

К ВОПРОСУ О СТАТИСТИЧЕСКОМ СПЕКТРАЛЬНОМ АНАЛИЗЕ СТАЦИОНАРНОГО ПРОЦЕССА СО СЛУЧАЙНЫМИ ПРОПУСКАМИ НАБЛЮДЕНИЙ

В этой статье получены состоятельные оценки корреляционной функции и спектральной плотности стационарного в широком смысле процесса $x(t) - \infty < t < +\infty$ по его реализации, в которой значения процесса в некоторые случайные моменты времени пропущены. Если ввести в рассмотрение случайный процесс $\eta(t)$, который принимает нулевые значения в те моменты времени, когда процесс $x(t)$ не наблюдается, и значения, равные 1, когда процесс $x(t)$ наблюдается, то задачу можно сформулировать следующим образом.

Имея реализацию процесса $y(t) = \eta(t)x(t)$ на отрезке времени $0 \leq t \leq T$ и зная математическое ожидание и корреляционную функцию процесса $\eta(t)$, найти оценки корреляционной функции и спектральной плотности процесса $x(t)$. Процесс $\eta(t)$ описывает природу случайных пропусков наблюдений и предполагается независимым от процесса $x(t)$. В работах [1, 2] поставленная задача решена для случая, когда процесс $\eta(t)$ является стационарным однородным марковским процессом. В настоящей статье результаты обобщаются на случай более широкого класса процессов $\eta(t)$.

Относительно стационарного в широком смысле процесса $x(t)$ будем предполагать следующее:

корреляционная функция $R_x(u)$ процесса $x(t)$ непрерывна и абсолютно интегрируема

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |R_x(u)| du < \infty; \quad (1)$$

моментная функция четвертого порядка процесса $x(t)$

$$\begin{aligned} M[x(t) - m_x][x(t+u) - m_x][x(t+v) - m_x][x(t+w) - m_x] = \\ = P_x(u, v, w), \end{aligned}$$

где $m_x = Mx(t)$ не зависит от t ;

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} |Q_x(u, v, \omega)| du dv d\omega < \infty,$$

где

$$Q_x(u, v, \omega) = P_x(u, v, \omega) - R_x(u) R_x(\omega - v) - \\ - R_x(v) R_x(\omega - u) - R_x(\omega) R_x(v - u). \quad (2)$$

Из условия (1) вытекает существование спектральной плотности $f_x(\omega)$ процесса $x(t)$, связанной с $R_x(u)$ соотношением

$$f_x(\omega) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-iu\omega} R_x(u) du.$$

Относительно процесса $\eta(t)$ будем предполагать, что это стационарный в широком смысле процесс, принимающий значения 0 и 1, для которого выполнены следующие условия:

$$p > q,$$

где $p = P\{\eta(t) = 1\} = M\eta(t) = m_\eta$, а $q = 1 - p$;

корреляционная функция $R_\eta(u)$ процесса $\eta(t)$ непрерывна и абсолютно интегрируема

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |R_\eta(u)| du < \infty; \quad (3)$$

$M\eta(t)\eta(t+u)\eta(t+v)\eta(t+\omega) = g(u, v, \omega)$ не зависит от t и интеграл

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |g(u_1, u, u+u_2) - B(u_1)B(u_2)| du \leq K, \quad (4)$$

где

$$B(u) = M\eta(t)\eta(t+u) = R_\eta(u) + p^2,$$

ограничен некоторой константой, одинаковой для всех u_1 и u_2 ;

$$M \left[\frac{1}{T} \int_0^T \eta(t) dt - p \right]^4 = O\left(\frac{1}{T^2}\right); \quad (5)$$

существует конечный предел

$$\lim_{u \rightarrow +\infty} B(u) = B(+\infty). \quad (6)$$

Из условия (3) вытекает существование спектральной плотности $f_{\eta}(\omega)$ процесса $\eta(t)$, определенной по формуле

$$f_{\eta}(\omega) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-i\omega u} R_{\eta}(u) du.$$

Будем предполагать также, что процессы $\eta(t)$ и $x(t)$ независимы.

