

Центральная предельная теорема для неоднородных процессов с независимыми приращениями с полумарковскими переключениями

Доказана центральная предельная теорема для неоднородных процессов с независимыми приращениями с полумарковскими переключениями с равномерно эргодической вложенной цепью Маркова.

Доведено центральну граничну теорему для неоднородних процесів з незалежними приростами з напівмарковськими перемиканнями з рівномірно ергодичним вкладеним ланцюгом Маркова.

В работе [1] рассмотрена проблема применимости центральной предельной теоремы теории вероятностей к однородным процессам с независимыми приращениями с полумарковскими переключениями. Для неоднородных (по времени) процессов условия применимости центральной предельной теоремы усложняются, в частности, при выборе компенсирующего усредненного сноса.

1. Пусть задано семейство неоднородных процессов с независимыми приращениями $\mathcal{Y}(t, x)$, $\mathcal{Y}(0, x) \equiv 0$, независимых в совокупности при любом конечном наборе значений $x \in X$, с кумулянтами

$$\psi(t, iz, x) = \ln M \exp [iz\mathcal{Y}(t, x)] \quad (1)$$

непрерывно дифференцируемы по t и дважды по z , так что при $z \rightarrow 0$

$$\psi(t, iz, x) = iz\Lambda_1(t, x) - z^2\Lambda_2(t, x) + o(z^2). \quad (2)$$

При этом

$$\Lambda_k(t, x) = \int_0^t \lambda_k(v, x) dv, \quad k = 1, 2. \quad (3)$$

В измеримом фазовом пространстве состояний (X, \mathfrak{X}) задан равномерно эргодический полумарковский процесс $\mathcal{X}(t)$ с полумарковским ядром [2]

$$Q(x, t, A) = \mathcal{P}\{\mathcal{X}_{n+1} \in A, \theta_{n+1} \leq t | \mathcal{X}_n = x\} = P(x, A) G_x(t), \quad (4)$$

$$P(x, A) = Q(x, +\infty, A) = \mathcal{P}\{\mathcal{X}_{n+1} \in A | \mathcal{X}_n = x\},$$

$$G_x(t) = Q(x, t, X) = \mathcal{P}\{\theta_{n+1} \leq t | \mathcal{X}_n = x\} = \mathcal{P}\{\theta_x \leq t\}.$$

Здесь $(\mathcal{X}_n, \theta_n; n \geq 0)$ — процесс марковского восстановления, порождающий полумарковский процесс $\mathcal{X}(t) = \mathcal{X}_{\nu(t)}$, $\nu(t) = \max\{n: \tau_n \leq t\}$, $\tau_n = \sum_{k=1}^n \theta_k$.

Введем обозначения: $\rho(A)$ — стационарное распределение вложенной цепи Маркова $(\mathcal{X}_n; n \geq 0)$, $\Pi a(x) = \int_X \rho(dx) a(x) \mathbf{1}$ — проектор в банаховом

пространстве ограниченных измеримых функций, $(\mathbf{1} = \mathbf{1}(x) \equiv 1)$; $R_0 = [I - P + \Pi]^{-1} - \Pi$ — потенциал вложенной цепи Маркова [2] с оператором P , который порождает вероятности перехода $P(x, A)$; средние времена

пребывания в состояниях $m(x) = \int_0^\infty \bar{G}_x(t) dt$, $\bar{G}_x(t) = 1 - G_x(t)$; усредненное распределение $\bar{G}(t) = \int_X \rho(dx) \bar{G}_x(t)$; стационарное среднее время пре-

бывания $m = \int_0^\infty \bar{G}(t) dt = \int_X \rho(dx) m(x)$; стационарные семиинварианты

$$\lambda_k(s) = \int_X \rho(dx) \int_0^\infty \bar{G}_x(t) \lambda_k(s+t, x) dt, \quad k = 1, 2. \quad (5)$$

Определим усредненную интенсивность $\lambda(s)$ решением уравнения в свертках

$$\int_0^{\infty} \bar{G}(t) \lambda(s+t, x) dt = \lambda_1(s), \quad s \geq 0. \quad (6)$$

Применение теории интегральных уравнений в свертках на полуоси [3] дает представление решения уравнения (6) в виде

$$\lambda(s) = \lambda_1(s)/m + \int_0^{\infty} \lambda_1(s+t) g_1(t) dt. \quad (7)$$

