

А. В. ЕФИМОВ

РЕАЛИЗАЦИЯ РЕАКТИВНЫХ J -РАСТЯГИВАЮЩИХ МАТРИЦ-ФУНКЦИЙ

Пусть $\omega(\lambda)$ — рациональная матрица-функция, обладающая свойствами

$$(I) \overline{\omega(\lambda)} \equiv \omega(\lambda),$$

$$(II) \omega^*(\lambda) J_1 \omega(\lambda) - J_1 > 0, \text{ когда } \operatorname{Re} \lambda > 0,$$

$$(III) \omega'(\lambda) J_2 \omega(\lambda) \equiv J_2,$$

$$(IV) \omega^*(\lambda) J_1 \omega(\lambda) \equiv J_1, \text{ когда } \operatorname{Re} \lambda = 0.$$

В статье [1] показано, что проходимая матрица произвольного линейного пассивного реактивного $4l$ -полюсника является рациональной и обладает свойствами (I)–(IV). В настоящей статье доказывается обратное утверждение: каждая рациональная матрица-функция $\omega(\lambda)$, обладающая свойствами (I)–(IV), является проходной матрицей некоторого $4l$ -полюсника указанного типа. Таким образом, справедлива следующая основная теорема:

Для реализуемости матрицы-функции $\omega(\lambda)$ (порядка $2l$) в виде линейного пассивного реактивного $4l$ -полюсника необходимо и достаточно, чтобы $\omega(\lambda)$ являлась рациональной матрицей-функцией и обладала свойствами (I)–(IV).

Эта теорема является аналогом известной теоремы Кауэра (см. [2]); она играет в теории J -растягивающих матриц-функций и цепных соединений многополюсников ту же роль, что теорема Кауэра в теории позитивных матриц-функций и последовательно-параллельных соединений многополюсников. Значение подобного рода теорем определяется тем, что они выделяют совокупность математических объектов, являющихся математическим эквивалентом тех или иных физических конструкций.

Доказательство второй части основной теоремы (достаточность) состоит в конструировании линейного пассивного реактивного $4l$ -полюсника с наперед заданной проходной матрицей $\omega(i)$, обладающей свойствами (I)–(IV). Построение такого $4l$ -полюсника опирается на теорему статьи [3] В. П. Потапова. В соответствии с этой теоремой матрица-функция $\omega(\lambda)$ может быть представлена в виде произведения конечного числа простейших (примарных) матриц-функций, также обладающих свойствами (I)–(IV). С математической точки зрения структура примарных матриц весьма сложна. По расположению полюсов в комплексной плоскости различаются следующие пять типов примарных матриц-функций:

$$r(\lambda) = \begin{bmatrix} r_{11}(\lambda) & r_{12}(\lambda) \\ r_{21}(\lambda) & r_{22}(\lambda) \end{bmatrix}.$$

Тип I. $r(\lambda)$ имеет четверку (простых) полюсов:

$$\lambda_0 = \sigma_0 + i\tau_0, \quad -\lambda_0, \quad \bar{\lambda}_0, \quad -\bar{\lambda}_0 \quad (\sigma_0 > 0, \quad \tau_0 > 0).$$

Блоки матрицы $r(\lambda)$ имеют вид (см. [3])

$$r_{11}(\lambda) = I + \frac{4\sigma_0}{\Delta_1} \left[\lambda_0 \frac{(\alpha + \delta) f_1^* f_2 - (\theta + \gamma) \bar{f}_1^* \bar{f}_2}{\lambda^2 - \lambda_0^2} + \bar{\lambda}_0 \frac{(\alpha + \delta) \bar{f}_1^* \bar{f}_2 - (\theta + \gamma) f_1^* f_2}{\lambda^2 - \bar{\lambda}_0^2} \right],$$

$$r_{12}(\lambda) = \frac{4\sigma_0 \lambda}{\Delta_2} \cdot \left[\frac{(\alpha - \delta) f_1^* f_1 + (\theta - \gamma) \bar{f}_1^* \bar{f}_1}{\lambda^2 - \lambda_0^2} + \frac{(\alpha - \delta) \bar{f}_1^* \bar{f}_1 + (\theta - \gamma) f_1^* f_1}{\lambda^2 - \bar{\lambda}_0^2} \right],$$

$$\lambda_{21}(\lambda) = \frac{4\sigma_0 \lambda}{\Delta_1} \left[\frac{(\alpha + \delta) f_2^* f_2 - (\theta + \gamma) \bar{f}_2^* \bar{f}_2}{\lambda^2 - \lambda_0^2} + \frac{(\alpha + \delta) \bar{f}_2^* \bar{f}_2 - (\theta + \gamma) f_2^* f_2}{\lambda^2 - \bar{\lambda}_0^2} \right],$$

