ОПИСАНИЕ ШИРОКОПОЛОСНЫХ СОГЛАСУЮЩИХ И ЧАСТОТНО-ИЗБИРАТЕЛЬНЫХ ЦЕПЕЙ С ПОМЩЬЮ ОБОБЩЕННОЙ МАТРИЦЫ РАССЕЯНИЯ

А. А. Свириденко

Кафедра радиолокации и приемо-передающих устройств, Военная академия Республики Беларусь Минск, Республика Беларусь E-mail: svirid2785@gmail.com

Описана методика определения параметров рассеяния широкополосных согласующих и частотно избирательных цепей, основанная на использовании волновых свойств нагрузки и входного коэффициента отражения. Полученные обобщенные выражения позволяют определять S – параметры согласующих и частотно избирательных цепей без использования частотных преобразований и приближенных вычислений на ЭВМ.

Введение. Особенностью развития современных полупроводниковых приемопередающих систем является стремительное продвижение в верхнюю часть диапазона СВЧ. Большие затраты времени и средств, требуют от разработчиков устройств СВЧ максимальной детализации и точности в процессе анализа и синтеза. В связи с этим применение корректировки на любом этапе производства современных устройств СВЧ можно назвать крайней мерой, а применение численных методов расчета электрических цепей различного назначения с использование ЭВМ можно считать как некое приближение к оптимальному результату. В этой связи интерес представляет попытка определения системы S – параметров согласующих и частотно-избирательных цепей, которые рассчитывались бы непосредственно по задан- Приняв $m_1 - m_2 = m_1, m_1 + m_2 = m_2, n_1 - n_2 = m_2$ ным функциям входного коэффициента отражения и коэффициента отражения от комплексной нагрузки в лини со стандартным характеристическим сопротивлением.

S – параметры эквивалентов Дарлингтона. В случае, когда требуется осуществить реализацию цепи без потерь, исключая нагрузку на выходе используется метод Дарлингтона. Zпараметры согласно методу Дарлингтона определяются как [3] форма А:

$$z_{11} = \frac{m_1}{n_2}; z_{22} = \frac{m_2}{n_2}; z_{12} = \frac{\sqrt{m_1 m_2 - n_1 n_2}}{n_2}.$$
 (1)

форма Б: $z_{11} = \frac{n_1}{m_2}; z_{22} = \frac{n_2}{m_2}; z_{12} = \frac{\sqrt{n_1 n_2 - m_1 m_2}}{m_2}$ где m_1, m_2, n_1, n_2 — четные и нечетные части рациональной функции $Z_{\rm bx}=\frac{z_{11}z_{22}-z_{12}^2+z_{11}Z_{\rm fr}}{z_{22}+Z_{\rm fr}}$

После подстановки (1) в формулы связи между нормированными матрицами волновой и классической теориями (2-4)

$$S_{11} = \frac{(z_{11} - 1)(z_{22} + 1) - z_{12}z_{21}}{(z_{11} + 1)(z_{22} + 1) - z_{12}z_{21}};$$
 (2)

$$S_{22} = \frac{(z_{11} - 1)(z_{22} - 1) - z_{12}z_{21}}{(z_{11} + 1)(z_{22} + 1) - z_{12}z_{21}};$$
 (3)

$$S_{12} = \frac{2z_{12}}{(z_{11}+1)(z_{22}+1) - z_{12}z_{21}} \tag{4}$$

и преобразования, система параметров рассеяния принимает вид

$$S_{11} = \frac{(m_1 - m_2) + (n_1 - n_2)}{(m_1 + m_2) + (n_1 + n_2)};$$

$$S_{22} = \frac{(m_2 - m_1) + (n_2 - n_1)}{(m_1 + m_2) + (n_1 + n_2)};$$

$$S_{12} = \frac{2\sqrt{m_1m_2 - n_1n_2}}{(m_1 + m_2) + (n_1 + n_2)}.$$

Известно, что

$$\Gamma_{\rm bx} = \frac{Z_{\rm bx} - 1}{Z_{\rm bx} + 1} = \frac{(m_1 - m_2) + (n_1 - n_2)}{(m_1 + m_2) + (n_1 + n_2)}.$$

 $n'_{1}, n_{1} + n_{2} = n'_{2},$ получена система парметров рассеяния:

$$S_{11} = \frac{m_1^{\cdot} + n_1^{\cdot}}{m_2^{\cdot} + n_2^{\cdot}}; \tag{5.1}$$

$$S_{22} = \frac{n_1^{'} - m_1^{'}}{m_2^{'} + n_2^{'}}; \qquad (5.2)$$

$$S_{12} = \frac{\sqrt{n_1^{\cdot 2} - m_1^{\cdot 2} - n_2^{\cdot 2} + m_2^{\cdot 2}}}{m_2^{\cdot} + n_2^{\cdot}}$$
(5.3)

где $m_1^{'}, n_1^{'}, m_2^{'}, n_2^{'}$ — соответственно четные и нечетные части полиномов рациональной функции Г_{вх}. Система (5) действительна для четырехполюсника, нагруженного с обеих сторон на стандартное сопротивление.

