

19

АКАДЕМИЯ НАУК СССР

11

РАДИОТЕХНИКА И ЭЛЕКТРОНИКА

Том XV.

(ОТДЕЛЬНЫЙ ОТТИСК)

12

МОСКВА · 1970

К ОПРЕДЕЛЕНИЮ СТАТИСТИЧЕСКИХ ХАРАКТЕРИСТИК ПОЛЯРИЗАЦИОННЫХ ПАРАМЕТРОВ СУММЫ ДЕТЕРМИНИРОВАННОГО СИГНАЛА И НОРМАЛЬНОГО ШУМА

С. И. Поздняк, В. Г. Радзиевский, А. П. Трифонов

Применительно к круговому базису разложения поле принимаемого сигнала может быть представлено в виде суперпозиции двух циркулярно-поляризованных компонент противоположного (левого и правого) направления вращения [1]

$$1) \quad \vec{s}(t) = \vec{k}_1 [s_1(t) + n_1(t)] + \vec{k}_2 [s_2(t) + n_2(t)],$$

где $\vec{k}_1$ и $\vec{k}_2$ — единичные орты, $s_i(t) = E_i(t) \cos[\omega_0 t - \varphi_i(t)]$ ($i = 1, 2$) — регулярные составляющие компонент сигнала, $n_i(t)$ ($i = 1, 2$) — флуктуирующие составляющие суммарного сигнала. Квадратурные составляющие сигнала (1) имеют вид

$$(2) \quad \begin{aligned} x_i(t) &= E_i(t) \cos \varphi_i(t) + n_{ci}(t), \\ y_i(t) &= E_i(t) \sin \varphi_i(t) + n_{si}(t) \quad (i = 1, 2). \end{aligned}$$

Положим, что $n_{ci}(t)$ и $n_{si}(t)$ — нормальные случайные процессы с нулевыми средними и функциями корреляции вида

$$(3) \quad \begin{aligned} \langle n_{ci}(t_1) n_{cj}(t_2) \rangle &= K_{cij}(t_1, t_2), \\ \langle n_{si}(t_1) n_{sj}(t_2) \rangle &= K_{sij}(t_1, t_2), \\ \langle n_{ci}(t_1) n_{sj}(t_2) \rangle &= \langle n_{si}(t_1) n_{cj}(t_2) \rangle = 0 \quad (i, j = 1, 2). \end{aligned}$$

Будем считать сигнал слабо флуктуирующим, если выполняются условия

$$(4) \quad K_{cij}(t_1, t_2) / E_i(t_1)E_j(t_2) \ll 1, \quad K_{sij}(t_1, t_2) / E_i(t_1)E_j(t_2) \ll 1.$$

Поляризационная структура принятого сигнала (1) достаточно полно характеризуется коэффициентом эллиптичности

$$(5) \quad K(t) = \frac{[x_1^2(t) + y_1^2(t)]^{1/2} - [x_2^2(t) + y_2^2(t)]^{1/2}}{[x_1^2(t) + y_1^2(t)]^{1/2} + [x_2^2(t) + y_2^2(t)]^{1/2}}$$

и углом ориентации поляризационного эллипса [1]

$$(6) \quad \theta(t) = \frac{1}{2} \left[\operatorname{arctg} \frac{y_1(t)}{x_1(t)} - \operatorname{arctg} \frac{y_2(t)}{x_2(t)} \right],$$

которые из-за присутствия флуктуирующей составляющей будут носить случайный характер. Квадратурные составляющие (2) можно переписать в виде

$$\begin{aligned} x_i(t) &= E_i(t) \left[\cos \varphi_i(t) + \frac{n_{ci}(t)}{E_i(t)} \right] = E_i(t) [\cos \varphi_i(t) + \xi_i(t)], \\ y_i(t) &= E_i(t) \left[\sin \varphi_i(t) + \frac{n_{si}(t)}{E_i(t)} \right] = E_i(t) [\sin \varphi_i(t) + \xi_{i+2}(t)] \quad (i = 1, 2). \end{aligned}$$