Пусть наблюдается отрезок траектории процесса $y(t) = \eta(t)x(t)$, $0 \leq t \leq T$ и известны $R_{\eta}(u)$ и ρ . Оценку $R_x(u; T)$ корреляционной функции $R_x(u)$ процесса $x(t)$ определим следующим образом:

$$R_x(u; T) = \frac{1}{B(u)} \frac{1}{T} \int_0^{T-|u|} [y(t) - \eta(t) \hat{m}_x] [y(t+|u|) - \eta(t+|u|) \hat{m}_x] dt, \quad (7)$$

где $\hat{m}_x = \frac{\frac{1}{T} \int_0^T y(t) dt}{\rho}$ является оценкой математического ожидания m_x процесса $x(t)$.

Свойства этой оценки сформулированы в следующей теореме.

Теорема 1. $R_x(u; T)$, определенная по формуле (7), является асимптотически несмещенной и состоятельной оценкой корреляционной функции $R_x(u)$ процесса $x(t)$, и для любых u, u_1, u_2 имеет место

$$\lim_{T \rightarrow \infty} \sqrt{T} |MR_x(u; T) - R_x(u)| = 0, \quad (8)$$

$$\lim_{T \rightarrow \infty} T \operatorname{cov} \{R_x(u_1; T), R_x(u_2; T)\} =$$

$$= R_x(u_1) R_x(u_2) \int_{-\infty}^{+\infty} \left[\frac{g(|u_1|, u, u+|u_2|)}{B(u_1)B(u_2)} - 1 \right] du +$$

$$+ \frac{1}{B(u_1)B(u_2)} \int_{-\infty}^{+\infty} g(|u_1|, u, u+|u_2|) \{Q_x(|u_1|, u, u+|u_2|) +$$

$$+ R_x(u) R_x(u+|u_2|-|u_1|) + R_x(u+|u_2|) R_x(u-|u_1|)\} du. \quad (9)$$

Доказательство. $R_x(u; T)$ представим в виде суммы

$$R_x(u; T) = \frac{1}{B(u)} \frac{1}{T} \int_0^{T-|u|} \eta(t) [x(t) - m_x] \eta(t+|u|) [x(t+|u|) - m_x] dt + \alpha_T(u) + \beta_T(u) + \gamma_T(u), \quad (10)$$

где

$$\alpha_T(u) = \frac{1}{B(u)} \frac{1}{T} \int_0^{T-|u|} \eta(t) [x(t) - m_x] \eta(t + |u|) dt [m_x - \hat{m}_x],$$

$$\beta_T(u) = \frac{1}{B(u)} \frac{1}{T} \int_0^{T-|u|} \eta(t) \eta(t + |u|) [x(t + |u|) - m_x] dt [m_x - \hat{m}_x],$$

$$\gamma_T(u) = \frac{1}{B(u)} \frac{1}{T} \int_0^{T-|u|} \eta(t) \eta(t + |u|) dt [m_x - \hat{m}_x]^2.$$

Докажем, что величинами $\alpha_T(u)$, $\beta_T(u)$ и $\gamma_T(u)$ можно пренебречь при вычислении пределов в формулах (8) и (9). Для этого достаточно показать, что

$$M |\alpha_T(u)|^2 \leq O\left(\frac{1}{T^2}\right),$$

$$M |\beta_T(u)|^2 \leq O\left(\frac{1}{T^2}\right), \quad (11)$$

$$M |\gamma_T(u)|^2 \leq O\left(\frac{1}{T^2}\right).$$

Используя неравенство Коши—Буняковского, получаем

$$\begin{aligned} M |\alpha_T(u)|^2 &= M \left\{ \frac{1}{B^2(u) T^2} \int_0^{T-|u|} \int_0^{T-|u|} \eta(t_1) \eta(t_1 + |u|) \eta(t_2) \eta(t_2 + \right. \\ &\quad \left. + |u|) [x(t_1) - m_x] [x(t_2) - m_x] dt [m_x - \hat{m}_x]^2 \right\} \leq \\ &\leq \frac{1}{B^2(u) T^3} \int_{-T}^T \int_{-T}^T \int_{-T}^T |Q_x(u, v, w) + R_x(u) R_x(w-v) + R_x(v) R_x(w-u) + \\ &\quad + R_x(w) R_x(v-u)| dudvdw \cdot M [m_x - \hat{m}_x]^4 \leq CM [m_x - \hat{m}_x]^4, \end{aligned}$$

где C — некоторая константа.

