20.340.40.500 ООС ФРЗАРОЗАРОВЕР ИНЦАРСТРИЗР БОЛЬ40.40 ИЗВЕСТИЯ АКАДЕМИИ НАУК АРМЯНСКОЙ ССР

Shhuhhuhuu qhunnp. ubrhu XII, № 2, 1959 Серия технических наук

ЭЛЕКТРОТЕХНИКА

Г. Г. КОСТАНЯН

К ТЕОРИИ СЛОЖНЫХ НЕСИММЕТРИЧНЫХ ПОВРЕЖДЕНИЙ В ЭЛЕКТРИЧЕСКИХ СИСТЕМАХ

За последние годы опубликован ряд ценных работ, посвященных упрощению расчета сложных несимметричных повреждений в электрических системах [1. 2, 3, 4, 5, 6 и др.]. Разработанные методы расчета позволяют исследовать комбинации любых сложных поврежлений. Олнако, они тем более трудоемки, чем сложнее рассматриваемые сети. В результате этого для сложных сетей с болышим числом кольцевых связей расчеты оказываются громоздкими и не без затруднений осваиваются в энергосистемах [8].

Между тем, они могут быть значительно упрощены, если трактовать их как продолжение расчетов простейших несимметричных повреждений, как это было описано в [9] применительно к различным комбинациям к. з. (короткое замыкание) с разрывом одной фазы. При таком подходе, в отличие от рекомендуемого в [1], наиболее трудоемкую часть расчета можно выполнять с помощью модели постоянного тока, используя схемы уже выполненных расчетов простейших несимметричных повреждений (комплексные, составленные по месту к. з., или выделенные друг от друга) вместе с уже вычисленными в них токами и напряжениями. Изменения, вносимые вторым повреждением в схеме каждой последовательности, могут учитываться при этом на модели постоянного тока только двумя эдс $\Delta \hat{E}_{xi}$, изменяющей напряжение в месте первого повреждения, и эдс $\Delta \hat{E}_{yi}$ – в месте второго повреждения.

Ниже описаны свойства четырехполюсников и основные положения, на которых базируется предлагаемый метод расчета применительно к расчетам коротких замыканий в двух точках сети. Здесь имеются в виду приведенные в табл. З различные комбинации одно-, двухи трехфазных замыканий на землю.

Свойства четырехполюсников

1) На основании принципа взаимности [7] можно убедиться, что в четырехполюснике с линейными параметрами соблюдаются следующие соотношения:

$$\frac{\dot{I}_{\kappa}}{\dot{I}} = \frac{\dot{E}_{y}}{\dot{E}} = \frac{Z_{y}}{Z_{y\kappa}} = \dot{\alpha}, \qquad (1)$$

где I, E — токи и эдс источников, I_{κ} и E_{y} — токи и эдс в свободных от источников ветвях одного и того же четырехполюсника, показанного на рис. 1 и рис. 2; Z_{y} — входное сопротивление ветви (y - y'); $Z_{y\kappa}$ — взаимное сопротивление между ветвями (y - y') и (k - k').



Рис. 1.

Коэффициент α на рис. 1 определяет долю тока в ветви k - k'от полного тока в ветви y - y', а на рис. 2 — долю эдс в ветви y - y'от полной эдс в ветви k - k'.

Учитывая выражение (1) и сравнивая токи I_y на рис. За и Зб, можно убедиться, что исключение эдс из ветви k - k' рис. За и перенос ее в ветвь y - y' в виде $\frac{d}{dk}$ не изменит тока в ветви y - y'.





Аналогично коэффициенту а, учитывающему связь между ветвями у – у' и k – k' рассматриваемого четырехполюсника, может быть найден коэффициент

Рис. 2.

$$\beta = \frac{Z_{\kappa}}{Z_{y\kappa}}, \qquad (2)$$

где Z_{κ} — входное сопротивление ветви k - k', а $Z_{\kappa y} = Z_{y\kappa}$.

Коэффициент β для ветви k - k' представляет собой то же, что и коэффициент α для ветви y - y', однако определяет распределение токов и напряжений между ветвями k - k' и y - y' в направлении, обратном тому, которое принимается для α .

а и 3 представляют величины, обратные известным коэффициентам четырехполюсника и связаны следующим соотношением:

$$aZ_{\kappa} = 3Z_{\gamma} = pZ_{\kappa}Z_{\gamma}. \tag{3}$$

2) Входные сопротивления Z_{κ} и Z_{y} и проводимости Y_{κ} и Y_{y} ветвей k - k' и y - y' четырехполюсника в режиме, показанном на рис. 1 связаны с входными сопротивлениями Z_{κ} и Z_{y} и проводимостями Y_{ℓ} и Y_{y} того же четырехполюсника в режиме, показанном на рис. 4

Следующими соотношениями:

$$Z_y = Z'_y (1 - \alpha \beta); Z_\kappa = Z_\kappa (1 - \alpha \beta)$$
 (4)
Рис. 4. Или

$$Z'_{y} = Z_{y} + a^{2} Z'_{\kappa}; \quad Z'_{\kappa} = Z_{\kappa} + \beta^{2} Z'_{y}$$

$$\tag{5}$$

К теории повреждений в электрических системах

$$Y_{y} = Y_{y} + \beta^{2} Y_{\kappa}; Y_{\kappa} = Y_{\kappa} + \alpha^{2} Y_{y}$$
(6)

поэтому

$$Z_{\kappa\alpha} = Z_{\nu\beta}.$$
 (7)