Величины ξ_i подчиняются нормальному распределению с нулевым средним, причем в силу (3) и (4)

$$(7) \quad \begin{aligned} \langle \xi_i(t_1) \xi_i(t_2) \rangle &= R_{ii}(t_1, t_2) \ll 1, \\ \langle \xi_j(t_1) \xi_{j+1}(t_2) \rangle &= R_{jj+1}(t_1, t_2) \ll 1, \\ \langle \xi_{j+1}(t_1) \xi_j(t_2) \rangle &= R_{j+1j}(t_1, t_2) \ll 1 \quad (i = 1, \dots, 4), (j = 1, 3). \end{aligned}$$

Учитывая введенные выше обозначения, выражения (5) и (6) можно представить следующим образом:

$$(8) \quad \begin{aligned} E_1(t) \{ [\cos \varphi_1(t) + \xi_1(t)]^2 + [\sin \varphi_1(t) + \xi_3(t)]^2 \}^{1/2} - \\ - E_2(t) \{ [\cos \varphi_2(t) + \xi_2(t)]^2 + [\sin \varphi_2(t) + \xi_4(t)]^2 \}^{1/2} \\ K(t) = \frac{E_1(t) \{ [\cos \varphi_1(t) + \xi_1(t)]^2 + [\sin \varphi_1(t) + \xi_3(t)]^2 \}^{1/2} + \\ + E_2(t) \{ [\cos \varphi_2(t) + \xi_2(t)]^2 + [\sin \varphi_2(t) + \xi_4(t)]^2 \}^{1/2}}{E_1(t) \{ [\cos \varphi_1(t) + \xi_1(t)]^2 + [\sin \varphi_1(t) + \xi_3(t)]^2 \}^{1/2} + \\ + E_2(t) \{ [\cos \varphi_2(t) + \xi_2(t)]^2 + [\sin \varphi_2(t) + \xi_4(t)]^2 \}^{1/2}} \\ \theta(t) = \frac{1}{2} \left[\operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{\sin \varphi_1(t) + \xi_3(t)}{\cos \varphi_1(t) + \xi_1(t)} - \operatorname{arctg} \frac{\sin \varphi_2(t) + \xi_4(t)}{\cos \varphi_2(t) + \xi_2(t)} \right]. \end{aligned}$$

Таким образом, эти и любые другие поляризационные параметры можно представить в виде некоторой функции $F(t, \xi_1, \xi_2, \xi_3, \xi_4) = F(t, \xi_i)$, где ξ_i — безразмерные нормально распределенные случайные величины, средние значения которых равны нулю, а все вторые моменты меньше единицы.

Для определения среднего значения и функции корреляции разложим $F(t, \xi_i)$ в ряд Тейлора по ξ_i в окрестности точки $\xi_i = 0$:

$$(9) \quad F(t, \xi_i) = F(t, 0) + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{\Delta^m F(t, \xi_i)}{m!} \Big|_{\xi_i=0},$$

где использовано символическое обозначение

$$(10) \quad \Delta = \sum_{k=1}^4 \frac{\partial}{\partial \xi_k} \xi_k.$$

Среднее значение функции (9) запишется как

$$(11) \quad \langle F(t, \xi_i) \rangle = F(t, 0) + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{\langle \Delta^m F(t, \xi_i) \rangle}{m!} \Big|_{\xi_i=0}.$$

Найдем моменты в правой части выражения (11), учитывая, что Δ (10) распределена нормально с нулевым средним и дисперсией

$$(12) \quad \langle \Delta^2 \rangle = \left\langle \sum_{k,m=1}^4 \frac{\partial^2}{\partial \xi_k \partial \xi_m} \xi_k \xi_m \right\rangle = \sum_{k,m=1}^4 \frac{\partial^2}{\partial \xi_k \partial \xi_m} \sigma_{km}^2,$$