$$r_{22}(\lambda) = I + \frac{4\sigma_0}{\Delta_2} \left[\lambda_0 \frac{(\alpha - \delta) f_2^* f_1 + (\theta - \gamma) \bar{f}_2^* \bar{f}_1}{\lambda^2 - \lambda_0^2} + \bar{\lambda}_0 \frac{(\alpha - \delta) \bar{f}_2^* \bar{f}_1 + (\theta - \gamma) f_2^* f_1}{\lambda^2 - \bar{\lambda}_0^2} \right],$$

где f_1 и f_2 — n -мерные строчные векторы;

$$\alpha = f_2 f_1^* + \bar{f}_2 \bar{f}_1^*,$$

$$\delta = \frac{\sigma_0}{i\tau_0} (f_2 f_1^* - \bar{f}_2 \bar{f}_1^*),$$

$$\gamma = \frac{2\sigma_0}{\lambda_0} f_2 \bar{f}_1^*;$$

скаляры $\alpha, \theta, \gamma, \delta$ связаны соотношениями $\alpha > |\delta|$,

$$\Delta_1 = (\alpha + \delta)^2 - |\theta + \gamma|^2 > 0, \quad \Delta_2 = (\alpha - \delta)^2 - |\theta - \gamma|^2 > 0.$$

Тип II. $r(\lambda)$ имеет пару (простых) полюсов $\lambda_0 = \sigma_0 > 0, -\lambda_0$. Блоки ее имеют вид

$$r_{11}(\lambda) = I + \frac{4\sigma_0^2}{\alpha + \theta} \cdot \frac{f_1 f_2}{\lambda^2 - \sigma_0^2}, \quad r_{12}(\lambda) = \frac{4\sigma_0 \lambda}{\alpha - \theta} \cdot \frac{f_1 f_1}{\lambda^2 - \sigma_0^2},$$

$$r_{21}(\lambda) = \frac{4\sigma_0 \lambda}{\alpha + \theta} \cdot \frac{f_2 f_2}{\lambda^2 - \sigma_0^2}, \quad r_{22}(\lambda) = I + \frac{4\sigma_0^2}{\alpha - \theta} \cdot \frac{f_2 f_1}{\lambda^2 - \sigma_0^2},$$

где f_1, f_2 — вещественные n -мерные строчные векторы, скаляры $\alpha = 2f_2 f_1^*, \theta$ — вещественные; при этом $\alpha > |\theta|$.

Тип III. $r(\lambda)$ имеет пару простых полюсов $\lambda_0 = i\tau_0 (\tau_0 > 0), -\lambda_0$. Блоки ее имеют вид

$$r_{11}(\lambda) = I + \frac{2i\tau_0}{\theta + \delta} \cdot \frac{f_1 f_2}{\lambda^2 + \tau_0^2}, \quad r_{12}(\lambda) = \frac{2\lambda}{\theta - \delta} \cdot \frac{f_1 f_1}{\lambda^2 + \tau_0^2},$$

$$r_{21}(\lambda) = \frac{2\lambda}{\theta + \delta} \cdot \frac{f_2 f_2}{\lambda^2 + \tau_0^2}, \quad r_{22}(\lambda) = I + \frac{2i\tau_0}{\theta - \delta} \cdot \frac{f_2 f_1}{\lambda^2 + \tau_0^2},$$

где f_1, f_2 — n -мерные векторы, причем $\bar{f}_2 = e^{i\theta} f_2$, $\bar{f}_1 = -e^{i\theta} f_1$, θ и $\delta = \frac{f_2 f_1}{i\tau_0}$ — вещественные скаляры, $\theta > |\delta|$.

Тип IV. $r(\lambda)$ имеет простой полюс $\lambda_0 = 0$. Блоки ее имеют вид

$$r_{11}(\lambda) \equiv I, \quad r_{12}(\lambda) = \frac{f_1 f_2}{\theta \cdot \lambda},$$

$$r_{21}(\lambda) = \frac{f_2 f_1}{\theta \cdot \lambda}, \quad r_{22}(\lambda) \equiv I.$$

Тип V. $r(\lambda)$ имеет простой полюс $\lambda_0 = \infty$. Блоки ее имеют вид

$$r_{11}(\lambda) \equiv I, \quad r_{12}(\lambda) = \theta \cdot \lambda \cdot f_1 f_1,$$

$$r_{21}(\lambda) = \theta \cdot \lambda \cdot f_2 f_2, \quad r_{22}(\lambda) \equiv I.$$

В типах IV, V f_1, f_2 — вещественные n -мерные строчные векторы, один из которых (но не оба) равен нулю; $\theta > 0$.

