## УДК 621.924

Ю.А. СИРОТИН, канд. техн. наук, доц., НТУ «ХПИ»

## $\Delta$ СИММЕТРИЗАТОР - КОМПЕНСАТОР ФРИЗЕ

У роботі запропонований алгоритм розрахунку параметрів  $\triangle$  - компенсатора з LC – елементами неактивного (реактивного та незбалансованого) струму для незбалансованих три-провідних навантажень. Запропонований алгоритм реалізований як програма у середі МісгоСаd. Проведено чисельне моделювання.

In work the algorithm of calculation of parameters - compensates with the elements of nonactive (reactive and unbalanced) current for the unbalanced tri-providnih loading is offered. The offered algorithm is realized as a program in an environment MicroCad. The numeral design is conducted.

Даже в синусоидальном режиме подключение несимметричных нагрузок без компенсирующих устройств (КУ) приводит к появлению токов обратной последовательности, дополнительным потерям, пульсации мгновенной мощности и несимметрии напряжения – ухудшению качества энергии [1]. Существует три подхода к разработке КУ: а.) метод компенсации неактивного тока Fryze [2]; б.) метод уравновешивания режима (устранения пульсирующей компоненты мгновенной мощности) [3] и в.) симметризация тока источника в точке подключения нагрузки [4].

При несимметричном напряжении метод уравновешивания режима не устраняет дополнительные потери от реактивного тока (коэффициент мощности не достигает единицы), а метод Fryze, полностью устраняя дополнительные потери, сохраняет пульсации от несимметрии напряжения [5]. При симметричном напряжении устранение дополнительных потерь приводит к симметизации тока (устранению тока обратной и нулевой последовательности) и к уравновешиванию режима. Тем самым, при симметричном напряжении метод Fryze обобщает и метод уравновешивания и метод симметизации тока.

В синусоидальном режиме при симметричном напряжении одной из первых схем симметризации для трехпроводной системы была схема Steinmetz [6] . Изящество схемы симметризации Steinmetz (ССШ) одноплечевой нагрузки  $\dot{Y}_{AB} = G$ , когда она дополняется до  $\Delta$  – нагрузки реактивными элементами  $\dot{Y}_{CB} = jG/\sqrt{3}$ ,  $\dot{Y}_{CA} = -jG/\sqrt{3}$  на протяжении более века вызывает неослабевающий интерес [1-4, 7-8]. Нагрузка ССШ со стороны источника «видна» как чисто активная сбалансированная нагрузка. ССШ устраняет дополнительные потери от реактивного и несбалансированного тока, полностью убирает пульсации мгновенной мощности и обеспечивает единичный коэффициент мощности (КМ) (*измененная* полная мощность равна активной мощности) и является частным случаем применения метода Fryze. Метод Fryze позволяет обеспечить единичный КМ при любой нагрузке и любом напряжении. Проблема заключается в его реализации с помощью реактивных элементов[9-10].

Подключая свое оборудование, потребитель естественно рассчитывает на симметричное напряжение и нуждается в простых и понятных формулах для расчета реактивных элементов КУ. К сожалению приведенные в [1] формулы не очень приспособлены для инженерных расчетов. В [4] рассмотрен метод симметризации. Однако в соответствующих формулах ([4], формула (11)) допущена досадная небрежность. Отсутствие вывода этих формул не позволяет их правильно восстановить и ими воспользоваться. Покажем, как в рамках метода Fryze получить простые формулы для расчета реактивных элементов  $\Delta$  – компенсатора при симметричном напряжении.

Разложение fryze при несимметричном синусоидальном напряжении.

В синусоидальном режиме трехфазные токи и напряжения в трёхпроводном сечении  $\langle a, b, c \rangle$ 

$$\boldsymbol{u}(t) = \begin{bmatrix} u_a(t) \\ u_b(t) \\ u_c(t) \end{bmatrix} = \sqrt{2} \Re \boldsymbol{e}[\boldsymbol{U}\boldsymbol{e}^{j\omega t}], \qquad \boldsymbol{i}(t) = \begin{bmatrix} i_a(t) \\ i_b(t) \\ i_c(t) \end{bmatrix} = \sqrt{2} \Re \boldsymbol{e}[\boldsymbol{I}\boldsymbol{e}^{j\omega t}]. \tag{1}$$

полностью определены трехмерными векторами фазоров (3D-комплексами) напряжения и тока ( $T\omega = 2\pi$ )

$$\boldsymbol{U} = \begin{bmatrix} \dot{U}_a \\ \dot{U}_b \\ \dot{U}_c \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} U_a e^{j\psi_a} \\ U_b e^{j\psi_b} \\ U_c e^{j\psi_c} \end{bmatrix}, \qquad \boldsymbol{I} = \begin{bmatrix} \dot{I}_a \\ \dot{I}_b \\ \dot{I}_c \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} I_a e^{j\varphi_a} \\ I_b e^{j\varphi_b} \\ I_c e^{j\varphi_c} \end{bmatrix}.$$
(2)

