

УДК 5137

МАТЕМАТИКА

В. П. Потапов, Т. А. Товмасын

Многомерный гиратор

(Представлено академиком АН Армянской ССР М. М. Джрбашяном 12/X 1970)

1<sup>o</sup>. В этой статье рассматриваются каскадные соединения многополюсных идеальных трансформаторов и гираторов и дается исчерпывающая характеристика  $A$ -матриц таких соединений.

Под многополюсным *идеальным трансформатором* мы понимаем  $4n$ -полюсный идеальный преобразователь, входные токи и напряжения  $i(t), v(t)$  которого связаны с выходными  $\tilde{i}(t), \tilde{v}(t)$  следующими соотношениями (рис. 1).

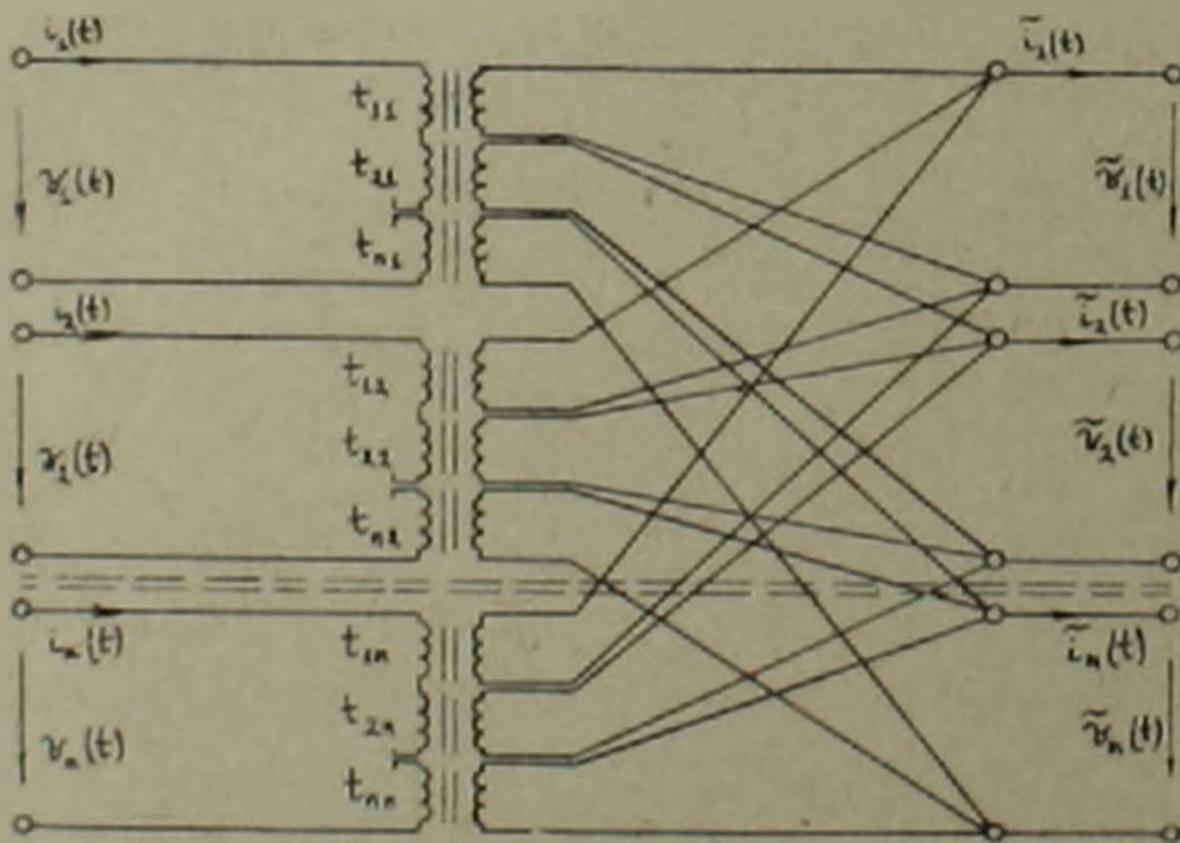


Рис. 1.  $4n$ -полюсный идеальный преобразователь, входные токи и напряжения  $i(t), v(t)$  которого связаны с выходными  $\tilde{i}(t), \tilde{v}(t)$

