

Н. Г. ГАТКІН, В. О. ГЕРАНІН, М. І. КАРНОВСЬКИЙ,
Л. Г. КРАСНИЙ, М. І. ЧЕРНІЙ

ОДНОВИМІРНА ГУСТИНА ІМОВІРНІСТІ ФАЗИ АДИТИВНОЇ СУМІШІ МОДУЛЬОВАНОГО СИГНАЛУ І ГАУСОВОГО ШУМУ

У літературі [1, 2] є ряд виразів одновимірної густини імовірності фази суміші сигналу і гаусового шуму $W(\theta)$. Однак ніхто з авторів не враховує можливу асиметрію спектральної густини середньої потужності $F(\omega)$ відносно частоти ω_0 , відповідної максимуму $F(\omega)$.

Нижче обчислюється $W(\theta)$ для суміші радіосигналу з амплітудною і кутовою модуляцією і гаусового шуму з обліком асиметрії спектра (нижче це відповідає $b_1 \neq 0$).

Нехай шум $N(t)$ — нормальний випадковий процес на виході лінійної системи з резонансною частотою ω_0

$$N(t) = E(t) \cos[\omega_0 t - \Phi(t)] = N_c(t) \cos \omega_0 t + N_s(t) \sin \omega_0 t. \quad (1)$$

Сигнал $S(t)$ являє собою високочастотне коливання частоти ω_c , модульоване одночасно по амплітуді $A(t)$ і по куту $\Psi(t)$,

$$S(t) = A(t) \cos[\omega_c t - \Psi(t)] = \alpha(t) \cos \omega_0 t - \beta(t) \sin \omega_0 t, \quad (2)$$

де

$$\alpha(t) = A(t) \cos[\omega_d t - \Psi(t)]; \quad (3)$$

$$\beta(t) = A(t) \sin[\omega_d t - \Psi(t)]; \quad (4)$$

$$\omega_d = \omega_c - \omega_0. \quad (5)$$

Суміш сигнал + шум

$$V(t) = S(t) + N(t) = R(t) \cos[\omega_0 t - \theta(t)], \quad (6)$$

де

$$R(t) = \sqrt{[N_c(t) + \alpha(t)]^2 + [N_s(t) - \beta(t)]^2}; \quad (7)$$

$$\theta(t) = \arctg \frac{N_s(t) - \beta(t)}{N_c(t) + \alpha(t)}. \quad (8)$$

Для того щоб обчислити одновимірну густину ймовірності фази $\theta(t)$, скористуємось відомою чотиривимірною густиною ймовірності нормальних випадкових процесів $R(t)$ і $\theta(t)$ та їх похідних у збіжні моменти часу — $W_4(R, \dot{R}, \theta, \dot{\theta})$.

$$\begin{aligned}
 W_4(R, \dot{R}, \theta, \dot{\theta}) = & \frac{R^2}{4\pi^2 B} \exp \left[-\frac{b_2}{2B} [R^2 - 2AR \cos(\theta + \varphi) + A^2] - \right. \\
 & -\frac{b_0}{2B} \{\dot{R}^2 + R^2\dot{\theta}^2 + \dot{A}^2 + A^2\dot{\varphi}^2 + 2(\dot{A}^2 + A^2\dot{\varphi}^2)^{1/2} [R\dot{\theta} \sin(\theta + \psi) - \\
 & - \dot{R} \cos(\theta + \psi)]\} + \frac{b_1}{B} \{R^2\dot{\theta} - A[\dot{R} \sin(\theta + \varphi) + R\dot{\theta} \cos(\theta + \varphi)] - \\
 & \left. - A^2\dot{\varphi} + R(\dot{A}^2 + A^2\dot{\varphi}^2)^{1/2} \sin(\theta + \psi)\} \right], \quad (9)
 \end{aligned}$$

де

$$\varphi = \omega_d t - \Psi(t); \quad (10)$$

$$B = b_0 b_2 - b_1^2; \quad (11)$$

$$b_n = \int_0^\infty W(f) (\omega - \omega_0)^n df; \quad (12)$$

$W(f) \Delta f$ — середня потужність шуму у смузі частот Δf .

