

1. Деbye P., J. Chem. Phys., 1933, 1, p. 13.
2. Стюэр Д. ж., Егер Э — В сб.: Физическая акустика / Под ред У. Мэзона.— М.: Мир, 1968, 2, ч А, с. 371.
3. Исакович М. А. Общая акустика.— М: Наука, 1973
4. Измайлов Н. А. Электрохимия растворов — М.: Химия, 1966.

Горьковский государственный университет

Поступила в редакцию 15 августа 1980 г.

УДК 621.391.822.3

ВЛИЯНИЕ ФЛУКТУАЦИЙ АМПЛИТУДЫ И ЧАСТОТЫ НА СПЕКТР РАДИОИМПУЛЬСНОГО УМНОЖИТЕЛЯ ЧАСТОТЫ

А. З. Венгер, Н. И. Гаврилова, А. М. Якименко

Влияние различного рода флуктуаций на спектр радиоимпульсных последовательностей и, в частности, на выходной спектр радиоимпульсных умножителей частоты в предположении стационарности и независимости флуктуаций различных параметров импульсов исследовано достаточно полно [1-4]. Между тем, на практике эти предположения не всегда правомерны. Так, при использовании для генерации радиоимпульсов ЛПД или диодов Ганна флуктуации амплитуды и частоты генерируемого колебания носят нестационарный характер, коррелированы между собой [5-8] и в ряде случаев являются определяющими.

Поэтому представляется целесообразным проанализировать влияние флуктуаций амплитуды и частоты на спектр радиоимпульсной последовательности, полагая все остальные параметры импульсов регулярными.

Рассмотрим k -ю реализацию импульсного случайного процесса $\xi^{(k)}(t)$ с детерминированным тактовым интервалом и неизменной начальной фазой радиоимпульсов:

$$\xi^{(k)}(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} (1 + \delta\alpha_n^{(k)}) U[(t - nT_0)/\tau_n] \exp [i(\omega_0 + \delta\omega_n^{(k)})(t - nT_0)], \quad (1)$$

где $U(x)$ — функция, описывающая форму импульса, равная нулю вне интервала $[0, 1]$, T_0 , τ_n , ω_0 — период следования, длительность и частота заполнения радиоимпульсов, $\delta\alpha_n^{(k)}$, $\delta\omega_n^{(k)}$ — случайные отклонения амплитуды и частоты от их средних значений

Энергетический спектр последовательности (1) в предположении малости флуктуаций частоты по сравнению с частотой генерации равен [1]

$$F(\omega) = F_n(\omega) + F_d(\omega),$$

$$F_n(\omega) = \left(\tau_n^2/T_0^2\right) \sum_{m=-\infty}^{\infty} \{g\bar{g}S_\alpha(\omega - 2\pi m/T_0) + |g'|^2 \tau_n^2 S_\omega(\omega - 2\pi m/T_0) - 2\tau_n \operatorname{Re}\{S_{\alpha\omega}(\omega - 2\pi m/T_0) g' \bar{g}\}\}, \quad (2)$$

$$F_d(\omega) = 4\pi\tau_n^2/T_0^2 \{g\bar{g} + \sigma_\omega^2 \tau_n^2 \operatorname{Re}(g\bar{g}''') - B_{\alpha\omega}(0) \tau_n 2 \operatorname{Re}(g\bar{g}')\} \sum_{m=-\infty}^{\infty} \delta(\omega - 2\pi m/T_0).$$

Здесь

$$\frac{dg[\tau_n(\omega - \omega_0)]}{d[\tau_n(\omega - \omega_0)]} \equiv g', \quad \frac{d^2g[\tau_n(\omega - \omega_0)]}{d[\tau_n(\omega - \omega_0)]^2} \equiv g'',$$

$$g[\tau_n(\omega - \omega_0)] \equiv g,$$

$g[\tau_n(\omega - \omega_0)] = \int_0^1 U(y) \exp[-i\tau_n(\omega - \omega_0)y] dy$ — спектр огибающей радиоимпульса

$$\sigma_{\omega}^2 = \lim_{l \rightarrow \infty} \frac{1}{2l+1} \sum_{m=-l}^l m_1 \{ \delta^2 \omega_m^{(k)} \},$$

$$B_{\alpha\omega}(p) = \lim_{l \rightarrow \infty} \frac{1}{2l+1} \sum_{m=-l}^l m_1 \{ \delta \alpha_m^{(k)} \delta \omega_{m+p}^{(k)} \},$$