При цепном соединении многополюсников соответствующие им проходимые матрицы перемножаются. Поэтому для реализации матрицы $w(\lambda)$ достаточно реализовать примарные матрицы перечисленных пяти типов.

Примарные матрицы-функции являются простейшими в том смысле, что они не могут быть расщеплены в произведение двух не постоянных матриц с теми же полюсами. С физической точки зрения это означает, что примарные матрицы изображают элементарные ячейки цепной структуры реактивной цепи.

Хотя примарные матрицы и просты, реализация их все еще затруднительна. Имея целью упростить задачу, представим $r(\lambda)$ в виде

$$r(\lambda) = FF^{-1} r(\lambda) FF^{-1},$$

где F — постоянная вещественная матрица, обладающая свойствами

$$F^* J_1 F = J_1, \quad F^* J_2 F = J_2.$$

Нетрудно видеть, что матрица F имеет вид

$$F = \begin{pmatrix} T' & 0 \\ 0 & T^{-1} \end{pmatrix}$$

и может быть реализована в виде идеального трансформатора (см. [2]). Таким образом, если $F^{-1} r(\lambda) F$ реализована в виде некоторого многополюсника, то $r(\lambda)$ реализуется в виде цепного соединения этого многополюсника и двух идеальных трансформаторов.

Соответствующим подбором матрицы F можно добиться упрощения векторов f_1 и f_2 , а, следовательно, и матрицы $r(\lambda)$: в преобразованной матрице $\tilde{r}(\lambda) = F^{-1} r(\lambda) F$ выделяется некоторая ее субматрица-ядро, содержащее по существу всю информацию о матрице $r(\lambda)$. Это ядро имеет порядок 2, 4 или 6.

С физической точки зрения это означает, что элементарные ячейки цепной структуры реактивной цепи, вообще говоря, не сводятся к четырехполюснику. Они могут представлять собой или 4-полюсник, или 8-полюсник, или 12-полюсник.

В дальнейшем рассматриваются матрицы $r(\lambda)$ порядка 6, приведенные к простому виду. Вместо $r(\lambda)$ будем писать $r(\lambda)$.

Реализация матрицы $r(\lambda)$ типа I.

Анализ этой задачи показывает, что возможны следующие пять случаев:

1) Векторы f_1 и f_2 обладают свойством

$$\bar{f}_1 = e^{i\tau_1} \cdot f_1, \bar{f}_2 = e^{i\tau_2} \cdot f_2;$$

в дальнейшем такие векторы будем называть вырожденными.

Можно считать, что

$$f_1 = (z_1, 0, 0), f_2 = (z_2, 0, 0), z_1 \neq 0, z_2 \neq 0.$$

$r(\lambda)$ реализуется в виде цепи, приведенной на рис. 1.

Значения физических параметров:

$$l_1 = \frac{\Delta_1}{4\sigma_0 \cdot 2 \operatorname{Re} [(a + \delta) |z_1|^2 - (\theta + \gamma) z_2^2]} > 0,$$

$$C_1 = - \frac{4\sigma_0 \cdot \omega^2 \cdot 2 \operatorname{Re} \bar{\lambda}_0^2 [(a + \delta) |z_1|^2 - (\theta + \gamma) z_2^2]}{\Delta_1 \cdot |\rho_{10}|^4 \cdot \rho_{11}(0)} > 0,$$

$$l_2 = - \frac{\Delta_1 \cdot |\omega^2 + \lambda_0^2| \cdot \rho_{11}(i\omega)}{4\sigma_0 \omega^2 \cdot 2 \operatorname{Re} \bar{\lambda}_0^2 [(a + \delta) |z_1|^2 - (\theta + \gamma) z_2^2]} > 0,$$

$$C_2 = (l_2 \cdot \omega^2)^{-1}, n_1 = \rho_{11}(0), n_2 = \rho_{11}(i\omega),$$

$$\omega^2 = - \frac{\operatorname{Re} \bar{\lambda}_0^2 [(a + \delta) |z_1|^2 - (\theta + \gamma) z_2^2]}{\operatorname{Re} [(a + \delta) |z_1|^2 - (\theta + \gamma) z_2^2]} > 0,$$

$\rho_{11}(\lambda)$ — левый верхний элемент матрицы $r(\lambda)$.

