ZESZYTY NAUKOWE POLITECHNIKI ŚLĄSKIEJ

Seria: ELEKTRYKA z. 25

Mr kol. 239

WIESŁAW GAERYŚ, ZBIGNIEW MANTORSKI Katedra Napędu Elektrycznego

UWAGI O POMIARACH FUNKCJI PRZEJŚCIA MASZYN I WZMACNIACZY BLEKTROMASZYNOWYCH PRĄDU STAŁEGO

> <u>Streszczenie</u>. W pracy rozpatrzono proste metody uwzględniania wewnętrznych sprzężeń zwrotnych przy pomiarowym wyznaczaniu operatorowych funkcji przejścia prądnic sterujących i wzmacniaczy elektromaszynowych prądu stażego. Stosując omówioną metodykę pomiarową można zwiększyć dokładność określenia współczynników równania charakterystycznego bez podwyższania jego rzędu, a więc nie powodując dodatkowych komplikacji schematu blokowego lub analogowego. Wywody teoretyczne zilustrowano dwoma przykładami pomiarów i przeliczeń.

1. Water

Analiza lub synteza matematyczna realnych układów automatycznej regulacji (UAR) wymaga możliwie dokładnej znajomości funkcji przejścia (transmitancji) poszczególnych elementów, wchodzązych w skład tych układów.

Najpewniejszym źródełm informacji o parametrach niezbędnych do wyznaczenia funkcji przejścia są pomiary statyczne i dynamiczne. Z drugiej strony metodyka samych pomiarów zależy od opisu matematycznego badanego elementu, a więc od założonej z góry ogólnej postaci operatorowej funkcji przejścia. Przyjęta postać funkcji przejścia może z kolei ulec korekcie w wyniku analizy pomiarów. Zwykle zmierzamy do tego, by - w miarę możliwości - analizę dynamiczną UAR sprowadzić do badania układu liniowych równań różniczkowych. Jeżeli rozpatrywanymi elementami, wymagającymi identyfikacji matematycznej są maszyny i wzmacniacze maszynowe prądu stałego, to do głównych zjawisk komplikujących matematyczną postać funkcji przejścia można zaliczyć następujące:

- nieliniowość i niejednoznaczność charakterystyki magnesowania (zakrzywienie, pętla histerezy, pozostażość magnetyczna),
- nieliniowość oporności przejścia szczotek,
- strumienie rozproszenia poszczególnych uwzojeń magnesujących oraz uwzojenia twornika,
- obwody tłumiące (obwody prądów wirowych, zezwoje zwarte usytuowane w płaszczyznach prostopadłych do głównych osi magnetycznych w przypadku symetrii obwodu magnetycznego),
- wewnętrzne sprzężenia zwrotne (oddziaływanie podłużne przepływu twornika, oddziaływanie zezwojów komutujących, dodatkowe uzwojenia wzbudzające szeregowe lub bocznikowe, obwody prądów wirowych i zezwoje zwarte stojana magnesujące skośne w stosunku do głównych osi magnetycznych).

Uwzględnienie dwóch pierwszych spośród wymienionych zespołów zjawisk wymaga traktowania maszyny jako człomu nieliniowego UAR.

Pozostaże czynniki pozwalają - pod ogólnym warunkiem, że prędkość obrotowa i strumień magnetyczny nie zmieniają się równocześnie - rozpatrywać maszynę jako czkon liniowy przy dodatkowym zakożeniu, że wewnętrzne sprzężenia zwrotne są również liniowe (proporcjonalne bądź różniczkujące).

Należy podkreślić, że uwzględnienie w ramach analizy liniowej obwodów tłumiących i wewnętrznych sprzężeń zwrctnych można realizować w ten sposób, by nie wpływało na rząd równania charakterystycznego transmitancji, a tylko na wartość współczynników stałych.

