

О ЧУВСТВИТЕЛЬНОСТЯХ МНОГОМЕРНЫХ МОСТОВЫХ ЭЛЕКТРОИЗМЕРИТЕЛЬНЫХ ЦЕПЕЙ

Многомерные мостовые цепи предназначены для измерения матрицы сопротивлений или проводимостей неизвестного электрического многополюсника путем сравнения его с аналогичным эталонным многополюсником [1].

Рассмотрим, в качестве примера, один из вариантов многомерной мостовой цепи, заданной в системе узловых потенциалов [2].

Здесь Y_X и Y_K — соответственно измеряемый и образцовый мно-

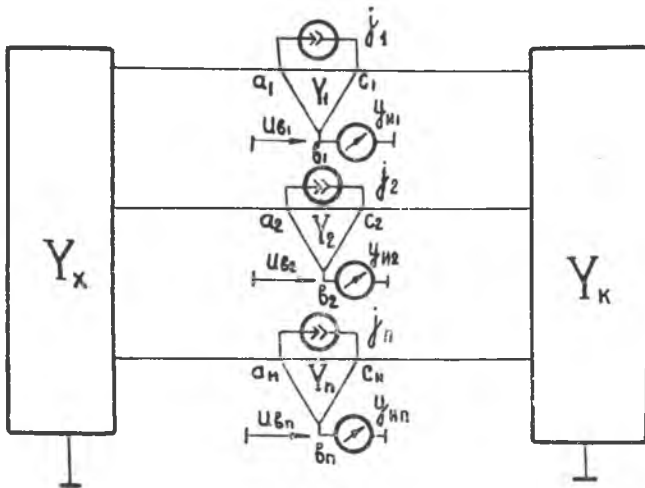


Рис. 1

гополюсники. Y_1, Y_2, \dots, Y_n — известные обратимые трехполюсники, не имеющие непосредственной связи с базисным узлом, j_1, j_2 и т. д. — источники задающих токов, $y_{n_1}; y_{n_2}, \dots, y_{n_n}$ — проводи-

мости нуль-индикаторов. Мостовая цепь считается в равновесии, если при любых значениях задающих токов напряжения $U_{в1}; U_{в2} \dots U_{вn}$ на всех нуль-индикаторах тождественно равны нулю.

Можно сказать [2], что для мостовой цепи рис. 1 вектор напряжений на измерителях $\vec{U}_в$ определяется следующим матричным уравнением:

$$\vec{U}_в = M^{-1} \cdot (Y_x Y_{ва}^{-1} - Y_k Y_{вк}^{-1}) \cdot N \cdot \vec{j} \quad (1)$$

Здесь: M и N — матрицы, зависящие от параметров измерительной цепи, объекта измерения Y_x и компенсирующего многополюсника Y_k .

$$\vec{U}_в = \begin{bmatrix} U_{в1} \\ U_{в2} \\ \vdots \\ U_{вn} \end{bmatrix}; \vec{j} = \begin{bmatrix} j_1 \\ j_2 \\ \vdots \\ j_n \end{bmatrix}; Y_x = \begin{bmatrix} Y_{вс1} & & \\ & Y_{вс2} & \\ & & Y_{всn} \end{bmatrix}; Y_k = \begin{bmatrix} Y_{кв1} & & \\ & Y_{кв2} & \\ & & Y_{квn} \end{bmatrix}$$

Из соотношения (1) следует, что вектор напряжений $\vec{U}_в$ на измерителях тождественно равен нулю, если выполняется условие:

$$Y_x Y_{ва}^{-1} = Y_k Y_{вк}^{-1} \quad (2)$$

В отличие от условия равновесия обычных мостовых цепей здесь все элементы являются матрицами. Весьма существенно, что в многомерной мостовой цепи условие равновесия не зависит от параметров измерителей, а также от вектора задающих токов \vec{j} .

Матричному уравнению (1) соответствует система из n -скалярных уравнений, в которых неизвестны элементы матрицы Y_x . В общем случае, матрица Y_x имеет n^2 элементов, которые невозможно определить однозначно на основании имеющихся n -уравнений. Поэтому в мостовой цепи необходимо создать последовательно n режимов, придавая поочередно вектору \vec{j} различные значения \vec{j}_v . Естественно, при этом считать все источники задающих токов, кроме j_v , равными нулю. То есть

$$\vec{j}_v = \begin{bmatrix} 0 \\ \vdots \\ j_v \\ \vdots \\ 0 \end{bmatrix} \quad (3)$$

