

Центральная предельная теорема для неоднородных полумарковских случайных эволюций

В работе доказывается центральная предельная теорема (ЦПТ) и ЦПТ в схеме фазового усреднения для неоднородных полумарковских случайных эволюций (ПМСЭ) в схеме серии, которые задаются семейством неоднородных полугрупп операторов. Рассматривается приложение данных теорем к процессу переноса.

ЦПТ и ЦПТ в схеме фазового укрупнения для однородных ПМСЭ изучались соответственно в работах [1, 2].

1. Определение неоднородных ПМСЭ в схеме серий. Рассмотрим измеримое фазовое пространство (X, \mathfrak{X}) со счетно-порожденной σ -алгеброй \mathfrak{X} и регулярный полумарковский процесс $\kappa(t)$ (ПМП) $\kappa(t)$, построенный по процессу марковского восстановления $\{x_n, \theta_n; n \geq 0\}$ с полумарковским ядром $Q(x, A, t)$, причем $P(x, A) = Q(x, A, +\infty)$ — переходные вероятности вложенной цепи Маркова $\{x_n; n \geq 0\}$, $G_x(t) = Q(x, X, t)$ — распределение времен пребывания в состояниях, $x \in X, A \in \mathfrak{X}, t \geq 0$ [3].

На сепарабельном банаховом пространстве B рассмотрим семейство $\{\Gamma_x^\varepsilon(s, t); x \in X; s, t \geq 0; \varepsilon > 0\}$ сильно непрерывных сжимающих полугрупп операторов: $\Gamma_x^\varepsilon(s, s) = I$ — единичный оператор, $\forall x \in X, s \geq 0, \varepsilon > 0$,

$$\Gamma_x^\varepsilon(s, u) \Gamma_x^\varepsilon(u, t) = \Gamma_x^\varepsilon(s, t), \quad s \leq u \leq t, \quad \forall x \in X,$$

и соответствующую этому семейству совокупность производящих операторов $\{\Gamma^\varepsilon(s, x); x \in X; s \geq 0; \varepsilon > 0\}$ с областью определения B_0 , не зависящей от x и s , и плотной в B .

Неоднородный ПМСЭ в схеме серий, построенной по ПМП $\kappa(t/\varepsilon)$ и семейству $\{\Gamma_x^\varepsilon(s, t); x \in X; s, t \geq 0; \varepsilon > 0\}$ называется

$$W_\varepsilon(s, s+t) := \Gamma_{x_0}^\varepsilon(s, s+\varepsilon\tau_1) \Gamma_{x_1}^\varepsilon(s+\varepsilon\tau_1, s+\varepsilon\tau_2) \dots$$

$$\dots \Gamma_{x(t/\varepsilon^2)}(s + \varepsilon\tau(t/\varepsilon^2), s + t/\varepsilon), \quad (2)$$

где $\tau_n = \sum_{k=1}^n \theta_k$, $\tau(t) = \tau_{v(t)}$, $v(t) = \max \{n : \tau_n \leq t\}$.

2. Ц П Т для неоднородных ПМСЭ в схеме серии й. Предположим, что выполнены следующие условия.

А. Операторы $\{\Gamma^\varepsilon(s, x); x \in X, \varepsilon > 0\}$ допускают асимптотическое разложение вида $\Gamma^\varepsilon(s, x)f = \Gamma_1(s, x)f + \varepsilon\Gamma_2(s, x)f + o_{s,x}(\varepsilon)f$ при $\varepsilon \rightarrow 0$, где $f \in B_0$ — плотная в B и не зависящая от x и s общая область определения операторов $\Gamma_i(s, x)$, $i = 1, 2$; $o_{s,x}(\varepsilon)$ понимается в сильном смысле равномерно по x и s .

Б. $\{x_n; n \geq 0\}$ имеет один эргодический класс X со стационарным распределением $\rho(A)$, $A \in \mathfrak{X}$.

В. Первый $m(x)$ и второй $m_2(x)$ моменты $G_x(t)$ равномерно ограничены по x .