2) Вектор f_1 — вырожденный, вектор f_2 — невырожденный. Можно считать, что $f_1 = (z_1, 0, 0)$, $f_2 = (z_2, x_2, 0)$,

$$\operatorname{Im} z_1 \neq 0, \operatorname{Im} z_2 \neq 0, x_2 \neq 0, \bar{x}_2 = x_2,$$

$r(\lambda)$ реализуется в виде цепи на рис. 2.

Значения физических параметров

$$l_1 = - \frac{2 \operatorname{Re} [(a + \delta) x_2^2 - (\theta + \gamma) z_2^2]}{4\sigma_0 \cdot x_2^2 \cdot (z_2 - \bar{z}_2)^2} > 0,$$

$$l_2 = - \frac{2 \operatorname{Re} [(a + \delta) |z_1|^2 - (\theta + \gamma) z_2^2]}{4\sigma_0 \cdot x_2^2 \cdot (z_2 - \bar{z}_2)^2} > 0,$$

$$l = \frac{2 \operatorname{Re} [(a + \delta) \bar{z}_2 x_2 - (\theta + \gamma) z_2 x_2]}{4\sigma_0 \cdot x_2^2 \cdot (z_2 - \bar{z}_2)^2},$$

$$p_1 = \frac{2 \operatorname{Re} \bar{\lambda}_0^2 [(a + \delta) x_2^2 - (\theta + \gamma) x_2^2] + 8 \sigma_0 \cdot \operatorname{Re} \bar{\lambda}_0 x_2 z_1 (z_2 - \bar{z}_2)}{4 \sigma_0 x_2^2 (z_2 - \bar{z}_2)^2} > 0,$$

$$p_2 = \frac{2 \operatorname{Re} \bar{\lambda}_0^2 [(a + \delta) |z_2|^2 - (\theta + \gamma) z_2^2]}{4 \sigma_0 x_2^2 (z_2 - \bar{z}_2)^2} > 0,$$

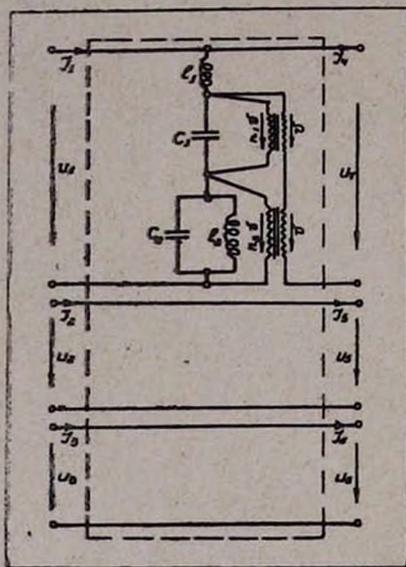


Рис. 1.

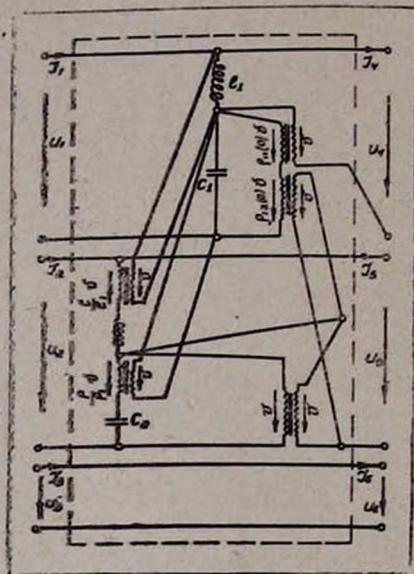


Рис. 2.

$$p = - \frac{2 \operatorname{Re} \bar{\lambda}_0^2 [(a + \delta) x_2 \cdot z_2 - (\theta + \gamma) x_2 \bar{z}_2]}{4 \sigma_0 x_2^2 (z_2 - \bar{z}_2)^2},$$

$$L = \frac{l_1 l_2 - l^2}{l_1} > 0, \quad C_1 = p_1^{-1}, \quad C_2 = \frac{p_1}{p_1 p_2 - p^2} > 0;$$

$p_{11}(0), p_{12}(0)$ — значения элементов матрицы $r(\lambda)$.

3) Вектор f_1 — невырожденный, вектор f_2 — вырожденный.