Получающийся в указанном случае вектор напряжений на измерителях обозначим через \vec{U}_v ; таким образом, имеем систему из n -матричных уравнений:

$$\left. \begin{aligned} \vec{U}_1 &= [F(Y_x)] \vec{j}_1 = \begin{bmatrix} u_{11} \\ u_{n1} \end{bmatrix} \\ \dots \\ \vec{U}_v &= [F(Y_x)] \vec{j}_v = \begin{bmatrix} u_{1v} \\ u_{nv} \end{bmatrix} \\ \dots \\ \vec{U}_n &= [F(Y_x)] \vec{j}_n = \begin{bmatrix} u_{1n} \\ u_{nn} \end{bmatrix} \end{aligned} \right\} \quad (4)$$

где $[F(Y_x)] = M^{-1}(Y_x Y_{ва}^{-1} - Y_{кв} Y_{вс}^{-1}) N =$ (5)

f_{11}	f_{12}	f_{1n}
f_{21}	f_{22}	f_{2n}
f_{n1}	f_{n2}	f_{nn}

После подстановки (5) в (4), с учетом (3), получим систему из скалярных уравнений:

$$\left. \begin{aligned} u_{11} &= f_{11}(y_{x11} \dots y_{x1n} \dots y_{x2\beta} \dots y_{xnn}) j_1 \\ \dots \\ u_{n1} &= f_{n1}(y_{x11} \dots y_{x1n} \dots y_{x2\beta} \dots y_{xnn}) j_1 \\ \dots \\ u_{кv} &= f_{кv}(y_{x11} \dots y_{x1n} \dots y_{x2\beta} \dots y_{xnn}) j_v \\ \dots \\ u_{nn} &= f_{nn}(y_{x11} \dots y_{x1n} \dots y_{x2\beta} \dots y_{xnn}) j_n \end{aligned} \right\} \quad (6)$$

Здесь, как это следует из (4), $u_{кv}$ — есть напряжение на $к$ -м измерителе, при питании мостовой цепи от одного источника j_v . Приращение любого элемента матрицы Y_x вызовет соответствующие изменения всех напряжений на нуль-индикаторах. Так, например, чувствительность напряжения $U_{кv}$ к изменению элемента $y_{x\alpha\beta}$, находящегося на пересечении α -й строки и β -го столбца матрицы Y_x , определяется частной производной:

$$S_{y_{\alpha\beta}}^{u_{кv}} = \frac{\partial u_{кv}}{\partial y_{x\alpha\beta}} = \frac{\partial j_{кv} \cdot i_v}{\partial y_{x\alpha\beta}} \quad (7)$$

Назовем ее — «скалярной чувствительностью».

Следует заметить, что в случае мостов переменного тока скалярная чувствительность может быть комплексной. С учетом соотношения (7) полный дифференциал каждого из напряжений имеет следующий вид:

$$\left. \begin{aligned} du_{11} &= S_{y_{11}}^{u_{11}} dy_{x11} + \dots S_{y_{1n}}^{u_{11}} dy_{x1n} + \dots S_{y_{\alpha\beta}}^{u_{11}} dy_{x\alpha\beta} + \dots S_{y_{nn}}^{u_{11}} dy_{xnn} \\ \dots \\ du_{n1} &= S_{y_{11}}^{u_{n1}} dy_{x11} + \dots S_{y_{1n}}^{u_{n1}} dy_{x1n} + \dots S_{y_{\alpha\beta}}^{u_{n1}} dy_{x\alpha\beta} + \dots S_{y_{nn}}^{u_{n1}} dy_{xnn} \\ \dots \\ du_{кv} &= S_{y_{11}}^{u_{кv}} dy_{x11} + \dots S_{y_{1n}}^{u_{кv}} dy_{x1n} + \dots S_{y_{\alpha\beta}}^{u_{кv}} dy_{x\alpha\beta} + \dots S_{y_{nn}}^{u_{кv}} dy_{xnn} \\ \dots \\ du_{nn} &= S_{y_{11}}^{u_{nn}} dy_{x11} + \dots S_{y_{1n}}^{u_{nn}} dy_{x1n} + \dots S_{y_{\alpha\beta}}^{u_{nn}} dy_{x\alpha\beta} + \dots S_{y_{nn}}^{u_{кv}} dy_{xnn} \end{aligned} \right\} \quad (8)$$