Обобщенные S – параметры согласующих, частотно-избирательных цепей. Для получения системы параметров рассеяния ЧП нагруженного на комплексную нагрузку воспользуемся системой z-параметров полученную в [3]:

$$z_{11} = \frac{m_1 m_{2\mathrm{H}} + n_1 n_{2\mathrm{H}}}{n_2 m_{2\mathrm{H}} + m_2 n_{2\mathrm{H}}}; z_{22} = \frac{m_2 m_{1\mathrm{H}} + n_2 n_{1\mathrm{H}}}{n_2 m_{2\mathrm{H}} + m_2 n_{2\mathrm{H}}};$$
$$z_{12} = \frac{\sqrt{(m_1 m_2 - n_1 n_2) (m_{1\mathrm{H}} m_{2\mathrm{H}} - n_{1\mathrm{H}} n_{2\mathrm{H}})}}{n_2 m_{2\mathrm{H}} + m_2 n_{2\mathrm{H}}}.$$
 (6)

где $m_{1\rm H}, m_{2\rm H}, n_{1\rm H}, n_{2\rm H}$ — соответственно четные и нечетные части полиномов рациональной функции Z_н Подстановка (6) в (2, 3, 4) после преобразования приводит к результату приведеному в конце статьи (см. формулы 7-9), где $\dot{m_{1_{\rm H}}}, \dot{m_{2_{\rm H}}}, \dot{n_{1_{\rm H}}}, \dot{n_{2_{\rm H}}}$ — соответственно четные и нечетные части полиномов функции $\Gamma_{\rm H}$ = $\overline{m'_{2_{\rm H}}} + n'_{2_{\rm H}}$ тать обобщением системы (5) на случай произвольной комплексной нагрузки с коэффициентом отражения Г_н. Данная система описывает волновые свойства четырехполюсника требуемого для согласования двух произвольных сопротивлений, одно из которых может быть комплексным. В последнем случае, помимо условий физической реализуемости на систему могут накладываться другие ограничения в зависимости от характера комплексной нагрузки.

Пример. Для иллюстрации состоятельности полученной системы приведем пример получения S – параметров частотно-избирательного четырехполюсника. Так как ограничения на систему (7–9) для согласования комплексных нагрузок не определены, решим задачу формирования требуемой характеристика передачи между резистивными (волновыми) сопротивлениями 100 и 200 Ом. При этом необходимо иметь Баттервортовскую частотную характеристику преобразования мощности пятого порядка; круговая граничная частота $\omega_c = 10^4$. Входной нормированный коэффициент отражения для цепи с характеристикой Баттерворта пятого порядка определяется как

$$S_{11} = \frac{\delta^5 - 3, 2\delta^4 s + 5, 2\delta^3 s^2 - 5, 2\delta^2 s^3 + 3, 2\delta s^4 - 1}{1 + 3, 2s + 5, 2s^2 + 5, 2s^3 + 3, 2s^4 + s^5}$$

откуда согласно(5) $m_1 = \delta^5 + 5, 2\delta^3 s^2 + 3, 2\delta s^4, m_2 = 1+5, 2s^2+3, 2s^4, n_1 = -3, 2\delta^4 s - 5, 2\delta^2 s^3 - s^5, n_2 = 3, 2s + 5, 2s^3 + s^5$. Нормированный коэффициент отражения от нагрузки равен $S_{11\mathrm{H}} = 1/3,$ откуда $m_{1\mathrm{H}} = 1$ $m_{2\mathrm{H}} = 3$. Коэффициент, определяющий максимальный уровень передачи на нулевой частоте согласно [1, с. 93] равен $\delta = 0, 8027$ Подстановка $S_{11}, S_{11\mathrm{H}},$ а так же δ в систему (7–9) дает требуемое значение параметров рассеяния ЧП необходимого для формирования Баттервортовской частотной характеристики преобразования мощности пятого порядка между резистивными (волновыми) сопротивлениями 100 и 200

Ом. $S_{11} = \frac{s^2 + 0.995s + 0.466}{s^2 + 1.553s + 1.177}, S_{22} = -\frac{s^2 + 0.995s + 0.466}{s^2 + 1.553s + 1.177}, S_{12} = \frac{1.081}{s^2 + 1.553s + 1.177}.$

Задача формирования Баттервортовской частотной характеристики преобразования мощности пятого порядка между резистивными сопротивлениями 100 и 200 Ом успешно решена в [1, с. 95], частотная характеристика представлена на рисунке 1 (линия 1). Так же на рисунке 1 представлена частотная характеристика цепи, полученная в результате синтеза с использованием системы (7–9)(линия 2).