Для вектора полного тока справедливо ортогональное разложение *Fryze* [11]

$$I = I_{aF} + \underbrace{(I - I_{aF})}_{I_{F}}, \qquad I_{F} = I - I_{aF}.$$
(3)

3D-комплексы активного [9-11] и неактивного токов Fryze [12]

$$\boldsymbol{I}_{aF} = \frac{P}{|\boldsymbol{U}|^2} \boldsymbol{U} \quad , \qquad \boldsymbol{I}_F = \frac{-jQ}{|\boldsymbol{U}|^2} \boldsymbol{U} + \frac{\boldsymbol{D} \times \boldsymbol{U}^*}{|\boldsymbol{U}|^2} \tag{4}$$

определены через 3D-комплексы токов и напряжений. Здесь *P* и *Q* - активная и реактивная мощность (реальная и мнимая части комплексной мощности)

$$\dot{S} = U^{\top} I^{*} = \dot{U}_{a} I^{*}_{a} + \dot{U}_{b} I^{*}_{b} + \dot{U}_{c} I^{*}_{c} , \qquad \dot{S} = P + jQ ; \qquad (5)$$

 $D = U \times I$  –векторное произведение 3D-комплексов напряжениея и токов (вектор мощности небаланса нагрузки [13]);  $U^* = (U_a^*, U_b^*, U_c^*)^\top$  и  $I^* = (I_a^*, I_b^*, I_c^*)^\top$  - комплексно сопряженный (КС) вектор напряжения и тока.  $\top$  – знак операции транспонирования. Действующие величины тока и напряжения равны нормам 3D-комплексов

$$I = |\mathbf{I}| = \sqrt{|\dot{I}_a|^2 + |\dot{I}_b|^2 + |\dot{I}_c|^2} , \qquad U = |\mathbf{U}| = \sqrt{|\dot{U}_a|^2 + |\dot{U}_b|^2 + |\dot{U}_c|^2}$$
(6)

При этом активный ток Fryze поставляет туже активную мощность, что и полный ток

$$P = \Re \boldsymbol{e}(\boldsymbol{U}^{\top}\boldsymbol{I}^{*}) = \Re \boldsymbol{e}(\boldsymbol{U}^{\top}\boldsymbol{I}_{aF}^{*}).$$

Для действующих величин справедливы равенства

$$I^{2} = I_{aF}^{2} + I_{F}^{2}, \qquad U^{2}I_{F}^{2} = Q^{2} + D_{u}^{2}.$$
<sup>(7)</sup>

Тем самым устранение неактивного тока Fryze из цепей источника равносильно компенсации реактивной и несбалансированной мощности. Из (7) следует уравнение мощности [13]

$$S_B^2 = P^2 + Q^2 + D^2 \quad , \tag{8}$$



Рис.1 - Подключение несбалансированной нагрузки (**H**) с компенсирующим устройством (**KУ**)

где  $S_B = I \cdot U$  - кажущая мощность (по Buchholz [14]);

 $D_u = |\mathbf{D}| = |\mathbf{U} \times \mathbf{I}|$  мощность небаланса (норма вектора мощности). Коэффициент мощности

$$\lambda^{2} = \lambda_{P}^{2} = \frac{P^{2}}{S_{B}^{2}} = \frac{I_{aF}^{2}}{I_{aF}^{2} + I_{F}^{2}}$$
(9)

равен единице только, если активный ток равен полному току нагрузки. Это достигается, если для тока компенсатора выполнено  $I_K = -I_F$  (см. Рис.1.).

# Энергетические процессы в трехфазной трехпроводной системе.

Рассмотрим трехфазную трехпроводной систему с нагрузкой типа

треугольник ( $\Delta$ -нагрузкой)



Рис. 2 - Трехфазная система ( $R_a = R_b = R_c$ ) с межфазными комплексными

проводимостями 
$$\dot{Y}_{AB} \neq \dot{Y}_{BC} \neq \dot{Y}_{CA}$$

3D-комплексы линейных токов и фазных (узловых) напряжений (2) связаны векторно-матричным равенством

$$I = \mathcal{Y}U \tag{10}$$

с матрицей узловых проводимостей  $\Delta$  – нагрузки

$$\mathcal{Y} = \begin{bmatrix} \dot{Y}_{AB} + \dot{Y}_{CA} & -\dot{Y}_{AB} & -\dot{Y}_{CA} \\ -\dot{Y}_{AB} & \dot{Y}_{AB} + \dot{Y}_{CB} & -\dot{Y}_{CB} \\ -\dot{Y}_{CA} & -\dot{Y}_{CB} & \dot{Y}_{CA} + \dot{Y}_{CB} \end{bmatrix}.$$
 (11)

Матрица узловых проводимостей (11)

$$\mathcal{Y} = \mathcal{M} \mathcal{Y}_{\scriptscriptstyle \Delta} \mathcal{M}^{\scriptscriptstyle \top} \tag{12}$$

получается из диагональной матрицы межфазных комплексных проводимостей

$$\mathcal{Y}_{\Delta} = diag[\dot{Y}_{AB}, \dot{Y}_{BC}, \dot{Y}_{CA}] \tag{13}$$