σ_{ω}^2 , $B_{\alpha\omega}(p)$ — введенные по аналогии с [9] дисперсия и взаимная функция корреляции второго рода, которые для стационарных случайных величин совпадают с дисперсией и взаимной корреляционной функцией, S_{α} , S_{ω} , $S_{\alpha\omega}$ — спектр флуктуаций амплитуды, частоты и взаимный спектр этих флуктуаций соответственно

Как было указано, при вычислении спектра (2) предполагалась малость флуктуаций частоты по сравнению с частотой генерации, что позволило функции, входящие в выражение спектра, разложить в ряд Тейлора и ограничиться членами второго порядка малости. Это справедливо при $\sigma_{\omega}^2 \tau_n^2 \ll 1$.

Общее выражение энергетического спектра радиоимпульсного случайного процесса (2) в данном приближении состоит из непрерывной части и дискретных спектральных линий при частотах $f = m/T_0$.

Спектры модулирующих воздействий «переносятся» на каждую гармонику выходного колебания, причем член, зависящий от спектра взаимных флуктуаций амплитуды и частоты, вносит вклад того же порядка, что и остальные члены суммы. Взаимного перекрытия спектров, связанных с отдельными гармониками не будет, если верхние частоты спектров воздействий Ω_{α} удовлетворяют неравенству $\Omega_{\alpha}, \Omega_{\omega} \ll \pi/T_0$. При отсутствии корреляции между импульсами ($\tau_k \ll T_0$) выражение для непрерывной части спектра упрощается

$$F_n(\omega) = 2 \tau_n^2 / T_0 \{ \sigma_{\alpha}^2 g \bar{g} + \sigma_{\omega}^2 \tau_n^2 |g'|^2 - 2 \tau_n B_{\alpha\omega}(0) \operatorname{Re}(g' \bar{g}) \} \quad (3)$$

и при заданной форме импульсов определяется только дисперсиями случайных величин и значением в нуле взаимной корреляционной функции второго рода. В качестве примера на рис 1 приведены результаты численного расчета функций $g \bar{g}$, $|g'|^2$, $\operatorname{Re}(g \bar{g}'')$, $2 \operatorname{Re}(g \bar{g}')$ для радиоимпульсов с огибающей прямоугольной формы.

Рассчитаем далее спектральные характеристики радиоимпульсного умножителя частоты. Отношение шум/сигнал на выходе умножителя

$$\mu = \int F_n(\omega) |Q(\omega)|^2 d\omega / \sum F_d(\omega) |Q(\omega)|^2, \quad (4)$$

где $|Q(\omega)|^2$ — модуль передаточной функции фильтра на выходе радиоимпульсного умножителя. Средняя мощность шумов на выходе полосового фильтра с $2 \Delta\phi \leq \Omega = 2\pi/T_0$ и средней частотой $k\Omega \approx \omega_0$ запишется с учетом (4) в виде

$$W_n(2\Delta\phi) \approx (\tau_n^2 \Delta\phi / \pi T_0) \{ \sigma_{\alpha}^2 |g(0)|^2 + \sigma_{\omega}^2 \tau_n^2 |g'(0)|^2 \}. \quad (5)$$

Мощность составляющей дискретного спектра с частотой $k\Omega$ равна

$$W_d(2\Delta\phi) \approx \tau_n^2 / T_0^2 \{ |g(0)|^2 + \sigma_{\omega}^2 \tau_n^2 \operatorname{Re}[g(0) \overline{g''(0)}] \}. \quad (6)$$

Из (5) и (6) следует, что отношение шум/сигнал на выходе фильтра имеет вид

$$\mu \approx 2 \Delta\phi / \Omega \{ \sigma_{\alpha}^2 + \sigma_{\omega}^2 \tau_n^2 |g'(0)/g(0)|^2 \}. \quad (7)$$

Теоретические расчеты удовлетворительно совпали (в пределах 10%) с экспериментальными результатами, полученными на радиоимпульсном умножителе частоты трехсантиметрового диапазона, выполненном на диоде Ганна ЗА703.