Для получения последнего неравенства используются (1), (2), а также то, что $0 \leq \eta(t) \leq 1$ и $B(u) \geq p - q > 0$. Аналогичное соотношение можно получить для $\beta_T(u)$. И, наконец, для $\gamma_T(u)$ получаем

$$M |\gamma_T(u)|^2 \leq M [m_x - \hat{m}_x]^4.$$

Рассмотрим теперь $M[m_x - \hat{m}_x]^4$. Его можно записать в виде суммы четырех членов:

$$\begin{aligned}
 & M[m_x - \hat{m}_x]^4 = \\
 & = \frac{1}{\rho^4} \frac{1}{T^4} \int_0^T \int_0^T \int_0^T \int_0^T M \eta(t_1) \eta(t_2) \eta(t_3) \eta(t_4) [Q_x(t_2 - t_1, t_3 - t_1, t_4 - t_1) - \\
 & \quad + R_x(t_2 - t_1) R_x(t_4 - t_3) + R_x(t_3 - t_1) R_x(t_4 - t_2) + R_x(t_4 - \\
 & \quad - t_1) R_x(t_3 - t_2)] dt_1 dt_2 dt_3 dt_4 + \frac{4m_x}{\rho^4} \frac{1}{T^3} M \left\{ \left[\int_0^T (x(t) - m_x) \eta(t) dt \right]^2 \times \right. \\
 & \quad \times \int_0^T \eta(s) [x(s) - m_x] ds \left(\frac{1}{T} \int_0^T \eta(t) dt - \rho \right) \left. \right\} + \frac{6m_x^2}{\rho^4} \frac{1}{T^2} \int_0^T \int_0^T R_x(t_2 - \\
 & \quad - t_1) M \left[\eta(t_1) \eta(t_2) \left(\frac{1}{T} \int_0^T \eta(t) dt - \rho \right)^2 \right] dt_1 dt_2 + \\
 & \quad + \frac{m_x^4}{\rho^4} M \left(\frac{1}{T} \int_0^T \eta(t) dt - \rho \right)^4.
 \end{aligned}$$

Первый член ограничен величиной

$$\begin{aligned}
 & \frac{1}{\rho^4} \left\{ \frac{1}{T^3} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} |Q_x(u, v, w)| du dv dw + \frac{3}{T^2} \left(\int_{-\infty}^{+\infty} |R_x(u)| du \right)^2 \right\} = \\
 & = O\left(\frac{1}{T^2}\right),
 \end{aligned}$$

а третий — величиной

$$\frac{6m_x^2}{\rho^4} \frac{1}{T} \int_{-\infty}^{+\infty} |R_\eta(u)| du \frac{1}{T} \int_{-\infty}^{+\infty} |R_x(u)| du = O\left(\frac{1}{T^2}\right).$$

Если обозначить через a_i i -й член суммы, то, используя неравенство Коши—Буняковского, для второго члена суммы получим

$$|a_2| \leq c \sqrt{a_1 a_3} = O\left(\frac{1}{T^2}\right).$$

Наконец, четвертый член является величиной порядка $\frac{1}{T^2}$ по условию (5). Отсюда следует $M[m_x - \hat{m}_x]^4 = O\left(\frac{1}{T^2}\right)$ и (11).

Теперь рассмотрим выражение

$$\hat{R}_{x-m_x}(u; T) = \frac{1}{B(u)} \frac{1}{T} \int_0^{T-|u|} z(t) z(t+|u|) dt, \quad (12)$$

где $z(t) = \eta(t)[x(t) - m_x]$.