с помощью матрицы инцидентности  $\Delta$  нагрузки

$$\mathcal{M} = \begin{bmatrix} 1 & 0 & -1 \\ -1 & 1 & 0 \\ 0 & -1 & 1 \end{bmatrix}$$

Для трехпроводной системы любой 3D-комплекс  $F = (\dot{F}_a, \dot{F}_b.\dot{F}_c)$ , характеризующий энергетические процессы в ней, ортогонален орту  $e_{\theta} = (1,1,1)/\sqrt{3}$  нулевой последовательности, так как он удовлетворяет условию

$$\dot{F}_0 = (F, e_0) = F^{\top} e_0 = \frac{1}{\sqrt{3}} (\dot{F}_a + \dot{F}_b + \dot{F}_c) = 0.$$
 (14)

Соответствующий энергетический процесс  $f(t) = \sqrt{2} \Re e[Fe^{j\omega t}]$  не содержит нулевую компоненту (двумерен). Для вектора линейных токов I это условие обеспечивается первым законом Кирхгофа. Для 3D- комплекса узловых напряжений условие (14) обеспечивается либо измерением относительно искусственной точки заземления (artificial point [11], см. Рис.2),либо с помощью процедуры  $\tilde{U} = U - \dot{U}_0 e_0$ , где  $\dot{U}_0 = (\dot{U}_a + \dot{U}_b + \dot{U}_c)/3$  [5].

Любой 3D-комплекс удовлетворяющий условию (15), однозначно раскладывается по ортам [15]

$$\boldsymbol{e}_{1} = \frac{1}{\sqrt{3}} \begin{pmatrix} 1 \\ \alpha^{*} \\ \alpha \end{pmatrix}, \qquad \boldsymbol{e}_{2} = \frac{1}{\sqrt{3}} \begin{pmatrix} 1 \\ \alpha \\ \alpha^{*} \end{pmatrix}$$
(15)

прямой и обратной последовательностей (  $\alpha = e^{j2\pi/3}$  ,  $\alpha^2 = \alpha^*$  ,  $\alpha \alpha^* = 1$  ). Таким образом

$$(\mathbf{F}, \mathbf{e}_0) = 0 \qquad \Rightarrow \qquad \mathbf{F} = \dot{F}_1 \mathbf{e}_1 + \dot{F}_2 \mathbf{e}_2 \tag{16}$$

Так как орты (15) ортогональны и нормированы

$$(e_k, e_l) = e_k^{\top}(e_l)^* = \begin{cases} 1, & k = l \\ 0, & k \neq l \end{cases}$$
  $(k, l = 1, 2),$ 

то коэффициенты разложения (16) вычисляются согласно [15]

$$\dot{F}_{k} = (\boldsymbol{F}, \boldsymbol{e}_{k}) = \boldsymbol{F}^{\top} \boldsymbol{e}_{k}^{*} \qquad (k = 1, 2).$$
(17)

Вектор тока (10) в трехпроводном сечении < *a*, *b*, *c* > в точке подключения нагрузки

$$I = \mathcal{Y}U = \mathcal{M}\mathcal{Y}_{\wedge}\mathcal{M}^{\top}U \tag{18}$$

рассматриваемой системы однозначно раскладывается по ортам прямой и обратной последовательностей согласно (16)

$$\boldsymbol{I} = \dot{I}_1 \boldsymbol{e}_1 + \dot{I}_2 \boldsymbol{e}_2 \,. \tag{19}$$

Величины прямой и обратной последовательности тока равны скалярному произведению вектора тока и соответствующего орта согласно (17)

$$\dot{I}_1 = (\boldsymbol{I}, \boldsymbol{e}_1) = \boldsymbol{I}^\top \boldsymbol{e}_1^* = \boldsymbol{I}^\top \boldsymbol{e}_2, \qquad \dot{I}_2 = (\boldsymbol{I}, \boldsymbol{e}_2) = \boldsymbol{I}^\top \boldsymbol{e}_2^* = \boldsymbol{I}^\top \boldsymbol{e}_1.$$
(20)

Через комплексные действующие величины токов в фазах (2) выражаются

как

$$\dot{I}_{1} = \frac{1}{\sqrt{3}} (\dot{I}_{a} + \dot{I}_{b}\alpha + \dot{I}_{c}\alpha^{*}), \qquad \dot{I}_{2} = \frac{1}{\sqrt{3}} (\dot{I}_{a} + \dot{I}_{b}\alpha^{*} + \dot{I}_{c}\alpha).$$
(21)