Очевидно, що $b_0 = \sigma^2$ — дисперсія шуму.

$$\left. \begin{aligned}
 \cos \psi &= \frac{\dot{A} \cos \varphi - A \dot{\varphi} \sin \varphi}{\sqrt{\dot{A}^2 + A^2 \dot{\varphi}^2}}; \\
 \sin \psi &= \frac{\dot{A} \sin \varphi + A \dot{\varphi} \cos \varphi}{\sqrt{\dot{A}^2 + A^2 \dot{\varphi}^2}}.
 \end{aligned} \right\} \quad (13)$$

Проінтегруємо (9) по \dot{R} у межах від $-\infty$ до $+\infty$. Для цього випишемо ті члени показника експоненти у виразі (9), які містять в собі \dot{R} ,

$$-\frac{b_0}{2B} \dot{R}^2 + \left[\frac{b_0}{B} (\dot{A}^2 + A^2 \dot{\varphi}^2)^{1/2} \cos(\theta + \psi) - \frac{b_1}{B} A \sin(\theta + \varphi) \right] \dot{R}. \quad (14)$$

Використовуючи формулу (П. 1.10²) з [1, т. I, стор. 703], маємо

$$\int_{-\infty}^{\infty} \exp(-m\dot{R}^2 - n\dot{R}) d\dot{R} = \sqrt{\frac{\pi}{m}} \exp\left(\frac{n^2}{4m}\right), \quad (15)$$

де

$$\left. \begin{aligned} m &= \frac{b_0}{2B}; \\ n &= -\frac{b_0}{B} (\dot{A}^2 + A^2 \dot{\varphi}^2)^{1/2} \cos(\theta + \psi) + \frac{b_1}{B} A \sin(\theta + \varphi). \end{aligned} \right\} \quad (16)$$

Легко побачити, що ні m , ні n не залежать від R і θ , по яких ще треба буде інтегрувати. Тому (15) увійде співмножником в остаточний розрахунок без змін.

Проінтегруємо густину імовірності

$$\begin{aligned} W_3(R, \theta, \dot{\theta}) &= \frac{R^2}{2\pi \sqrt{2\pi B b_0}} \exp \left\{ \frac{n^2}{4m} - \frac{b_2}{2B} [R^2 - 2AR \cos(\theta + \varphi) + \right. \\ &+ A^2] - \frac{b_0}{2B} [R^2 \dot{\theta}^2 + \dot{A}^2 + A^2 \dot{\varphi}^2 + 2(\dot{A}^2 + A^2 \dot{\varphi}^2)^{1/2} R \dot{\theta} \sin(\theta + \psi)] + \\ &\left. + \frac{b_1}{B} [R^2 \dot{\theta} - AR \dot{\theta} \cos(\theta + \varphi) - A^2 \dot{\varphi} + R(\dot{A}^2 + A^2 \dot{\varphi}^2)^{1/2} \sin(\theta + \psi)] \right\} \end{aligned} \quad (17)$$

по змінній $\dot{\theta}$ у межах від $-\infty$ до $+\infty$. Скористувавшись тією ж формулою (П. 1.10³) з [1], маємо

$$\begin{aligned} W_2(R, \theta) &= \frac{R}{2\pi b_0} \exp \left\{ \frac{n^2}{4m} + \frac{(m_1 R + n_1)^2 B}{2b_0} - \right. \\ &- \frac{b_2}{2B} [R^2 - 2AR \cos(\theta + \varphi) + A^2] - \frac{b_0}{2B} (\dot{A}^2 + A^2 \dot{\varphi}^2) + \\ &\left. + \frac{b_1}{B} [R(\dot{A}^2 + A^2 \dot{\varphi}^2)^{1/2} \sin(\theta + \psi) - A^2 \dot{\varphi}] \right\}, \end{aligned} \quad (18)$$

де

$$\left. \begin{aligned} m_1 &= -\frac{b_1}{B}; \\ n_1 &= \frac{b_0}{B} (\dot{A}^2 + A^2 \dot{\varphi}^2)^{1/2} \sin(\theta + \psi) + \frac{b_1}{B} A \cos(\theta + \varphi). \end{aligned} \right\} \quad (19)$$

Нарешті проінтегруємо (18) по R у межах від 0 до ∞ . Для цього виділимо у показнику експоненти (18) члени, які містять в собі R ,

$$\begin{aligned} &-\frac{b_2}{2B} R^2 + \frac{b_2}{B} AR \cos(\theta + \varphi) + \frac{b_1}{B} R(\dot{A}^2 + A^2 \dot{\varphi}^2)^{1/2} \cdot \\ &\cdot \sin(\theta + \psi) + \frac{B}{2b_0} (m_1^2 R^2 + 2m_1 n_1 R). \end{aligned} \quad (20)$$