Г. Выполняется условие баланса: $\forall f(z, s) \in B_0 \times C^1(R_+)$:

$$\int_{\mathfrak{X}} \rho(dx) m(x) \left[\Gamma_1(s, x) + \frac{d}{ds} \right] f(z, s) = 0. \quad (2)$$

Оператор $\Gamma_1(s, x)$ действует по переменной z .

Пусть

$$\mathcal{M} := \left\{ f(z, s) : f(z, s) \in B_0 \times C^1(R_+) : \int_{\mathfrak{X}} \rho(dx) m(x) \left[\Gamma_1(s, x) + \frac{d}{ds} \right] f(z, s) = 0 \right\}.$$

З а м е ч а н и е. Множество функций \mathcal{M} в условии Г непусто. Приведем примеры. 1. $\Gamma_1(s, x) = v(z, s, x) d/dz$. Тогда (2) в условии Г имеет вид $\hat{v}(z, s) \frac{d}{dz} f + \frac{d}{ds} f = 0$, где $\hat{v}(z, s) = \int_{\mathfrak{X}} \rho(dx) m(x) v(z, s, x) / m$, $m = \int_{\mathfrak{X}} \rho(dx) m(x)$, а данное уравнение имеет нетривиальные решения [4].

2. $\Gamma_1(s, x) = \gamma_x(s) \Gamma$, где Γ — замкнутый оператор, порождающий полугруппу, $\gamma_x(s)$ — измеримая и ограниченная функция, не равная нулю.

В этом случае уравнение (2) имеет вид $\hat{\gamma}^{(s)} \Gamma f(z, s) + \frac{d}{ds} f(z, s) = 0$, где

$$\hat{\gamma}^{(s)} = \int_{\mathfrak{X}} \rho(dx) m(x) \gamma_x(s) / m. \quad (3)$$

Его решение представляется в виде

$$f(z, s) = \exp \left\{ -\Gamma \int_0^s \hat{\gamma}(u) du \right\} \varphi(z), \quad \varphi(z) = f(z, 0). \quad (4)$$

Значит, уравнение (2) имеет решение (4).

Решение (2) формально можно записать в виде

$$f(z, s) = \exp \left\{ -\int_0^s \hat{\Gamma}(u) du \right\} \varphi(z),$$

$$\hat{\Gamma}(u) = \int_{\mathfrak{X}} \rho(dx) m(x) \Gamma_1(u, x) / m, \quad \varphi(z) = f(z, 0),$$

при условии, что замыкание $\int_0^s \Gamma(u) du$ порождает полугруппу при каждом $s \geq 0$.

В общем случае при изучении решения уравнения $dx/ds = A(s)x$ предполагается, что $\forall s$ оператор $A(s)$ линейный, замкнутый и имеет плотную в B область определения [5—7]. Детально на этом мы здесь не останавливаемся.

ливаемся, так как все вопросы, связанные с решением таких уравнений, изложены в работах [5, с. 579—587; 6, с. 231—240; 7, с. 292—295].

Теорема. Если выполнены условия $A - \Gamma$, то $\forall f_x(z, s) \in \mathcal{M}$

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_0^{\infty} e^{-\lambda t} M_x [W_\varepsilon(s, s+t) f_{x(t/\varepsilon^2)}(z, s)] dt = [\lambda I - m^{-1}L(s)]^{-1} \hat{f}(z, s),$$

где

$$\begin{aligned} L(s) &= \int_X \rho(dx) m(x) \left[\Gamma_1(s, x) + \frac{d}{ds} \right] R_0 m(x) \left[\Gamma_1(s, x) + \frac{d}{ds} \right] + \\ &+ \int_X \rho(dx) m_2(x) \Gamma_1(s, x) \frac{d}{ds} + \int_X \rho(dx) m(x) \Gamma_2(s, x) + \\ &+ \frac{1}{2} \int_X \rho(dx) m_2(x) \frac{d^2}{ds^2} + \frac{1}{2} \int_X \rho(dx) m_2(x) \Gamma_1^2(s, x), \\ \hat{f}(z, s) &= \int_X \rho(dx) m(x) f_x(z, s)/m. \end{aligned}$$

