

Р. Г. Сафарян, канд. физ.-мат. наук (Ереван. пед. ин-т)

**МАРТИНГАЛ МАККИНА, СВЯЗАННЫЙ
С ОДНОРОДНЫМИ R-D-СИСТЕМАМИ**

The analog of the McKean martingale is constructed for branching processes with a continuous phase space.

Побудовано аналог мартингала Маккіна для гіллястих процесів з неперервним фазовим простором.

Согласно терминологии, принятой в работах [1, 2], под R-D-системой понимается нелинейное дифференциальное уравнение

$$\partial u_t(x)/\partial t = Lu_t(x) + f(x, u_t(x)), \quad (1)$$

$$u_t \in \mathfrak{D}, \quad t \geq 0, \quad u_0(x) = g(x), \quad (2)$$

где L — инфинитезимальный (сильный) оператор однородного марковского процесса X_t со значениями в фазовом пространстве (E, \mathfrak{E}) ; \mathfrak{D} — область определения оператора L (предполагается, что множество \mathfrak{D} плотно в топологии поточечной ограниченной сходимости в банаховом пространстве \mathfrak{B} всех ограниченных \mathfrak{E} -измеримых функций с равномерной нормой

$$\|g\| = \sup_{x \in E} |g(x)|, \quad g \in \mathfrak{B};$$

а $f(x, u)$ как функция от u имеет вид

$$f(x, u) = c \sum_{k=0}^{\infty} p_k (u^k - u), \quad (3)$$

$$c = c(x) \geq 0, \quad p_k = p_k(x) \geq 0, \quad \sum_{k=0}^{\infty} p_k = 1,$$

или

$$f(x, u) = \alpha u - \beta u^2 + \int_0^{\infty} (1 - e^{-uv} - uv) \Lambda(dv),$$

$$\alpha = \alpha(x), \quad \beta = \beta(x) \geq 0, \quad (4)$$

$$\Lambda(dv) \Lambda(x, dv) \geq 0, \quad \int_0^{\infty} (v^2 \wedge v) \Lambda(dv) < \infty.$$

С функцией f вида (4) уравнение (1) рассматривалось в работе [1], а с f вида (3) — в [2].R-D-систему (1) будем называть однородной (точнее, однородной по пространству), если $f(x, u)$ не зависит от $x \in E$,

$$f(x, u) = f(u), \quad (5)$$

а X_t — процесс с независимыми приращениями со значениями в линейном пространстве E .Здесь мы рассмотрим случай, когда $E = R^1$ — вещественная прямая, $\mathfrak{E} = \mathfrak{B}$ — борелевская σ -алгебра,

$$Lu(x) = au'(x) + bu''(x) + \int_{-\infty}^{\infty} [u(x+y) - u(x) - yu'(x)]\Pi(dy), \quad (6)$$

$$b \geq 0, \quad \Pi(dy) \geq 0, \quad \Pi\{0\} = 0, \quad \int_{-\infty}^{\infty} y^2 \Pi(dy) < \infty.$$

Более того, относительно меры Π предположим выполненным двустороннее условие Крамера: найдутся числа $s^- \leq 0 \leq s^+$, $s^- < s^+$, такие, что

$$\int_{-\infty}^{\infty} (1 \wedge y^2) e^{sy} \Pi(dy) < \infty \quad (7)$$

при $s^- < s < s^+$.

В качестве множества \mathcal{D} рассмотрим множество дважды непрерывно дифференцируемых функций, исчезающих на $\pm \infty$ вместе со своими первыми двумя производными (см. по этому поводу замечание 2 в [1]). При этом тривиально выполнено условие (9) из [1].