3) При включении сопротивления Z_m в одну из ветвей четырехполюсника (напр., в ветвь k — k', как это показано на рис. 5) сопротивление второй ветви составит:

$$Z_{yg} = Z'_y - \alpha^2 n Z_\kappa = Z_y + \alpha^2 m Z_\kappa, \tag{8}$$

где

$$n = \frac{Z_{\kappa}}{Z_{\kappa} + Z_{g}}; \quad \dot{m} = \frac{Z_{\kappa}}{Z_{\kappa} + Z_{g}}; \quad \dot{m} + \dot{n} = 1.$$

Выражения (5) — (8) определяют изменения, вносимые коротким замыканием, разрывом или введением сопротивления в любую ветвь сложной линейной сети, и используются для упрощения

расчетов рассматриваемых сложных повреждений. Условимся в дальнейшем величины, относящнеся к ветви первого к. з., обозначать индексом k, к ветви второго к. з. — индексом y, к соответствующим фазам — индексами A, B и C, к



соответствующим последовательностям — индексами 1, 2, 0, к любой последовательности — индексом *i*, к замыканию на землю трех фаз — индексом (3), двух фаз — (1,1), одной фазы (1).

Определєние коэффициентов α и β из расчетов простейших несимметричных повреждений

Применительно к рассматриваемым к. з., коэффициенты α и β между вствями k - k и у — у' двух повреждений в схеме каждой последовательности удобно определять, используя результаты уже выполненных расчетов простейших к. з.

В табл. 1 приведены исходные схемы A и B, а также выражения, определяющие а и 3 указанным выше способом. Схема A служит для определения коэффициента а, а схема B — для нахождения коэффициента β.

 $U_{\kappa i}$ в схеме A обозначает напряжение в точке у при к. з. в точке k, а $U_{\kappa i}$ — в схеме B напряжение в точке k при к. з. в точке y; $U_{\kappa i}$ и $U_{\kappa i}$ обозначают соответственно напряжения в месте к. з.

Как видно из приведенных в табл. 1 выражений, коэффициенты α_1 и β_1 определяются в предположении, что эдс генераторов равны нулю и только в месте к. з. действуют напряжения $U_{\kappa 1}$ (в схеме A) и U_{y1} (в схеме B).

В табл. 1 приведены также выражения, определяющие сумму коэффициентов α. Аналогичные выражения могут быть получены для

Г. Г. Костанян

Μοδλυμο 1

Козффициенты & и в нежду ветвою "К-К"и ветвою "У-У"					
Исжодные сжемы зла кождой последо-	KOSGOGDUQUEN NBIZ DOCAE	ты всжено дователь	Суммы		
ватекьности	Прямой	Обратный	Нулевой	коэффициентов	
А)	$\dot{\alpha}_{i} = \frac{\dot{U}_{yi} - \dot{U}_{y}}{\dot{U}_{ni}}$	$\dot{\sigma}_2 = \frac{\dot{U}_{y2}}{\dot{U}_{x2}}$	$d_o = \frac{U_{yo}}{U_{xo}}$	$\dot{d}_{i} + \dot{d}_{2} + \dot{d}_{0} = \frac{3(\dot{U}_{ya}^{(1)} - \dot{U}_{y}^{(2)})}{\dot{U}_{xa}^{(10)}}$	
Схена В)	$\dot{\beta}_{t} = \frac{\dot{U}_{kt}' - \dot{U}_{k}'^{(3)}}{\dot{U}_{yt}'}$	$\dot{\beta}_{2} = \frac{\dot{U}_{k2}}{\dot{U}_{y2}}$	$\dot{\beta}_{o} = \frac{\dot{U}_{xo}^{\prime}}{\dot{U}_{yo}^{\prime}}$	$\sigma \alpha_{1}^{2} + \sigma \alpha_{2}^{2} + \alpha_{n}^{2} = \frac{U_{RA}^{(1)}}{U_{RA}^{(1)}}$	

Примегание: 1. Цуі, Uxi, Uyi, Uxi ногут заимствоваться из расгета любого вида несимметригного К.З.

го вида несимметригного К.З. 2. $U_{4}^{(3)}$ – обознагает напряжение между "У-У при трехфазном К.З. в тогке "К", о $U_{4}^{(3)}$ – тоже между "К-К" при трехфазном К.З. в тогке "У". 3. Сумма коэффициентов в отлигается от суммы коэффициентах только обозначениями (Заменяется $U_{4}^{(1)}, U_{4}^{(1)}$ и $U_{54}^{(1)}$ соответственно на $U_{64}^{(1)}, U_{4}^{(2)}$ и $U_{45}^{(2)}$

суммы коэффициентов β_i. Суммы коэффициентов α_i и β_i устанавливают связь между изменениями напряжения в фазах первого и второго повреждений.

Основные уравнения, определяющие токи и эдс в схемах последовательностей

Схему каждой последовательности при несимметричиом к. з. в одной точке k можно представить в виде четырехполюсника, показанного на рис. 6б, с напряжением U_y между разомкнутыми концами



Рис. 6.

а) Окончательный режим (короткое замыкание в точках k и y);

6) Предварительный режим (короткое замыкание в точке k);

в) Изменение, вызванное вторым коротким замыканием в точке у).

у — у'. В результате к. з. во второй точке сети схема рис. 66 преобразуется в схему рис. 6а.

Схема рис. 66, кроме I н U_{κ} (указанных на рис. 6а), содержит дополнительные токи и эдс ΔE_{y} , ΔE_{κ} , ΔI_{y} , ΔI_{κ} .

Разность между точками и эдс, показаными на схемах рис. 6а и рис. 6б, определяет изменения, внесенные вторым к.з.