Доказательство. Для преобразований Лапласа от усредненной неоднородной ПМСЭ

$$\tilde{\omega}_\varepsilon(z, s, \lambda, x) := \int_0^{\infty} e^{-\lambda t} M_x [W_\varepsilon(s, s+t) f_{x(t/\varepsilon^2)}(z, s)] dt$$

строим уравнение марковского восстановления:

$$\begin{aligned} \tilde{\omega}_\varepsilon(z, s, \lambda, x) - \int_X \int_0^{\infty} e^{-\lambda \varepsilon^2 v} Q(x, dy, dv) \Gamma_x^\varepsilon(s, s + \varepsilon v) \tilde{\omega}_\varepsilon(z, s + \varepsilon v, \lambda, y) = \\ = \varepsilon^2 \int_0^{\infty} e^{-\lambda \varepsilon^2 v} \bar{G}_x(v) \Gamma_x^\varepsilon(s, s + \varepsilon v) f_x(z, s) dv. \end{aligned} \quad (5)$$

Находим асимптотическое разложение уравнения (5):

$$\begin{aligned} \left[I - P - \varepsilon \left(m(x) \Gamma_1(s, x) P + m(x) P \frac{d}{ds} \right) + \varepsilon^2 \left(\lambda m(x) P - m(x) \Gamma_2(s, x) P - \right. \right. \\ \left. \left. - \frac{1}{2} m_2(x) \Gamma_1^2(s, x) P - m_2(x) \Gamma_1(s, x) P \frac{d}{ds} - \frac{1}{2} m_2(x) P \frac{d^2}{ds^2} \right) + \right. \\ \left. + o_{s,x}(\varepsilon^2) \right] \tilde{\omega}_\varepsilon(z, s, \lambda, x) = \varepsilon^2 [m(x) f_x(z, s) + O_{s,x}(\varepsilon)]. \end{aligned}$$

Используя теорему обращения операторов, возмущенных на спектре (3) и учитывая условие Γ , получаем для $f \in \mathcal{M}$

$$\begin{aligned} \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \varepsilon^2 \left[I - P - \varepsilon \left(m(x) \Gamma_1(s, x) P + m(x) P \frac{d}{ds} \right) + \right. \\ \left. + \varepsilon^2 \left(\lambda m(x) P - m(x) \Gamma_2(s, x) P - \frac{1}{2} m_2(x) \Gamma_1^2(s, x) P - \right. \right. \\ \left. \left. - m_2(x) \Gamma_1(s, x) P \frac{d}{ds} - \frac{1}{2} m_2(x) P \frac{d^2}{ds^2} \right) + o_{s,x}(\varepsilon^2) \right]^{-1} f = \\ = [\lambda I - m^{-1}L(s)]^{-1} Pf, \end{aligned}$$

где $Pf_x(z, s) \stackrel{\text{df}}{=} \int_X \rho(dx) f_x(z, s) \mathbf{1}(x)$, $\mathbf{1}(x) \equiv 1$, $\forall x \in X$.

3. ЦПТ в схеме фазового усреднения для неоднородных ПМСЭ в схеме серий. В данном случае ПМП рассматривается в схеме серий $\kappa_\varepsilon(t)$, причем $Q_\varepsilon(x, A, t) = P_\varepsilon(x, A)G_x(t)$ — полумарковское ядро, $P_\varepsilon(x, A)$ — переходные вероятности возмущенной цепи Маркова $\{x_n^\varepsilon; n \geq 0\}$, $P_\varepsilon(x, A) = P(x, A) + \varepsilon B(x, A)$ [2], $G_x(t)$ — распределения времен пребывания в состояниях, $x \in X, t \geq 0$.