W ten sposób - nie powodując dodatkowych komplikacji ogólnej postaci rozwiązania - można uzyskać znaczne przybliżenie przebiegów obliczonych do rzeczywistych (zmierzonych). Wprowadzenie do analizy strumieni rozproszeń pozwala na dalsze uściślenie obliczeń, jednak dodatkowa korekta wyników jest bardzo często nieznaczna, natomiast rząd równania różniczowego powiększa się o liczbę uwzględnionych strumieni rozproszenia w poszczególnych obwodach [1].

W związku z tym w pracy omówiono przede wszystkim pomiarowe wyznaczenie operatorowych transmitancji dla celów uproszczonej analizy liniowej przy pominięciu strumieni rozproszenia. Pokazano przy tym, jak można w przybliżony sposób uwzględniać te strumienie i wyjaśniono, jak wpływają one na pomierzone przebiegi przejściowe na podstawie których zamierzamy wyznaczyć współczynniki stałe szukanej funkcji przejścia.

Rozważania ilościowe przeprowadzono na przykładzie obcowzbudnej prądnicy Leonarda oraz wzmacniacza elektromaszynowego z polem poprzecznym. W analogiczny sposób można rozpatrywać prądnice i wzmacniacze prądu stałego dowolnych typów.

2. Pradnica sterujaca obcowzbudna

Na rys. : pokazano schemat obwodu elektromagnetycznego prądnicy obcowzbudnej uwzględniejący oddziaływanie prądu obciązenia w osi podłużnej, obwody tłumiące oraz strumień rozproszenia uzwojenia sterującego (obcowzbudnego). Na schemacie przyjęto, że odbiornik prądnicy (np. silnik obcowzbudny lub szeregowy) składa się z oporności czynnej oraz SEM e w układzie szeregowym, przy czym przez R oznaczono całkowitą oporność obwodu głównego łącznie z opornościa wewnętrzną prądnicy. Zestawienie imnych oznaczeń po schemacie;

Ust ist st, z, r = napięcie, prąd, przepływ, li zba zwojów i oporność obwodu sterującego.

 i, θ_w, z_w, r_w - prąd, przepływ, liczba zwojów i oporność ząstępczego obwodu tłumiącego np. prądów wirowych w zelazie stojana,



Rys. 1. Ideowy schemat pradnicy pradu stakego

- i, θ_{SZ} , z_{SZ} prąd obwodu głównego przepływ i zastępcza liczba zwojów oddziaływania twornika współdziałającego z ewentualnym uwzojeniem szeregowym biegunów głównych. Założono przy tym, że wypadkowy przepływ szeregowy θ_{SZ} działa rozmagnesywująco,
- $\Theta_{g} = \Theta_{st} \Theta_{sz} \Theta_{w}$ sumaryczny przepływ prądnicy,
- Λ przewodność obwodu magnetycznego dla strumienia głównego (stała przy założeniu stanu nienasyconego).
- $\Phi = \Lambda \theta g = \text{strumien glowny}$

 $e_g = k_E n_g = k_g \theta_R - SEM rotacji twornika,$

- p strumień rozproszenia uzwojenia obcowzbudnego (sterujące go),
- e SEM odbiornika, traktowana w dalszych rozważaniach jako sygnał niezależny (wejściowy).

Prądnicę będziemy więc rozpatrywać jako element dwuwejściowy (sygnaky wejściowe U_{st} i e_m).

Stosowanie do strzałek kierunkowości podanych na schemacie (rys. 1) możemy napisać następujący układ równań różniczkowych (na razie przy pominięciu strumienia rozproszenia ϕ_{σ}):

W celu wyznaczenia transmitancji operatorowej, zawierającej współczynniki operatora "p" w formie stałych czasowych należy strumień zastąpić umownym prądem magnesującym i_cu .