В матричной форме получим:

$$d \begin{bmatrix} U_{ii} \\ U_{ni} \\ U_{kv} \\ U_{nn} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} U_{ii} & U_{ni} & U_{kv} & U_{nn} \\ S_{Y_{ii}} & S_{Y_{in}} & S_{Y_{\beta\beta}} & S_{Y_{nn}} \\ U_{ni} & U_{ni} & U_{ni} & U_{ni} \\ S_{Y_{ii}} & S_{Y_{in}} & S_{Y_{\beta\beta}} & S_{Y_{nn}} \\ U_{kv} & U_{kv} & U_{kv} & U_{kv} \\ S_{Y_{ii}} & S_{Y_{in}} & S_{Y_{\beta\beta}} & S_{Y_{nn}} \\ U_{nn} & U_{nn} & U_{nn} & U_{nn} \\ S_{Y_{ii}} & S_{Y_{in}} & S_{Y_{\beta\beta}} & S_{Y_{nn}} \end{bmatrix} d \begin{bmatrix} Y_{x_{ii}} \\ Y_{x_{in}} \\ Y_{x_{\beta\beta}} \\ Y_{x_{nn}} \end{bmatrix}$$

Указанную матрицу порядка n^2 , составленную из скалярных чувствительностей, назовем полной матричной чувствительностью многомерной мостовой электроизмерительной цепи и обозначим $[S_Y^v]$. Запишем матричное соотношение (9) в блочной форме:

$$d \begin{bmatrix} \vec{U}_i \\ \vec{U}_\beta \\ \vec{U}_n \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} S_{Y_i}^{U_i} & S_{Y_\beta}^{U_i} & S_{Y_n}^{U_i} \\ S_{Y_i}^{U_\beta} & S_{Y_\beta}^{U_\beta} & S_{Y_n}^{U_\beta} \\ S_{Y_i}^{U_n} & S_{Y_\beta}^{U_n} & S_{Y_n}^{U_n} \end{bmatrix} d \begin{bmatrix} \vec{Y}_{x_i} \\ \vec{Y}_{x_\beta} \\ \vec{Y}_{x_n} \end{bmatrix} \quad (10)$$

где

$$S_{Y_\beta}^{U_\beta} = \begin{bmatrix} S_{Y_{\beta\beta}}^{U_\beta} & S_{Y_{n\beta}}^{U_\beta} \\ S_{Y_{i\beta}}^{U_\beta} & S_{Y_{n\beta}}^{U_\beta} \end{bmatrix}; \quad \vec{Y}_{x_\beta} = \begin{bmatrix} Y_{x_{i\beta}} \\ Y_{x_{n\beta}} \end{bmatrix} \quad (11)$$

Матрицу порядка n , определяемую соотношением (11), будем называть частной матричной чувствительностью.

Нетрудно показать, что частная матричная чувствительность $S_{Y_\beta}^{U_\beta}$ есть производная вектора \vec{U}_β по вектору \vec{Y}_{x_β} , то есть

$$S_{Y_\beta}^{U_\beta} = \frac{d\vec{U}_\beta}{d\vec{Y}_{x_\beta}} = \frac{dF(Y_x)}{dY_{x_\beta}} \cdot \vec{Y}_\beta \quad (12)$$

Понятие частной матричной чувствительности в математике получило название Якобиана (ЛЗ) и играет существенную роль в анализе сходимости процесса уравнивания многомерных мостовых цепей.

Так, например, если частные матричные чувствительности равны нулю

для всех $v \neq \beta$, то матричное уравнение (10) распадается на n независимых уравнений (13):

$$\left. \begin{aligned} d\vec{U}_1 &= S_{Y_1}^U d\vec{Y}_{x_1} \\ \dots \\ d\vec{U}_v &= S_{Y_v}^U d\vec{Y}_{x_v} \\ \dots \\ d\vec{U}_n &= S_{Y_n}^U d\vec{Y}_{x_n} \end{aligned} \right\} \quad (13)$$

При этом имеем независимое уравновешивание по столбцам матрицы Y_x .

Если в многомерной мостовой цепи нуль-индикаторы реагируют на токи, то для нее целесообразно ввести понятия матричных чувствительностей по току $[S_v^I]$. Аналогично, при анализе мостовых цепей, предназначенных для измерения сопротивлений многополюсников, существенное значение имеют матричные чувствительности $[S_z^I]$ и $[S_z^U]$.

ЛИТЕРАТУРА

1. Б. Я. Лихтциндер. Многопараметрические электроизмерительные цепи сравнения. Тезисы докладов на межвузовской конференции по разработке и применению средств информационно-измерительной техники. Пенза, 1967.
2. Б. Я. Лихтциндер. Обобщенный анализ электроизмерительных цепей сравнения. Доклад на заседании научно-методической комиссии МВ и ССО СССР по информационной технике, Новосибирск, 1968.
3. Ф. Р. Гантмахер. «Теория матриц». Издательство «Наука», Москва, 1967.