Неоднородный ПМСЭ, построенный по $\kappa_\varepsilon(t)$ и семейству $\{\Gamma_x^\varepsilon(s, t); x \in X; s, t \geq 0; \varepsilon > 0\}$ в шкале времени t/ε^2 называется $W^\varepsilon(s, s+t) := \Gamma_{x_0^\varepsilon}^\varepsilon(s, s+\varepsilon\tau_1)\Gamma_{x_1^\varepsilon}^\varepsilon(s+\varepsilon\tau_1, s+\varepsilon\tau_2)\dots\Gamma_{x_{\lfloor t/\varepsilon^2 \rfloor}^\varepsilon}^\varepsilon(s+\varepsilon t/\varepsilon^2, s+t/\varepsilon)$.

Предположим, что выполняются условия:

Д. Фазовое пространство X допускает эргодическую декомпозицию

$$X = \bigcup_{v \in V} X_v, X_u \cap X_v = \emptyset, u \neq v, \forall v \in V X_v \in \mathfrak{X}, \forall T \in \mathcal{U}: X_T = \bigcup_{v \in T} X_v \in \mathfrak{X},$$

где (V, \mathcal{U}) — измеримое пространство с σ -алгеброй \mathcal{U} , содержащей одноточечные множества, причем $\hat{v}(x) = v \Leftrightarrow x \in X_v$, $\hat{v}(\cdot)$ — функция укрупнения.

Е. Переходные вероятности невозмущенной цепи Маркова $\{x_n^0; n \geq 0\}$ — $\{P(x, A); x \in X, A \in \mathfrak{X}\}$ — согласованы с расщеплением X (см. условие Д): $P(x, X_v) = \begin{cases} 1, & x \in X_v, \\ 0, & x \notin X_v, \end{cases}$ причем $\{x_n^0; n \geq 0\}$ равномерно эргодическая в каждом классе X_v со стационарным распределением $\rho_v(A), A \in \mathfrak{X}, v \in V$.

Ж. $b(v) = - \int_{X_v} \rho_v(dx) B(x, X_v) > 0, v \in V, b(v, \Delta) = \int_{X_v} \rho_v(dx) B(x, X_\Delta) > 0, v \notin \Delta, \Delta \in \mathcal{U}$.

3. ПМП $\kappa_\varepsilon(t/\varepsilon^2)$ допускает укрупнение до однородного скачкообразного эргодического марковского процесса $\tilde{\kappa}(t)$ в фазовом пространстве (V, \mathcal{U}) (см. условие Д) [3] с производящим оператором $\text{ПBR}_0\text{П}$, где B — оператор, порожденный ядром $B(x, A)$; R_0 — потенциал цепи $\{x_n^0; n \geq 0\}$; П — проектор, порожденный $\rho_v(\cdot)$. В дальнейшем везде рассматриваются функции $f_x(z, s) : f_x(z, s) \in b(X) \times B_0 \times \mathbb{C}^3(R)$, где $b(X)$ — измеримые и ограниченные функции по x .

И. $\forall \hat{f}_v(z, s) \in [\text{П}b(X)] \times B_0 \times \mathbb{C}^3(R) \text{ П}B\hat{f}_v(z, s) = 0, \forall z, s$.

Пусть $\mathcal{N} := \{\hat{f}_v(z, s) : \hat{f}_v(z, s) \in [\text{П}b(X)] \times B_0 \times \mathbb{C}^3(R); \text{П}B\hat{f}_v(z, s) = 0\}$.

Замечание. Множество \mathcal{N} непусто, так как по условию 3 $\tilde{\kappa}(t)$ — эргодический и если $\pi(\cdot)$ — его стационарная мера, то функция $\tilde{f}(\cdot, \cdot) := \int_V \pi(dv) \hat{f}_v(\cdot, \cdot)$ удовлетворяет уравнению $\Lambda(\hat{P} - I)\tilde{f} = 0$, где $\Lambda(\hat{P} - I) = \text{П}B$; Λ — оператор умножения на $b(v)/m(v)$, \hat{P} — оператор, порожденный ядром $\hat{P}(v, \Delta) = b(v, \Delta)/b(v)$ (см. условие Ж), $m(v) = \int_{X_v} \rho_v(dx) m(x)$.

