

ИССЛЕДОВАНИЕ ВТОРОГО МОМЕНТА ОДНОЙ ОЦЕНКИ ВЗАИМНОЙ СПЕКТРАЛЬНОЙ ПЛОТНОСТИ

Н.В. Гук, 5 курс

*Научный руководитель – Е.И. Мирская, к.физ.-мат. н., доцент
Брестский государственный университет имени А.С. Пушкина*

Одной из задач спектрального анализа временных рядов является построение и исследование оценок спектральных плотностей стационарных случайных процессов, так как они дают важную информацию о структуре процесса.

К числу периодограммных методов спектрального оценивания, позволяющих получить оценку спектральной плотности непосредственно по исходному набору данных, относят метод Уэлча, в котором осреднение производится по множеству периодограмм, получаемых по пересекающимся и непересекающимся интервалам исходной последовательности данных.

Рассмотрим действительный r -мерный стационарный случайный процесс $X(t) = \overline{X}_a(t), a = \overline{1, r}, t \in Z$, с $MX_a(t) = 0, a = \overline{1, r}$, неизвестной взаимной спектральной плотностью $f_{ab}(\lambda), \lambda \in \Pi = \overline{[\pi, \pi]}, a, b = \overline{1, r}$.

Пусть $X_a(0), X_a(1), \dots, X_a(T-1)$ – T последовательных, полученных через равные промежутки времени наблюдений за составляющей $X_a(t), a = \overline{1, r}$, процесса $X(t), t \in Z$, и пусть число наблюдений T представимо в виде $T = LN$, где L – число непересекающихся интервалов, содержащих по N наблюдений.

Используя метод Уэлча [1, с. 70] в качестве оценки взаимной спектральной плотности процесса, исследована статистика вида

$$\widehat{f}_{ab}^{(T)}(\lambda) = \frac{1}{L} \sum_{l=1}^L I_{ab}(\lambda, l),$$

где

$$I_{ab}(\lambda, l) = \left[2\pi \sum_{p=0}^{N-1} h_a^N(p) h_b^N(p) \right]^{-1} H_a(\lambda, l) \overline{H_b(\lambda, l)},$$

$l = \overline{1, L}, \lambda \in \Pi, a, b = \overline{1, r}$, расширенная периодограмма на l -ом интервале разбиения, а $H_a(\lambda, l)$ задается выражением

$$H_a(\lambda, l) = \sum_{t=0}^{N-1} h_a^N(t) X_a(t + (l-1)N) e^{-i\lambda(t+(l-1)N)},$$

$$l = \overline{1, L}, \lambda \in \Pi, a = \overline{1, r}.$$

В работе исследовано асимптотическое поведение дисперсии и ковариации оценки $\widehat{f}_{ab}^{(T)}(\lambda), \lambda \in \Pi, a, b = \overline{1, r}$.

Теорема 1. Если взаимная спектральная плотность $f_{ab}(x), x \in \Pi, a, b = \overline{1, r}$, непрерывна в точке $x = \lambda$ и ограничена на Π , семиинвариантная спектральная плотность четвертого порядка ограничена на Π^3 , окна просмотра данных $h_a^N(t), t \in R, a = \overline{1, r}$, ограничены единицей и имеют ограниченную вариацию, выполняется неравенство

$$\sup_N \iiint_{\Pi^3} |\Phi_{abab}(y_1, y_2, y_3)| dy_1 dy_2 dy_3 \leq D,$$

то оценка $\widehat{f}_{ab}^{(T)}(\lambda)$, задаваемая равенством (1), удовлетворяет соотношению

$$\lim_{N \rightarrow \infty} D\widehat{f}_{ab}^{(T)}(\lambda) = \begin{cases} \frac{1}{L} C f_{aa}(\lambda) f_{bb}(\lambda), & \text{если } \lambda \neq 0 \pmod{\pi}, \\ \frac{1}{L} \left(f_{ab}(0) f_{ba}(0) + C f_{aa}(0) f_{bb}(0) \right), & \text{если } \lambda = 0 \pmod{\pi}, \end{cases}$$

где C – некоторая постоянная, $\lambda \in \Pi$, $a, b = \overline{1, r}$.