Так как $Mz(t) = 0$, то (12) является асимптотически несмещенной оценкой корреляционной функции процесса $x(t) - m_x$ (которая совпадает с корреляционной функцией $R_x(u)$ процесса $x(t)$), построенной по реализации процесса $z(t)$, $0 \leq t \leq T$. Найдем асимптотическую ковариацию оценки $\hat{R}_{x-m_x}(u, T)$.

$$\begin{aligned} & \hat{T} \text{cov} \{R_{x-m_x}(u_1; T), \hat{R}_{x-m_x}(u_2; T)\} = \\ &= \frac{1}{T} \int_0^{T-|u_1|} \int_0^{T-|u_2|} \left\{ \frac{M\eta(t_1)\eta(t_1+|u_1|)\eta(t_2)\eta(t_2+|u_2|)}{B(u_1)B(u_2)} [O_x(|u_1|, t_2 - \right. \\ & - t_1, t_2 - t_1 + |u_2|) + R_x(u_1)R_x(u_2) + R_x(t_2 - t_1)R_x(t_2 - t_1 + |u_2| - \\ & - |u_1|) + R_x(t_2 - t_1 + |u_2|)R_x(t_2 - t_1 - |u_1|)] - \\ & \left. - R_x(u_1)R_x(u_2) \right\} dt_1 dt_2 = \\ &= \int_{-T}^T U_T(u_1, u_2, u) \left\{ \frac{g(|u_1|, u, u + |u_2|)}{B(u_1)B(u_2)} [Q_x(|u_1|, u, u + |u_2|) + \right. \\ & + R_x(u)R_x(u + |u_2| - |u_1|) + R_x(u + |u_2|)R_x(u - |u_1|)] + \\ & \left. + \left[\frac{g(|u_1|, u, u + |u_2|)}{B(u_1)B(u_2)} - 1 \right] R_x(u_1)R_x(u_2) \right\} du, \quad (13) \end{aligned}$$

где

$$U_T(u_1, u_2, u) = \begin{cases} 0, & u \leq -(T - |u_1|) \\ 1 - \frac{|u_1| + |u|}{T}, & -(T - |u_1|) \leq u \leq \min(0, |u_1| - |u_2|) \\ 1 - \frac{\max(|u_1|, |u_2|)}{T}, & \min(0, |u_1| - |u_2|) \leq u \leq \\ & \leq \max(0, |u_1| - |u_2|) \\ 1 - \frac{|u_2| + |u|}{T}, & \max(0, |u_1| - |u_2|) \leq u \leq T - |u_2| \\ 0, & T - |u_2| \leq u. \end{cases} \quad (14)$$

Используя (1), (2), (4) и $U_T(u_1, u_2, u) \rightarrow 1$ при $T \rightarrow \infty$, из (13) получаем

$$\begin{aligned} & \lim_{T \rightarrow \infty} T \operatorname{cov} \{ \hat{R}_{x-m_x}(u_1; T), \hat{R}_{x-m_x}(u_2; T) \} = \\ & = \frac{1}{B(u_1)B(u_2)} \int_{-\infty}^{+\infty} g(|u_1|, u, u + |u_2|) [O_x(|u_1|, u, u + |u_2|) + \\ & + R_x(u)R_x(u + |u_2| - |u_1|) + R_x(u + |u_2|)R_x(u - |u_1|)] du + \\ & + R_x(u_1)R_x(u_2) \int_{-\infty}^{+\infty} \left[\frac{g(|u_1|, u, u + |u_2|)}{B(u_1)B(u_2)} - 1 \right] du. \end{aligned}$$

Учитывая (11) и только что полученную формулу, получаем (9). Доказательство (8) очевидно.

Перейдем к построению оценок спектральной плотности $f_x(\omega)$ процесса $x(t)$.

Пусть $k(u)$ — ограниченная, четная функция, такая, что $k(0) = 1$ и $\int_{-\infty}^{+\infty} k^2(u) du < \infty$. Тогда для $k(u)$ существует преобразование

Фурье—Планшереля:

$$K(\omega) = \text{l. i. m.}_{A \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi} \int_{-A}^A e^{-i\omega u} k(u) du,$$

причем обратное преобразование есть

$$k(u) = \text{l. i. m.}_{A \rightarrow \infty} \int_{-A}^A e^{i\omega u} K(\omega) d\omega.$$

Кроме того, пусть существуют константы C и $\varepsilon > 0$ такие, что

$$B \int_{-T}^T |k(Bu)| du \leq C (BT)^{\frac{1}{2}-\varepsilon} \quad (15)$$

для любых B и T .