Как показано в [2], решение уравнения (1), (2) с f вида (3) и $0 \leq q \leq 1$ представимо в виде

$$u_t(x) = \mathbb{E}_x \prod_{k=1}^{v(t)} g(x_k(t)),$$

где \mathbb{E}_x — условное среднее при условии $X(0) = x$; $X_1(t), X_2(t), \dots$ — независимые копии процесса $X(t)$; $v(t)$ — число частиц в ветвящемся процессе, определяемом функцией $f(u)$ вида (3) (см., например, [3]) и не зависящем от последовательности $X_k(t)$, $k \geq 1$.

Если же f имеет вид (4), то решение уравнения (1), (2) с $g \geq 0$ представимо в виде [1]

$$u_t(x) = -\log \mathbb{E}_x \exp \left\{ - \int_{-\infty}^{\infty} M_t(dy) g(y) \right\}, \quad (8)$$

где $M_t(dy)$ — так называемый ветвящийся процесс Иржины с множеством типов E . Решение (7) единственно в некотором классе \mathcal{K} , подробное описание которого содержится в [1].

Маккин в [4] отметил для случая

$$Lu = \frac{1}{2} u'', \quad f(u) = u^2 - u, \quad (9)$$

что при любом s процесс

$$\mathfrak{F}_t = e^{-t} \sum_{k=1}^{v(t)} e^{-sX_k(t) - s^2 t/2}$$

образует мартингал, и использовал это обстоятельство для доказательства теорем типа Колмогорова — Петровского — Пискунова. Его конструкция тривиально переносится с ситуации (9) на (3), (6), (7), а именно, мартингалом является случайный процесс

$$\mathfrak{F}_t = e^{-\alpha t} \sum_{k=1}^{v(t)} e^{sX_k(t) - L(s)t},$$

где $s^- < s < s^+$,

$$L(s) = as + bs^2 + \int_{-\infty}^{\infty} (e^{sy} - 1 - sy)\Pi(dy),$$

$$\alpha = c \left[\sum_{k=0}^{\infty} k p_k - 1 \right] \text{ (предполагается, что } \alpha < \infty \text{).}$$

Цель настоящей статьи — построить аналогичный мартингал для R - D -системы (1), (2), (4). Напомним, что $M_t(dy)$ — процесс Иржины из (7), α — параметр из (4).

Теорема 1. В условиях (4) – (7) процесс

$$\mathfrak{Z}_t = e^{-\alpha t - L(st)} \int_{-\infty}^{\infty} M_t(dy) e^{sy} \quad (10)$$

при $s^- < s < s^+$ образует мартингал.

Доказательство. Покажем сначала, что

$$\mathbb{E}_x \int_{-\infty}^{\infty} M_t(dy) e^{sy} < \infty \quad (11)$$

для всех $s \in (s^-, s^+)$. С этой целью обозначим через T_t полугруппу операторов в банаховом пространстве \mathfrak{B} , обычным образом порожденную марковским процессом X_t , т. е. $T_t g(x) = \mathbb{E}_x g(X_t)$, $g \in \mathfrak{B}$, $x \in R^1$, и покажем, что

$$\mathbb{E}_x \int_{-\infty}^{\infty} M_t(dy) g(y) = e^{\alpha t} T_t g(x), \quad x \in R^1, \quad g \in \mathfrak{B}. \quad (12)$$

Как уже отмечалось, в [1] показано, что правая часть (8) является единственным в классе \mathfrak{X} решением уравнения (1), (2). Там же показано, что правая часть (8) удовлетворяет нелинейному интегральному уравнению

$$u_t = T_t g + \int_0^t T_{t-s} [f(u_s)] ds, \quad (13)$$

в котором $T_{t-s} [f(u_s)]$ следует понимать как результат действия оператора T_{t-s} на функцию $f_s(x) = f(u_s(x))$.