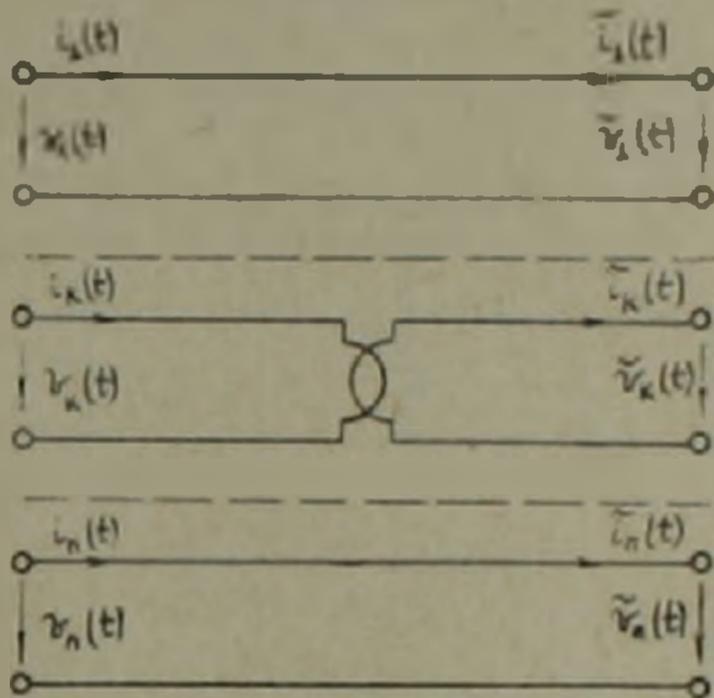
$$v_j(t) = t_{1j} \tilde{v}_1(t) + t_{2j} \tilde{v}_2(t) + \dots + t_{nj} \tilde{v}_n(t), \quad (j = 1, 2, \dots, n)$$

$$\tilde{i}_j(t) = t_{j1} i_1(t) + t_{j2} i_2(t) + \dots + t_{jn} i_n(t),$$

где  $t_{ij}$  — передаточные числа трансформатора <sup>(2)</sup>. Его  $A$  — матрица имеет вид

$$T = \begin{bmatrix} t' & 0 \\ 0 & t^{-1} \end{bmatrix}, \text{ где } t = \begin{bmatrix} t_{11} & \dots & t_{1n} \\ \dots & \dots & \dots \\ t_{n1} & \dots & t_{nn} \end{bmatrix} \text{ (см. (2)).}$$

Под *гиратором* <sup>(3)</sup> понимается идеальный преобразователь, входные и выходные токи и напряжения которого в одном или в нескольких из каналов связаны соотношениями  $i(t) = \bar{v}(t)$ ,  $v(t) = \bar{i}(t)$  (рис. 2).



2. Идеальный преобразователь, входные и выходные токи и напряжения которого в одном или в нескольких из каналов связаны соотношениями  $i(t) = \bar{v}(t)$ ,  $v(t) = \bar{i}(t)$

Так, например, для гираторов, расположенных в первом и во втором каналах 8-полюсника,  $A$ -матрицы соответственно имеют вид:

$$G_1 = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}, \quad G_2 = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \end{bmatrix}. \quad (1)$$

Легко видеть, что как  $A$ -матрица трансформатора, так и  $A$ -матрица гиратора являются вещественными  $J$ -унитарными матрицами, т. е. обладают свойствами:  $\bar{A} = A$ ,  $A'JA = J$ , где  $J = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{bmatrix}$ .

Это же верно и для  $A$ -матрицы любого каскадного соединения этих устройств.

Целью настоящей работы является доказательство обратного факта. Именно, мы покажем, что любая вещественная  $J$ -унитарная матрица представляется в виде произведения конечного числа  $A$ -матриц идеальных трансформаторов и гираторов. Тем самым каждая такая матрица допускает реализацию в виде каскадного соединения идеальных трансформаторов и гираторов.

Мы приходим к общему результату, рассмотрев предварительно  $J$ -унитарную положительную и  $J$ -унитарную ортогональную матрицы.

2°. Пусть  $A$ —произвольная вещественная  $J$ -унитарная матрица порядка  $2n$ . Рассмотрим матрицу

$$\Omega = AA' = \begin{vmatrix} a & b \\ b' & c \end{vmatrix} > 0.$$

В силу того, что блок  $c > 0$ , существует неособенная матрица  $t$ , такая, что  $tct' = I$ . С другой стороны, матрица  $\tilde{a} = t'^{-1}at^{-1} > 0$  и, следовательно, существует ортогональная матрица  $u$ , приводящая  $\tilde{a}$  к диагональному виду:

$$u\tilde{a}u' = D = \begin{bmatrix} \lambda_1 I_1 & & \\ & \ddots & \\ & & \lambda_k I_k \end{bmatrix}.$$

Полагая

$$T_1 = \begin{bmatrix} ut'^{-1} & 0 \\ 0 & ut \end{bmatrix},$$

получим

$$\Omega_1 = T_1 \Omega T_1' = \begin{bmatrix} D & \cdot & b_1 \\ \cdot & \cdot & \cdot \\ b_1' & \cdot & I \end{bmatrix}, \quad (2)$$