Скориставшись формулою (П. 1.52) з [1, т. 1, стор. 712], маємо

$$\int_0^{\infty} R \exp\left(-\frac{1}{2} m_2 R^2 + n_2 R\right) dR = \frac{1}{m_2} \left[\Gamma(1), F_1\left(1; \frac{1}{2}; \frac{n_2^2}{4m_2}\right) + n_2 \sqrt{\frac{2}{m_2}} \cdot \Gamma\left(\frac{2}{3}\right), F_1\left(\frac{3}{2}; \frac{3}{2}; \frac{n_2^2}{4m_2}\right) \right] =$$

$$= \frac{1}{m_2} \left[1 + \exp\left(\frac{n_2^2}{4m_2}\right) \cdot n_2 \sqrt{\frac{\pi}{2m_2}} \times \Theta \times \left(\frac{n_2}{\sqrt{2m_2}}\right) + n_2 \sqrt{\frac{\pi}{2m_2}} \cdot \exp\left(\frac{n_2^2}{4m_2}\right) \right], \quad (21)$$

де

$$\Theta(x) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^x e^{-t^2} dt.$$

Беручи до уваги співвідношення

$$1 + \Theta(x) = 2\Phi(x\sqrt{2}),$$

де

$$\Phi(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^x e^{-\frac{t^2}{2}} dt,$$

одержуємо із (21)

$$\int_0^{\infty} R \exp\left(-\frac{1}{2} m_2 R^2 + n_2 R\right) dR =$$

$$\frac{1}{m_2} \left[1 + \frac{n_2 \sqrt{2\pi}}{\sqrt{m_2}} \exp\left(\frac{n_2^2}{4m_2}\right) \cdot \Phi\left(\frac{n_2}{\sqrt{m_2}}\right) \right],$$

де

$$\left. \begin{aligned} m_2 &= \frac{b_2}{B} - \frac{m_1^2}{b_0} B; \\ n_2 &= \frac{b_2}{B} A \cos(\theta + \varphi) + \frac{b_1}{B} (A^2 + A^2 \dot{\varphi}^2)^{1/2} \sin(\theta + \psi) + B \frac{m_1 n_1}{b_0}. \end{aligned} \right\} \quad (23)$$

Отже, остаточно

$$W(\theta) = \frac{1}{2\pi b_0 m_2} \exp(P + Q + Z) \left[1 + k \sqrt{2\pi} \cdot \exp\left(\frac{k^2}{4}\right) \Phi(k) \right], \quad (24)$$

де

$$P = -\frac{b_2}{2B} A^2 - \frac{b_0}{2B} (A^2 + A^2 \dot{\varphi}^2) + \frac{b_1}{B} (-A^2 \dot{\varphi});$$

$$Q = \frac{n^2}{4m}; \quad L = \frac{n_1^2}{2b_0} B; \quad k = \frac{n_2}{\sqrt{m_2}}.$$

Из виразу (24) виходять усі окремі випадки, розглянуті у літературі. Цікаво, що у випадку сигналу, модульованого лише по амплітуді або лише по куту, густина імовірності $W(\theta)$ від b_1 не залежить. У цих випадках вираз (24) набуває такого вигляду, в якому він наведений у роботі [1].

Л И Т Е Р А Т У Р А

1. Миддлтон Д. Введение в статистическую теорию связи. Т. I и II. «Советское радио», 1961.

2. Левин Б. Р. Теория случайных процессов и ее применение в радиотехнике. «Советские радио», 1957.

3. Гаткин Н. Г., Геранин В. А., Карновский М. И., Красный Л. Г., Черней Н. И. Одномерная плотность вероятности производной фазы аддитивной смеси модулированного сигнала и гауссова шума. — «Радиотехника и электроника», 1965, 10, 8, 1418.

*Н. Г. ГАТКИН, В. А. ГЕРАНИН, М. И. КАРНОВСКИЙ,
Л. Г. КРАСНЫЙ, Н. И. ЧЕРНЕЙ*

ОДНОМЕРНАЯ ПЛОТНОСТЬ ВЕРОЯТНОСТИ ФАЗЫ АДДИТИВНОЙ СМЕСИ МОДУЛИРОВАННОГО СИГНАЛА И ГАУССОВА ШУМА

К р а т к о е с о д е р ж а н и е

Получено выражение одномерной плотности вероятности фазы аддитивной смеси модулированного сигнала и гауссова шума — $W(\theta)$. Учтена асимметрия спектральной плотности средней мощности $F(\omega)$ относительно частоты ω_0 , соответствующей максимуму $F\omega$.

*N. G. GATKIN, V. A. GERANIN, M. I. KARNOVSKY, L. G. KRASNY
N. I. CHERNEY*

THE FIRST PROBABILITY DENSITY OF THE PHASE OF AS A MODULATED SIGNAL AND GAUSSIAN NOISE

S u m m a r y

The expression for first probability density of the phase of a sum of a modulated signal and Gaussian noise — $W(\theta)$ is derived. The asymmetry of the spectral density of a mean power relatively $F(\omega)$ of the frequency ω_0 , corresponding maximum of $F(\omega)$ is taken into consideration.