Конкретные примеры функций $k(u)$ можно найти, например в работе [3].

Обозначим через b_T такую последовательность констант, что $b_T \rightarrow 0$, а $Tb_T \rightarrow \infty$ при $T \rightarrow \infty$. Рассмотрим оценку $f_x(\omega; T)$ спектральной плотности $f_x(\omega)$ процесса $x(t)$, определенную следующим образом:

$$f_x(\omega; T) = \frac{1}{2\pi} \int_{-T}^T e^{-i\omega u} k(b_T u) R_x(u; T) du, \quad (16)$$

где $R_x(u; T)$ задано формулой (7).

Учитывая четность функций $k(u)$ и $R_x(u; T)$, ее можно записать так:

$$f_x(\omega; T) = \frac{1}{\pi} \int_0^T \cos u\omega k(b_T u) R_x(u; T) du. \quad (17)$$

Теорема 2. $f_x(\omega; T)$, определенная по формуле (16), является состоятельной оценкой спектральной плотности $f_x(\omega)$ процесса $x(t)$, и для любых неотрицательных ω_1 и ω_2 асимптотическая ковариация оценки $f_x(\omega; T)$ имеет вид

$$\begin{aligned} \lim_{T \rightarrow \infty} Tb_T \text{cov}\{f_x(\omega_1; T), f_x(\omega_2; T)\} = \\ = \frac{f_z^2(\omega_1)}{B^2(+\infty)} \int_{-\infty}^{+\infty} k^2(u) du \{1 + \delta(0, \omega_1)\} \delta(\omega_1, \omega_2). \end{aligned} \quad (18)$$

Здесь

$$\delta(\omega_1, \omega_2) = \begin{cases} 1, & \text{если } \omega_1 = \omega_2; \\ 0, & \text{если } \omega_1 \neq \omega_2 \end{cases}$$

$f_z(\omega)$ является спектральной плотностью процесса $z(t) = \eta(t) [x(t) - m_x]$ и следующим образом связана со спектраль-

ной плотностью процесса $x(t)$:

$$f_2(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} f_x(\omega - u) f_\eta(u) du + p^2 f_x(\omega),$$

где $p = P\{\eta(t) = 1\}$.

Доказательство. Подставим в (17) представление (10) оценки $R_x(u; T)$ в виде суммы. Тогда

$$\begin{aligned} f_x(\omega; T) = & \frac{1}{\pi} \int_0^T \cos \omega u k(b_T u) \hat{R}_{x-m_x}(u; T) du + \\ & + \frac{1}{2\pi} \int_{-T}^T e^{-i\omega u} k(b_T u) \alpha_T(u) du + \\ & + \frac{1}{2\pi} \int_{-T}^T e^{-i\omega u} k(b_T u) \beta_T(u) du + \\ & + \frac{1}{2\pi} \int_{-T}^T e^{-i\omega u} k(b_T u) \gamma_T(u) du. \end{aligned} \quad (19)$$

Покажем, что для второго слагаемого равномерно по ω

$$\lim_{T \rightarrow \infty} T b_T M \left| \int_{-T}^T e^{-i\omega u} k(b_T u) \alpha_T(u) du \right|^2 = 0.$$

Действительно, используя неравенство Коши—Буняковского, (11) и (15), получаем

$$\begin{aligned} & T b_T M \left| \int_{-T}^T e^{-i\omega u} k(b_T u) \alpha_T(u) du \right|^2 \leq \\ & \leq T b_T \int_{-T}^T |k(b_T u)| du \int_{-T}^T |k(b_T u)| M |\alpha_T(u)|^2 du \leq \\ & \leq O\left(\frac{1}{T^2}\right) \frac{T}{b_T} (T b_T)^{1-2\varepsilon} = O\left(\frac{1}{(T b_T)^{2\varepsilon}}\right) \rightarrow 0 \text{ при } T \rightarrow \infty. \end{aligned}$$

Отсюда следует, что это слагаемое не влияет на значение асимптотической ковариации (18). Аналогичное утверждение можно доказать для третьего и четвертого слагаемых в (19).