Так как  $\Omega_1$ —вещественная  $J$ -унитарная матрица, то

$$b_1 D + D b_1' = 0, \quad (3)$$

$$b_1^2 + D = I, \quad (4)$$

$$b_1 - b_1' = 0. \quad (5)$$

Из условий (3), (5) следует что  $b_1$  перестановочна с  $D$ , поэтому  $b_1$ -квазидиагональна и

$$\Omega_1 = \begin{bmatrix} \lambda_1 I_1 & & & B_1 \\ & \ddots & & \vdots \\ & & \lambda_k I_k & B_k \\ B_1' & & & I \\ & & & & B_k \end{bmatrix},$$

т. е.  $\Omega_1$  является прямой суммой клеток вида

$$C = \begin{bmatrix} I & B \\ B' & I \end{bmatrix}. \quad (6)$$

Очевидно, для матриц  $D_1 = \lambda I$  и  $B$  остаются в силе соотношения (3)–(5). Следовательно, вытекает, что

$$BB' = D_1 - I \geq 0, \quad (7)$$

откуда  $\lambda > 1$ .

В случае  $\lambda = 1$ , имеем  $BB' = 0$ ,  $B = 0$  и

$$C = \begin{bmatrix} I & 0 \\ 0 & I \end{bmatrix}. \quad (8)$$

В случае  $\lambda > 1$ , обозначая  $\frac{1}{\sqrt{\lambda-1}} B = H$ , из (7) получим  $HH' = I$ , а из (5):  $H = -H'$ , т. е.  $H$  является одновременно ортогональной и кососимметрической матрицей. Но тогда ортогональным преобразованием  $V$  матрица  $H$  приводится к виду (\*):

$$H_1 = VH V' = \begin{bmatrix} 0 & 1 & & & & \\ & -1 & 0 & & & \\ & & & \ddots & & \\ & & & & & 0 & 1 \\ & & & & & -1 & 0 \end{bmatrix}.$$

Далее, умножая (6) слева на матрицу  $T_2 = \begin{bmatrix} V & 0 \\ 0 & V \end{bmatrix}$ , справа на  $T_2'$ , получим

$$C_1 = T_2 C T_2' = \begin{bmatrix} \lambda I & | & \sqrt{\lambda-1} H_1 \\ \hline \sqrt{\lambda-1} H_1' & | & I \end{bmatrix}$$

и, следовательно,  $C_1$  является прямой суммой матриц 4-го порядка вида

$$E_1 = \left[ \begin{array}{c|c} \begin{matrix} \lambda & \\ & \lambda \end{matrix} & \sqrt{\lambda-1} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} \\ \hline \sqrt{\lambda-1} \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} & \begin{matrix} 1 & \\ & 1 \end{matrix} \end{array} \right].$$

$E_1$  —  $J$ -унитарная положительная матрица. Положим, наконец,

$$T_3 = \begin{bmatrix} \frac{1}{\sqrt[4]{\lambda}} I & \\ & \sqrt[4]{\lambda} I \end{bmatrix}, \quad \lambda = \operatorname{ch}^2 \alpha.$$

Тогда

$$E_2 = T_3 E_1 T_3 = \begin{bmatrix} \operatorname{ch} \alpha & & | & \operatorname{sh} \alpha \\ & \operatorname{ch} \alpha & | & -\operatorname{sh} \alpha \\ \hline & -\operatorname{sh} \alpha & | & \operatorname{ch} \alpha \\ \operatorname{sh} \alpha & & | & \operatorname{ch} \alpha \end{bmatrix}.$$

Если теперь преобразовать матрицу  $E_2$  с помощью матрицы гиратора  $G_2$  (1), то получим

$$E_3 = G_2 E_2 G_2 = \left[ \begin{array}{cc|cc} \operatorname{ch} \alpha & \operatorname{sh} \alpha & & 0 \\ \operatorname{sh} \alpha & \operatorname{ch} \alpha & & \\ \hline & & \operatorname{ch} \alpha & -\operatorname{sh} \alpha \\ & 0 & -\operatorname{sh} \alpha & \operatorname{ch} \alpha \end{array} \right], \quad (9)$$

где последняя является, очевидно, матрицей трансформатора.

Таким образом, объединяя результаты действий над клетками, приходим к равенству для матриц  $2n$ -го порядка:

$$G \bar{T} \bar{\Omega} \bar{T}' G = E, \quad (10)$$

где  $\bar{T}$  — произведение матриц трансформатора,  $G$  — матрица гиратора,  $E$  — прямая сумма клеток вида (8), (9).