Функция $g_1(t)$ определяется своим преобразованием Лапласа по формуле

$$\tilde{g}_1(\lambda) = \int_0^{\infty} e^{\lambda t} g_1(t) dt = [\tilde{g}(\lambda)]^{-1} - m^{-1},$$

$$\tilde{g}(\lambda) = \int_0^{\infty} e^{\lambda t} \bar{G}(t) dt, \quad \operatorname{Re} \lambda \leq \lambda_0 \leq 0.$$

2. Введем теперь переключаемый процесс

$$\alpha_{\varepsilon}(s, t) = \sum_{k=1}^{v(t/\varepsilon^2)} [\mathcal{Y}(s + \tau_k, \kappa_{k-1}) - \mathcal{Y}(s + \tau_{k-1}, \mathcal{X}_{k-1})] + \mathcal{Y}(s + t/\varepsilon^2, \mathcal{X}(t/\varepsilon^2)) - \mathcal{Y}(s + \tau(t/\varepsilon^2), \mathcal{X}(t/\varepsilon^2)). \quad (8)$$

Здесь $\tau(t) = \tau_{v(t)}$, ε — малый параметр, по которому осуществляется предельный переход при $\varepsilon \rightarrow 0$.

Т е о р е м а. Пусть выполнены следующие условия: 1) вложенная цепь Маркова $(\mathcal{X}_n; n \geq 0)$ равномерно эргодическая со стационарным распределением $\rho(dx)$; 2) кумулянты (1) непрерывно дифференцируемы по t и дважды по z , так что имеют место соотношения (2) и (3); 3) конечны семинварианты (5), а также определена при всех $x \in X$ функция

$$\lambda_1^{(2)}(s, x) = \int_0^{\infty} G_x(dt) \left[\int_s^{s+t} \lambda_1^0(v, x) dv \right]^2, \quad (9)$$

с $\lambda_1^0(s, x) = \lambda_1(s, x) - \lambda(s)$; 4) равномерно по $x \in X$ интегрируемы первые два момента распределений $G_x(t)$.

Тогда конечномерные распределения централизованного процесса уклонений

$$\beta_{\varepsilon}(s, t) = \varepsilon \left[\alpha_{\varepsilon}(s, t) - \int_s^{s+t} \lambda(v) dv \right] \quad (10)$$

сходятся к конечномерным распределениям диффузионного процесса с независимыми приращениями с дисперсией $\sigma^2(s)$, которая вычисляется по формулам

$$\begin{aligned} \sigma^2(s) &= m^{-1} [\hat{\lambda}_2(s) + \tilde{\lambda}_1^{(2)}(s) + 2\tilde{\lambda}_1(s)], \\ \tilde{\lambda}_1(s) &= \int_X \rho(dx) \tilde{\lambda}_1^0(s, x) [R_0 - I] \tilde{\lambda}_1^0(s, x), \end{aligned} \quad (11)$$

$$\tilde{\lambda}_1^0(s, x) = \int_0^{\infty} \bar{G}_x(t) \lambda_1^0(s+t, x) dt,$$

$$\tilde{\lambda}_1^{(2)}(s) = \int_X \rho(dx) \lambda_1^{(2)}(s, x).$$

3. Доказательство теоремы основано на применении предельной теоремы обращения сингулярно возмущенных операторов [4] к уравнению марковского восстановления, которому удовлетворяет производящая функция централизованного процесса уклонений (10)

$$U_\varepsilon(x, s, \lambda) = \int_0^\infty e^{\lambda t} M \{ \exp [i z \beta_\varepsilon(s, t)] / \mathcal{X}_0 = x \} dt. \quad (12)$$

Лемма 1. Производящая функция (12) определяется решением уравнения

$$[I - G_\varepsilon] u_\varepsilon = \varepsilon^2 d_\varepsilon. \quad (13)$$

Здесь

$$G_\varepsilon U(x, s) = \int_0^\infty e^{\varepsilon^2 \lambda t} G_x(dt) \exp [\varphi_\varepsilon(s, t)] P U(x, s + \varepsilon^2 t), \quad (14)$$

$$\varphi_\varepsilon(s, t) = \psi(s + t, i z \varepsilon, x) - \psi(s, i z \varepsilon, x) - i z \varepsilon \int_s^{s+t} \lambda(v) dv, \quad (15)$$

$$d_\varepsilon = \int_0^\infty e^{\varepsilon^2 \lambda t} \bar{G}_x(t) \exp [\varphi_\varepsilon(s, t)] dt. \quad (16)$$

Утверждение леммы получается стандартным приемом с использованием момента первого скачка полумарковского процесса и последующим применением преобразования Лапласа по t .

Далее осуществляется асимптотическое представление оператора G_ε и свободного члена d_ε .