Не ограничивая общности, будем считать функцию g из (12) неотрицательной. Для $\lambda > 0$ обозначим

$$u_t^\lambda(x) = -\log \mathbb{E}_x \exp \left\{ -\lambda \int_{-\infty}^{\infty} M_t(dy) g(y) \right\}$$

и заметим, что

$$\mathbb{E}_x \int_{-\infty}^{\infty} M_t(dy) g(y) = \lim_{\lambda \downarrow 0} \frac{1}{\lambda} u_t^\lambda(x). \quad (14)$$

Согласно (13) имеем

$$u_t^\lambda(x) = \lambda T_t g(x) + \int_0^t T_{t-s} [f(u_s^\lambda(x))](x) ds. \quad (15)$$

Кроме того, в [1] установлено, что $0 \leq u_t(x) \leq e^{\alpha t} T_t g(x)$, и, стало быть,

$$0 \leq u_t^\lambda(x) \leq \lambda e^{\alpha t} T_t g(x). \quad (16)$$

Обозначим левые части (12), (14) через $v_t(x)$. Неравенство (16), в частности, показывает, что $u_s^\lambda(x) \xrightarrow{\lambda \downarrow 0} 0$ равномерно по $x \in R^1$, $0 \leq s \leq t$ для всех $t > 0$. Отсюда и из (4) вытекает, что $f(u_s^\lambda(x)) / \lambda \xrightarrow{\lambda \downarrow 0} \alpha v_s(x)$ также равномерно по $x \in R^1$, $0 \leq s \leq t$ для всех $t > 0$. После деления обеих частей (14) на λ и перехода к пределу при $\lambda \downarrow 0$ находим

$$v_t(x) = T_t g(x) + \alpha \int_0^t T_{t-s} v_s(x) ds. \quad (17)$$

Но уравнение (17) имеет единственное равномерно ограниченное по $x \in R^1$ и локально ограниченное по $t \geq 0$ решение $v_t(x) = e^{\alpha t} T_t g(x)$. Равенство (12) доказано.

Используя предельный переход по монотонным последовательностям функций из \mathfrak{B} , получаем, что (12) справедливо для всех неотрицательных \mathfrak{B} -измеримых функций (при этом, разумеется, для обеих частей (12) допускается значение $+\infty$). Теперь, чтобы убедиться в справедливости (11), достаточно проверить конечность среднего $\mathbb{E}_x \exp\{sX_t\}$ при $s^- < s < s^+$. Но, как следует из формулы Леви — Хинчина и принципа аналитического продолжения, $\mathbb{E}_x \exp\{sX_t\} = e^{sx} e^{tL(s)}$ для тех s , для которых определен символ $L(s)$ оператора L вида (6), т. е. для $s^- < s < s^+$. Этим доказано не только соотношение (11), но и установлено равенство

$$\mathbb{E}_x \int_{-\infty}^{\infty} M_t(dy) e^{sy} = e^{sx} e^{\alpha t + L(s)t}. \quad (18)$$

Теперь из (18) легко вытекает утверждение теоремы. Действительно, пусть поток σ -алгебр \mathfrak{F}_t порожден процессом Иржины $M_t(dy)$. Так как процесс $M_t(dy)$ — однородный марковский и ветвящийся, то

$$\mathbb{E}_x \left[\int_{-\infty}^{\infty} M_{t+u}(dy) g(y) \mid \mathfrak{F}_t \right] = \int_{-\infty}^{\infty} M_t(dy) \mathbb{E}_z \int_{-\infty}^{\infty} M_u(dz) g(y) \quad \mathbb{P}_x\text{-п. н.}$$

для всех $x \in R^1$ и тех неотрицательных \mathfrak{B} -измеримых функций g , для которых

$$\mathbb{E}_x \int_{-\infty}^{\infty} M_t(dy) g(y) < \infty, \quad \forall x \in R^1, \quad t \geq 0.$$

Отсюда с учетом (10), (18) при $s^- < s < s^+$ имеем

$$\begin{aligned} \mathbb{E}_s(\mathfrak{Z}_{t+u} \mid \mathfrak{F}_t) &= e^{-\alpha(t+u) - L(s)(t+u)} \mathbb{E}_x \left[\int_{-\infty}^{\infty} M_{t+u}(dy) e^{sy} \mid \mathfrak{F}_t \right] = \\ &= e^{-\alpha(t+u) - L(s)(t+u)} \int_{-\infty}^{\infty} M_t(dz) e^{sz} e^{\alpha u + L(s)u} = \mathfrak{Z}_t \quad \mathbb{P}_x\text{-п. н.,} \end{aligned}$$

что и требовалось доказать.

