

ЭНЕРГЕТИЧЕСКИЕ СИСТЕМЫ ПАРАМЕТРИЧЕСКИХ СИСТЕМ

Как показали исследования, согласно общему принципу преобразования электромагнитной энергии параметрические усилители—преобразователи относятся к типу систем, источником движения в которых являются колебания, причем, колебания, имеющие место в них, являются нелинейными.

В ряде случаев колебания, возникающие в контурах параметрического усилителя—преобразователя, можно считать линейными, что значительно упрощает решение уравнения движения системы.

Соотношения мощностей в параметрическом усилителе-преобразователе

В параметрических усилителях—преобразователях основным энергетическим показателем является соотношение мощностей сигнала, накачки и нагрузки. Отличительная особенность этих соотношений заключается в том, что они не зависят от уровня мощности и формы кривой, характеризующей нелинейную реактивность.

В общем случае схема замещения параметрической колебательной системы может быть представлена на рис. 1.

e_c и e_r — источники сигнала и накачки;

z_1 и z_2 — комплексные сопротивления контуров сигнала и накачки;

пар — реактивный параметр;

$z_{f_1+f_2}$; $z_{f_2-f_1}$; $z_{2f_1+f_2}$ — комплексные сопротивления для соответствующих частот: суммарной, разностной и т. д.

Характер изменения емкости, используемой в качестве реактивного параметра, может быть представлен гармоническим рядом

$$c(\omega t) = c_0 + 4 \frac{\Delta C}{\pi} \left(\sin \omega t + \frac{1}{3} \sin 3\omega t + \dots + \frac{1}{k} \sin k\omega t \right), \quad (1)$$

где ΔC — амплитуда изменения емкости относительно среднего значения C_0 .

При воздействии на нелинейный конденсатор напряжений с частотами f_1 и f_2 заряд его будет меняться с частотами f_1 и f_2 . Из эффекта смешения в нелинейном конденсаторе возникнут изменения заряда на всех возможных сумматорных и разностных частотах

$$f_{mn} = mf_1 + nf_2,$$

где m и n любые целые числа.

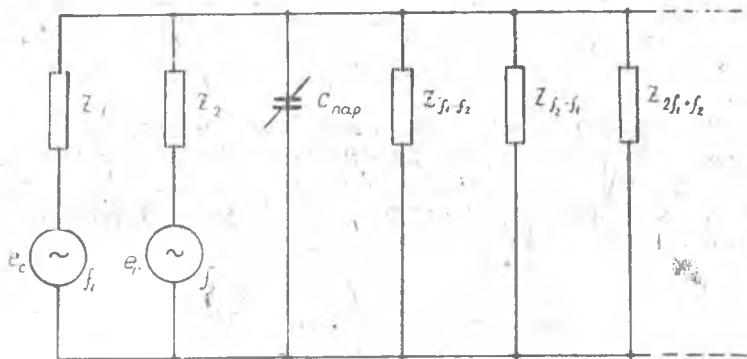


Рис. 1.

Полный заряд на нелинейном конденсаторе можно представить двойным рядом Фурье:

$$q = \sum_{m=-\infty}^{\infty} \sum_{n=-\infty}^{\infty} Q \cdot e^{i(m\omega_1 t + n\omega_2 t)}; \quad (2)$$

Находя значения полного тока через нелинейный конденсатор $i = \frac{dq}{dt}$ и напряжения на нем $u = f(q)$, определим суммарную мощность на частотах $m\omega_1 \pm n\omega_2$.

Суммарная мощность на частотах $m\omega_1 \pm n\omega_2$ представляется так:

$$\sum_{m=-\infty}^{\infty} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{m \cdot U_{mn} \cdot I_{mn}^*}{mf_1 + nf_2} = \frac{1}{4\pi^2} \int_{\omega_2 t=0}^{2\pi} d(\omega_2 t) \int_{q \text{ при } \alpha t=0}^{q \text{ при } \omega_1 t=2\pi} u(q) \cdot dq; \quad (3)$$

Для тока и напряжения в контуре можно получить средний поток мощности, как действительную часть комплексно-сопряженного произведения напряжения U_{mn} и тока I_{mn}^* . Суммирование по m представляется двумя этапами от $+\infty$ до 0 и от 0 до $-\infty$.