Лемма 2. В условиях теоремы имеют место асимптотические представления

$$G_\varepsilon U = [I + \varepsilon i z \tilde{\lambda}_1^0(s, x) + \varepsilon^2 G_2] P U + o(\varepsilon^2), \quad (17)$$

$$G_2 U(x, s) = m(x) [\lambda + d/ds - z^2 \sigma_0^2(s, x)/2] U(x, s), \quad (18)$$

$$\sigma_0^2(s, x) = \lambda_1^{(2)}(s, x) + \int_0^\infty \bar{G}_x(t) \lambda_2(s + t, x) dt,$$

$$d_\varepsilon = m(x) + o_\varepsilon(1). \quad (19)$$

Для доказательства леммы 2 следует воспользоваться асимптотическим представлением кумулянт (2) и формулой Тейлора для экспоненты в (14) и функции $U(x, s + \varepsilon^2 t)$ по второй переменной. Для обоснования остаточных членов в (17) и (19) используются условия теоремы.

Из определения усредненной интенсивности $\lambda(s)$ в (6) с учетом (11) легко убедиться, что выполнено условие баланса

$$\int_X \rho(dx) \tilde{\lambda}_1^0(s, x) = 0. \quad (20)$$

Теперь можно воспользоваться предельной теоремой обращения [4, с. 90] в виде

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \varepsilon^2 [I - P - \varepsilon i z \hat{\lambda}_1^0 P - \varepsilon^2 G_2 P + o(\varepsilon^2)]^{-1} = -G^{-1} \Pi. \quad (21)$$

Предельный оператор G определяется формулой

$$G = \Pi G_2 \Pi - z^2 \Pi \tilde{\lambda}_1^0 [R_0 - I] \tilde{\lambda}_1^0 \Pi. \quad (22)$$

Вычисления в (22) с учетом (18) и (11) дают

$$GU(s) = m[\lambda + d/ds - z^2 \sigma^2(s)/2] U(s). \quad (23)$$

Лемма 3. Производящая функция

$$U(s, \lambda) = \int_0^{\infty} e^{\lambda t} M \exp [iz (\zeta(s+t) - \zeta(s))] dt \quad (24)$$

диффузионного процесса с независимыми приращениями $\zeta(t)$ с дисперсией

$$M [\zeta(s+t) - \zeta(s)]^2 = \int_s^{s+t} \sigma^2(v) dv \quad (25)$$

определяется решением уравнения

$$dU(s, \lambda)/ds + (\lambda - z^2 \sigma^2(s)/2U(s, \lambda)) = -1 \quad (26)$$

с граничным условием

$$\lim_{s \rightarrow +\infty} U(s, \lambda) = 0. \quad (27)$$

Доказательство леммы легко получить дифференцированием по s выражения

$$U(s, \lambda) = \int_0^{\infty} \exp \left[\lambda t - z^2 \int_s^{s+t} \sigma^2(v) dv / 2 \right] dt \quad (28)$$

с последующим применением формулы интегрирования по частям (при $\text{Re } \lambda \leq \lambda_0 < 0$).

По схеме, приведенной в работе [5], устанавливается компактность семейства характеристических функций $\tilde{U}_\varepsilon(x, s, t) = M \{ \exp [iz\beta_\varepsilon(s, t)] / \kappa_0 = x \}$ при $0 \leq \varepsilon \leq \varepsilon_0$, так что сходимость при $\varepsilon \rightarrow 0$ производящих функций (12) к производящим функциям (24) влечет сходимость конечномерных распределений переключаемого центрированного процесса (10) к конечномерным распределениям диффузионного процесса с производящей функцией (24), определяемой решением уравнения (26) с условием (27).

1. Королюк В. С., Королюк В. В. Центральная предельная теорема для однородных процессов с независимыми приращениями с полумарковскими переключениями // Укр. мат. журн.— 1983.— 35, № 6.— С. 760—763.
2. Королюк В. С., Турбин А. Ф. Полумарковские процессы и их приложения.— Киев: Наук. думка, 1976.— 182 с.
3. Крейн М. Г. Интегральные уравнения на полупрямой с ядром, зависящим от разности аргументов // Успехи мат. наук.— 1958.— 13, вып. 5.— С. 3—120.
4. Королюк В. С., Турбин А. Ф. Математические основы фазового укрупнения сложных систем.— Киев: Наук. думка, 1978.— 218 с.
5. Королюк В. В. Стохастические системы с полумарковскими переключениями.— Киев, 1983.— 38 с.— (Препринт / АН УССР. Ин-т кибернетики, № 35).

Получено 04.07.90