

Uwagi do artykułu

„Nakładanie stanów w obwodzie elektrycznym ogólnym“

(T. M. Arlitewicz, P. E. Nr. 3, 1925)
Dr. inż. Stanisław Fryze, Lwów.

Usiłowania p. inż. T. M. Arlitewicza, zmierzające do dalszej rozbudowy Teorii ogólnego obwodu, zasługują na pełne uznanie, jakkolwiek na razie nie doprowadziły jeszcze do pożądaných uproszczeń. Zasługuje na uwagę także oryginalny sposób zastosowania zasady nakładania przez p. Arlitewicza, choć nie jest wolny od pewnych przeoczeń, ograniczających ważność wzorów, wyprowadzonych tą metodą.

Dla oszczędności miejsca pomijam wywody p. Arlitewicza, a zajmę się zbadaniem tych tylko wyników, uzyskanych za pomocą zastosowania prawa superpozycji, które nie są identyczne ze znalezionymi przezemnie w „Teorii ogólnego obwodu“ (p. E. Nr 11, 12, 13, 1924).

1) Dla obwodu (ogólnego) z dwiema zmiennymi impedancjami Z_x, Z_y , znalazł p. Arlitewicz zależności następujące:

$$a) S_{xy} = S_x \cdot S_y \dots \dots \dots (1)$$

$$b) W \begin{pmatrix} Z_x = \infty \\ Z_y = \infty \end{pmatrix} = W \begin{pmatrix} Z_x = \infty \\ Z_y = 0 \end{pmatrix} + W \begin{pmatrix} Z_x = 0 \\ Z_y = \infty \end{pmatrix} - W \begin{pmatrix} Z_x = 0 \\ Z_y = 0 \end{pmatrix} \dots \dots \dots (2)$$

Zależność podana pod (1) ogólnie istnieć nie może, bo

$$S_x = \frac{J_x \begin{pmatrix} Z_x = 0 \\ Z_y = 0 \end{pmatrix}}{V_x \begin{pmatrix} Z_x = \infty \\ Z_y = 0 \end{pmatrix}}, \quad S_y = \frac{J_y \begin{pmatrix} Z_x = 0 \\ Z_y = 0 \end{pmatrix}}{V_y \begin{pmatrix} Z_x = 0 \\ Z_y = \infty \end{pmatrix}} \dots \dots (3)$$

$$S_{xy} = S_x \frac{J_y \begin{pmatrix} Z_x = \infty \\ Z_y = 0 \end{pmatrix}}{V_y \begin{pmatrix} Z_x = \infty \\ Z_y = \infty \end{pmatrix}} = S_y \frac{J_x \begin{pmatrix} Z_x = 0 \\ Z_y = \infty \end{pmatrix}}{V_x \begin{pmatrix} Z_x = 0 \\ Z_y = \infty \end{pmatrix}} \dots \dots (4)$$

Gdyby więc istniała, musiałyby:

$$S_x = \frac{J_x \begin{pmatrix} Z_x = 0 \\ Z_y = 0 \end{pmatrix}}{V_x \begin{pmatrix} Z_x = \infty \\ Z_y = 0 \end{pmatrix}} = \frac{J_x \begin{pmatrix} Z_x = 0 \\ Z_y = \infty \end{pmatrix}}{V_x \begin{pmatrix} Z_x = \infty \\ Z_y = \infty \end{pmatrix}} \dots \dots \dots (5)$$

432

$$S_y = \frac{J_y \begin{pmatrix} Z_x = 0 \\ Z_y = 0 \end{pmatrix}}{V_y \begin{pmatrix} Z_x = 0 \\ Z_y = \infty \end{pmatrix}} = \frac{J_y \begin{pmatrix} Z_x = \infty \\ Z_y = 0 \end{pmatrix}}{V_y \begin{pmatrix} Z_x = \infty \\ Z_y = \infty \end{pmatrix}} \dots \dots \dots (6)$$

Czyli, że impedancja sieci, mierzona na końcówkach xx [zmiennej Z_x przy $Z_x = \infty$ i $Z_y = 0$ musiałaby być równa impedancji, tak samo mierzonej, ale przy $Z_x = \infty$ i $Z_y = \infty$ (wzór 5). Podobnie im-

pedancja sieci, mierzona na końcówkach yy , w której włączona jest zmienna Z_y , musiałaby być przy $Z_y = \infty, Z_x = 0$ równa impedancji, tak samo mierzonej, ale przy $Z_y = \infty, Z_x = \infty$ (wzór 6). Równości takie zachodzić mogą tylko w specjalnie dobranych warunkach, ogólnie zdarzać się nie mogą.