К теории повреждений в электрических системах

Эта разность для каждой последовательности фаз может быть представлена схемой, показанной на рис. 6в. Четырехполюсник рис. 6в, не содержит внутри себя эдс (пассивен) независимо от последовательности фаз, к которой он относится [7], в то время как четырехполюсники рис. 6а активны в схеме прямой последовательности и пассивны только в схемах обратной и нулевой последовательностей.

Поэтому изменения, вносимые вторым повреждением в схему каждой последовательности, можно определить, оперируя только пассивным четырехполюсником, показанным на рис. 66, в котором токи и эдс связаны между собой следующими соотношениями:

$$\Delta \dot{I}_y = \dot{I}_{yp} = \frac{\dot{a}\Delta \dot{E}_\kappa - \Delta \dot{E}_y + \dot{U}_y}{Z_y}, \qquad (9)$$

$$\Delta \dot{I}_{\kappa} = \dot{I}_{\kappa p} - \dot{I}_{\kappa} = \frac{\dot{\beta} \left(\Delta \dot{E}_{y} - \dot{U}_{y}\right) - \Delta \dot{E}_{\kappa}}{Z_{\kappa}} , \qquad (10)$$

или*

$$\Delta E_y = E_{y\rho} = U_y - Z_y \Delta I_y - \alpha Z_\kappa \Delta I_\kappa, \tag{11}$$

$$\Delta \dot{E}_{\kappa} = \dot{E}_{\kappa p} - \dot{U}_{\kappa} = -Z_{\kappa} \Delta I_{\kappa} - \beta Z_{y} \Delta I, \qquad (12)$$

где $E_{\kappa p}$, E_{yp} , $I_{\kappa p}$, I_{yp} — составляющие эдс и токов в ветвях k - k', и y - y' при к. з. в двух точках сети,

 $\dot{U}_{y}, \dot{U}_{\kappa}, I_{\kappa}$ — то же при к.з. только в точке k.

- Z_y, Z_κ собственные сопротивления ветвей y y' и k k' в режиме к. з. (рис. 1),
- Z', Z', то же в режиме при разомкнутых ветвях (режим рис. 4),
 - а и β коэффициенты, задаваемые собственными и взаимными сопротивлениями ветвей у — у' н k — k' и поясненные в табл. 1.

На основании приведенных выше соотношений (9) - (12) устанавливается связь между симметричными составляющими одноименной последовательности фаз в ветвях k - k' и y - y'. Однако, из соотношений (9) - (12) можно получить всего 6 уравнений с 12 неизвестными. Эти уравнения не учитывают вида асимметрии и справедливы для любых повреждений в ветвях k - k' и y - y'.

Шесть других уравнений, устанавливающих связь между разноименными последовательностями составляющих ΔI_{κ} , ΔI_{y} , ΔE_{k} и ΔE_{y} , за-

$$\dot{A}I_{\kappa} + Z_{\nu}I_{\nu} + \dot{E}_{\nu} = 0$$
 (11a), $\dot{A}I_{\nu} + Z_{\kappa}I_{\kappa} + \dot{E}_{\kappa} = 0.$ (12a)

где $A = \alpha Z_{\kappa} = \dot{\beta} Z_{y'}$ а \dot{E}_{y} , \dot{E}_{κ} , \dot{I}_{y} , \dot{I}_{κ} эдс'ы и токи в ветвях y - y' и k - k' пассивного четырехполюсника.

Уравнениями (11а) и (12а) иногда удобно пользоваться [взамен общеизвестных уравнений четырехполюсника.

^{*} Уравнения (11) — (12) являются производными следующих уравнений:

даются видом повреждения в ветвях k - k' и y - y', т. е. граничными условиями для мест несимметрии. Эти граничные условия при различных к. з. в ветвях k - k' и y - y' приведены в табл. 2. Как видно из Таблица 2

Вид к поп	з. н наимен зрежденной	ювание фазы	Граничные условия, определяющие соотношения между симметричными составляющими ΔI_i и ΔE_i в ветвях $k - k'$ и $y - y'$
a semino	Олной фазы	A B C	$\Delta I_1 = \Delta I_2 = \Delta I_0; \Delta E_1 + \Delta E_2 + \Delta E_0 = 0$ $a^2 \Delta I_1 = a \Delta I_2 = \Delta I_0; a^2 \Delta E_1 + a^2 \Delta E_2 + \Delta E_0 = 0$ $a \Delta I_1 = a^2 \Delta I_2 = \Delta I_0; a \Delta E_1 + a^2 \Delta E_2 + \Delta E_0 = 0$
імыканис н	жерф Трех	AB BC CA	$a\Delta I_1 + a^2\Delta I_2 + \Delta I_0 = 0; a\Delta E_1 = a^2\Delta E_2 = \Delta E_0$ $\Delta I_1 + \Delta I_2 + \Delta I_0 = 0; \Delta E_1 = \Delta E_2 = \Delta E_0$ $a^2\Delta I_1 + a\Delta I_2 + \Delta I_0 = 0; a^2\Delta E_1 = a\Delta E_2 = \Delta E_0$
â	фаз	ADC	$ \Delta E_1 = \Delta E_2 = \Delta E_0 = 0 $

табл. 2, они аналогичны общеизвестным граничным условиям для простейших к. з. в одной точке сети. Для ΔI_{κ} и ΔE_{κ} они определяются только видом к. з. в ветви k - k', а для ΔI_{y} и ΔE , только видом к. з. в ветви k - k', а для ΔI_{y} и ΔE , только видом к. з. в ветви y - y'.

Решая (9) — (12) совместно с уравнениями табл. 2 для любой последовательности фаз, можно получить уравнения, связывающие токи и эдс в ветви k - k' с одноименными симметричными составляющими токов или эдс в ветви y - y'. Такие уравнения для составляющих пулевой последовательности фаз приведены в табл. 3. Каждая пара этих уравнений не ограничена комбинациями повреждаемых фаз (поскольку справедлива для любого иаименования повреждаемых фаз в ветви y - y' с фиксацией наименования поврежденных фаз только в ветви k - k') и ограничена только видом повреждения.