Можно считать, что $f_1 = (z_1, x_1, 0)$, $f_2 = (z_2, 0, 0)$,

$$\operatorname{Im} z_1 \neq 0, \operatorname{Im} z_2 \neq 0, x_1 \neq 0, \bar{x}_1 = x_1.$$

$r(\lambda)$ реализуется в виде цепи на рис. 3. Значения физических параметров

$$C_1 = - \frac{2 \operatorname{Re} [(a - \delta) x_1^2 + (\theta - \gamma) x_1^2]}{4 \sigma_0 x_1^2 (z_1 - \bar{z}_1)^2} > 0,$$

$$C_2 = - \frac{2 \operatorname{Re} [(a - \delta) |z_1|^2 + (\theta - \gamma) z_1^2]}{4 \sigma_0 x_1^2 (z_1 - \bar{z}_1)^2} > 0,$$

$$C = \frac{2 \operatorname{Re} [(a - \delta) z_1 \bar{x}_1 + (\theta - \gamma) \bar{z}_1 x_1]}{4 \sigma_0 x_1^2 (z_1 - \bar{z}_1)^2},$$

$$l_1 = \frac{2 \operatorname{Re} \bar{\lambda}_0 [(a - \delta) x_1^2 + (\theta - \gamma) x_1^2]}{4 \sigma_0 x_1^2 (z_1 - \bar{z}_1)^2} + \frac{2 \operatorname{Re} \bar{\lambda}_0 z_0 (z_1 - \bar{z}_1)}{(z_1 - \bar{z}_1)^2} > 0,$$

$$l_2 = \frac{2 \operatorname{Re} \bar{\lambda}_0 [(a - \delta) |z_1|^2 + (\theta - \gamma) \bar{z}_1^2]}{4 \sigma_0 x_1^2 (z_1 - \bar{z}_1)^2} > 0,$$

$$l = - \frac{2 \operatorname{Re} \bar{\lambda}_0 [(a - \delta) z_1 x_1 + (\theta - \gamma) \bar{z}_1 x_1]}{4 \sigma_0 x_1^2 (z_1 - \bar{z}_1)^2},$$

$$D = \frac{C_1 C_2 - C^2}{C_1} > 0, L = \frac{l_1}{l_1 l_2 - l^2} > i 0;$$

$\rho_{st}(\lambda)$ — элементы матрицы $r(\lambda)$.

4) Векторы f_1, f_2 — невырожденные, $(\operatorname{Re} f_2 \cdot \operatorname{Re} f_1) \cdot (\operatorname{Im} f_2 \cdot \operatorname{Im} f_1) \neq (\operatorname{Im} f_2 \cdot \operatorname{Re} f_1) \cdot (\operatorname{Re} f_2 \cdot \operatorname{Im} f_1)$.

Можно считать, что $f_1 = (z_1, x_1, 0), f_2 = (z_2, x_2, 0)$,

$\operatorname{Im} z_1 \neq 0, \operatorname{Im} z_2 \neq 0, x_1 \neq 0, x_2 \neq 0, \bar{x}_1 = x_1, \bar{x}_2 = x_2$;

$r(\lambda)$ реализуется в виде цепи на рис. 4. Значения физических параметров $l_1, l_2, l, L, \rho_1, C_1, C_2$ см. случай 2). Остальные:

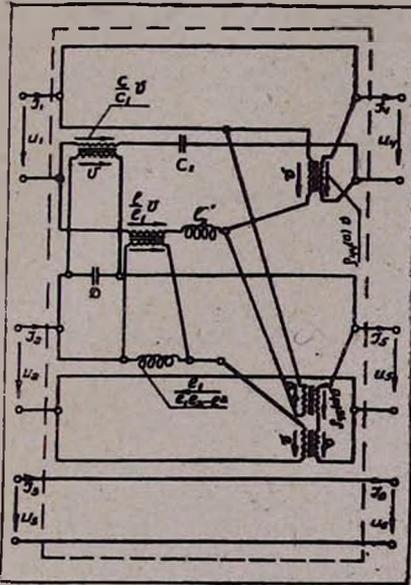


Рис. 3.

