

ОПРЕДЕЛЕНИЕ ДИСПЕРСИИ ОТРЕЗКА СТАЦИОНАРНОЙ СЛУЧАЙНОЙ ФУНКЦИИ ПО ЕЕ СПЕКТРУ

А. Г. Кисляков

Этот вопрос встречается при оценке величины минимального обнаружимого сигнала измерителей слабых сигналов [1] или в случае, когда необходимо найти среднеквадратичную девиацию частоты генератора радиочастот за время T по известному спектру флюктуаций частоты [2, 3], а также в других задачах.

Разброс какой-либо случайной величины $u(t)$ около ее усредненного за время T значения $\overline{u}(t)$ (считаем $\overline{u}(t) = 0$; прямая черта сверху обозначает среднее по ансамблю) может быть охарактеризован величиной

$$D_T = \overline{[u(t) - \overline{u}(t)]^2}, \quad (1)$$

которую мы назовем „дисперсией за время T “. Как нетрудно видеть, $D_T \rightarrow \overline{u^2(t)}$ при $T \rightarrow \infty$. Раскрывая скобки в (1) и меняя, где это необходимо, порядок усреднения по ансамблю и по времени, имеем:

$$\begin{aligned} D_T &= \overline{u^2(t)} - \overline{[\overline{u}(t)]^2} = \\ &= \int_0^\infty w(f) df - \int_0^\infty (\pi f T)^{-2} \sin^2(\pi f T) w(f) df, \end{aligned}$$

где $w(f)$ есть спектральная плотность среднего квадрата $u(t)$. Вводя некоторый эффективный спектр $w_T(f)$ (такой, что $D_T = \int_0^\infty w_T(f) df$), получаем:

$$w_T(f) = w(f) [1 - (\pi f T)^{-2} \sin^2(\pi f T)] + w_0(f), \quad (2)$$

где $w_0(f)$ — некоторая функция, для которой $\int_0^\infty w_0(f) df = 0$. Более строгий расчет, который здесь не приводится, показывает, что для стационарных случайных процессов $w_0(f) \equiv 0$.

Итак, первые два члена в правой части соотношения (2) представляют собой выражение для эффективного спектра $w_T(f)$, определяющего дисперсию процесса $u(t)$ за время T . Колебания с частотами $f < T^{-1}$ входят в $w_T(f)$ с меньшим весом, чем в истинный спектр $w(f)$, что является следствием конечности отрезка функции $u(t)$. Роль весовой функции играет в (2) множитель $g(T, f) = 1 - (\pi f T)^{-2} \sin^2(\pi f T)$. В литературе [2, 3] часто используется более простая приближенная формула для $g(T, f)$.

$$g(T, f) = \begin{cases} 1 & \text{при } f \geq T^{-1}, \\ 0 & \text{при } f < T^{-1}. \end{cases} \quad (3)$$

При этом из спектра $w(f)$ отбрасываются все частоты, меньшие T^{-1} , которые дают медленные (так называемые „односторонние“) уходы. Между тем, „односторонние“ уходы могут в некоторых случаях дать значительный вклад в дисперсию за время T . Критерием применимости приближения (3) может служить условие

$$|k(T) - 1| \ll 1, \quad (4)$$

где $k(T) = D_T/D_T'$, а $D_T' = \int_{T^{-1}}^\infty w(f) df$. Выполнимость условия (4) зависит как от величины T , так и от формы спектра $w(f)$. Для спектра

$$w_1(f) = [(2\pi f \tau)^2 + 1]^{-1} \quad (5)$$

функция $k_1(T)$ имеет вид, изображенный на графике рис. 1а. Наибольшая ошибка, связанная с использованием приближенной формулы (3), возникает в области $T \ll \tau$ (τ — время корреляции процесса $u(t)$).

Интересно рассмотреть еще один пример, иллюстрирующий роль формы спектра $w(f)$.

Пусть спектр процесса $u(t)$ описывается формулой

$$w_2(f) = \begin{cases} Bf_m^{-\alpha} & \text{при } 0 \leq f \leq f_m, \\ Bf^{-\alpha} & \text{при } f \geq f_m, \end{cases} \quad (6)$$

где $1 < \alpha < 3$. Тогда [†]

$$k_2(T) \approx \pi^{\alpha-1} (\alpha-1) \{ p(\alpha) + q(\alpha) \varepsilon^{3-\alpha} \},$$

где

$$p(\alpha) = \frac{\pi 2^{\alpha-1}}{\alpha (\alpha^2 - 1) \Gamma(\alpha - 1)} \operatorname{cosec} \frac{(\alpha - 1) \pi}{2},$$

а $q(\alpha)$ представляет собой некоторую дробно-рациональную функцию α . Функция $k_2(T)$ в рассматриваемом приближении весьма слабо зависит от T , и ошибка будет невелика, если принять, что

$$k_2(T) \approx (\alpha - 1) \pi^{\alpha-1} p(\alpha) = k_2(\alpha). \quad (7)$$

Полученный результат является точным при $\varepsilon = 0$. Функция $k_2(\alpha)$ изображена на рис. 1б. Как следует из графика, применение приближенной формулы (3), обычно целесообразное для упрощения расчетов, не дает значительной ошибки** лишь при $\alpha \sim 1$. Физически это означает, что при достаточно медленном росте $w(f)$ с уменьшением частоты „односторонние“ уходы дают достаточно малый вклад в дисперсию за время T .

Автор благодарен В. С. Троицкому и А. Н. Малахову за полезные советы и критику.

ЛИТЕРАТУРА

1. А. Г. Кисляков, Изв. высш. уч. зав.—Радиофизика, **2**, 139 (1959).
2. В. С. Троицкий, Изв. высш. уч. зав.—Радиофизика, **1**, 1, 20 (1958).
3. А. Н. Малахов, Радиотехника и электроника, **4**, 54 (1959).

Исследовательский радиофизический институт
при Горьковском университете

Поступила в редакцию
26 марта 1959 г.

* Предполагается, что $\varepsilon = \pi f_m T \ll 1$ и всеми членами, начиная с $\varepsilon^{5-\alpha}$, мы пренебрегаем.

** Можно показать, что ошибка, связанная с использованием приближенной формулы (3) мала и при $\alpha < 1$, что, впрочем, физически ясно.

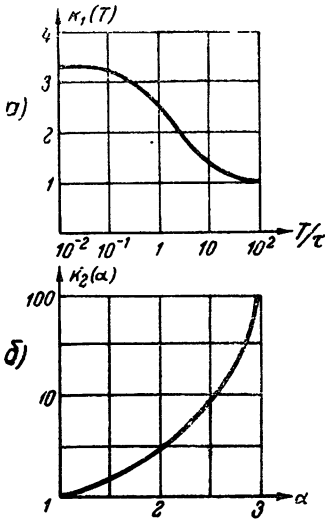


Рис. 1.