Из (18) и (20) следует, что величины тока прямой и обратной последовательности равны

$$\dot{I}_1 = \boldsymbol{I}^{\top} \boldsymbol{e}_2 = (\mathcal{M} \mathcal{Y}_{\scriptscriptstyle \Delta} \mathcal{M}^{\top} \boldsymbol{U})^{\top} \boldsymbol{e}_2 = \boldsymbol{U}^{\top} \mathcal{M} \mathcal{Y}_{\scriptscriptstyle \Delta} \mathcal{M}^{\top} \boldsymbol{e}_2 , \qquad (22)$$

$$\dot{I}_2 = \boldsymbol{I}^{\mathsf{T}} \boldsymbol{e}_1 = (\mathcal{M} \mathcal{Y}_2 \mathcal{M}^{\mathsf{T}} \boldsymbol{U})^{\mathsf{T}} \boldsymbol{e}_1 = \boldsymbol{U}^{\mathsf{T}} \mathcal{M} \mathcal{Y}_2 \mathcal{M}^{\mathsf{T}} \boldsymbol{e}_1 \quad .$$
(23)

#### Симметризация тока и компенсация fryze.

Если напряжение симметрично прямой последовательности

$$\boldsymbol{U} = \boldsymbol{U}_1 = \dot{\boldsymbol{U}}_1 \boldsymbol{e}_1, \qquad (24)$$

то из (22) -(23) следует

$$\dot{I}_{1} = \dot{U}_{1} \boldsymbol{e}_{I}^{\top} \mathcal{M} \mathcal{Y}_{\Delta} \mathcal{M}^{\top} \boldsymbol{e}_{2}, \qquad \dot{I}_{2} = \dot{U}_{1} \boldsymbol{e}_{I}^{\top} \mathcal{M} \mathcal{Y}_{\Delta} \mathcal{M}^{\top} \boldsymbol{e}_{1}.$$
(25)

Прямыми вычислениями и проверяется, что

$$\mathcal{M}^{\mathsf{T}}\boldsymbol{e}_{1} = \sqrt{3}e^{j\pi/6}\boldsymbol{e}_{1}, \qquad \mathcal{M}^{\mathsf{T}}\boldsymbol{e}_{2} = \sqrt{3}e^{-j\pi/6}\boldsymbol{e}_{2}.$$
(26)

Это позволят получить соотношения

$$\dot{I}_{1} = \dot{U}_{1}(\boldsymbol{e}_{1}^{\top}\mathcal{M})\mathcal{Y}_{2}(\mathcal{M}^{\top}\boldsymbol{e}_{2}) = \underbrace{3(\boldsymbol{e}_{1}^{\top}\mathcal{Y}_{2}\boldsymbol{e}_{2})}_{Y_{1}}\dot{U}_{1}, \qquad (27)$$

$$\dot{I}_{2} = \dot{U}_{1}(\boldsymbol{e}_{1}^{\top}\mathcal{M})\mathcal{Y}_{\Delta}(\mathcal{M}^{\top}\boldsymbol{e}_{1}) = \underbrace{3e^{j\pi/3}(\boldsymbol{e}_{1}^{\top}\mathcal{Y}_{\Delta}\boldsymbol{e}_{1})}_{v}\dot{U}_{1}$$
(28)

и вычислить проводимости прямой и обратной последовательности.

$$\dot{Y}_1 = \boldsymbol{e}_I^{\top} \mathcal{Y}_{\Delta} \boldsymbol{e}_2 = \dot{Y}_{AB} + \dot{Y}_{BC} + \dot{Y}_{CA}, \qquad (29)$$

$$\dot{Y}_{2} = e^{j\pi/3} \Im(e_{I}^{\top} \mathcal{Y}_{\Delta} e_{I}) = e^{j\pi/3} \dot{Y}_{AB} - \dot{Y}_{BC} + e^{-j\pi/3} \dot{Y}_{CA} .$$
(30)

Тем самым при симметричном напряжении имеем

$$\dot{I}_1 = \dot{Y}_1 \dot{U}_1 \qquad \dot{I}_2 = \dot{Y}_2 \dot{U}_1 \,.$$
(31)

Представим проводимости (29) и (30) как

$$\dot{Y}_1 = \dot{G}_1 + j\dot{B}_1, \qquad \dot{Y}_2 = \dot{G}_2 + j\dot{B}_2.$$
 (33)

Где величины

$$G_1 = G_{AB} + G_{BC} + G_{CA} \,. \tag{34}$$

$$\dot{G}_2 = e^{j\pi/3} G_{AB} - G_{BC} + e^{-j\pi/3} G_{CA}$$
(35)

обусловленные активными элементами  $\Delta$  - нагрузки (13). Величины

$$B_1 = B_{AB} + B_{BC} + B_{CA} , (36)$$

$$\dot{B}_2 = e^{j\pi/3} B_{AB} - B_{BC} + e^{-j\pi/3} B_{CA} \,. \tag{37}$$

обусловленные реактивными элементами  $\Delta$  - нагрузки (13).