Таким образом, на основе полученных в работе удобных для инженерных расчетов формул можно с высокой степенью точности рассчитать спектральные характеристики радиотехнических устройств, сигнал на выходе которых может быть представлен случайной импульсной последовательностью (1)

ЛИТЕРАТУРА

- 1 Левин Б. Р. Теоретические основы статистической радиотехники — М. Сов. радио, 1966
- 2 Левин Б. Р., Вилецки Л. С. — Радиотехника, 1970, 25, № 8, с. 18

3. Коновалов Г В, Тарасенко Е. М Импульсные случайные процессы в электросвязи — М.: Связь, 1973.
4. Григулевич В И, Иммореев И Я Радиопульсные преобразователи частоты.— М.: Сов. радио, 1966.
5. Венгер А. З, Ермак А. Н, Якименко А.М — ПТЭ, 1976, 6, с. 98.
6. Тагер А С, Вальд-Перлов В. М. Лавинно-пролетные диоды и их применение в технике СВЧ — М.: Сов. радио, 1968
7. Левинштейн М Е, Пожела Ю К, Шур М С Эффект Ганна — М.: Сов. радио, 1975
8. Thaler H., Ulrich G., Weidman G — IEEE, 1971, ТгМТТ-19, № 18, р. 692.
9. Малахов А. Н. Флуктуации в автоколебательных системах.— М.: Наука, 1968.

Харьковский государственный университет

Поступила в редакцию 1 сентября 1980 г.

УДК 538.56.519.25

ЭКСПЕРИМЕНТАЛЬНОЕ ИССЛЕДОВАНИЕ СТОХАСТИЧЕСКИХ АВТОКОЛЕБАНИЙ В ГЕНЕРАТОРЕ НА ДИОДЕ ГАННА

Г Н Коростелев, Е П Бочаров, А Н Бочкарев

Интенсивные шумовые колебания в диодах Ганна, возникающие на начальном отрезке падающего участка N -образной вольт-амперной характеристики были впервые обнаружены в [1]. При этом исследования проводились в низкочастотной области (до 30 МГц), а в качестве нагрузки диода использовалось омическое сопротивление. Позднее в [2] было проведено численное решение системы уравнений, описывающих поведение доменов электрического поля в диоде Ганна, результаты которого привели автора к выводу об автостохастической природе данного явления. В работе [3] экспериментально обнаружены шумовые колебания в лабораторных образцах диодов Ганна с S -образной вольт-амперной характеристикой.

В настоящей работе рассматриваются автоколебательные режимы генератора на типовом диоде Ганна, помещенном (в отличие от [1]) в СВЧ колебательную систему, причем внимание уделено вопросам, не затронутым в [1, 3], а именно выявлению типичных для автостохастичности признаков, а также характера бифуркаций, предшествующих возникновению монохроматического режима

Исследовался генератор обычной волноводной конструкции, активным элементом которого являлся типовой диод Ганна, помещенный между широкими стенками. Настройка осуществлялась с помощью подвижного поршня. Вольт-амперная характеристика $I(U)$ и соответствующая зависимость генерируемой в сантиметровом диапазоне мощности от приложенного к диоду статического напряжения приведены на рис 1 (кружки — колебания отсутствуют, треугольники — интенсивные шумовые колебания, крестики — монохроматические колебания). При напряжениях, меньших порогового ($U < U_1 = 4,5$ В), колебания отсутствуют. При $U = U_1$ начинается падающий участок вольт-амперной характеристики (это соответствует, как известно, возникновению отрицательного сопротивления в диоде), ток уменьшается скачком, и возникают колебания мощностью 1,5 мВт Эти колебания характеризуются сплошным шумоподобным спектром, представленным на рис 2 (развертка логарифмическая).

С ростом напряжения мощность шумовых колебаний увеличивается, каких-либо качественных изменений в спектре сигнала при этом не происходит. При $U = U_2 = 8,2$ В наблюдается еще одно скачкообразное уменьшение тока и усиление высокочастотной мощности, сопровождающее возникновение очень неустойчивого режима многочастотных (по всей видимости — автомодуляционных) колебаний, сменяющегося одночастотным при незначительном увеличении напряжения. Частота монохроматических колебаний мало отличается от центральной частоты спектра шумоподобных

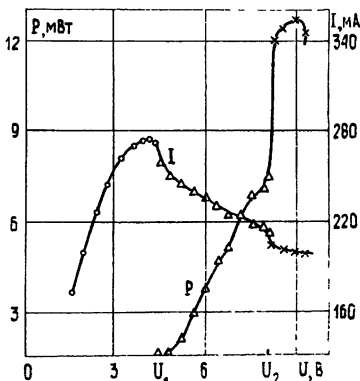


Рис. 1.