Пусть

$$\mathcal{R} := \{f_x(z, s) : f_x(z, s) \in b(X) \times B_0 \times \mathbb{C}^3(R):$$

$$\int_{X_v} \rho_v(dx) m(x) \left[\Gamma_1(s, x) + \frac{d}{ds} \right] f_x(z, s) = 0, \forall v \in V, x \in X\}.$$

Теорема 2. Если выполнены условия В п. 1, Д — И п. 2, и $f_x(z, s) \in \mathcal{N} \times \mathcal{R}$, то

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_0^\infty e^{-\lambda t} M_x [W^\varepsilon(s, s+t) f_{\kappa_\varepsilon(t/\varepsilon^2)}(z, s)] dt =$$

где

$$= [\lambda I - m^{-1}(v) \tilde{L}(s, v)]^{-1} \hat{f}_v(z, s) \quad \forall x \in X_v,$$

$$\hat{L}(s, v) = \int_{X_v} \rho_v(dx) L(s, x),$$

$$\begin{aligned} L(s, x) = & m(x) \Gamma_1(s, x) R_0 m(x) \Gamma_1(s, x) + m(x) \Gamma_2(s, x) + \\ & + \frac{1}{2} m_2(x) \Gamma_1^2(s, x) + [m(x) \Gamma_1(s, x) R_0 + m_2(x) \Gamma_1(s, x) + BR_0 + R_0 B] \frac{d}{ds} + \\ & + BR_0 m(x) \Gamma_1(s, x) + m(x) \Gamma_1(s, x) R_0 B - BR_0 B + \frac{1}{2} m_2(x) \frac{d^2}{ds^2}, \end{aligned}$$

$$\hat{f}_v(z, s) = \int_{X_v} \rho_v(dx) m(x) f_x(z, s) / m(v).$$

Д о к а з а т е л ь с т в о. Для преобразований Лапласа от усредненной неоднородной ПМСЭ

$$\tilde{\omega}^\varepsilon(z, s, \lambda, x) = \int_0^\infty e^{-\lambda t} M_x[W^\varepsilon(s, s+t) f_{x_\varepsilon(t/\varepsilon^2)}(z, s)] dt$$

строим уравнение марковского восстановления:

$$\begin{aligned} \tilde{\omega}^\varepsilon(z, s, \lambda, x) - \int_{X_0}^\infty \int_0^\infty e^{-\lambda \varepsilon^2 u} Q_\varepsilon(x, dy, du) \Gamma_x^\varepsilon(s, s + \varepsilon u) \tilde{\omega}^\varepsilon(z, s + \varepsilon u, \lambda, y) = \\ = \varepsilon^2 \int_0^\infty e^{-\lambda \varepsilon^2 u} \bar{G}_x(u) \Gamma_x^\varepsilon(s, s + \varepsilon u) f_x(z, s) du. \end{aligned} \quad (6)$$

Находим асимптотическое разложение уравнения (6)

$$\begin{aligned} \left[I - P - \varepsilon \left(m(x) \Gamma_1(s, x) P + m(x) P \frac{d}{ds} + B \right) + \varepsilon^2 \left(\lambda m(x) P - \right. \right. \\ \left. \left. - m(x) \Gamma_2(s, x) P - \frac{1}{2} m_2(x) \Gamma_1^2(s, x) P - m_2(x) \Gamma_1(s, x) P \frac{d}{ds} - \right. \right. \\ \left. \left. - m_2(x) P \frac{d^2}{ds^2} \right) + o(\varepsilon^2) \right] \tilde{\omega}^\varepsilon(z, s, \lambda, x) = \varepsilon^2 [m(x) f_x(z, s) + O(\varepsilon)]. \end{aligned} \quad (7)$$