Także zależność podana pod (2) istnieć nie może, bo musiałaby obowiązywać dla wszystkich

prądów i napięć obwodu. Załóżmy $W = V_x$, to według (2) otrzymamy:

$$V_x \begin{pmatrix} Z_x = \infty \\ Z_y = \infty \end{pmatrix} = V_x \begin{pmatrix} Z_x = \infty \\ Z_y = 0 \end{pmatrix} + V_x \begin{pmatrix} Z_x = 0 \\ Z_y = \infty \end{pmatrix} - V_x \begin{pmatrix} Z_x = 0 \\ Z_y = 0 \end{pmatrix}$$

Ponieważ

$$V_x \begin{pmatrix} Z_x = 0 \\ Z_y = \infty \end{pmatrix} = 0 \text{ i } V_x \begin{pmatrix} Z_x = 0 \\ Z_y = 0 \end{pmatrix} = 0$$

musiałoby być

$$V_x \begin{pmatrix} Z_x = \infty \\ Z_y = \infty \end{pmatrix} = V_x \begin{pmatrix} Z_x = \infty \\ Z_y = 0 \end{pmatrix} \dots \dots \dots (7)$$

Czyli napięcie, mierzone na końcówkach xx , musiałoby mieć tę samą wartość i dla stanu $Z_x = \infty, Z_y = \infty$ i dla stanu $Z_x = \infty, Z_y = 0$

koteż dla stanu $Z_x = \infty, Z_y = 0$, co znowu może zachodzić

tylko w specjalnym przypadku, ogólnie jednak zdarzać się nie może.

Z powyższego wynika, że równanie p. Arlitewicza

$$W = \frac{w\left(\begin{smallmatrix} Z_x=0 \\ Z_y=0 \end{smallmatrix}\right) + s_x w\left(\begin{smallmatrix} Z_x=\infty \\ Z_y=0 \end{smallmatrix}\right) Z_x + s_y w\left(\begin{smallmatrix} Z_x=0 \\ Z_y=\infty \end{smallmatrix}\right) Z_y + s_x s_y \left[w\left(\begin{smallmatrix} Z_x=\infty \\ Z_y=0 \end{smallmatrix}\right) + w\left(\begin{smallmatrix} Z_x=0 \\ Z_y=\infty \end{smallmatrix}\right) - w\left(\begin{smallmatrix} Z_x=0 \\ Z_y=0 \end{smallmatrix}\right) \right]}{1 + s_x Z_x + s_y Z_y + s_x s_y Z_x Z_y} \quad (8)$$

nie jest identyczne z analogicznym równaniem, podaniem przerwaniem

$$W = \frac{w\left(\begin{smallmatrix} Z_x=0 \\ Z_y=0 \end{smallmatrix}\right) + s_x w\left(\begin{smallmatrix} Z_x=\infty \\ Z_y=0 \end{smallmatrix}\right) Z_x + s_y w\left(\begin{smallmatrix} Z_x=0 \\ Z_y=\infty \end{smallmatrix}\right) Z_y + s_x s_y w\left(\begin{smallmatrix} Z_x=\infty \\ Z_y=\infty \end{smallmatrix}\right) Z_x Z_y}{1 + s_x Z_x + s_y Z_y + s_x s_y Z_x Z_y} \quad (9)$$

Wzór (8) wyprowadzony został przez p. Arlitewicza dla obwodu uzupełnionego na końcówkach xx i yy dodatkowymi SEM-cznymi $E_x = V_x$ i $E_y = V_y$, i ważny jest dla dowolnego prądu lub napięcia obwodu z temi właśnie uzupełnieniami, przyczem — jak łatwo dowieść — musi być:

$$E_x = \frac{V_x \left(\begin{smallmatrix} Z_x=\infty \\ Z_y=0 \end{smallmatrix}\right) s_x Z_x}{1 + s_x Z_x}, \quad E_y = \frac{V_y \left(\begin{smallmatrix} Z_x=0 \\ Z_y=\infty \end{smallmatrix}\right) s_y Z_y}{1 + s_y Z_y} \quad (10)$$

$$s_x = \frac{I_x \left(\begin{smallmatrix} Z_x=0 \\ Z_y=0 \end{smallmatrix}\right)}{V_x \left(\begin{smallmatrix} Z_x=\infty \\ Z_y=0 \end{smallmatrix}\right)}, \quad s_y = \frac{J_y \left(\begin{smallmatrix} Z_x=0 \\ Z_y=0 \end{smallmatrix}\right)}{V_y \left(\begin{smallmatrix} Z_x=0 \\ Z_y=\infty \end{smallmatrix}\right)} \quad (10a)$$