Коэффициенты уравнения табл. З представляют собой комплексные величины, учитывающие взаимную связь между схемами отдельных последовательностей. Они имеют размерность сопротивлений (*n*), проводимостей (*p*), напряжений (*U*) и токов (*I*). Значения этих коэф фициентов в величинах, отнесенных к составляющим отдельных последовательностей, расшифрованы в той же табл. З.

Как видно из приведенного в табл. З, каждый из коэффициентов содержит составляющие всех трех последовательностей. В коэффициентах U, I, n, α и β эти составляющие смещаются друг относительно друга в зависимости от комбинации рассматриваемых повреждений по известным из метода симметричных составляющих правилам, а в коэффициентах I'', U'', Z_{yz} , Z_{xz} , Z_{yz} , Z_{xz} , Y_{yz} , Y_{yz} , Y_{yz} , Y_{yz} , Y_{yz} они совпадают друг с другом по фазе.

Уравнения таб і. З определяют нулевые составляющие токов в

							MODAULO 3
Уровнения связи между составляющими нулевой последовотельности и их решение относительно аly и a Ey							
Видповреждения в ветви	Видповреждения в ветви Видповреждения в ветви У-У (второе повреждение)						
(первое побре + дение)	Одной фозо но землю			Dbyx фоз но земяно			
Одной фозы Яно землю	$n' \Delta l_{y} \cdot Z_{x1} \Delta \dot{l}_{x} = 0$ $Z'_{y1} \Delta \dot{l}_{y} \cdot n' \Delta \dot{l}_{x0} = U$	Digo = L	1) + 0 ⁽¹⁵⁰⁾	$Y_{y_1} \Delta E_{y_0} + \beta^* \Delta I_{x_0} = j^*$ $\beta^* \Delta E_{y_0} + Z_{x_1} \Delta I_{x_0} = U$	- sEyo - 1/4+	5ª, (150	$I = I' + \frac{\beta}{Z} U''$ $U'' = \beta_{1} U_{y_{1}} + \beta_{2} U_{y_{2}} + \beta_{2} U_{y_{2}}$
Dbyх ФОЗ Висно Зенлю	$\frac{\dot{a}'a'_{yo} + Y'_{ei}a\dot{E}_{eo} = 0}{Z_{yi}a'_{yo} - \dot{a}'a\dot{E}_{eo} = 0}$	$\Delta I_{y} = \frac{U}{Z_{y} + U}$	a ⁽¹⁵⁰⁾	$\begin{array}{l} Y_{y_2} \Delta E_{y_0} + \hat{p}^{\circ} \Delta E_{x_0} = \hat{I}^{\circ} \\ \hat{p}^{\circ} \Delta E_{y_0} - Y_{x_2} \Delta E_{x_0} = \hat{I}^{\circ} \end{array}$	AEyo= i Yys+or	ing (168)	$ i = j' - \frac{\dot{P}}{Y_{t}} i'' i'' i'' = \dot{P} \dot{U}_{y_{t}} + \dot{P} \dot{U}_{y_{t}} + \dot{P} \dot{U}_{y_{t}} $
Трех фоз но землю	$Z_{y} \Delta I_{y} = U$ $\Delta E_{x} = 0 \qquad \Delta^{(3)} = 0$	alyo - UZyz	(158)	Y DEy = 1 DEx=0 0 000	$\Delta \dot{E}_{yo} = \frac{\dot{I}}{Y_{yu}}$ (168)	Примегоние Козфрициенты с инон сони "В"и "С"определяни в герез симметрикные
Ноименовоние поле култо Ноименово- фо но ветви, ние когрании нтос У-У	Poso A	Poso B 90	030 C	903 B U C	pos AUC pos	BUA	ост вляющие козари- исентов с индексон, К опример
Чопр вени стевторог побр вден и так этого нач язве ия ено педовотел носта	U=Uy==Uy=+Uy=+Uyo	$\dot{U}=\dot{U}_{0}$	1 = Úc	1' 1 - Zy - Zy - Zy	1'-i, 1'.	ir.	B-0B+0B+B.
Козффициенты составляющие неситетриеную систену трек векторов, в которой нозффици- ент с индексом, А" принят в коесстве основного векторо	$ \begin{array}{c} \dot{n}' = n = n_{A} d' = d' = d_{A} \\ \dot{n}_{A} = Z_{A + 1} Z_{A + 2} z_{A + 0} \\ d_{A} = d_{A} + d_{A} + d_{A} \\ \end{array} $	n"=ne de de de de		$ \begin{array}{c} \beta' = \beta' = \beta_{A} p' = p = p_{A} \\ \beta_{A} = \beta_{I} + \beta_{Z} + \beta_{0} \\ p = \frac{\beta_{I}}{Z_{VI}} + \frac{A_{2}}{Z_{VI}} + \frac{\beta_{0}}{Z_{VI}} \end{array} $	$ \begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$	An Ac Po Po Po	Козарициенты с индек- том И"предстованот функции козани- циентов с индуксони ви Стиков содо кот ви Стиков с подокоми
Велигины В и в для розлиеных конбинаций слож ных коротких зоныконий	$\Delta^{(n)} = -\frac{n_a}{Z_{al}}, \Delta^{(n)} = \frac{\lambda_a}{Y_{al}}$	$\Delta = -\frac{n_{A}^{2}-3n_{H}}{Z_{H}^{2}} \Delta$	Y	$\dot{\delta}^{(2)}_{=}\frac{\dot{\beta}^2_{a}}{Z_{a}} \dot{\delta}^{(2)}_{=}-\frac{\dot{\beta}^2_{a}}{\dot{Y}_{a}}$	S = <u>A</u> -34 S	<u>R-3R</u> Y.e	ер: А.А.А.А.А.А.А.А.А.А.А.А. Козариски стала има стала.
Bem kopomko o Jonwkow	y - y'			K - K'			HAROUNCE Un Reperecen-
Petun ember Kownnekc- ne cnpomu bnenue kownnekc- ne czeru necmy ogno cochno konnekc- gochow konnekc-	$Z'_{yz} = Z'_{y} \cdot Z'_{yz} + Z'_{yo} \cdot Z'_{yz} = Z'_{yz} \cdot Z'_{yz} + Z'_{yo} \cdot Z'_{yz} = Z'_{yz} \cdot Z'_{yz} = Z'_{yz} \cdot Z'_{yz} + Z'_{yz} \cdot Z'_{yz} = Z'_{yz} \cdot Z'_{yz} + Z'_{yz} \cdot Z'_{yz} = Z'_{yz} \cdot Z'_{yz} + Z'_{yz} \cdot Z'_{yz} + Z'_{yz} \cdot Z'_{yz} = Z'_{yz} \cdot Z'_{yz} + Z'_{y$	K-K Somk	mo 2 Z, c,	lembs y y posonenyna ben Z''_{r_2} = Z''_{r_2} + Z'_{r_2} + Z'_{r_2} - Z_{r_3} =	E. Y.Y' Jonthy Zez Zy, B, Zy)	mo B-7 B. 2 2	э)При техарознон К.З ветви К-К' состовлят име обостной и нуле- вой постедовлостельност нограницистов и и 1
ST ROMER OF THE DOS NO SEAMS	1 2 2 - Z' Z' Z' Y - Y	$+ \frac{T_1}{Z_{x_1}} + \frac{T_2}{Z_{x_2}}$	- <u>Za</u> .	$Y_{n} = \frac{1}{Z_{n}} + \frac{1}{Z_{n2}} + \frac{1}{Z_{n2}}$	Yet Zy, Zy	+ - Zy.	рюбны нулю.

