \mu \int_0^\infty \exp \left\{ -\frac{b}{a} u - \frac{\lambda}{a} \int_0^u L(\omega) d\omega \right\} du \right]^{-1}.$$

Заметим, что если $\lambda\mu < b$, то при $a \downarrow 0$ это выражение переходит в известное выражение для стационарного распределения пуассоновского процесса с отражением в нуле. Действительно,

$$\frac{1}{a} \int_0^{\infty} \exp \left\{ -\frac{b}{a} u - \frac{\lambda}{a} \int_0^u L(\omega) d\omega \right\} du = \int_0^{\infty} \exp \left\{ -b\vartheta - \lambda \int_0^{\vartheta} L(a\omega) d\omega \right\} d\vartheta,$$

поэтому

$$\begin{aligned} \lim_{a \rightarrow 0} \int_0^{\infty} \exp \left\{ -b\vartheta - \lambda \int_0^{\vartheta} L(a\omega) d\omega \right\} d\vartheta &= \\ = \int_0^{\infty} \exp \{ -b\vartheta + \lambda\mu\vartheta \} d\vartheta &= \frac{1}{b - \lambda\mu}. \end{aligned}$$

1. Степанов В. В. Курс дифференциальных уравнений.— М.: Физматгиз, 1959.— 468 с.

Ин-т матем. АН УССР, Киев

Поступила 25.05.84