Используя теорему обращения операторов, возмущенных на спектре [3], учитывая то, что $\Lambda(\hat{P} - I)\mathcal{N} = 0$ (условие 3)) и условие баланса (2), получаем для $f \in \mathcal{N} \times \mathcal{R}$

$$\begin{aligned} \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \varepsilon^2 \left[I - P - \varepsilon \left(m(x) \Gamma_1(s, x) P + m(x) P \frac{d}{ds} + B \right) + \varepsilon^2 \left(\lambda m(x) P - \right. \right. \\ \left. \left. - m(x) \Gamma_2(s, x) P - \frac{1}{2} m_2(x) \Gamma_1^2(s, x) P - m_2(x) \Gamma_1(s, x) P \frac{d}{ds} - \right. \right. \\ \left. \left. - \frac{1}{2} m_2(x) P \frac{d^2}{ds^2} \right) + O(\varepsilon^2) \right]^{-1} f = [\lambda I - m^{-1}(v) \hat{L}(s, v)]^{-1} P f, \end{aligned}$$

что заканчивает доказательство.

3. П р и м е н е н и е к п р о ц е с с у п е р е н о с а. Пусть $Z_\varepsilon(s, t)$ — положение частицы в момент времени $s + t$ описывается уравнением

$$Z_\varepsilon(s, t) = z + \frac{1}{\varepsilon} \int_0^t v(Z_\varepsilon(s, u), s + u/\varepsilon, \kappa(u/\varepsilon^2)) du, \quad (8)$$

где $v(z, s, x) : R \times R_+ \times X \rightarrow R$ — измеримая и ограниченная функция по x , имеющая ограниченные и непрерывные производные $v'_z(z, s, x)$ по z и $v'_s(z, s, x)$ по $s \forall x \in X$. Множество \mathcal{M} в данном случае имеет вид $\mathcal{M} = \left\{ f(z, s) : f(z, s) \in \mathbb{C}^3(R) \times \mathbb{C}^2(R_+) : \hat{v}(z, s) \frac{\partial}{\partial z} f(z, s) + m \frac{\partial}{\partial s} f(z, s) = 0 \right\}$, где $\hat{v}(z, s) = \int_{\hat{X}} \rho(dx) m(x) v(z, s, x)$, $m = \int_{\hat{X}} \rho(dx) m(x)$.

Следствие 1. Если выполнены условия А, Б, п. 1 и $f_x(z, s) \in \mathcal{M}$, то

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_0^\infty e^{-\lambda t} M_x [f_{\kappa_\varepsilon(t/\varepsilon^2)}(Z_\varepsilon(s, t), s)] dt = [\lambda I - m^{-1} \hat{L}^T(s, z)]^{-1} \hat{f}(z, s),$$

где

$$\hat{L}^T(s, z) = \int_{\hat{X}} \rho(dx) L^T(s, z, x),$$

$$\begin{aligned} L^T(s, z, x) = & (m(x) v(z, s, x) R_0 m(x) v(z, s, x) + \frac{1}{2} m_2(x) v^2(z, s, x) \frac{\partial^2}{\partial z^2} + \\ & + \left(m(x) v(z, s, x) R_0 m(x) v'_z(z, s, x) + \frac{1}{2} m_2(x) v(z, s, x) v'_z(z, s, x) \right) \frac{\partial}{\partial z} + \\ & + (m(x) v(z, s, x) R_0 m(x) + m_2(x) v(z, s, x)) \frac{\partial}{\partial s} \frac{\partial}{\partial z} + \\ & + (m(x) R_0 m(x) v'_s(z, s, x)) \frac{\partial}{\partial s} + \\ & + \left(m(x) R_0 m(x) v(z, s, x) + \frac{1}{2} m_2(x) + m(x) R_0 m(x) \right) \frac{\partial^2}{\partial s^2}. \end{aligned} \quad (9)$$