где

$$\sigma_{km}^2 = R_{km}(t, t).$$

Соответственно для произвольного члена ряда имеем

$$(13) \quad \Delta^m \sigma^2 = \begin{cases} 0 & \text{при } m = 2k + 1, \\ 1 \cdot 3 \cdot 5 \cdot \dots \cdot (m-1) \Delta^k \sigma^2 & \text{при } m = 2k, \end{cases}$$

где

$$\Delta^k \sigma^2 = \left[\sum_{k,m=1}^4 \frac{\partial^2}{\partial \xi_k \partial \xi_m} \sigma_{km}^2 \right]^k.$$

Подставляя (13) в (11), получим

$$(14) \quad \langle F(t, \xi_i) \rangle = \left\{ \left[1 + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{\Delta^k \sigma^2}{(2k)!!} \right] F(t, \xi_i) \right\} \Big|_{\xi_i=0}.$$

При выполнении условия (7) можно ограничиться использованием конечного отрезка ряда (14). Погрешность может быть приближенно оценена при помощи величины

$$Q_{m+1} = \Delta^{m+1} \sigma^2 F(t, \xi_i) / (2m+2)!!,$$

имеющей порядок малости $\xi_{m+1} \sim (\sigma_{vk}^2)^{m+1}$ ($v, k = 1, \dots, 4$).

$$(15) \quad B_F(t_1, t_2) = \langle F(t_1, \xi_i) F(t_2, \xi_k) \rangle - \langle F(t_1, \xi_i) \rangle \langle F(t_2, \xi_k) \rangle.$$

Производя соответствующие подстановки, получим

$$(16) \quad B_F(t_1, t_2) = \sum_{k,m=1}^{\infty} \frac{\langle \Delta^m F(t_1, \xi_i) \Delta^k F(t_2, \xi_k) \rangle}{m!k!} - \\ - \sum_{k,m=1}^{\infty} \frac{\Delta^m \sigma^2 F(t_1, \xi_i) \Delta^k \sigma^2 F(t_2, \xi_k)}{(2m)!!(2k)!!} \Big|_{\xi_i=0};$$

для моментов в правой части (16) согласно [2] можно записать

$$\langle \Delta^m F(t_1, \xi_i) \Delta^k F(t_2, \xi_k) \rangle = \sum_{v=0}^{\infty} N_{m,v} N_{k,v} \times \\ \times \frac{\Delta^v R(t_1, t_2) F(t_1, \xi_i) F(t_2, \xi_k) \Delta^{(m-v)/2} R_0(t_1) \Delta^{(k-v)/2} R_0(t_2)}{v!},$$

где

$$N_{m,v} = \int_{-\infty}^{\infty} x^m \Phi^{(v+1)}(x) dx, \quad \Phi(z) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^z e^{-t^2/2} dt,$$

$$\Delta^v R(t_1, t_2) F(t_1, \xi_i) F(t_2, \xi_k) =$$

$$= \left\{ \left[\sum_{i,k=1}^m \frac{\partial^2}{\partial \xi_{i1} \partial \xi_{k2}} R_{ik}(t_1, t_2) \right]^v F(t_1, \xi_i) F(t_2, \xi_k) \right\} \Big|_{\xi_i=\xi_k=0},$$

$$\Delta^{(k-v)/2} R_0(t_i) = \left\{ \left[\sum_{k,n=1}^4 \frac{\partial^2}{\partial \xi_k \partial \xi_n} \sigma_{kn}^2 \right]^{(k-v)/2} F(t_i, \xi_k) F(t_i, \xi_n) \right\} \Big|_{\xi_i=\xi_n=0}.$$

Если использовать конечное число членов ряда (16), то погрешность можно оценить по величине первого отброшенного члена.