Если  $\Delta$  - нагрузка чисто реактивная, то  $\dot{G}_1 = \dot{G}_2 = 0$  и

$$\dot{I}_1 = j\dot{B}_1\dot{U}_1$$
.  $\dot{I}_2 = j\dot{B}_2\dot{U}_1$ . (38)

Если напряжение симметрично, то комплексная и активная мощность равна

$$\dot{S} = \boldsymbol{U}^{\top} \boldsymbol{I}^{*} = |\dot{U}_{1}|^{2} (\dot{G}_{1} + j\dot{B}_{1}), \quad P = \Re \boldsymbol{e}(\dot{S}) = |\boldsymbol{U}|^{2} G_{1}.$$
(39)

Тем самым активный ток Fryze равен

$$I_{aF} = \frac{P}{|U|^2} U = G_1 U_1 = G_1 \dot{U}_1 e_1$$
(40)

и разложение Fryze для полного тока имеет вид

$$\boldsymbol{I} = \dot{\boldsymbol{I}}_{a}\boldsymbol{e}_{1} + \underbrace{\dot{\boldsymbol{I}}_{r}\boldsymbol{e}_{1} + \dot{\boldsymbol{I}}_{2}\boldsymbol{e}_{2}}_{1 \text{ table } dat \, u \, \dot{e} \, o \, i \, e \, O \, S \, b \, c \, d}, \qquad (41)$$

где  $\dot{I}_a = G_1 \dot{U}_1$ ,  $\dot{I}_r = j B_1 \dot{U}_1$ - комплексные величины активного и реактивного

Таким образом, при симметричном напряжении метод Fryze дает метод симметризации токов. Неактивный ток Fryze

$$\boldsymbol{I}_F = \dot{\boldsymbol{I}}_r \boldsymbol{e}_1 + \dot{\boldsymbol{I}}_2 \boldsymbol{e}_2 \tag{42}$$

должен быть полностью скомпенсирован током riangle – компенсатора

$$\boldsymbol{I}_{K} = \dot{I}_{K}^{(1)} \boldsymbol{e}_{1} + \dot{I}_{K}^{(2)} \boldsymbol{e}_{2} .$$
(43)

Так как такой △ – компенсатор должен быть реализован только на реактивных элементах, то из (38) следует

$$\dot{I}_{K}^{(1)} = j B_{K}^{(1)} \dot{U}_{1}, \qquad \dot{I}_{K}^{(1)} = j B_{K}^{(2)} \dot{U}_{1}.$$
 (44)

Для полной компенсации неактивного тока необходимо чтобы сумма тока компенсатора и неактивного тока Fryze была равна нулю

$$\boldsymbol{I}_{\boldsymbol{K}} = -\boldsymbol{I}_{\boldsymbol{F}} \,. \tag{45}$$

Условие согласно (45) дает

$$jB_{K}^{(1)} = -jB_{1}$$
 ,  $jB_{K}^{(2)} = -(\dot{G}_{2} + j\dot{B}_{2})$ .

и приводит к системе уравнений для определения симметричных координат реактивных проводимостей  $\Delta$  – компенсатора по симметричным координатам проводимостей нагрузки

$$\begin{cases} \dot{B}_{K}^{(1)} = -\dot{B}_{1} \\ \dot{B}_{K}^{(2)} = -j\dot{G}_{2} + \dot{B}_{2} \end{cases},$$
(46)

Чтобы найти межфазные реактивные проводимости КУ, введем вектор межфазных проводимостей нагрузки и  $\Delta$  – компенсатора

$$\mathbf{y} = \mathbf{g} + j\mathbf{b} = \begin{pmatrix} G_{AB} \\ G_{BC} \\ G_{CA} \end{pmatrix} + j \begin{pmatrix} B_{AB} \\ B_{BC} \\ B_{CA} \end{pmatrix}, \qquad \mathbf{b}_{K} = \begin{pmatrix} B_{AB}^{k} \\ B_{BC}^{k} \\ B_{CA}^{k} \end{pmatrix}$$
(47)

Тогда из (33)-(36) для симметричных проводимостей нагрузки и компенсатора имеем

$$G_1 = \sqrt{3} \boldsymbol{g}^{\mathsf{T}} \boldsymbol{e}_{\boldsymbol{\theta}} , \quad \dot{G}_2 = \boldsymbol{e}^{j\pi/3} \sqrt{3} \boldsymbol{g}^{\mathsf{T}} \boldsymbol{e}_2 ; \qquad (48.a)$$

$$B_1 = \sqrt{3}\boldsymbol{b}^{\top}\boldsymbol{e}_{\boldsymbol{\theta}}, \qquad \dot{B}_2 = \boldsymbol{e}^{j\pi/3}\sqrt{3}\boldsymbol{b}^{\top}\boldsymbol{e}_2; \qquad (48.6)$$

тока. 151

$$B_{K}^{(1)} = \sqrt{3} \boldsymbol{b}_{K}^{\top} \boldsymbol{e}_{\theta} , \quad B_{K}^{(2)} = e^{j\pi/3} \sqrt{3} \boldsymbol{b}_{K}^{\top} \boldsymbol{e}_{2} .$$
(48.B)

Подстановка соотношений (48) в систему (46) дает систему уравнения для векторов (47) межфазных проводимостей

$$\begin{cases} \boldsymbol{b}_{\boldsymbol{K}}^{\mathsf{T}} \boldsymbol{e}_{\boldsymbol{\theta}} = -\boldsymbol{b}^{\mathsf{T}} \boldsymbol{e}_{\boldsymbol{\theta}} \\ \boldsymbol{b}_{\boldsymbol{K}}^{\mathsf{T}} \boldsymbol{e}_{2} = -\boldsymbol{b}^{\mathsf{T}} \boldsymbol{e}_{2} + j \boldsymbol{g}^{\mathsf{T}} \boldsymbol{e}_{2} \end{cases}$$
(49)