нагруженного на резистивные (волновые) сопротивления 100 и 200 Ом

Как видно из рисунка частотные характеристики полностью совпадают во всей полосе частот, что подтверждает работоспособность системы параметров рассеяния (7–9).

Выводы. Получена система S – параметров, описывающая свойства ЧП нагруженного с обеих сторон на стандартное сопротивление. Разработана новая система параметров рассеяния согласующих частотно-избирательных цепей, отличающаяся тем, что рассчитывается непосредственно по функциям входного коэффициента s^5 отражения и нормированного коэффициента отражения от нагрузки. Система S – параметров показывает, какими свойствами должен обладать ЧП, нагруженный с обеих сторон на сопротивление, одно из которых может быть комлиексным.

- Кайчень, В. Теория и проектирование широкополосных согласующих цепей. / В. Кайчень. – М: Связь,1979. –86 с.
- Свириденко, А. А. Применение метода неопределенных коэффициентов для расчета фильтров с использованием модифицированных аппроксимирующих функций Лежандра / А. А. Свириденко, П. В. Бойкачев, С. И. Шакун. // Вестн. Воен. Акад. Респ. Беларусь. 2015. №4(49). С. 104–109.
- Филиппович, Г. А. Широкополосное согласование сопротивлений / Г. А. Филиппович. — Минск, 2004. – С. 43.

$$S_{11} = -\frac{m_1^{'}m_{2\mathrm{H}}^{'} - m_2^{'}m_{1\mathrm{H}}^{'} - m_1^{'}n_{2\mathrm{H}}^{'} - m_2^{'}n_{1\mathrm{H}}^{'} + n_1^{'}m_{2\mathrm{H}}^{'} + n_2^{'}m_{1\mathrm{H}}^{'} - n_1^{'}n_{2\mathrm{H}}^{'} + n_2^{'}n_{1\mathrm{H}}^{'}}{m_{1\mathrm{H}}^{'}m_1^{'} + n_{1\mathrm{H}}^{'}m_1^{'} - m_2^{'}m_{2\mathrm{H}}^{'} + m_2^{'}n_{2\mathrm{H}}^{'} - n_1^{'}m_{1\mathrm{H}}^{'} - n_1^{'}n_{1\mathrm{H}}^{'} + n_2^{'}n_{2\mathrm{H}}^{'} - n_2^{'}m_{2\mathrm{H}}^{'}},\tag{7}$$

$$S_{22} = \frac{m_1^{'}m_{2\mathrm{H}}^{'} - m_2^{'}m_{1\mathrm{H}}^{'} + m_1^{'}n_{2\mathrm{H}}^{'} + m_2^{'}n_{1\mathrm{H}}^{'} - n_1^{'}m_{2\mathrm{H}}^{'} - n_2^{'}m_{1\mathrm{H}}^{'} - n_1^{'}n_{2\mathrm{H}}^{'} + n_2^{'}n_{1\mathrm{H}}^{'}}{m_{1\mathrm{H}}^{'} + n_{1\mathrm{H}}^{'}n_{1\mathrm{H}}^{'} - m_2^{'}m_{2\mathrm{H}}^{'} - n_2^{'}m_{1\mathrm{H}}^{'} - n_1^{'}m_{1\mathrm{H}}^{'} - n_1^{'}n_{2\mathrm{H}}^{'} + n_2^{'}n_{2\mathrm{H}}^{'} + n_2^{'}n_{2\mathrm{H}}^{'}},\tag{8}$$

$$S_{12} = \frac{-\sqrt{m_{2_{\rm H}}^{\circ}^2 - m_{1_{\rm H}}^{\circ}^2 - n_{2_{\rm H}}^{\circ}^2 + n_{1_{\rm H}}^{\circ}^2}}{m_{1_{\rm H}}^{\circ}m_{1}^{\circ} + n_{1_{\rm H}}^{\circ}m_{1}^{\circ} - m_{2}^{\circ}m_{2_{\rm H}}^2 + n_{2}^{\circ}n_{2_{\rm H}}^2 - n_{1}^{\circ}m_{1_{\rm H}}^2 - n_{2}^{\circ}m_{2_{\rm H}}^2 + n_{2}^{\circ}m_{2_{\rm H}}^{\circ}},$$
(8)