70110

RATIONS

ALL THE FULL

P 189

месте замыкания одной фазы на землю ($\Delta \hat{L}_{yo}^{(1)}$ и $\Delta \hat{L}_{ko}^{(1)}$) и напряжения в месте замыкания двух фаз на землю ($\Delta \hat{E}_{yo}^{(1,1)}$, $\Delta \hat{E}_{ko}^{(1,1)}$).

Результат решения этих уравнений относительно $\Delta I_{yo}^{(1)}$ и $\Delta E_{ko}^{(1)}$ приведен в табл. 3. Найдя $\Delta I_{yo}^{(1)}$ и $\Delta E_{ko}^{(1,1)}$, можно из уравнений табл. 3 определить также значения $\Delta I_{ko}^{(1)}$ п $\Delta E_{ko}^{(1,1)}$.

От приведенных в табл. З уравнений и их решений для нулевой последовательности фаз нетрудно перейти к аналогичным уравнениям и их решечию для других последовательностей фаз (пользуясь соотношениями, приведенными в табл. 2). Это позволяет определить все составляющие $\Delta I^{(1)}$ и $\Delta E^{(1,1)}$ в ветвях k - k' и y - y'. Составляющие $\Delta I^{(1,1)}$ и $\Delta E^{(1,1)}$ в ветвях k - k' и y - y'. Составляющие $\Delta I^{(1,1)}$ и $\Delta E^{(1,1)}$ в уравнения (11) – (12). Таким образом, накодятся все 12 составляющих, определяющих изменения, вызванные повреждением в ветви y - y'.

Для определения окончательных составляющих токов и эдс и ветви k - k', найденные выше ΔI_{κ} и ΔE_{κ} необходимо просуммировать с соответствующими составляющими I_{κ} и U_{κ} , известными из расчета к. з. в точке k. Зная составляющие тока в ветвях k - k' и y - y' нетрудно найти их распределение по ветвям сети на модели постоянного тока (распределяя их со стороны k - k' при разомкнутой ветви y - y', а со стороны y - y' при разомкнутой ветви k - k').

На основании приведенного выше очевидно, что независимо от вида повреждения в ветви k - k' и независимо от комбинации поврежденных фаз составляющие $\Delta I_y^{(1)}$ и $\Delta E_y^{(1,1)}$ определяются двумя факторами:

1) эдс действующей в ветви y - y'. Эта эдс при определении составляющих $\Delta I_y^{(1)}$ выражается в виде напряжения U и при определении составляющих $\Delta E_y^{(1,1)}$ в виде тока I.

U — представляет напряжение особенной фазы* для второго повреждения в режиме до его возникновения (при наличии повреждения только в точке k), а I — ток от указанной эдс в комплексной схеме рассматриваемого повреждения с поправкой, учитывающей взаимную связь между схемами отдельных последовательностей.

2) Независящими от эдс параметрами. Эти параметры могут быте представлены в виде сопротивлений при определении составляющих $\Delta I_v^{(1,1)}$ и проводимостей при определении составляющих $\Delta E_v^{(1,1)}$.

Численно они равны сопротивлению или проводимости ветви у — у' в общеизвестных комплексных схемах замещения простейших к. з. с поправками Δ и δ, учитывающими влияние взаимной связи межлу ветвями k - k' и у — у' в схемах отдельных последовательностей.

При учете только индуктивных сопротивлений фазы составляю-

Поврежденной фазы при однофазном и неповрежденной фазы при двухфазном к. з. на землю в ветви у — у'.