Найдем теперь

$$\begin{aligned} & \lim_{T \rightarrow \infty} T b_T \operatorname{cov} \left\{ \frac{1}{\pi} \int_0^T \cos \omega_1 u k(b_T u) \hat{R}_{x-m_x}(u; T) du, \right. \\ & \left. \frac{1}{\pi} \int_0^T \cos \omega_2 u k(b_T u) \hat{R}_{x-m_x}(u; T) du \right\} = \\ & = \lim_{T \rightarrow \infty} b_T \frac{1}{\pi^2} \int_0^T \int_0^T \cos \omega_1 u_1 \cos \omega_2 u_2 k(b_T u_1) k(b_T u_2) \times \\ & \quad \times T \operatorname{cov} \{ \hat{R}_{x-m_x}(u_1; T), \hat{R}_{x-m_x}(u_2; T) \} du_1 du_2. \end{aligned} \quad (20)$$

Подставив сюда (13), получим сумму из четырех слагаемых. Первое и четвертое слагаемые в пределе исчезают равномерно относительно ω_1 и ω_2 благодаря условиям (2), (4), (1) и тому, что $B(u) \geq p - q > 0$. Третье слагаемое также исчезает равномерно по ω_1 , и ω_2 . Действительно, оно меньше, чем

$$b_T \frac{1}{\pi^2 (p - q)^2} \int_0^T du_1 \int_0^T du_2 \int_{-T}^T du |k(b_T u_1) k(b_T u_2) R_x(u + u_2) R_x(u - u_1)|.$$

Сделав здесь замену переменных $z_1 = u_2 + u_1$, $z = u - u_1$, $z_2 = b_T u_1$, получим выражение

$$\begin{aligned} & \frac{1}{\pi^2 (p - q)^2} \int_0^{b_T T} dz_2 \int_{\frac{z_2}{b_T}}^{T \left(1 + \frac{z_2}{T b_T}\right)} dz_1 \int_{-T \left(1 + \frac{z_2}{T b_T}\right)}^{T \left(1 - \frac{z_2}{T b_T}\right)} dz |k(z_2) k(z_2 - \\ & \quad - b_T z_1) R_x(z) R_x(z + z_1)|, \end{aligned}$$

которое сходится к нулю при $T \rightarrow \infty$, так как оба предела интегрирования по z_1 сходятся к ∞ .

Теперь (20) можно записать как предел выражения

$$\begin{aligned} & b_T \frac{1}{\pi^2} \int_0^T \int_0^T du_1 du_2 \cos \omega_1 u_1 \cos \omega_2 u_2 k(b_T u_1) k(b_T u_2) \times \\ & \times \int_{-T}^T U_T(u_1, u_2, u) \frac{g(u_1, u, u + u_2)}{B(u_1) B(u_2)} R_x(u) R_x(u + u_2 - u_1) du, \end{aligned}$$

которое в свою очередь представлено в виде суммы двух интегралов

$$b_T \frac{1}{\pi^2} \int_0^T \int_0^T du_1 du_2 \cos \omega_1 u_1 \cos \omega_2 u_2 k(b_T u_1) k(b_T u_2) \times$$

$$\times \int_{-T}^T \frac{U_T(u_1, u_2, u)}{B(u_1) B(u_2)} [g(u_1, u, u + u_2) - B(u) B(u + u_2 - u_1)] R_x(u) R_x(u +$$

$$+ u_2 - u_1) du + b_T \frac{1}{\pi^2} \int_0^T \int_0^T du_1 du_2 \cos \omega_1 u_1 \cos \omega_2 u_2 k(b_T u_1) k(b_T u_2) \times$$

$$\times \frac{1}{B(u_1) B(u_2)} \int_{-T}^T U_T(u_1, u_2, u) B(u) B(u + u_2 - u_1) R_x(u) R_x(u + u_2 - u_1) du.$$

Первый интеграл меньше, чем величина

$$\frac{b_T}{\pi^2 (p - q)^2} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} |g(u_1, u, u + u_2) - B(u) B(u + u_2 -$$

$$- u_1)| |R_x(u) R_x(u + u_2 - u_1)| du du_1 du_2 = \frac{b_T}{\pi^2 (p - q)^2} \times$$

$$\times \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} |g(z_1, z, z + z_2) - B(z_1) B(z_2)| |R_x(z_1) R_x(z_2)| dz dz_1 dz_2,$$