Układ równań (1) można wtedy przedstawić w poniższej postaci (w założeniu zerowych warunków początkowych):

i′μ	- i _{st}	+ 1'W	+ i' = 0 U	2.1	
T _{st} p i _µ	+ i _{st}	+ 0	$+0 = \frac{st}{r_{st}}$	2.2	(2)
Twpiu	+ 0	$=\mathtt{i}'_{\mathtt{W}}$	+ 0 = 0	2.3	
$(T_{gz} p + k_g \frac{z_{gz}}{R})i'_{\mu}$	+ 0	+ 0	$-i' = \frac{z_{SZ}}{z_{STR}} e_{m}$	2.4	

Przy przejściu od układu (1) do (2) zastosowano następujące podstawienia:

$$\mathbf{i}' = \frac{\mathbf{z}_{sz}}{\mathbf{z}_{st}}$$
 i, $\mathbf{i}'_w = \frac{\mathbf{z}_w}{\mathbf{z}_{st}}$ i - prądy w obwodzie głównym i tłumiącym
zredukowane na liczbę zwojów uwzoje-

 $i'_{\mu} = \frac{1}{\Lambda z_{st}} = i_{st} - i'_{w} - i' - zastępczy prąd magnesujący zredu$ kowany na liczbę zwojów uzwojeniasterującego, $<math display="block">T_{st} = \frac{z_{st}^{2}}{r_{st}}, T_{w} = \frac{z_{w}^{2}}{r_{w}}, T_{sz} = \frac{z_{sz}^{2}}{R} - elektromagnetyczne stałe$ czasowe obwodów sterującego, tłumiącego, i iszeregowego.

Układ równań (2) rozwiązujemy względem SEM e oraz prądu sterującego i jako wielkości, których przebiegi czasowe są najczęściej wykorzystywane przy pomiarach elektromagnetycznych stałych czasowych i współczynników wzmocnienia. Otrzymujemy przy zerowych warunkach początkowych następujące ogólne rozwiązanie operatorowe:

$$e_{g}(p) = \frac{k_{g} \frac{z_{gt}}{r_{gt}} \left[u_{gt}(p) + \frac{r_{gt}}{R} \frac{z_{gz}}{r_{gt}} e_{m}(p) \right]}{(T_{gt} + T_{w} + T_{gz})p + 1 + k_{g} \frac{z_{gz}}{R}}$$
(3)
$$i_{gt}(p) = \frac{\left[(T_{gz} + T_{w})p + 1 + k_{g} \frac{z_{gz}}{R} \right] \frac{U_{gt}(p)}{r_{gt}} - T_{gt} p \frac{z_{gz}}{r_{gt}} e_{m}(p)}{(T_{gt} + T_{gz} + T_{w}) p + 1 + k_{g} \frac{z_{gz}}{R}}$$
(4)

Przypadki szczególne tego rozwiązania przydatne z punktu widzenia pomiarów uzyskamy poprzez skokową zmianę jednego sygnału sterującego a mianowicie napięcia (u_{n+1}) przy braku drugiego $(e_{n+1} = 0)$.

W celu uniknięcia błędów pomiarowych spowodowanych niewiadomą zwykle wewnętrzną opornością źródła zasilającego (napięcie zasilania u na schemacie 1 nie jest sztywne), wygodnie jest przeprowadzać pomiary przy skokowym zaniku napięcia sterującego od war tości nastawionej U_{st} do 0, co realizujemy poprzez zwieranie uzwojenia sterującego wyłącznikiem w zabezpieczając równocześnie źródło zasilania przed nadmiernym obciążeniem przy pomocy opornika ochronnego r (rys. 1).

Operatorowe funkcje przejścia $f_z(p)$ przy skokowym zaniku sygnaku sterującego można otrzymać z analogicznych funkcji f(p) przy skokowym wzroście tegoż sygnaku w oparciu o wzór

$$\mathbf{f}_{\mathbf{p}}(\mathbf{p}) = \mathbf{F} - \mathbf{f}(\mathbf{p}) \tag{5}$$

gdzie: przez F oznaczona z założenia tą samą w obu przypadkach ustaloną wartość funkcji czasowej (przy przebiegach zanikowych jest to wartość nastawiona przed zwarciem wyłącznika w).