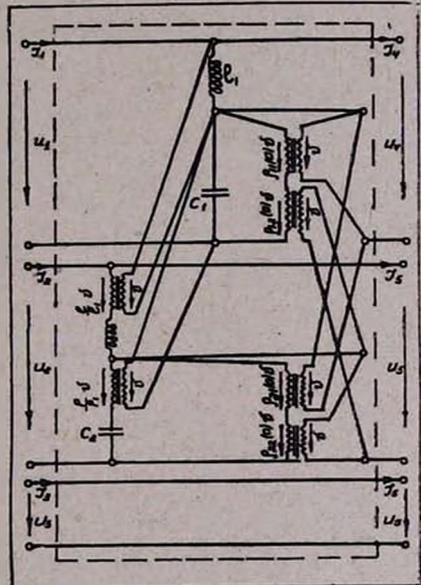


Рис. 4.

$$\rho_2 = \frac{2 \operatorname{Re} \bar{\lambda}_0 [(a + \delta) |z_2|^2 - (\theta + \gamma) \bar{z}_2^2] - 8 \sigma_0 \operatorname{Re} \bar{\lambda}_0 x_1 x_2 z_2 (z_2 - \bar{z}_2)}{4 \sigma_0 x_2^2 (z_2 - \bar{z}_2)^2} > 0,$$

$$\rho = - \frac{2 \operatorname{Re} \bar{\lambda}_0 [(a + \delta) x_2 z_2 - (\theta + \gamma) x_2 \bar{z}_2] - 8 \sigma_0 \operatorname{Re} \bar{\lambda}_0 x_1 x_2^2 (z_2 - \bar{z}_2)}{4 \sigma_0 x_2^2 (z_2 - \bar{z}_2)^2}$$

5) Векторы f_1, f_2 — невырожденные, $(\operatorname{Re} f_2 \cdot \operatorname{Re} f_1) (\operatorname{Im} f_2 \cdot \operatorname{Im} f_1) = (\operatorname{Im} f_2 \cdot \operatorname{Re} f_1) \cdot (\operatorname{Re} f_2 \cdot \operatorname{Im} f_1) \neq 0$.

Можно считать, что $f_1 = (z_1, 0, x_1)$, $f_2 = (z_2, x_2, 0)$,

$$\operatorname{Im} z_1 \neq 0, \operatorname{Im} z_2 \neq 0, x_1 \neq 0, x_2 \neq 0, \bar{x}_1 = x_1, \bar{x}_2 = x_2.$$

$r(\lambda)$ реализуется в виде цепи на рис. 5. Значения параметров см. случай 4).

Следует отметить, что этот случай особенно труден в смысле реализации, так как цепь на рис. 5 не имеет ни матрицы сопротивления, ни матрицы проводимости.

Реализация матрицы $r(\lambda)$ типа II.

Можно считать, что $f_1 = (x_1, 0, 0)$, $f_2 = (x_2, 0, 0)$, $x_1 \neq 0$, $x_2 \neq 0$, $\bar{x}_1 = x_1$, $\bar{x}_2 = x_2$.

Матрица $r(\lambda)$ реализуется в виде цепи на рис. 6. Значения физических параметров

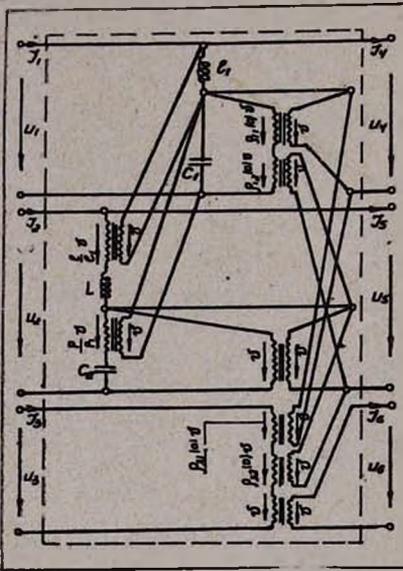


Рис. 5.

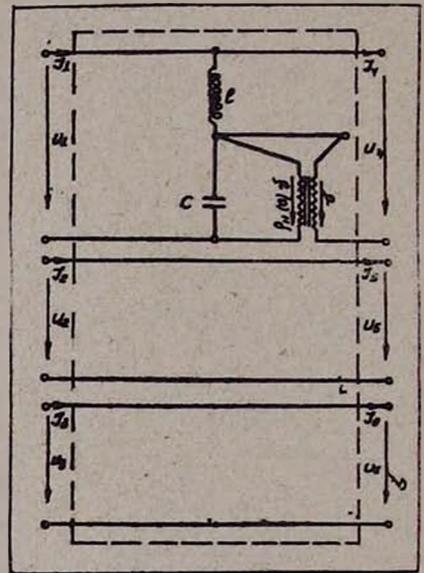


Рис. 6.

$$l = \frac{\alpha + \theta}{4\sigma_0 x_2^2}, \quad C = \frac{4x_2^2}{(\alpha - \theta)\sigma_0} > 0.$$

Реализация матрицы $r(\lambda)$ типа III.