Доказательство. Дисперсия оценки $\widehat{f}_{ab}^{(T)}(\lambda)$, $\lambda \in \Pi$, $a, b = \overline{1, r}$, может быть представлена в виде суммы трех слагаемых A_1 , A_2 и A_3 . Рассмотрим каждое из слагаемых.

$$|A_1| \leq \frac{(2\pi)^3}{L} \frac{\sum_{p=0}^{N-1} \left(h_a^N(p) h_b^N(p) \right)^2}{\left(\sum_{p=0}^{N-1} h_a^N(p) h_b^N(p) \right)^2} \iiint_{\Pi^3} |\Phi_{abab}(y_1, y_2, y_3)| \times \\ \times |P_L \mathbf{N}(y_1 + y_2) \mathbf{f}_{abab}(y_1 + \lambda, y_2 - \lambda, y_3 - \lambda)| dy_1 dy_2 dy_3.$$

Учитывая, что семиинвариантная спектральная плотность четвертого порядка ограничена и выполняется неравенство (2), можно показать, что

$$\lim_{N \rightarrow \infty} A_1 = 0.$$

Рассмотрим случай $\lambda \neq 0 \pmod{\pi}$. Обозначим

$$I = \frac{(2\pi)^2}{L} \iint_{\Pi^2} \Phi_{ab}(x - \lambda, x + \lambda) \Phi_{ba}(y + \lambda, y - \lambda) P_L \mathbf{N}(x + y) dx dy.$$

На основании работы [2, с. 175] $I \xrightarrow{N \rightarrow \infty} 0$.

Рассмотрим выражение $|A_2 - I f_{ab}(\lambda) f_{ba}(\lambda)|$. Сделаем замену переменных интегрирования $\alpha = x - \lambda$, $\beta = y - \lambda$, тогда

$$|A_2 - I f_{ab}(\lambda) f_{ba}(\lambda)| \leq \left| \frac{(2\pi)^2}{L} \iint_{\Pi^2} \Phi_{ab}(\alpha, \alpha + 2\lambda) \Phi_{ba}(\beta + 2\lambda, \beta) \times \right. \\ \left. \times P_L \mathbf{N}(\alpha + \beta + 2\lambda) \left[f_{ab}(\alpha + \lambda) - f_{ab}(\lambda) \right] \left[f_{ba}(\beta + \lambda) - f_{ba}(\lambda) \right] + \right. \\ \left. + f_{ab}(\lambda) \left[f_{ba}(\beta + \lambda) - f_{ba}(\lambda) \right] + f_{ba}(\lambda) \left[f_{ab}(\alpha + \lambda) - f_{ab}(\lambda) \right] \right| d\alpha d\beta \leq \\ \leq |I_1| + |I_2| + |I_3|.$$

Рассмотрим каждый из интегралов. Учитывая непрерывность взаимной спектральной плотности $f_{ab}(x)$ в точке $x = \lambda$ и используя неравенство Гельдера, и так как $f_{ab}(x)$ ограничена на Π , получим

$$|I_1| \xrightarrow{N \rightarrow \infty} 0.$$

Рассмотрим $|I_2|$.

$$|I_2| \leq |f_{ab}(\lambda)| \int_{\Pi} |\Phi_{ab}(\alpha, \alpha + 2\lambda)| d\alpha \int_{\Pi} |\Phi_{ba}(\beta + 2\lambda, \beta)| |f_{ba}(\beta + \lambda) - f_{ba}(\lambda)| d\beta.$$

Применяя неравенство Гельдера и учитывая соотношение (3), $|I_2| \xrightarrow{N \rightarrow \infty} 0$.