В заключение установим однородность процесса Иржины $M_t(\cdot)$ по пространству для систем вида (1), (2), (4), (6).

Теорема 2. В условиях (4), (5), (6) условное распределение меры $M_t(dy)$ при условии $X_0 = x$ совпадает с условным распределением меры $M(dy - x)$ при условии $X_0 = 0$.

Доказательство. Достаточно показать, что

$$\mathbb{E}_x \exp \left\{ - \int_{-\infty}^{\infty} M_t(dy) g(y) \right\} = \mathbb{E}_0 \exp \left\{ - \int_{-\infty}^{\infty} M_t(dy) g(x+y) \right\} \quad (19)$$

для всех $x \in R^1$, $g \in \mathfrak{D}$, $g \geq 0$.

Зафиксируем $x_0 \in R^1$ и обозначим $\hat{u}_t(x) = u_t(x+x_0)$, $\hat{g}(x) = g(x+x_0)$, где $g \in \mathfrak{D}$, $g \geq 0$, $u_t(x)$ определено по (8).

Как показано в [1], функция $u_t(x)$ удовлетворяет уравнению (1), (2), а из (5) следует, что и функция $\hat{u}_t(x)$ удовлетворяет уравнению (1) с начальным условием $\hat{u}_0(x) = \hat{g}(x)$. Следовательно [1],

$$\hat{u}_t(x) = -\log \mathbb{E}_x \exp \left\{ - \int_{-\infty}^{\infty} M_t(dy) \hat{g}(y) \right\}.$$

Полагая здесь $x = 0$, получаем (19) с x_0 вместо x . Теорема доказана.

В качестве непосредственного следствия теоремы 2 отметим следующее утверждение.

Теорема 3. Пусть $u_t(x)$ — решение задачи (1), (2) в условиях (4) – (7) с $g(x) = e^{sx}$, $s^- < s < s^+$. Тогда

$$-\log \mathbb{E}_x e^{-\delta_t} = u_t(x - ct), \quad (20)$$

где

$$c = \alpha/s + L(s)/s. \quad (21)$$

Доказательство. Согласно (8), (19), (21) имеем

$$\begin{aligned} u_t(x+ct) &= -\log \mathbb{E}_{x+ct} \exp \left\{ - \int_{-\infty}^{\infty} M_t(dy) e^{sy} \right\} = \\ &= -\log \mathbb{E}_x \exp \left\{ - \int_{-\infty}^{\infty} M_t(dy) e^{s(y+ct)} \right\} = -\log \mathbb{E}_x \exp \left\{ - e^{-\alpha t - L(s)t} \int_{-\infty}^{\infty} M_t(dy) e^{sy} \right\}, \end{aligned}$$

что и доказывает (20).

Именно это утверждение (вернее, его дискретный аналог) использовал Маккина в [4].

1. Сафарян Р. Г. R-D системы и ветвящиеся процессы Иржины // Укр. мат. журн. – 1991. – 43, №2. – С. 162 – 167.
2. Сафарян Р. Г. Ветвящиеся диффузионные процессы и системы дифференциальных уравнений реакция-диффузия // Мат. сб. – 1987. – 134, №4. – С. 530 – 545.
3. Севастьянов Б. А. Ветвящиеся процессы. – М.: Наука, 1971. – 436 с.
4. McKean H. P. Application of Brownian Motion to the Equation of Kolmogorov–Petrovskii–Piskunov // Commun Pure and Appl. Math. – 1975. – 28. – P.323 – 331.

Получено 25.06.91