В качестве примера рассмотрим случай, когда детерминированная часть сигнала (1) представляет отрезок синусоидального колебания длительностью T .

$$(17) \quad s_i(t) = E_i \cos(\omega_0 t + \varphi_i) \quad (i = 1, 2).$$

Считая шумы стационарными, положим равными коэффициенты автокорреляции $\rho_1(\tau)$ и $\rho_2(\tau)$ квадратур поляризационно-ортогональных компонент

$$\rho_1(\tau) = \rho_2(\tau) = \rho(\tau)$$

и обозначим через $\rho_{12}(\tau)$ коэффициент взаимной корреляции квадратур между каналами; σ_i^2 — дисперсию квадратур помехи в каждом канале и $z_i = E_i / \sigma_i$ — отношение сигнал / шум в каждом канале.

Тогда, используя первые два члена выражений (14) и (16) и учитывая, что поляризационные параметры K_0 и θ_0 детерминированного сигнала (17), а также отношение сигнал / шум не зависят от времени, получим для среднего значения и соответственно функции корреляции исследуемых параметров

$$(18) \quad \langle K(t) \rangle = K_0 \left\{ 1 + (1 - K_0^2) \left[\frac{2\rho_{12}(0)}{z_1 z_2} \cos 2\theta_0 - \frac{1}{4} \frac{z_1^2 + z_2^2}{z_1^2 z_2^2} \right] \right\},$$

$$(19) \quad \langle \theta(t) \rangle = \theta_0 - \frac{1}{8} \frac{\rho_{12}(0)}{z_1 z_2} \cos 2\theta_0,$$

$$(20) \quad B_K(t_1 - t_2) = \frac{1 - K_0^2}{4} \left\{ \rho(t_1 - t_2) \frac{z_1^2 + z_2^2}{z_1^2 z_2^2} - 2\rho_{12}(t_1 - t_2) \frac{1}{z_1 z_2} \cos 2\theta_0 + \right. \\ \left. + \frac{K_0^2}{2} \left[\rho^2(t_1 - t_2) \frac{z_1^2 + z_2^2}{z_1^2 z_2^2} - 16 \frac{\rho(t_1 - t_2) \rho_{12}(t_1 - t_2)}{z_1 z_2} \frac{z_1^2 + z_2^2}{z_1^2 z_2^2} \cos 2\theta_0 + \right. \right. \\ \left. \left. + 64\rho_{12}^2(t_1 - t_2) \frac{1}{z_1^2 z_2^2} \cos^2 2\theta_0 \right] \right\} - \frac{(1 - K_0^2)^2}{16} \left[\frac{z_1^2 + z_2^2}{z_1^2 z_2^2} - 2 \frac{\rho_{12}(0)}{z_1 z_2} \cos 2\theta_0 \right]^2 - \\ - K_0^2 \left[\frac{4\rho_{12}(0)}{z_1 z_2} \cos 2\theta_0 - \frac{1}{2} \frac{z_1^2 + z_2^2}{z_1^2 z_2^2} \right]^2 \Bigg\},$$

$$(21) \quad B_\theta(t_1 - t_2) = \frac{1}{4} \left\{ \frac{z_1^2 + z_2^2}{z_1^2 z_2^2} \rho(t_1 - t_2) - 2 \frac{\rho_{12}(t_1 - t_2)}{z_1 z_2} \cos 2\theta_0 + \right. \\ \left. + \frac{1}{8} \rho_{12}^2(t_1 - t_2) \frac{1}{z_1^2 z_2^2} \cos^2 2\theta_0 + \right. \\ \left. + \frac{1}{16} \left\{ \left[\frac{z_1^2 + z_2^2}{z_1^2 z_2^2} - 2 \frac{\rho_{12}(0)}{z_1 z_2} \cos 2\theta_0 \right]^2 - \frac{\rho_{12}^2(0)}{z_1^2 z_2^2} \cos^2 2\theta_0 \right\} \right\}.$$

Полученные выражения (18)–(21) имеют вид, удобный для непосредственных расчетов.

ЛИТЕРАТУРА

1. С. И. Поздняк, Поляризация электромагнитных волн и ее анализ, Изд. ХВАИВУ, 1961.
2. В. И. Тихонов, Статистическая радиотехника, Изд. Советское радио, 1966.

Поступило в редакцию
2 II 1970