$$\begin{aligned} & \sum_{m=-\infty}^{\infty} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{m \cdot U_{mn} \cdot I_{mn}^*}{mf_1 + nf_2} = \\ & = \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{m \cdot U_{mn} \cdot I_{mn}^*}{mf_1 + nf_2} + \sum_{m=0}^{-\infty} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \frac{m \cdot U_{mn} \cdot I_{mn}^*}{mf_1 + nf_2}. \end{aligned} \quad (4)$$

При суммировании по n поступаем аналогично выражению (4). Суммирование по отрицательным значениям m , а также и n производим с учетом замены представленных напряжений и токов в выражении (4) их комплексно-сопряженными значениями. Правая часть выражения (4) состоит из суммы двух комплексно-сопряженных величин и поэтому равна удвоенной действительной части любой из них, то есть.

$$\sum_{m=-\infty}^{\infty} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{m \cdot U_{mn} \cdot I_{mn}^*}{mj_1 + nj_2} = \sum_{m=-\infty}^{\infty} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{m \cdot 2\operatorname{Re}(U_{mn} \cdot I_{mn}^*)}{mj_1 + nj_2} = \\ = \sum_{m=-\infty}^{\infty} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{m \cdot P_{mn}}{mj_1 + nj_2}, \quad (5)$$

где Re — действительная часть комплекса мощности.

Так как заряд в контуре принимается изменяющимся с частотой ω_1 и ω_2 и периодичным, то интегралы в пределах от 0 до 2π в выражении (3) будут тождественно равны нулю. Выражение (5) для потока мощности в реактивности будет иметь вид

$$\sum_{m=-\infty}^{\infty} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{m \cdot P_{mn}}{mj_1 + nj_2} = 0. \quad (6)$$

При суммировании по n выражение для потока мощности

$$\sum_{m=-\infty}^{\infty} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{n \cdot P_{mn}}{mj_1 + nj_2}. \quad (7)$$

Особенности преобразователя на суммарной частоте

Используя выражения (6) и (7), рассмотрим несколько характерных режимов параметрических усилителей-преобразователей.

В системе рис. 1 присутствуют три частоты:

$$f_{\Gamma}; f_c; f_{(+)} = f_{\Gamma} + f_c,$$

где f_{Γ} — частота генератора накачки;

f_c — частота генератора сигнала;

$f_{(+)}$ — частота передаваемой в нагрузку мощности.

Анализ систем с использованием выражений (6) и (7) производится составлением всевозможных комбинаций данной частоты с другими, имеющими место в системе. Например, для рассматриваемого случая

$$\omega_c = 0 \cdot \omega_2 + 1 \cdot \omega_c = \omega_{01} \quad \text{и} \quad p_{01} = p_c;$$

$$\omega_{\Gamma} = 1 \cdot \omega_2 + 1 \cdot \omega_c = \omega_{10} \quad \text{и} \quad p_{10} = p_{\Gamma};$$

$$\omega_t = 1 \cdot \omega_{\Gamma} + 1 \cdot \omega_c = \omega_{11} \quad \text{и} \quad p_{11} = p_t;$$

$$\left. \begin{aligned} \frac{p_{\Gamma}}{f_{\Gamma}} + \frac{p_t}{f_t} &= 0 \\ \frac{p_c}{f_c} + \frac{p_t}{f_t} &= 0 \end{aligned} \right\} \quad (8)$$

В этом случае мощности, поступающие от генератора накачки и генератора сигнала, положительны, тогда значение мощности $P_{(+)}$ отрицательно, так как уравнения равны нулю, то есть на частоте $f_{(+)}$ мощность отдается реактивностью сопротивления нагрузки.

Коэффициент усиления по мощности для данного режима

$$k_p = \frac{-P_t}{P_c} = \frac{f_t}{f_c}. \quad (9)$$

Особенности преобразователя на разностной частоте

Пусть комбинационная частота является разностной, то есть

$$\omega_- = \omega_r - \omega_c,$$

тогда соотношения мощностей для данного режима примут вид

$$\left. \begin{aligned} \frac{P_r}{f_r} - \frac{P_-}{f_-} &= 0 \\ \frac{P_c}{f_c} - \frac{P_-}{f_-} &= 0 \end{aligned} \right\} \quad (10)$$

В данном случае положительная мощность на нелинейный реактивный элемент поступает только от генератора накачки. Мощности на частоте сигнала и разностной частоте на реактивности отрицательны и поступают в контуры нагрузки.