Dla przebiegów zanikania SEM i prądu sterującego możemy na podstawie (3), (4) i (5) wypisać następujące funkcje w interesujących nas przypadkach szczególnych:

a) prądnica wiruje przy biegu jakowym (R = ∞ , T = 0, e = 0)

$$\mathbf{E}_{g}(\mathbf{p}) = \frac{(\mathbf{T}_{gt} + \mathbf{T}_{w})\mathbf{p}}{(\mathbf{T}_{gt} + \mathbf{T}_{w})\mathbf{p} + 1} \mathbf{E}_{g}$$
(6)

gd zie:

$$i_{st}(p) = \frac{T_{st} p}{(T_{st} + T_{w}) p + 1} \cdot \frac{U_{st}}{T_{st}}$$
(7)

przy czym wzór (7) jest aktualny również dla prądnicy nieruchomej $(n_{\sigma} = 0)$

) prądnica wiruje w stanie zwarcia (R = R e = 0)

$$i'_{z}(p) = \frac{\left[(T_{st} + T_{w}) \frac{\frac{k_{g}Z_{BZ}}{R} - T_{sZ} \right] p}{(T_{st} + T_{w} + T_{sZ})p+1 + \frac{k_{g}Z_{BZ}}{R}} \cdot \frac{U_{st}}{r_{st}} \cdot \frac{U_{st}}{r_{st}} \left(1 + \frac{K_{g}Z_{SZ}}{R}\right)$$
(8)

Wiesław Gabryś, Zbigniew Mantorski

$$i_{st}(p) = \frac{T_{st} \cdot p}{(T_{st} + T_{w} + T_{sz})p + 1 + \frac{K_{p} \cdot T_{sz}}{R_{p}}} \cdot \frac{U_{st}}{T_{st}}$$
(9)

c) prądnica nieruchoma przy zamkniętym obwodzie głównym

$$(k_{g} = 0, e_{m} = \theta);$$

$$f_{gt}(p) = \frac{T_{gt} p}{(T_{gt} + T_{gt} + T_{gz})\dot{p} + 1} \cdot \frac{U_{gt}}{r_{gt}}$$
(10)

Indeks "z" we wzorze (8) przypomina, że prąd obwodu głównego jest w danym przypadku prądem zwarcia.

Podstawiając we wzorach (3) do (10) p = 0 otrzymujemy zależności wyjściowe do pomiarów statycznych, na podstawie których obliczamy: - z pomiaru biegu jakowego (6) nachylenie krzywej magnesowania

$$k_{g} = \frac{U_{FO}}{Z_{st} I_{st}}$$
(11)

- z pomiaru dowolnego punktu pracy przy obciążeniu współczynnik wewnętrznego sprzężenia prądowego $k_g \frac{z_{gz}}{R}$ (ze wzoru (3) eliminujemy $\mathbf{E}_m = \mathbf{E}_g - R \mathbf{I}$ i uwzględniamy $\mathbf{U}_g + R \mathbf{I} = \mathbf{E}_g$):

$$\frac{k_{R} z_{g2}}{R} = \frac{k_{R} z_{g1} I_{g1} - U_{R}}{R I} - \frac{R_{R}}{R}$$
(12)

Podstawiając do (12) $U_g = 0$, $I = I_z$ oraz $R = R_g$ obliczymy współczynnik sprzężenia prądowego z pomiaru stanu zwarcia,

Przy wyznaczaniu stałych czasowych na podstawie operatorowych funkcji (6) do (10) należy pamiętać, że odpowiadają one przebiegom uproszczonym dzięki pominięciu strumieni rozproszenia. Można by wtedy zalecić następujące postępowanie:

- a) wyznaczenie sumy $T_{st} + T_w = T_1$ na podstawie przebiegu zaniku $e_s(t)$ przy skokowym zaniku U_{st} (wzór 6),
- b) wyznaczenie $T'_{st} + T_w = T_2$ na podstawie przebiegu zaniku e (t) przy praktycznie skokowym zaniku prądu sterującego i_{st} co osiągamy przez wtrącenie do obwodu zwieranego wyłącznikiem w₁ (rys. 1) odpowiednio dużej oporności dodatkowej np.; r_{dod} = (10÷20) r_{st}.