Obwód z dwiema zmiennymi impedancjami Z_x , Z_y i dwiema równolegle do tychże przyłączonemi SEM-cznymi E_x , E_y , przedstawiony jest na rys. 1. Po wykonaniu nakładania w sposób, podany przez p. Arlitewicza, nie będzie można odjąć tych SEM-cznych, gdyż przez dodatkowe (idealne) źródła prądu, będące ich siedliskiem, będą płynąć prądy. Choć więc ze względu na rodzaj tych źródeł (brak oporów wewnętrznych) musi być stale

$$E_x = V_x, \quad E_y = V_y,$$

to jednakże zamierzony cel nie został osiągnięty. Analiza, przeprowadzona przy pomocy nakładania, prowadzi do innych wyników, niż przeprowadzona za pomocą praw Kirchhoffa i wyznaczników.

Do wyznaczenia stałych obwodu z dwiema zmiennymi Z_x , Z_y , potrzeba ogólnie nie trzech (jak znalazł p. Arlitewicz), lecz czterech skombinowanych stanów jałowych i zwarcia. Odmienny wynik u p. Arlitewicza spowodowało włączenie w obwód SEM-cznych E_x i E_y , wskutek czego obwód z dwiema zmiennymi impedancjami Z_x i Z_y przekształcił się na obwód z dwiema zmiennymi SEM-cznymi (E_x , E_y), w którym przy dowolnych wartościach E_x i E_y zmia-

ny Z_x i Z_y nie mają już żadnego wpływu na prądy i napięcia (W) obwodu (oczywiście z wyjątkiem samych elementów Z_x i Z_y).

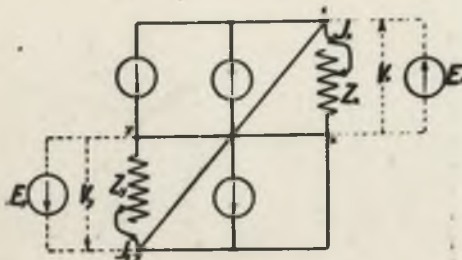
Dla obwodu, podanego na rys. 1-m, trzeba więc napisać (zgodnie z teorią obwodu i abstrahując od wartości Z_x i Z_y).

$$W = C + E_x A + E_y B \dots (11)$$

przyczem jest

$$C = W \left(\begin{smallmatrix} E_x=0 \\ E_y=0 \end{smallmatrix} \right) \dots (12)$$

$$A = \frac{W \left(\begin{smallmatrix} E_x=E_{x,D} \\ E_y=0 \end{smallmatrix} \right) - C}{E_{x,D}}, \quad B = \frac{W \left(\begin{smallmatrix} E_x=0 \\ E_y=E_{y,D} \end{smallmatrix} \right) - C}{E_{y,D}} \quad (13)$$



Rys 1.

Wartości tych współczynników nie zależą od wartości Z_x , Z_y dla wszystkich prądów i napięć obwodu W , z wyłączeniem prądów J_x i J_y (dla któ-

rych jest $J_x = \frac{E_x}{Z_x}$, $J_y = \frac{E_y}{Z_y}$).

Kładąc pod (12) $E_x=0$, $E_y=0$, wywołujemy na końcówkach xx i yy zwarcie, możemy więc napisać, że

$$C = W \left(\begin{smallmatrix} E_x=0 \\ E_y=0 \end{smallmatrix} \right) = W \left(\begin{smallmatrix} Z_x=0 \\ Z_y=0 \end{smallmatrix} \right) \dots (14)$$

Symbole $E_{x,D}$, $E_{y,D}$ oznaczają dowolne (różne od 0 i ∞) wartości SEM-cznych E_x i E_y .