Доказательство. Следует из теоремы 1, определения ПМСЭ $\mathcal{W}_\varepsilon(s, s+t)$ и того, что $\hat{\Gamma}(s)$ в этом случае имеет вид

$$\hat{\Gamma}(s) = \left[\int_{\hat{X}} \rho(dx) m(x) v(z, s, x) / m \right] \frac{\partial}{\partial z}, \quad \Gamma_2(s, x) \equiv 0.$$

Пусть теперь $Z^\varepsilon(s, t)$ описывается следующим уравнением:

$$Z^\varepsilon(s, t) = z + \frac{1}{\varepsilon} \int_0^t v(Z^\varepsilon(s, u), s + u/\varepsilon^2, \kappa_\varepsilon(u/\varepsilon^2)) du,$$

где $v(z, s, x)$ определена в (8), а $\kappa_\varepsilon(u/\varepsilon^2)$ — ПМП, определенный в п. 2. Множество \mathcal{R} в данном случае имеет вид

$$\begin{aligned} \mathcal{R} = & \left\{ f_x(z, s) : f_x(z, s) \in b(X) \times \mathbb{C}^3(R) \times \mathbb{C}^3(R_+) : \right. \\ & \left. \hat{v}(z, s, v) \frac{\partial}{\partial z} f_x(z, s) + \hat{m}(v) \frac{\partial}{\partial s} f_x(z, s) = 0 \right\}, \end{aligned}$$

где $\hat{v}(z, s, v) = \int_{\hat{X}_v} \rho_v(dx) m(x) v(z, s, x)$, $\hat{m}(v) = \int_{\hat{X}_v} \rho_v(dx) m(x)$.

Следствие 2. Если выполнены условия Б п. 1, Д — 3 п. 2, и $f_x(z, s) \in \mathcal{N} \times \mathcal{R}$, то

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_0^\infty e^{-\lambda t} M_x [f_{\kappa_\varepsilon(t/\varepsilon^2)}(Z^\varepsilon(s, t), s)] dt = [\lambda I - \hat{m}^{-1}(v) \hat{L}^T(s, v)]^{-1} \hat{f}_v(z, s),$$

где

$$\hat{L}^T(s, v) = \int_{X_v} \rho_v(dx) L_T(s, x) + \text{ПBR}_0 \text{ВП},$$

$$L_T(s, x) = L^T(s, x) + \text{BR}_0 m(x) v(z, s, x) \frac{\partial}{\partial z} + \text{BR}_0 \frac{\partial}{\partial s} + \\ + m(x) v(z, s, x) R_0 B \frac{\partial}{\partial z} + R_0 B \frac{\partial}{\partial s},$$

$\hat{L}^T(s, x)$ определен в (9).

Доказательство следует из теоремы 2, определения неоднородной ПМСЭ $W^e(s, s+t)$ и того, что

$$\hat{\Gamma}(s, v) = \left[\int_{X_v} \rho_v(dx) m(x) v(z, s, x) / \hat{m}(v) \right] \frac{\partial}{\partial z}.$$

1. *Королюк В. С., Свищук А. В.* ЦПТ для полумарковских случайных эволюций // Укр. мат. журн.— 1986.— 38, № 3.— С. 300—304.
2. *Королюк В. С., Свищук А. В., Королюк В. В.* ЦПТ в схеме фазового укрупнения для ПМСЭ // Там же.— 1987.— 39, № 3.— С. 314—319.
3. *Королюк В. С., Турбин А. Ф.* Математические основы фазового укрупнения сложных систем.— Киев : Наук. думка, 1978.— 218 с.
4. *Степанов В. В.* Курс обыкновенных дифференциальных уравнений.— М. : Гостехтеоретиздат, 1952.— 468 с.
5. *Иосида К.* Функциональный анализ.— М. : Мир, 1967.— 624 с.
6. *Крейн С. Г.* Линейные дифференциальные операторы в банаховом пространстве.— М. : Наука, 1967.— 464 с.
7. *Функциональный анализ: Справочник / Под ред. С. Г. Крейна.*— М. : Наука, 1972.— 544 с.

Ин-т математики АН УССР, Киев

Получено 24.04.88