Равенство (10) можно переписать так:

$$G \bar{T} A A' \bar{T}' G = \bar{E} \bar{E}',$$

где  $\bar{E} = | \bar{E}$  получается из  $E$  заменой  $\alpha$  на  $\frac{\alpha}{2}$  в соответствующих клетках. Отсюда (4)

$$G \bar{T} A = \bar{E} U, \quad (11)$$

где  $U$  — ортогональная и, очевидно,  $J$ -унитарная матрица, т. е.

$$U U' = I, \quad U J U' = J. \quad (12)$$

3°. Нетрудно убедиться, что  $J = T j T'$ , где

$$j = \begin{bmatrix} I & 0 \\ 0 & -I \end{bmatrix}, \quad T = \begin{bmatrix} \frac{I}{\sqrt{2}} & -\frac{I}{\sqrt{2}} \\ \frac{I}{\sqrt{2}} & \frac{I}{\sqrt{2}} \end{bmatrix}$$

и  $T T' = I$ . Учитывая эти равенства, соотношения (12) можно переписать в виде:

$$\bar{U} \bar{U}' = I, \quad \bar{U} j \bar{U}' = j,$$

где  $\bar{U} = T^{-1} U T$ . Отсюда  $\bar{U} j = j \bar{U}$  и, следовательно,  $\bar{U} = \begin{bmatrix} u & 0 \\ 0 & v \end{bmatrix}$ ,

где  $u, v$  — ортогональные матрицы. Далее, имеем

$$U = T \bar{U} T^{-1} = \begin{bmatrix} \frac{I}{\sqrt{2}} & -\frac{I}{\sqrt{2}} \\ \frac{I}{\sqrt{2}} & \frac{I}{\sqrt{2}} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} u & 0 \\ 0 & v \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \frac{I}{\sqrt{2}} & \frac{I}{\sqrt{2}} \\ -\frac{I}{\sqrt{2}} & \frac{I}{\sqrt{2}} \end{bmatrix} =$$



$$Q = \left[ \begin{array}{cc|cc} \cos \frac{\alpha}{2} & -\sin \frac{\alpha}{2} & & 0 \\ \sin \frac{\alpha}{2} & \cos \frac{\alpha}{2} & & \\ \hline & & & \\ & 0 & \cos \frac{\alpha}{2} & -\sin \frac{\alpha}{2} \\ & & \sin \frac{\alpha}{2} & \cos \frac{\alpha}{2} \end{array} \right]$$

справа на  $G_2$ , получим

$$G_2 Q P G_2 = Q.$$

$Q$ , очевидно, является матрицей трансформатора.

Объединяя и здесь результаты действий над клетками, мы получим, что  $U$  является произведением матриц трансформаторов и гиратора. Но тогда это справедливо и для заданной матрицы  $A$ :

$$A = \Theta_1 \Gamma_1 \Theta_2 \Gamma_2 \Theta_3 \Gamma_3 \Theta_4,$$

где  $\Theta_i (i = 1, 2, 3, 4)$  — матрица трансформатора,  $\Gamma_k (k = 1, 2, 3)$  — матрица гиратора. Таким образом доказана

**Теорема.** Произвольная вещественная  $J$ -унитарная матрица является  $A$ -матрицей некоторой линейной цепи, состоящей из каскадно соединенных трансформаторов и гираторов.

Если под многомерным гиратором подразумевать упомянутое устройство, то эта теорема устанавливает адекватность вещественной,  $J$ -унитарной матрицы и проходной ( $A$ -матрица) матрицы многомерного гиратора.

Одесский технологический  
институт холодильной  
промышленности

Վ. Գ. ԳՈՏԼԱԳՈՎ, Բ. Ա. ԹՈՎԻԴԱՍՅԱՆ

Բազմաաչափ գիրատուր

Հաղվածում ապացուցված է կասկադորեն միացված տրանսֆորմատորներից և գիրատուրներից կազմված շղթաների սինթեզի համար սկզբունքային նշանակություն ունեցող փաստ, այն է՝ նշված միավորումների  $A$ -մատրիցը աղեկված է իրական  $J$ -ունիտար մատրիցի, այսինքն՝

$$\bar{A} = A, A'JA = J, \text{ որտեղ } J = \begin{pmatrix} 0 & I \\ I & 0 \end{pmatrix},$$

#### ЛИТЕРАТУРА — ՎՐԱԿԱՆՈՒՄՆԵՐ

- <sup>1</sup> W. Cauer, Theorie der linearen Wechselstromschaltungen, Berlin, 1954.  
<sup>2</sup> А. В. Ефимов, Об одном применении теоремы Ланжевена в теории цепей, ДАН Арм. ССР, XLIX, № 3, 118—123. <sup>3</sup> Ю. Т. Величко, Идеальные элементы в схеме замещения линейного проходного четырехполюсника, Известия высш. уч. зап., серия радиотехники, т. 4, № 4, 1961. <sup>4</sup> А. И. Мальцев, Основы линейной алгебры, ГИИТЛ, М., 1948.