Wykonanie obu pomiarów umożliwia wyodrębnienie stałej czasowej obwodu tłumiącego, a mianowicie

$$\mathbf{T}_{\mathbf{w}} = \mathbf{T}_2 - \frac{\mathbf{r}_{st}}{\mathbf{r}_{dod}} \left(\mathbf{T}_1 - \mathbf{T}_2\right) \tag{13}$$

Trzeci składnik sumy stałych czasowych funkcji (3) najwygodniej obliczyć z zależności

$$\mathbf{T}_{sz} = \mathbf{T}_{st} \left(\frac{z_{sz}}{z_{st}}\right)^2 \cdot \frac{\mathbf{r}_{st}}{R}$$
(14)

przy czym stosunek zwojów $\frac{z_{BZ}}{z_{st}}$ można określić z pomiarów statycznych w oparciu o związki (11) i (12).

Jeżeli prądnicy ze względów technicznych nie da się uruchomić, to w przypadku dostatecznie małych strumieni rozproszenia istnieje możliwość wykorzystanie wzorów (7) lub (10). Charakter przebiegu czasowego, odpowiadającego tym wzorom, pokazano na rys. 2. Nastawiona wartość prądu sterującego przed zwarciem jego obwodu (t=0) wynosi $\frac{1}{r_{gt}}$ natomiast wartość w pierwszej chwili po zwarciu (t = + 0) oznaczono na rysunku symbolem I₊ (+0).

Rzędnej 0,37 I_{st} (+0) odpowiada odcięta równa sumie stałych czasowych (T_{st} + T_w przy otwartym obwodzie głównym - wzór 7, T_{st} + T_w + T_{sz} przy zamkniętym obwodzie głównym - wzór 10).

(15)



Rys. 2. Teoretyczny przebieg zaniku prądu wzbudzenia mieruchomej prądnicy przy istnieniu obwodów tłumiących i przy pominięciu strumieni rozproszenia

Stosunek wartości początkowej I_{st} (+0) do nastawionej $\frac{u_{st}}{r_{st}}$, pozwala na wyodrębnienie poszczególnych składników sum stałych czasowych, a mianowicie:

- przy otwartym obwodzie głównym

$$\frac{T_{\text{st}}}{T_{\text{st}} + T_{\text{w}}} = \frac{T_{\text{st}} I_{\text{st}} (+0)}{U_{\text{st}}}$$

- przy zamkniętym obwodzie głównym

$$\frac{T_{st}}{T_{st} + T_{v} + T_{sz}} = \frac{r_{st} I_{st} (+0)}{U_{st}}$$
(16)

Opisane postępowanie daje stosunkowo zadowalające wyniki tylko przy bardzo małych strumieniach rozproszenia, co łatwo rozpoznać po raptownej zmianie prądu wzbudzenia (sterującego) bezpośrednio po zwarciu obwodu. W przypadku nieco większych rozproszeń metoda jest mało przydatna, ponieważ przebiegi trzeba rozpatrywać jako dwu - lub wielowykładnicze.

Uwzględnimy dla przykładu jeden tylko strumień rozproszenia uzwojenia sterującego oznaczony na rys. 1 symbolem $\phi_{\overline{\sigma}}$

Równanie (1.2) układu (1) przybierze obecnie postać

$$z_{st} \frac{d\phi}{dt} + (L_{\sigma} \frac{d \mathbf{i}_{st}}{dt} + r_{st} \mathbf{i}_{st}) + 0 + 0 = U_{st}$$
(17)

a równanie (2.2) układu (2)

$$T_{st} p i'_{\mu} + (T_{\sigma} p + 1) i_{st} + 0 + 0 = \frac{U_{st}(p)}{T_{st}}$$
 (18)

przy czym przez $T_{0} = \frac{L_{0}}{r_{st}}$ oznaczono dodatkową stałą czasową, związaną z energią zmagazynowaną w polu strumienia rozproszenia.