Odbierając dla stanu $E_y=0$, $E_{x,D} = V \left(\begin{smallmatrix} Z_x=\infty \\ E_y=0 \end{smallmatrix} \right)$, a dla stanu $E_x=0$, $E_{y,D} = V \left(\begin{smallmatrix} E_x=0 \\ Z_y=\infty \end{smallmatrix} \right)$ możemy (ze względu na właściwości układu połączeń) napisać

$$A = \frac{W \left(\begin{smallmatrix} Z_x=\infty \\ Z_y=0 \end{smallmatrix} \right) - W \left(\begin{smallmatrix} Z_x=0 \\ Z_y=0 \end{smallmatrix} \right)}{V \left(\begin{smallmatrix} Z_x=\infty \\ E_y=0 \end{smallmatrix} \right)}, \quad B = \frac{W \left(\begin{smallmatrix} Z_x=0 \\ Z_y=\infty \end{smallmatrix} \right) - W \left(\begin{smallmatrix} Z_x=0 \\ Z_y=0 \end{smallmatrix} \right)}{V \left(\begin{smallmatrix} E_x=0 \\ Z_y=\infty \end{smallmatrix} \right)} \quad (15)$$

Podstawiając te wartości, oraz wartości za E_x i E_y (10) w równanie (11), otrzymamy

$$W = W \left(\begin{smallmatrix} Z_x=0 \\ Z_y=0 \end{smallmatrix} \right) + \frac{s_x Z_x}{1 + s_x Z_x} \left[W \left(\begin{smallmatrix} Z_x=\infty \\ Z_y=0 \end{smallmatrix} \right) - \right.$$

$$-w\left(\begin{matrix} Z_x=0 \\ Z_y=0 \end{matrix}\right) + \frac{S_x Z_x}{1 + S_x Z_x} \cdot \left[w\left(\begin{matrix} Z_x=0 \\ Z_y=\infty \end{matrix}\right) - w\left(\begin{matrix} Z_x=0 \\ Z_y=0 \end{matrix}\right) \right] =$$

$$= \frac{w\left(\begin{matrix} Z_x=0 \\ Z_y=0 \end{matrix}\right) + S_x w\left(\begin{matrix} Z_x=\infty \\ Z_y=0 \end{matrix}\right) Z_x + S_y w\left(\begin{matrix} Z_x=0 \\ Z_y=\infty \end{matrix}\right) Z_y +$$

$$+ S_x S_y Z_x Z_y \left[w\left(\begin{matrix} Z_x=\infty \\ Z_y=0 \end{matrix}\right) + w\left(\begin{matrix} Z_x=0 \\ Z_y=\infty \end{matrix}\right) - w\left(\begin{matrix} Z_x=0 \\ Z_y=0 \end{matrix}\right) \right]}{1 + S_x Z_x + S_y Z_y + S_x S_y Z_x Z_y}$$

(równanie p. Arlitewicza). Jest to, jak widać równanie szczególne (dla szczególnych założeń), a ponieważ wyprowadziliśmy je ze wzoru (11), nic więc dziwnego, że jego stałe współczynniki dadzą się wyznaczyć z trzech skombinowanych stanów zerowych (12) i (13), względnie z trzech skombinowanych stanów jałowych i zwarcia (14) i (15).

Wypada zaznaczyć, że za pomocą równania p. Arlitewicza (8) nie można obliczyć prądów i napięć obwodu, w którym są tylko dwie zmienne impedancje Z_x i Z_y (a niema SEM-cznych E_x i E_y). Jak wykazałem powyżej, równanie to obowiązuje tylko dla tego przypadku, gdy równolegle z impedancjami Z_x i Z_y są połączone SEM-czne E_x i E_y , i przy założeniu, że równocześnie ze zmianami Z_x i Z_y zmieniamy także i E_x i E_y tak, aby zawsze zachodziły równości

$$E_x = \frac{V_x \left(\begin{matrix} Z_x=\infty \\ Z_y=0 \end{matrix}\right) S_x Z_x}{1 + S_x Z_x}, \quad E_y = \frac{V_y \left(\begin{matrix} Z_x=0 \\ Z_y=\infty \end{matrix}\right) S_y Z_y}{1 + S_y Z_y}$$

Te SEM-czne nie kompensują¹⁾ już wcale (dla dowolnych wartości Z_x , Z_y) napięć V_x i V_y , gdyż w myśl ogólnej teorii, napięcia te dla obwodu z Z_x i Z_y a bez E_x i E_y), określają następujące związki:

$$V_x = \frac{V_x \left(\begin{matrix} Z_x=\infty \\ Z_y=0 \end{matrix}\right) S_x Z_x + V_x \left(\begin{matrix} Z_x=\infty \\ Z_y=\infty \end{matrix}\right) S_{xy} Z_x Z_y}{1 + S_x Z_x + S_y Z_y + S_{xy} Z_x Z_y} \dots (16)$$

$$V_y = \frac{V_y \left(\begin{matrix} Z_x=0 \\ Z_y=\infty \end{matrix}\right) S_y Z_y + V_y \left(\begin{matrix} Z_x=\infty \\ Z_y=\infty \end{matrix}\right) S_{xy} Z_x Z_y}{1 + S_x Z_x + S_y Z_y + S_{xy} Z_x Z_y} \dots (17)$$