Чтобы однозначно определить вектор  $\boldsymbol{b}_{K}^{\top} = \left(B_{AB}^{k} B_{BC}^{k} B_{CA}^{k}\right)$  межфазных проводимостей  $\Delta$  – компенсатора необходимо еще одно уравнение для симметричной составляющей  $\boldsymbol{b}_{K}^{\top} \boldsymbol{e}_{1}$ . Так как  $(\boldsymbol{e}_{2})^{*} = \boldsymbol{e}_{1} = (1 \alpha \alpha^{*})^{\top} / \sqrt{3}$ , то применяя операцию комплексного сопряжения ко второму уравнению (49), получим

$$\boldsymbol{b}_{\boldsymbol{K}}^{\mathsf{T}}\boldsymbol{e}_{1} = -\boldsymbol{b}^{\mathsf{T}}\boldsymbol{e}_{1} - j\boldsymbol{g}^{\mathsf{T}}\boldsymbol{e}_{1}.$$
 (50)

Таким образом, имеем систему уравнений для нахождения вектора межфазных проводимостей  $\Delta$  – компенсатора

$$\begin{cases} \boldsymbol{b}_{K}^{\top}\boldsymbol{e}_{\theta} = -\boldsymbol{b}^{\top}\boldsymbol{e}_{\theta} \\ \boldsymbol{b}_{K}^{\top}\boldsymbol{e}_{2} = -\boldsymbol{b}^{\top}\boldsymbol{e}_{2} + j\boldsymbol{g}^{\top}\boldsymbol{e}_{2} \\ \boldsymbol{b}_{K}^{\top}\boldsymbol{e}_{1} = -\boldsymbol{b}^{\top}\boldsymbol{e}_{1} - j\boldsymbol{g}^{\top}\boldsymbol{e}_{1} \end{cases}$$
(51)

Систему (51) можно записать в следующем виде

$$\boldsymbol{b}_{K}^{\top} \begin{bmatrix} \boldsymbol{e}_{\theta} & \boldsymbol{e}_{2} & \boldsymbol{e}_{1} \end{bmatrix} = -\boldsymbol{b}^{\top} \begin{bmatrix} \boldsymbol{e}_{\theta} & \boldsymbol{e}_{2} & \boldsymbol{e}_{1} \end{bmatrix} + j \boldsymbol{g}^{\top} \begin{bmatrix} \boldsymbol{\theta} & \boldsymbol{e}_{2} & -\boldsymbol{e}_{1} \end{bmatrix} .$$
(52)

Здесь

$$\begin{bmatrix} \boldsymbol{e}_{\boldsymbol{\theta}} & \boldsymbol{e}_{2} & \boldsymbol{e}_{1} \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{3}} \begin{bmatrix} 1 & 1 & 1 \\ 1 & \alpha & \alpha^{*} \\ 1 & \alpha^{*} & \alpha \end{bmatrix} = \mathcal{F}$$
(53)

– модифицированная матрица Fortescue [5], которая задает переход от фазовых координат к симметричным. Такая матрица унитарна (множитель существенен  $1/\sqrt{3}$ ). Так она симметрична, то обратная матрица равна сопряженной матрице

$$\mathcal{F}^{-1} = \mathcal{F}^* = \frac{1}{\sqrt{3}} \begin{bmatrix} 1 & 1 & 1\\ 1 & \alpha^* & \alpha\\ 1 & \alpha & \alpha^* \end{bmatrix}$$
(54)

Матрица  $\mathcal{F}^{-1} = \begin{bmatrix} e_{\theta} & e_1 & e_2 \end{bmatrix}$  определяет обратный переход от симметричных к фазовым координатам. Полученное уравнение (52) справа умножим на обратную матрицу  $\mathcal{F}^{-1}$ . Получим

$$\boldsymbol{b}_{\boldsymbol{K}}^{\top} = -\boldsymbol{b}^{\top} + j\boldsymbol{g}^{\top} \begin{bmatrix} \boldsymbol{\theta} & \boldsymbol{e}_{2} & -\boldsymbol{e}_{1} \end{bmatrix} \boldsymbol{\mathcal{F}}^{-1} .$$
 (55)

Так как

$$\begin{bmatrix} \boldsymbol{\theta} & \boldsymbol{e}_2 & -\boldsymbol{e}_1 \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{3}} \begin{bmatrix} 0 & 1 & -1 \\ 0 & \alpha & -\alpha^* \\ 0 & \alpha^* & -\alpha \end{bmatrix}, \begin{bmatrix} 0 & \boldsymbol{e}_2 & -\boldsymbol{e}_1 \end{bmatrix} \mathcal{F}^{-1} = \frac{-j}{\sqrt{3}} \begin{bmatrix} 0 & 1 & -1 \\ -1 & 0 & 1 \\ 1 & -1 & 0 \end{bmatrix}, (56)$$