Pozostałe równania układów (1) i (2) nie zmieniają się. Rozwiązanie układu (2) dla przypadku pomiarowego a), tj. przy biegu jałowym prądnicy (w przypadku przebiegów zanikających i v. o były to wzory 6 i 7) prowadzi obecnie do funkcji operatorowych drugiego rzędu, a więc do funkcji czasowych dwuwykładniczych. Dla skokowego wzrostu napięcia sterującego otrzymujemy:

$$e_{g}(p) = \frac{1}{T_{y} T_{g} p^{2} + (T_{6} + T_{y} + T_{st}) p + 1} k_{g} \frac{z_{st}}{T_{st}} U_{st}$$
(19)

at

$$i_{st}(p) = \frac{T_{w} p + 1}{T_{w} T_{6} p^{2} + (T_{6} + T_{w} + T_{st})p + 1} \cdot \frac{U_{st}}{r_{st}}$$
(20)

Analogiczne funkcje przy zwarciu obwodu sterującego możemy Wypisać na podstawie zależności (5).

Funkcje czasowe odpowiadające transmitancjom operatorowym (19) i (20) wyrażają się wzorami:

10

$$\mathbf{f}_{g}(t) = \left(1 + \frac{T_{1}}{\sqrt{\Delta}} e^{-\frac{t}{T_{1}}} - \frac{T_{2}}{\sqrt{\Delta}} e^{-\frac{t}{T_{2}}}\right) \frac{k_{R} \frac{z}{gt}}{r_{st}} U_{st} \qquad (21)$$

$$\mathbf{f}_{g}(t) = \left(1 - \frac{T_{v} - T_{1}}{\sqrt{\Delta}} e^{-\frac{t}{T_{1}}} - \frac{T_{2} - T_{v}}{T_{1}} e^{-\frac{t}{T_{2}}}\right) \frac{U_{gt}}{gt} \qquad (22)$$

w których

$$I = (T_{gt} + T_w + T_{\sigma})^2 - 4 T_w T_{\sigma} > 0 \qquad (23)$$

$$T_{1} = \frac{2 T_{2} T_{\overline{0}}}{T_{st} + T_{w} + T_{\overline{0}} + \overline{10}}, T_{2} = \frac{2 T_{w} T_{\overline{0}}}{T_{st} + T_{w} + T_{\overline{0}} - \overline{10}}$$
(24)

Ze wzorów (24) wynika, że stałe T₁ i T₂ są skomplikowanymi kombinacjami algebraicznymi stałych czasowych poszczególnych obwołów. Zachodzi przy tym nierówność T₁ < T₂.

Charakter wypodkowych przebiegów (21) i (22) oraz ich składowych uwidoczniono na rys. 3.

W celu określenia składowych stałych czasowych, najwygodniej posłużyć się pojęciem zestępczej stałej czasowej, którą dla przebiegów aperiodycznych obliczany na podstawie czasowej lub operatoro-



Rys. 3. Charakter przebiegów czasowych e (rys. 3a) oraz i (rys. 3b) prądnicy wirującej przy skokowym wzróście U (uwzględnione obwody tłumiące i strumień rozproszenia)

wej funkcji przejścia według wzoru (przy skokowym wzroście sygnału sterującego:

$$\mathbf{F}_{z} = \frac{1}{\mathbf{f}(\infty)} \int_{0}^{\infty} \left[\mathbf{f}(\infty) - \mathbf{f}(\mathbf{t}) \right] d\mathbf{t} = \frac{1}{\mathbf{F}(0)} \lim_{\mathbf{p} \to 0} \frac{\mathbf{F}(0) - \mathbf{F}(\mathbf{p})}{\mathbf{p}} \right] \quad (25)$$

Z czesowej postaci wzoru (25) wynika, że stała T_z jest proporcjonalna do powierzchni ograniczonej krzywą f(t) i jej asymptotą $f(\infty)$, czyli wartością ustaloną funkcji czesowej (przy przebiegach zanikających jest to powierzchnia pod krzywą, przy czym $f(\infty) = 0$). Z postaci operatorowej wzoru (25) wyliczamy dla funkcji o postaci ogólnej $F(p) = \frac{m p + n}{a p^2 + bp + c}$

$$T_z = \frac{b}{c} - \frac{m}{n}$$
(26)