Возможны четыре случая.

1) $f_1 = 0$, $f_2 \neq 0$. Можно считать, что $f_2 = (z_2, 0, 0)$, $z_2 \neq 0$.

Матрица $r(\lambda)$ реализуется в виде цепи на рис. 6. Значения физических параметров

$$l = \frac{\theta}{2|z_2|^2} > 0, \quad C = \frac{2|z_2|^2}{\theta \cdot \sigma_0} > 0, \quad p_{11}(0) = 1.$$

2) $f_1 \neq 0$, $f_2 = 0$. Можно считать, что

$$f_1 = (z_1, 0, 0) \quad z_1 \neq 0.$$

Матрица $r(\lambda)$ реализуется в виде цепи на рис. 7. Значения физических параметров

$$C = \frac{\theta}{2|z_1|^2} > 0, \quad l = \frac{2|z_1|^2}{\theta \cdot \tau_0^2} > 0.$$

3) $f_1 \neq 0, f_2 \neq 0$; хотя бы одно из скалярных произведений

$$\operatorname{Re} f_2 \cdot \operatorname{Re} f_1, \operatorname{Im} f_2 \cdot \operatorname{Im} f_1, \operatorname{Im} f_2 \cdot \operatorname{Re} f_1, \operatorname{Re} f_2 \cdot \operatorname{Im} f_1$$

отлично от нуля.

Можно считать, что $f_1 = (z_1, 0, 0), f_2 = (z_2, 0, 0), z_1 \neq 0, z_2 \neq 0$.

Матрица $r(\lambda)$ реализуется в виде цепи на рис. 6.

Значения физических параметров

$$l = \frac{\theta + \delta}{2|z_2|^2} > 0, \quad C = \frac{2|z_2|^2}{(\theta - \delta)\tau_0^2} > 0.$$

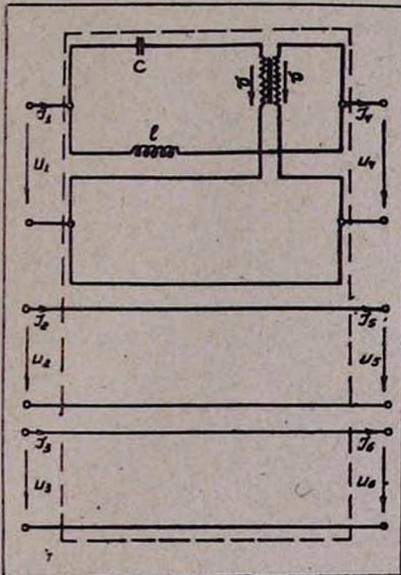


Рис. 7.

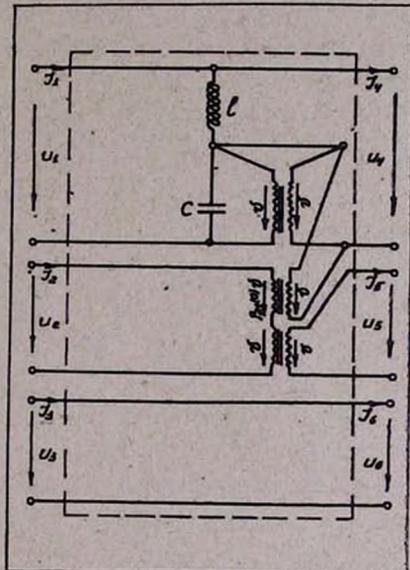


Рис. 8.

4) $f_1 \neq 0, f_2 \neq 0$; все скалярные произведения (см. случай 3)) равны нулю. Можно считать, что $f_1 = (0, z_1, 0), f_2 = (z_2, 0, 0), z_1 \neq 0, z_2 \neq 0$.

Матрица $r(\lambda)$ реализуется в виде цепи на рис. 8. Значения физических параметров

$$l = \frac{\theta}{2|z_2|^2} > 0, \quad C = \frac{2|z_2|^2}{\theta \cdot \tau_0^2} > 0.$$

Реализация матрицы $r(\lambda)$ типа IV.

Возможны два случая.

1) $f_1 = 0, f_2 \neq 0$; можно считать, что $f_2 = (x_2, 0, 0), x_2 \neq 0, x_2 = x_2$.