Коэффициент усиления по мощности для данного режима определится произведением:

$$k_p = k_{p_1} \cdot k_{p_2}, \quad (11)$$

где: k_{p_1} — коэффициент усиления за счет преобразования частот нелинейной реактивностью,

$$k_{p_1} = \frac{-P_{(-)}}{P_c} = \frac{-f_{(-)}}{f_c} \quad (12)$$

k_{p_2} — коэффициент усиления за счет параметрической регенерации, который определяется схемой эквивалентных параметров усилителя-преобразователя.

В режимах разностной частоты система является потенциально неустойчивой, так как за счет регенерации возможно возбуждение на частоте сигнала и разностной. При тех же компонентах частот в 3-ем случае выходное напряжение снимается на частоте сигнала, а в контурах присутствуют частоты f_r ; f_c ; $f_r - f_c$, причем $(f_r - f_c)$ выступает как холостой контур.

Коэффициент усиления системы за счет преобразования частоты равен единице, а общий коэффициент усиления системы по мощности определяется только коэффициентом усиления за счет параметрической регенерации.

Определение эффекта параметрической регенерации

Эквивалентная схема простейшего параметрического усилителя — преобразователя приведена на рис. 2,

где u_c — напряжение источника сигнала;

R_c — его сопротивление;

x_1 и R_1 — сопротивления контура сигнала;

u_r — напряжение генератора накачки;

x_2 и R_2 — сопротивления контура накачки;

C и R — параметры нелинейной реактивности.

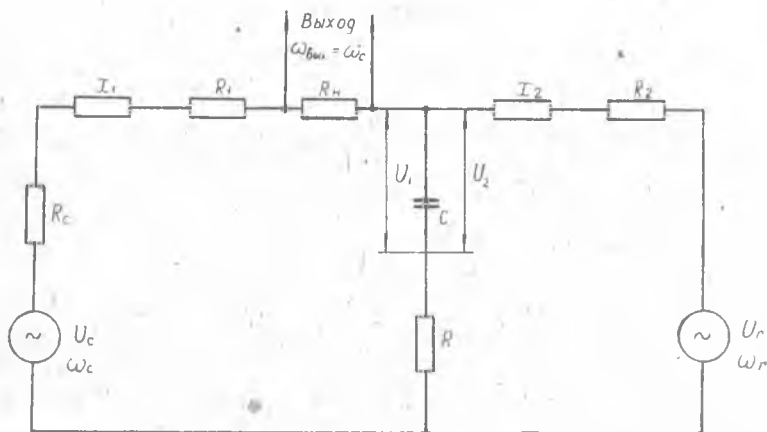


Рис. 2.

Поскольку сопротивление нагрузки R_n включено в контур сигнала и с него снимается напряжение, пропорциональное напряжению сигнала, то сопротивление генератора накачки входит в общее сопротивление контура накачки Z .

Нелинейную реактивность в схемах параметрических преобразователей можно представить как пассивный симметричный четырехполюсник.

Если составить уравнение Кирхгофа для входной и выходной цепей четырехполюсника, то получим систему уравнений:

$$\begin{bmatrix} u_c \\ u_2^* \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} z_{11} + z_{\partial 1} & z_{12} \\ z_{21} & z_{22} + z_{\partial 2} \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} I_1 \\ I_2^* \end{bmatrix}; \quad (13)$$

$$z_{\partial 1} = x_1 + R_c + R_n + R + R_1;$$

$$z_{\partial 2} = x_2 + R + R_2.$$

В качестве примера граничного режима уравнения (13) рассмотрим короткое замыкание контура накачки:

$$u_c \neq 0; \quad u_r^* = 0. \quad I_2^* \quad (14)$$

Напряжение и ток генератора накачки в условиях (13) взяты как комплексно-сопряженные величины, так как выходные токи и напряжения — величины действительные.