щих $\Delta I_y^{(1)}$ и $\Delta U_y^{(1,1)}$ в разных комбинациях сложных повреждений не зависят от Δ и δ и задаются только фазами коэффициентов \hat{U} и \hat{I}^* .



Рис. 7. Комплексная схема замещения по месту однофазного замыкания на землю в ветви y-y', определяющая $\Delta I_{yp}^{(1)}$.

Обобщая приведенное в табл. 3, можно составить комплексные схемы замещения для комбинаций однофазного замыкания на землю в ветви y - y' (рис. 7) и комбинаций двухфазного замыкания на землю в ветви y - y' (рис. 8).

Схемя рис. 7 определяет $\Delta I_{yo}^{(1)}$, а схема рис. $8 - \Delta U_{yo}^{(1,1)}$.

Схемы рис. 7 и рис. 8 сохраняются неизменными при любом виде повреждения в ветви k - k'. Влияние эдс в ветви k - k' на ток в ветви y - y' и комбинация повреждения в ветви y - y'учитываются в виде сопротивления Z_g в схеме рис. 7 и проводимости Y_g в схеме рис. 8.

В табл. 4 даны значения Z_g и Y_g для различных комбинаций рассматриваемых повреждений.

В комбинациях с однофазным повреждением в ветви k - k' взамен приведенных выше значений Z_s и Y_s можно принимать $Z_g = \Delta^{(1)}$ и $Y_g = \delta^{(1)}$, размыкая в схемах рис. 7 и рис. 8 ветвь k-k.

Комплексные схемы рис. 7 и рис. 8 могут быть представлены так же, как и комплексные схемы простейших нессимметричных повреждений (при $Z_g = 0$ н $Y = \infty$), однако при этом потребуется вза-



Рис. 8. Комплексная схема замещения по месту двухфазного замыкания на землю в ветви y - y' определяющая $E_{up}^{(1,1)}$.

мен напряжения \dot{U} подать в схему рис. 7 напряжение $\dot{U}_{s} = \dot{U} \frac{Z_{yz}}{Z_{yz} + Z_{g}}$

^{*} При учете только индуктивных сопротивлений составляющие Δ н δ , отнесенные к схемам отдельных последовательностей, совпадают друг с другом по фазе в любых комбинациях, рассматриваемых повреждений.

Г. Г. Костанян

Таблица 4

Вид повре- ждений на	Вид поврежления на землю в ветви			
землю в ветви у — у'	одной фазы	двух фаз	трех фаз	
одной фазы	$Z_g = \dot{\Delta}^{(1)} - Z_{y\Sigma} + Z_{y\Sigma}$	$Z_g = \hat{\Delta}^{(1,1)}$	$Z_g = 0$	
двух фаз	$Y_y = \delta^{(1)} - Y_{y\Sigma} + Y_{y\Sigma}$	$Y_g = \dot{\delta}^{(1.1)}$	$Y_g = \infty$	

Примечание: Значение величин $Z_{y\Sigma} - Z_{y\Sigma}$; $Y_{y\Sigma} - Y_{y\Sigma}$; Δ ; δ приведены в табл. 3. (13), а взамен тока I в схему рис. 8 подать ток $I_s = I \frac{Y_{y\Sigma}}{Y_{y\Sigma} + Y_g}$ (14).

Указанная замена сохранит неизменным ток $\Delta I_y^{(1)}$ в схеме рис. 7 и напряжение $\Delta U_y^{(1,1)}$ в схеме рис. 8.

Схемы рис. 7 и рис. 8 определяют не только $\Delta I_{yo}^{(1)}$ и $\Delta E_{yo}^{(1,1)}$, но и $\Delta I_{y1}^{(1)}$, $\Delta I_{y2}^{(1)}$, $\Delta E_{y1}^{(1,1)}$, $\Delta E_{y2}^{(1,1)}$ при условии соответствующего смещения по фазе показанных на рис. 7 и рис. 8 источников тока и эдс. Эта фаза оп-



Рас. 9. Комплексная схема замещения по месту двухфазного замыкания на землю в ветви y - y' и трехфазного замыкания на землю в ветви k - k' определяющая $E_{yp}^{(1,1)}$, $I_{yp}^{(1,1)}$ и $I_{xp}^{(3)}$ ределяется комбинацией повреждения и устанавливается уравненнями, приведенными в табл. 2.

Комплексная схема рис. 8 пригодна также для вычисления составляющих напряжений в месте разрыва одной фазы в ветви у — у' при различных комбинациях к. з. в ветви k - k', в чем нетрудно убедиться, сопоставляя выражения, приведенные в [9], с выражениями, приведенными в табл. 3.

При ее использовании для указанных целей под I следует подразумевать ток прч к. з. в ветви k - k' в разрываемой фазе в режиме до ее разрыва, а под Y, приведенные в [9] значения Δ для различных комбинаций к. з. в ветви k - k'.

Для любых комбинаций к. з. в ветви у — у' при трехфазном к. з. в ветви k —

k' можно составить комплексные схемы, определяющие не только $\Delta I_y^{(1)}$ и $\Delta E_y^{(1,1)}$, но и все остальные составляющие в любых ветвях сети. Такая комплексная схема для двухфазного замыкания на землю в ветви y - y' представлена на рис. 9, а для однофазного замыкания на землю соответствует схеме, показанной на рис. 7 при $Z_g = 0$ и $U = U_{g1}$.