Матрица $r(\lambda)$ реализуется в виде цепи на рис. 9. При этом

$$l = \frac{\theta}{x_2^2} > 0.$$

2) $f_1 \neq 0, f_2 = 0$; можно считать, что $f_1 = (x_1, 0, 0)$, $x_1 \neq 0$, $\bar{x}_1 = x_1$.
Матрица реализуется в виде цепи на рис. 10. При этом

$$C = \frac{\theta}{x_1^2} > 0.$$

Реализация матрицы $r(\lambda)$ типа V.

Возможны два случая.

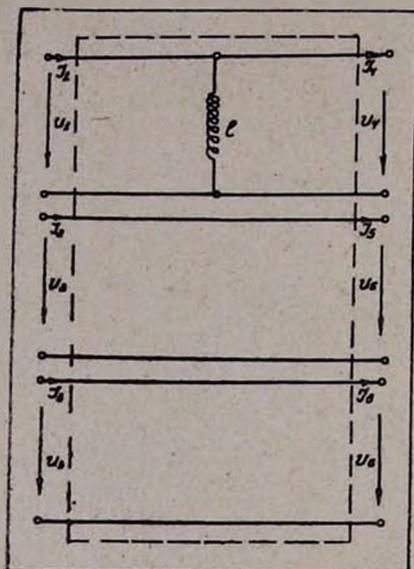


Рис. 9.

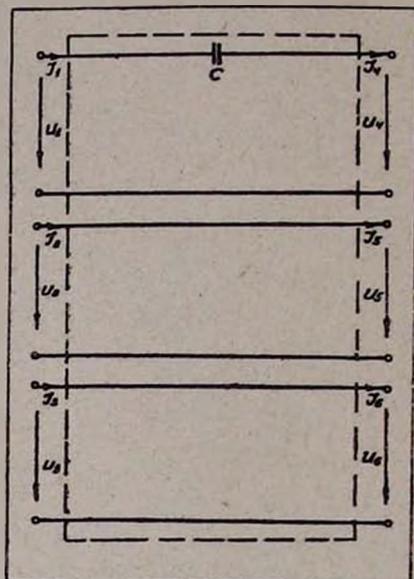


Рис. 10.

1) $f_1 = 0, f_2 \neq 0$; можно считать, что $f_2 = (x_2, 0, 0)$, $x_2 \neq 0$, $\bar{x}_2 = x_2$.
Матрица $r(\lambda)$ реализуется в виде цепи на рис. 9 с заменой катушки l на конденсатор C , причем

$$C = \theta \cdot x_2^2 > 0.$$

2) $f_1 \neq 0, f_2 = 0$; можно считать, что $f_1 = (x_1, 0, 0)$, $x_1 \neq 0$, $\bar{x}_1 = x_1$.
Матрица $r(\lambda)$ реализуется в виде цепи на рис. 10 с заменой конденсатора C на катушку l , причем

$$l = \theta \cdot x_1^2 > 0.$$

Во всех случаях соответствие проходных матриц цепям проверено расчетом.

Достаточность условий (I)–(IV) для реализуемости $w(\lambda)$ доказана полностью.

Отметим, что, попутно, исчерпывающим образом описана цепная структура пассивной реактивной цепи.

Ա. Վ. ԵՖԻՄՈՎ. Բեռնակտիվ J -երկարացնող մառիցա-ֆունկցիաների իրացումը (ամփոփում)

Ամեն մի բեռնակտիվ (այսինքն՝ (I)–(IV) հատկություններով օժտված) $w(\lambda)$ մառիցա-ֆունկցիա կարող է իրացվել դժային պասիվ CL -բազմարևեռի տեսքով, որի համար այն հանդիսանում է անցումային մառիցա: Բերված են էլեկտրական շղթայի պարզագույն բլոկների բոլոր հնարավոր սխեմաները: Դրանով իսկ սպառիչ կերպով նկարագրված է բեռնակտիվ շղթայի շղթայական ստրուկտուրան:

A. V. EFIMOV. Realisation of reactive J -stretching matrix-functions
(summary)

Every matrix function $w(\lambda)$ with properties (I)–(IV) may be realised as a transitions matrix for a linear passive CL . The circuits of all simplest electric cells are attained, so that comprehensive description of structure of reactive chains may be given.

Л И Т Е Р А Т У Р А

1. А. В. Ефимов. Об одном применении теоремы Ланжевена в теории цепей, ДАН АрмССР, 1969, XLIX, № 3, 118–123.
2. W. Sauer. Theorie der linearen wechselstromschaltungen, Berlin, 1954.
3. В. П. Попапов. Общие теоремы о структуре и отщеплении элементарных множителей аналитических матриц-функций, ДАН АрмССР, 1969, XLVIII, № 5, 257–263.