Рассмотрим $|I_3|$.

$$|I_3| = \left| \frac{(2\pi)^2}{L} \iint_{\Pi^2} \Phi_{ab}(\alpha, \alpha + 2\lambda) \Phi_{ba}(\beta + 2\lambda, \beta) \times \right.$$

$$\times P_L \mathbb{N}(\alpha + \beta + 2\lambda) \int_{ba} f_{ab}(\alpha + \lambda) - f_{ab}(\lambda) d\alpha d\beta.$$

Аналогично как и для $|I_2|$ можно показать, что $|I_3| \xrightarrow{N \rightarrow \infty} 0$. Откуда следует, что $|A_2| \xrightarrow{N \rightarrow \infty} 0$.

Нетрудно показать, что функция $\Phi_{aa}(x - \lambda)\Phi_{bb}(y + \lambda)P_L \mathbb{N}(x + y)$ является ядром на Π^2 , $N = 1, 2, \dots$, $L = 1, 2, \dots$ Следовательно, в условиях теоремы

$$|A_3| \xrightarrow{N \rightarrow \infty} \frac{1}{L} C f_{aa}(\lambda) f_{bb}(\lambda).$$

Второй случай доказывается аналогично. Теорема доказана.

Теорема 2. Если взаимная спектральная плотность $f_{ab}(\lambda)$, $\lambda \in \Pi$, $a, b = \overline{1, r}$, непрерывна в точках $\lambda_1, \lambda_2 \in \Pi$ и ограничена на Π , семиинвариантная спектральная плотность четвертого порядка ограничена на Π^3 , окна просмотра данных $h_a^N(t)$, $t \in R$, $a = \overline{1, r}$, ограничены единицей и имеют ограниченную вариацию, выполняется неравенство

$$\sup_N \iiint_{\Pi^3} |\Phi_{a_1 b_1 a_2 b_2}(y_1, y_2, y_3)| dy_1 dy_2 dy_3 \leq D,$$

то оценка $\hat{f}_{ab}^{(T)}(\lambda)$, задаваемая равенством (1), удовлетворяет соотношению

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \text{cov} \hat{f}_{a_1 b_1}^{(T)}(\lambda_1), \hat{f}_{a_2 b_2}^{(T)}(\lambda_2) = \begin{cases} 0, & \text{если } \lambda_1 \pm \lambda_2 \neq 0 \pmod{2\pi}, \\ \frac{C_1}{L} f_{a_1 a_2}(\lambda_1) f_{b_1 b_2}(-\lambda_2), & \text{если } \lambda_1 - \lambda_2 = 0 \pmod{2\pi}, \lambda_1, \lambda_2 \neq 0 \pmod{\pi}, \\ \frac{C_2}{L} f_{a_1 b_2}(\lambda_1) f_{b_1 a_2}(\lambda_2), & \text{если } \lambda_1 + \lambda_2 = 0 \pmod{2\pi}, \lambda_1, \lambda_2 \neq 0 \pmod{\pi}, \\ \frac{C_1}{L} f_{a_1 a_2}(0) f_{b_1 b_2}(0) + \frac{C_2}{L} f_{a_1 b_2}(0) f_{b_1 a_2}(0), & \text{если } \lambda_1 = \lambda_2 = 0 \pmod{\pi}, \end{cases}$$

где C_1, C_2 – некоторые постоянные, $a_i, b_i = \overline{1, r}$, $i = \overline{1, 2}$.

Доказательство аналогично доказательству теоремы 1.

Список использованных источников

1. Welch, P.D. The use of FFT for the estimation of power spectra / P.D. Welch // IEEE Trans. Electroacoust. – 1967. – V. 15, № 2. – P. 70-73.
2. Труш, Н.Н. Асимптотические методы статистического анализа временных рядов / Н.Н. Труш. – Мн.: БГУ, 1999. – 218 с.