Однако, в общем случае при несимметричных к. з. в двух точках

	Наименование вычисляемых величин	Обозначение вычисляемых величи короткого замыкания в ме	Выражения, определяю- щие вычисляемые вели- чины или способ их		
-		замыкание однои фазы на землю в ветви у у'	замыкание двух фаз на землю в ветви у — у'	определения	
1	Коэффициенты, устанавливающие связь между ветвями у — у'и $k-k'$	a ₁ , a ₂ , a ₀	β1, β1, β3	См. табл. 1	
2	Коэффициенты (15) — (16) табл. 3, относящиеся к рассматриваемой комбинации	$ \begin{array}{c} \dot{U}, n_A, n_H, Z_{Y\Sigma}, \dot{\Delta}^{(1)} (\ прн \ I_{\kappa}^{(1)}) \\ \dot{U}, x_A, x_H, Z_{Y\Sigma}, \dot{\Delta}^{(1,1)} (\ прн \ I_{\kappa}^{(1,1)}) \\ \dot{U}, Z_{Y\Sigma} (\ прн \ I_{\kappa}^{(3)}) \end{array} $	$ \begin{array}{l} I, \ \beta_{A}, \ \beta_{H}, \ Y_{Y\Sigma}, \ \delta^{(1)} (\ \operatorname{при} \ I_{\kappa}^{(1)}) \\ I, \ P_{A}, \ P_{K}, \ Y_{Y\Sigma}, \ \delta^{(1,1)} (\operatorname{при} \ I_{\kappa}^{(1,1)}) \\ I, \ Y_{Y\Sigma} (\ \operatorname{при} \ I_{\kappa}^{(3)}) \end{array} $	См. табл. З	
3	Составляющие токов или напряже- ний в месте второго повреждения	$\Delta \dot{I}_{yl} = \dot{I}_{ypl}$	$\Delta \dot{E}_{yl} = \dot{E}_{ypl}$	См. табл. 2 и уравнение (15)—(16) табл. З	
4	Изменение составляющих токов и напряжений в месте первого по- вреждения	$\Delta \hat{I}_{ki}, \ \Delta \dot{E}_{ki}$	$\Delta E_{ki}, \Delta I_{ki}$	Подстановка найденного по п. 3 табл. 5 в ос- новные уравнения рас- сматриваемой комби- нации, приведенные в табл. 3	
5	и напряжения в месте первого повреждения	I _{kpi} , E _{kpi}	Efpi, Ikpi	Наложение найденного по п. 4 табл. 5 на ре- жим короткого замы- кания в точке К	
6	Составляющие токов или напряже- ний в месте второго повре- ждения	$\Delta E_{yi} = E_{ypi}$	$\Delta I_{yi} = I_{ypi}$	Подстановка найленного по 3 и 4 табл. 5 в уравнения (9)(12)	

Таблица 5

Г. Г. Костанян

сети, рассмотренные комплексные схемы пригодны только для вычислений $\Delta I_{vi}^{(1)}$ и $\Delta E_{vi}^{(1,1)}$.

Описанный выше метод расчета выгодно отличается от других тем, что при наличии уже выполненных расчетов (простейших к. з. (каковые обычно выполняются независимо от расчета сложных повреждений для всех интересующих энергосистему режимов) позволяет вычислить изменения, вносимые вторым повреждением, не изменяя схемы отдельных последовательностей.

Рекомендуемый порядок расчета приведен в табл. 5.

Пример. Имеются расчеты простейшего однофазного и трехфазного к. з. в точках k и y, результаты которых приведены в табл. 6.

Таблица б

Место к. з.	Точка <i>k</i>	Точка у
Напряжение в месте к.з.	$U_{k1} = 0.75, U_{k2} = -0.5$	$U_{y1} = 1.6, U_{y2} = -1.035$
Напряжение в точке у (при к. з. в точке k) и в точке k (при к. з.	$U_{k0} = -0.25$ $U_{y1} = 2.05$ $U_{y2} = U_{y0} = -0.125$ $U_{y2}^{(3)} = 1.875$	$U_{k1} = 0.505$ $U_{k1} = 0.511$ $U_{k2} = U_{k0} = -0.37i$ $U_{k0}^{(3)} = 0.228$
в точке у) Сопротивление, приве- денное к месту к. з.	$Z_{k1} = Z_{k0} = 0.5$ $Z_{k2} = 1$	$Z'_{y1} = 0.343$ $Z'_{y2} = 0.686$ $Z'_{y0} = 0.375$

Требуется определить составляющие при повреждении на землю фазы B в точке k одновременно с повреждением на землю фаз B и Cв точке y.

Взамен заданных комбинаций удобнее рассматривать повреждения на землю фазы A в точке k и фаз B п A в точке y. Переход от этой комбинации к заданной не представляет затруднений, поскольку выполняется смещением находимых составляющих прямой последовательности на a^2 и обратной последовательности на a. В целях упрощения записей примера полагаем, что цепи содержат только реактивные сопротивления.

Сдвиг на 90° между составляющими токов и эдс учитывается после выполнения приведенных ниже вычислений.

Руководствуясь порядком выполнения расчета данным в табл. 5 находим:

1. Коэффициенты β_i согласно табл. 1 и табл. 6.

$$\beta_1 = \beta_2 = 0,364, \quad \beta_0 = 0,666.$$

2. Коэффициенты уравнения 16а, согласно табл. 3

 $\beta_A = 1,394; \ \beta_A = 0,617, \ V_{yz} = 7,05; \ \delta^{(1)} = 0,06$

I = 6,18a - 0,04 (при I' = 6,18a - 0,15 и $\frac{\beta''}{Z_{*}}U'' = 0,11$).