При принятых условиях из выражения (13) находим I_1

$$I_1 = \frac{u_c \cdot (z_{22} + z_{92})}{(z_{11} + z_{91})(z_{22} + z_{92}) - z_{12} \cdot z_{21}} \quad (15)$$

При сопротивлении нагрузки, включенном в контур сигнала на частоте ω_c , коэффициент усиления по мощности равен

$$k_p = \frac{P_H}{P_c} = \frac{R_c |I_1|^2 R_H}{|U_c|^2} \quad (16)$$

Или, учитывая значение I_1 из выражения (15),

$$k_p = \frac{R_c \cdot R_H \cdot (z_{22} + z_{92})^2}{[(z_{11} + z_{91})(z_{22} + z_{92}) - z_{12} \cdot z_{21}]^2} \quad (17)$$

При резонансе $x_1 = -z_{11}$ и $x_2 = -Z_{22}$, и выражение для коэффициента усиления принимает вид:

$$k_p = \frac{R_c R_H}{\left[R_{91} - \frac{k_1^2}{\omega_r \cdot \omega_c \cdot c^2 R_{92}} \right]^2} \quad (18)$$

В выражении (31):

$$R_{(-)} = \frac{k_1^2}{\omega_r \cdot \omega_c \cdot c^2 R_{92}} \quad (19)$$

где R — отрицательное сопротивление нелинейного реактивного элемента. Таким образом, за счет внесения в контур усилителя отрицательного сопротивления возможно усиление по мощности на частоте $\omega_1 = \omega_c$, определяемое выражением (18).

Генератор гармоник

Как следует из выражения Менли-Роу, в параметрической колебательной системе возможно генерирование спектра гармоник с частотами, кратными частоте сигнала.

В данном режиме система генерирует напряжения с частотами, кратными основной частоте, математическое выражение ряда Фурье которых приведено выражением (20)

$$u_c(t) = c_0 \sum_{n=-\infty}^{+\infty} k_n \cdot e^{jn\omega_0 t} \quad (20)$$

Составляя уравнение Кирхгофа для входной и выходной цепей, получим матрицу генератора гармоник

$$\begin{bmatrix} i_c \\ i_n \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} j\omega_c c_0 & j\omega_c c_0 k_1 \\ jn\omega_c k_n \cdot c_0 & jn\omega_c c_0 \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} u_c \\ u_n \end{bmatrix} \quad (21)$$

Из матрицы (21) определяется коэффициент усиления системы по мощности для n гармоники:

$$k_{pн} = \frac{R_c \cdot R_n \left[\frac{k_n}{j\omega c_0 (n - k_1 n k_n)} \right]^2}{\left[\left(\frac{1}{j\omega c_0 (1 - k_1 n n)} + z_{\text{в1}} \right) \left(\frac{1}{j\omega c_0 (n - k_1 n k_n)} + z_{\text{вн}} \right) - \frac{k_1 k_n}{(n - k_1 n k_n)^2 (j\omega c_0)^2} \right]} \quad (22)$$

Максимальное значение $K_{\text{вн}}$ имеет место при значении сопротивления нагрузки

$$R_n = R_c = \sqrt{\frac{k_1 k_n}{(n - k_1 n k_n)^2 (\omega c_0)^2}} - R = \frac{\sqrt{k_1 k_n}}{(n - k_1 n k_n) (\omega c_0)} - R; \quad (23)$$

$$k_{pн} = \frac{\left[\frac{\sqrt{k_1 k_n}}{(n - k_1 n k_n) (\omega c_0 R)} - 1 \right]^2 R^2 \frac{k^2}{(n - k_1 n k_n)^2} \cdot \frac{1}{(\omega c_0)^2}}{\frac{k_1 k_n}{(n - k_1 n k_n)^2 (\omega c_0)^2} - \frac{k_1 k_n}{(n - k_1 n k_n)^2 (\omega c_0)^2}} - \infty \quad (24)$$

Из выражения (73) теоретически $K_{\text{внmax}}$ стремится к бесконечности, что полностью согласуется с общей теорией параметрического преобразователя. Следует иметь в виду, что бесконечно большой коэффициент усиления по мощности означает стопроцентное преобразование напряжения n -ой гармоники.

ЛИТЕРАТУРА

1. Л. Блекуэлл, К. Коцебу. Параметрические усилители на полупроводниковых диодах, изд-во «МИР», 1964.
2. Н. В. Александров, Е. М. Гершензон, В. С. Эткин. Общие свойства регенеративных усилителей, «Электросвязь», № 6, 1961.
3. У. Люиселл. Связанные и параметрические колебания в электронике, изд-во ИЛ, 1963.
4. В. В. Мигулин. О вынужденных колебаниях в параметрически регенерированной системе, «Радиотехника и электроника», 1960.