то имеем

$$\boldsymbol{b}_{K}^{\top} = -\boldsymbol{b}^{\top} + \frac{1}{\sqrt{3}} \boldsymbol{g}^{\top} \begin{bmatrix} 0 & 1 & -1 \\ -1 & 0 & 1 \\ 1 & -1 & 0 \end{bmatrix} .$$
 (57)

Транспонируя (57) окончательно получим

$$\boldsymbol{b}_{K} = -\boldsymbol{b} + \frac{1}{\sqrt{3}} \begin{bmatrix} 0 & -1 & 1\\ 1 & 0 & -1\\ -1 & 1 & 0 \end{bmatrix} \boldsymbol{g} .$$
 (58)

В явном виде для реактивных проводимостей  $\Delta$ -КУ имеем

$$\begin{pmatrix} B_{AB}^{k} \\ B_{BC}^{k} \\ B_{CA}^{k} \end{pmatrix} = - \begin{pmatrix} B_{AB} \\ B_{BC} \\ B_{CA} \end{pmatrix} + \frac{1}{\sqrt{3}} \begin{pmatrix} G_{CA} - G_{BC} \\ G_{AB} - G_{CA} \\ G_{BC} - G_{AB} \end{pmatrix} .$$
(59)

Таким образом, даже если нагрузка имеет индуктивный характер, для компенсации несимметрии активных элементов потребуются реакторы.

В частности для схемы Steinmetz получим

$$\begin{pmatrix} B_{AB}^{k} \\ B_{BC}^{k} \\ B_{CA}^{k} \end{pmatrix} = - \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ \frac{\delta(1)}{1 \text{ chalcely}} \\ \frac{\delta($$

В компактном виде формулу (59) можно представить в векторном виде

$$\boldsymbol{b}_{\boldsymbol{K}} = -\boldsymbol{b} + \boldsymbol{e}_{\boldsymbol{\theta}} \times \boldsymbol{g} \tag{60}$$

 $e_{\theta} \times g$ -векторное произведение векторов  $e_{\theta}$  и g. Полученные формула (59) или (60) пригодна для расчета реактивных элементов  $\Delta$ -компенсатора, обеспечивающего единичный коэффициент мощности при присоединение к сети с симметричным напряжением произвольной несимметричной  $\Delta$  – нагрузки.

## Числовое моделирование.

В рассматриваемых ниже примерах все величины приведены в относительных единицах |U|=1. Моделирование проводились в среде MatCad. Напряжение в сечении  $\langle a, b, \tilde{n} \rangle$  симметрично.  $\Delta$  – нагрузка задана межфазными проводимостями  $\dot{Y}_{AB}$ ,  $\dot{Y}_{BC}$ ,  $\dot{Y}_{CA}$  (Таблица 1).

Гаолица I - Параметры $\Delta$ – нагрузки						
№ Примера	$\dot{Y}_{\scriptscriptstyle AB}$	$\dot{Y}_{\scriptscriptstyle BC}$	$\dot{Y}_{\scriptscriptstyle CA}$			
а	1	0	0			
б	1- <i>j</i> 4	0	0			
В	0.2 - j0.1	0.7 - j0.3	0.1 - j0.2			

Тоблина 1 Попололии А налични

Во всех трех примерах нагрузка выбрана так, что обеспечивается передача энергии с одинаковой активной мощностью P = 1.0 о.е. Межфазные реактивные проводимости  $B_{AB}^k, B_{BC}^k, B_{CA}^k = \Delta$  – компенсатора, рассчитанные согласно (59), приведены в Табл. 2. Параметры режимов сведены в. Табл. 3.

Таблица 2	- Папаметры	$\Lambda = \kappa_{0M}$ пенсатора
1 a0лица $2$	- парамстры	$\Delta = KOMIICHCATODA$

	1	1	1
№ Примера	$jB^k_{\scriptscriptstyle AB}$	$jB^k_{\scriptscriptstyle BC}$	$jB^k_{CA}$
а	0	j0.577	- <i>j</i> 0.577
б	<i>j</i> 4.	j0.577	- j0.577
В	- <i>j</i> 0.246	j0.358	j0.489

## Таблица 3. - Результаты моделирования

	До компенсации			После ком	пенсации
№	$\lambda_{\scriptscriptstyle P}$	$\mid oldsymbol{I}\mid^2$	Ņ	$\mid \boldsymbol{I_a} \mid^2$	$\dot{N}_{_{arcellambda}}$
a	0.731	2	1	1	0
б	0.177	34	4.123	1	0
в	0.741	1.821	0.678	1	0

Здесь *N* и *N<sub>a</sub>*-комплексная амплитуда мощности пульсаций (переменной составляющей двойной частоты мгновенной мощности) полного тока до и после компенсации [5]. На Рис.3 приведены результаты моделирования.
а) Одноплечевая активная нагрузка до симметризации имеет КМ *λ<sub>p</sub>* = 0.707 ...
б) Одноплечевая нагрузка (индуктор), включена между фазами *A* и *B*.