К теории повреждений в электрических системах

3. Составляющие напряжения в месте к. з. в ветви согласно табл. 2 и уравнения 16а табл. 3.

$$aE_{yp1} = a^2 E_{yp2} = E_{ypo} = \frac{6.18a - 0.04}{7.05 + 0.06} = 0.87a - 0.0057.$$

4. Изменение составляющих тока и напряжения в ветви k - k' согласно основных уравнений рассматриваемой комбинации приведенных в табл. З и уравнения (10)

$$\Delta \hat{I}_{\kappa 1} = \Delta \hat{I}_{\kappa 2} = \Delta \hat{I}_{\kappa 0} = \frac{\beta' \Delta \hat{E}_{yo} - \hat{U}''}{Z_{\kappa 2}} = 0,154a - 0,366$$

 $\Delta E_{\kappa 1} = \hat{\beta} \left(\Delta E_{\nu 1} - U_{\nu 1} \right) - \Delta I_{\kappa 1} Z_{\kappa 1} = -0,068a - 0,263$ $\Delta E_{\kappa 2} = -0,459a + 0,062; \quad \Delta E_{\kappa 0} = 0,527a + 0,201$

5. Составляющие тока и напряжения в ветви k — k'

$$I_{\kappa p1} = I_{\kappa p2} = I_{\kappa p0} = 0.5 + 0.154a - 0.366 = 0.154a + 0.134$$

 $E_{\kappa p1} = -0,068a + 0,487; \ E_{\kappa p2} = -0,459a - 0,438; \ E_{\kappa po} = 0,527a - 0,049.$

6. Составляющие токов в ветви у — у' согласно (11)

 $\dot{I}_{yp1} = 3,64 \div 0,076a^2; I_{yp2} = -1,22a^2; I_{ypo} = -2,42a - 0,076.$

В дальнейшем остается только перейти от найденных значений составляющих тока к их значениям, соответствующим первоначально заданной комбинации и учесть смещение токов на 90° относительно эдс.

Этим завершается вычисление составляющих токов и напряжений в ветвях k - k' и у — у'. При этом объем вычислений не зависит от сложности сети.

Распределение токов в ветвях сети можно получить на модели постоянного тока.

Тбилисский НИИ сооружений и гидроэнергетики имени А. В. Винтера

Поступило 12 VI 1958

9. 2. 40080.580.5

ԷԼԵԿՏՐԱԿԱՆ ՍԻՍՏԵՄՆԵՐՈՒՄ ԲԱՐԳ ՈՉ ՍԻՄԵՏՐԻԿ ՎՆԱՍՎԱԾՔՆԵՐԻ ՏԵՍՈՒԹՅԱՆ ՎԵՐԱԲԵՐՅԱԼ

Ամփոփում

Էլեկտրական սիստեքներում լարդ ոչ սիմեարիկ վստոված քների հաշվման հայտնի եղանակները բավականին աշխատատար են և էլեկտրասիստեմներում հեշտունվամբ չեն լուրացվում։

Հոդվածում ցույց է տրված, որ նչված հաշվունների ծավալը կարևլի է հիննավորապես կրճատել, ևլակետ ունենալով սիստեմի մեկ կետի համար պարզադուլն նրասված թի հաշվունները։ Սահմանված է թառաբևեռիկների

հատկությունները, որի հիման վրա լուծված են րարդ վնասված քների ճյուղերում՝ հոսանքի և ԷՇՈՒ (℈ДС) հաշվման հավասարունները, որպես պարզադույն կարճ միացունների հաշվուններից հայտնի հոսանքի և ԷՇՈՒ ֆունկցիա։

Առաջարկվում է րարդ միսասված ընհրի, ըստ հրկրորդ միսասված ըի տեղի, փոխարինման կոմպլեջսալին սինեմա, որը տարբերվում է պարզադույն կարճ միացումների հանրահայտնի փոխարինման կոմպլեջսային սինմաներից գետնի հետ մեկ ֆազի միացման միայն լրացուցիչ դիմադրությամբ և դետնի հետ միացման երկու ֆազերի լրացուցիչ հաղորդականությամբ:

Բարդ վրասված ընհրի հաշվքան ամհնից ավելի աշխատատար մատի դյուրացման համար սահմանված է հաստատուն հոսան ըի (ոլն օգտագործվում է էներգոսիստեններում պարդագուլն կարձ միացունների հաշվման համար) մոդելի գործարկման հնարավորունվյունը։

Բերված է բարդ վրասված քների՝ հանձնարարվող հաշվման հերիականուիվունը, ինչպես նաև արված է խվական օրինակ։

Ցույց է տրված նաև, որ հաշվման ծավալը կախված չէ դիավող ցանցի բարդությունից։

ЛНТЕРАТУРА

1. Щедрин Н. Н. и Ульянов С. А. Задачи по расчету т. к. з., ГЭИ, М., 1955.

- 2. Атабеков Г. И. Теоретические основы релейной защиты высоковольтных сетей. ГЭИ, М., 1957.
- 3. Адонц Г. Т. К теории сложных несимметричных режимов электрических систем, журн. "Электричество", № 9, 1951.
- 4. Чернин А. Б. Короткие замыкания при неполнофазных режимах электрических систем, ГЭИ, М., 1952.
- Адонц Г. Т. К методу расчета сложных несимметричных режимов электрических систем, журн. "Электричество", № 8, 1949.
- 6. Адонц Г. Т. Классификация симметричных, несимметричных и сложных песимметричных соединений в трехфазных системах. Доклады АН АзССР, № 4, 1954.
- 7. Атабеков Г. И. Линейные электрические цепи, ОборонГИЗ, М', 1957.
- Темник для рационализаторов и изобретателей Министерства электростанций СССР ГЭИ, М., 1957.
- 9. Костанян Г. Г. Расчеты к. з. в системах с неполнофазной передачей, жури. "Электричество", № 2, 1958.