W ten sam sposób można udowodnić także, że dalsze, przez p. Arlitewicza znalezione zależności stałych współczynników

c) $S_{xy} = S_x \cdot S_y \cdot S_z$

d) $w\left(\begin{matrix} Z_x=\infty \\ Z_y=\infty \\ Z_z=\infty \end{matrix}\right) = w\left(\begin{matrix} Z_x=\infty \\ Z_y=0 \\ Z_z=\infty \end{matrix}\right) + w\left(\begin{matrix} Z_x=0 \\ Z_y=\infty \\ Z_z=\infty \end{matrix}\right) +$

$$+ w\left(\begin{matrix} Z_x=0 \\ Z_y=0 \\ Z_z=\infty \end{matrix}\right) - 2w\left(\begin{matrix} Z_x=0 \\ Z_y=0 \\ Z_z=0 \end{matrix}\right)$$
 i t. d.

nie mogą mieć ważności ogólnej.

¹⁾ Przez źródło kompensujące swą SEM-czną jakies napięcie nie może płynąć żaden prąd

Do wyznaczenia stałych współczynników funkcji

$$W = \frac{F(Z_x, Z_y, \dots, Z_n, E_x, E_y, \dots, E_p)}{f(Z_x, Z_y, \dots, Z_n)}$$

potrzeba ogólnie

$$2^k (1 + p) \dots \dots \dots (18)$$

skombinowanych stanów jałowych i zwarcia, i usiłowania p. Arlitewicza, zmierzające do zmniejszenia ilości tych stanów, — choć zasługują na uznanie — nie zostały jednakże uwieńczone pomyślnym wynikiem. Nie twierdzą bynajmniej, że ilość stanów, podana pod (18), przedstawia konieczne minimum (choć tak na razie sprawa wygląda). Być może, że przy zręcznym użyciu zasady nakładania, lub jakiejś innej metody, uda się przecie dowieść zależności niektórych stałych współczynników, a tem samam zredukować liczbę stanów, podaną pod (18). Mimo gorliwych poszukiwań nie udało mi się dotąd celu tego osiągnąć, na równi jednak z p. Arlitewiczem uważam rozwiązanie tego zadania (czy to z wynikiem pozytywnym czy negatywnym) za nader ważne dla teorii obwodu.

P. Arlitewicz wyraża (przy końcu swego artykułu, str. 39) mniemanie, że obliczenie stałych funkcji

$$W = C_v + A_v E_x \dots \dots (19)$$

nie zawsze jest możliwe. Mniemanie to pozbawione jest uzasadnienia. Równanie (19) jest wynikiem równań Kirchhoffa. Współczynniki jego muszą się więc dać wyznaczyć dla każdego przypadku, w którym obowiązują prawa Kirchhoffa.

Obliczenie stałych równania (19) nie nastęrcza większych trudności, aniżeli te, do jakich z konieczności prowadzi rozwiązywanie obwodów za pomocą obu praw Kirchhoffa. Słusznie jednak mówi p. Arlitewicz, że obliczanie współczynników S dla sieci technicznych byłoby kłopotliwe. Nie zalecałem też metody do obliczania sieci technicznych. Za pomocą teorii ogólnego obwodu będzie można jednakże wypisać wprost prawie wszystkie ogólne wzory sieci, na których wyprowadzenie zużyli Herzog i Feldman poważną część objętości swego dzieła „Die Berechnung der Leuchtungsnetze”. To chyba daje uproszczenie, a więc stanowi postęp w odnośnej dziedzinie.

Celem każdej nauki jest dążność do uzyskania uproszczeń i tworzenia uogólnień. Te idee właśnie były wytycznymi dla mnie przy opracowywaniu „Teorii ogólnego obwodu elektrycznego”. W praktycznym traktowaniu, podana przezemnie metoda okaże się właściwym narzędziem do właściwych celów. Jakie są te „właściwe cele” wskazałem szkiecowo w artykule „Nowe drogi” (P. E. Nr. 18, 19, 20) i wskażę jeszcze w dalszych pracach. Uwagi powyższe podaję celem przeszkodzenia ewentualnemu utrwaleniu się mniemania, że podana przezemnie metoda ma służyć głównie do rozwiązywania zadań, jakie nastęrczają sieci techniczne.