Коэффициент мощности индуктора  $\cos \varphi_{AB} = G_{AB} / \sqrt{G_{AB}^2 + B_{AB}^2} = 0.243$ . (Коэффициент мощности подключаемой схемы как трехфазной нагрузки, вычисленный согласно (14)  $\lambda_P = 0.177$ .) в) Три однофазные активноиндуктивные нагрузки ( $\cos \varphi_{AB} = 0.894$ ,  $\cos \varphi_{BC} = 0.919$ ,  $\cos \varphi_{AC} = 0.447$ ) включены в три плеча и образуют неуравновешенную трехфазную нагрузку.

Заключение. Предлагаемый  $\Delta$  – компенсатор позволяет: 1) полностью устранить пульсации ММ  $\dot{N}_a = 0$  и дополнительные потери от неактивного тока  $I_F = 0$ ; 2) сделать коэффициент мощности равным единице  $\lambda_P = 1$ ; 3) полные потери на 1 Ом уменьшить в  $|I|^2/|I_{aF}|^2$  раз. Установка таких КУ позволит потребителю не платить за неактивную (реактивную + небаланса) мощность и избежать дополнительных потерь в сети поставщика. Более того, улучшив качество своего потребления, потребитель вполне обосновано может выдвигать требования к улучшению качества поставки.

Список литературы: 1. Шидловский А. К. Повышение качества энергии в электрических сетях / А. К. Шидловский, В. Г. Кузнецов.- Киев: Наукова думка, 1985 2. Fryze S. Active, reactive and apparent power in circuits with nonsinusoidal voltage and current / S. Fryze // Przegląd Elektrotechniczny. - 1931. - No. 7-8. **3.** Милях А.Н. Схемы симметрирования однофазных нагрузок в трехфазных цепях / А.Н.Милях, А.К.Шидловский, А.Г.Кузнецов. – Киев: Наукова думка, 1973 4. Hanzelka Z. Mitigation of voltage unbalance. - [Электронный ресурс]. - Режим доступа: http://www.leonardo-energy.org/chapter-5-mitigation-voltage-unbalance 5. Сиротин Ю. А Качество энергоснабжения и энергопотребления в разбалансированной трехфазной системе /Ю.А. Сиротин // Электрика. - 2009. - №6. - С. 22-27; 2009. - №7. С. 15-21. - [Электронный ресурс]. – Режим доступа: http://www.nait.ru/journals. 6. Steinmetz C. P. Lectures on Electrical Engineering, New York: Dover, 1897. 7. Sainz L., Pedra J., Caro M. Steinmetz circuit influence on the electric system harmonic response / L.Sainz, J.Pedra, M. Caro // IEEE Trans, Pow. Del. - 2005. - Vol. 20. - No. 2. - P.1143-1150 8. Todeschini G. A Poynting Vector Approach to the Study of the Steinmetz Compensator / G. Todeschini, A. E. Emanuel, A. Ferrero, A. P. Morando A Povnting // IEEE Trans. Pow. Deliv. - 2007. - Vol. 22. - No. 3. - P. 1830- 1830 9. Czamecki L. S. Reactive and unbalanced currents compensation in three-phase asymmetrical circuits under nonsinusoidal conditions / L. S. Czamecki // IEEE Trans. Instrum. Meas. - 1989. - Vol. 38. - No 3. - P. 754-759/ 10. Czamecki L. S. Adaptive Balancing Compensator / L. S. Czamecki, M. H. Shih, G. Chen // IEEE Trans. Pow. Deliy, Vol. - 199510/ - No. 3. - P. 1663-1669. 11. Czarnecki L. S. Powers of asymmetrically supplied loads in terms of the CPC power theory / L. S. Czarnecki // Electrical Power Quality and Utilization Journal. -2007. - Vol. XIII. - No. 1. - Р. 97-103. - [Электронный ресурс]. - Режим доступа: http://www.lsczar.info/papers.htm. 12. Сиротин Ю. А. Сбалансированная и разбалансированная составляющие трёхфазного тока интерфейса "поставщик-потребитель / Сиротин Ю. А. // Электрика. - 2008. - № 10. - С. 16–22. - [Электронный ресурс]. – Режим доступа: http://www.kudrinbi.ru. 13. Сиротин Ю. А. Уравнение мощности и штрафные санкции за асимметричную нагрузку / Ю. А. Сиротин // Эффективность и качество электроснабжения промышленных предприятий. VI МНТК. EPQ-2008: Сб. трудов. Мариуполь: Изд. ПГТУ, 2008. 14. Buchholz F. Die Drehstrom-Scheinleistung bei ungleich-mepiger Belastung drei Zweige / F. Buchholz // Licht und Kraft. - 1922. - №. 2. - Р. 9-11. 15. Сиротин Ю. А. Мошность разбаланса и пульсации мгновенной мощности при симметричном напряжении / Ю. А. Сиротин // Электрика. - 2009.- № 11. - С. 22-27. - [Электронный ресурс]. – Режим доступа: http://www.nait.ru/journals.

Поступила в редколлегию 03.09.2010