которая сходится к нулю в силу (1), (4) и определения последовательности b_T . Во втором интеграле функция $B(u) R_x(u)$ является корреляционной функцией $R_z(u)$ процесса $z(t) = \eta(t) [x(t) - m_x]$. Сделав замену переменных $v_1 = u_2 - u_1$, $v_2 = b_T u_1$ и воспользовавшись формулой $2 \cos a \cos b = \cos(a + b) + \cos(a - b)$, получим, что второй интеграл равен

$$\frac{1}{2\pi^2} \int_0^{b_T T} dv_2 \int_{-\frac{v_2}{b_T}}^{T(1 - \frac{v_2}{T b_T})} dv_1 \left\{ \cos \left(v_2 \frac{\omega_2 - \omega_1}{b_T} + \omega_2 v_1 \right) + \right.$$

$$\left. + \cos \left(v_2 \frac{\omega_2 + \omega_1}{b_T} + \omega_2 v_1 \right) \right\} \frac{k(v_2) k(v_2 + b_T v_1)}{B\left(\frac{v_2}{b_T}\right) B\left(v_1 + \frac{v_2}{b_T}\right)} \times$$

$$\times \int_{-T}^T U_T \left(\frac{v_2}{b_T}, v_1 + \frac{v_2}{b_T}, u \right) R_z(u) R_z(u + v_1) du. \quad (21)$$

Можно проверить по (14), что $U_T \left(\frac{v_2}{b_T}, v_1 + \frac{v_2}{b_T}, u \right) \rightarrow 1$ при $T \rightarrow \infty$.

Из (6) следует, что $B \left(\frac{v_2}{b_T} \right) \rightarrow B(+\infty)$, $B \left(v_1 + \frac{v_2}{b_T} \right) \rightarrow B(+\infty)$ при $T \rightarrow \infty$. Теперь, чтобы вычислить предел (21), нужно выделить три случая: 1) $\omega_1 \neq \omega_2$; 2) $\omega_1 = \omega_2 = \omega \neq 0$; 3) $\omega_1 = \omega_2 = 0$. По лемме Римана — Лебега (о сходимости к нулю тригонометрических интегралов), первый член в (21) исчезает в пределе, если $\omega_2 - \omega_1 \neq 0$, а второй, если $\omega_2 + \omega_1 \neq 0$. Таким образом, предел (21) в случае 1) равен 0, в случае 2) равен

$$\frac{1}{2\pi^2} \frac{1}{B^2(+\infty)} \int_0^{+\infty} k^2(v_2) dv_2 \int_{-\infty}^{+\infty} dv_1 \cos \omega_2 v_1 \int_{-\infty}^{+\infty} du R_z(u) R_z(u + v_1) \quad (22)$$

и в случае 3) равен удвоенному выражению (22).

Легко проверить, что (22) и (18) равны.

ЛИТЕРАТУРА

1. Конончук Л. П. Про оцінку кореляційної функції стаціонарного процесу при наявності пропусків спостережень.— Вісник КДУ, сер. матем. і мех., 11, 1969.

2. Конончук Л. П. Оценка спектральной плотности стационарного процесса с пропусками наблюдений.— Теория вероятностей и математическая статистика, 1, 1969.

3. Parzen E. Mathematical considerations in the estimation of spectra.— Technometrics, 3, 2, 1961.

L. P. Kononchuk

ON THE STATISTICAL SPECTRAL ANALYSIS OF A STATIONARY PROCESS WITH RANDOMLY MISSED OBSERVATIONS

Summary

Let a stationary process $\eta(t)$, $-\infty < t < +\infty$, describe the character of randomly missed observations of the stationary process $x(t)$, $-\infty < t < +\infty$: $\eta(t)$ is equal to 1 when $x(t)$ is observed and $\eta(t)$ is equal to zero in a contrast case. The consistent estimates are obtained for the correlation function and the spectral density function of $x(t)$ by the realization of $y(t) = \eta(t)x(t)$, $0 \leq t \leq T$, the correlation function of $\eta(t)$ and $p = P\{\eta(t) = 1\}$ being known.

Поступила в редакцию 4.IV 1969.