Stosując wzory na T_z do przebiegów czasowych (21) 1 (22) otrzymujemy z pomiaru (patrz rys. 3):

$$T_{ze} = T_{st} + T_{\sigma} + T_{w} = \frac{s_{e}}{h_{\infty}} s_{t}$$
 (27)

$$T_{zi} = T_{st} + T_{\sigma} = \frac{S_1}{h\infty} s_t$$
 (28)

$$T_{w} = T_{ze} - T_{zi}$$
(29)

W ostatnich wzorach oznaczono:

S_e, S_i - powierzchnie nad odpowiednimi krzywymi (rys. 3) w mm², h∞ - rzędna wartości ustalonej w mm, s. - współczynnik skalowy czasu w ^S/_{mm}.

Wyodrębnienie stałej czasowej rozproszeniowej T_G Wymagałoby powtórzenia oscylogramów przy $T_{st} \approx 0$ (tj. przy $r_{st} \rightarrow \infty$).

Określenie sumy stałych $(T_{\sigma} + T_{st})$ oraz stałej T_{w} obwodu tłumienia umożliwia sporządzenie zastępczych jednowykładniczych operatorowych funkcji przejścia według wzorów (3), (4) lub (6), (7) przy czym do wzorów tych w miejsce T_{st} polstawiamy sumę $(T_{st} + T_{\sigma})$

Dodatkowe wyodrębnienie stałej T_{σ} jest niezbędne przy liczeniu funkcjami dwuwykładniczymi wg wzorów (19), (20) lub (21), (22).

Przykład. Pomiar elektromagetycznych stałych czasowych obwodu wzbudzenia dużego wolnobieżnego silnika prądu stałego. Wartości stałych czasowych potrzebne są do analizy dynamicznej odwzbudzania awaryjnego układu Leonarda kopalnianej maszyny wyciągowej.

Dane znamionowe silnika:Wytwórca DZWME M-5, typ P2880/16/730, 1100 kW, 650 V, 1900 A, 45 obr/min. wzbudzenie obce 220 V, 60 A, Inne dane techniczne:

Charakterystyka magnesowania przy n_N = 45 obr/min:

Ist	0	21,6	31,6	41,8	60,6	A
E	7	336	4 47	519	601	v

Charakterystyka praktycznie liniowa w zakresie 7-447 V przy czym nachylenie k $= \frac{440}{31.6} = 13,9 \frac{V}{A}$

Uzwojenie obcowzbudne:

 $z_m = 312/2$ bieguny, $a_m = 1$, $R_m = 1,96\Omega$ przy $15^{\circ}C/2$, 15Ω przy $40^{\circ}C$ Oporności obwodu głównego przy $15^{\circ}C$: $R_{tw} = 7,12$. $10^{-3}\Omega$, $R_{bp+k} = 6,03$. $10^{-3}\Omega$

Uzwojenie twornika: pętlicowe proste, a = p = 8, N = 2460.

Na rys. 4 pokazano oscylogramy zaniku prądu wzbudzenia I_{st} i napięcia biegu jałowego U_o silnika wirującego z obniżoną prędkością n = 10,7? obr/min (napęd bliźniaczym silnikiem, sprzężonym bezpośrednic).

Na rys. 5 przedstawiono obie krzywe przerysowane dla celów porównawczych w jednostkach względnych. Planimetrując powierzchnie pod krzywymi na rys. 5 otrzymujemy:

 $T_{st} + T_{\sigma} + T_{w} = \frac{S_{e}}{h_{\infty}} \cdot s_{t} = \frac{3080}{100} \cdot \frac{1}{2,5} = 12,4 \text{ sek}$





Rys. 5. Zestawienie porównawcze w jednostkach względnych przebiegów z rys. 4.

$$T_{st} + T_{s} = \frac{S_{1}}{h\infty} s_{t} = \frac{2175}{100} \cdot \frac{1}{2,5} = 8,7 \text{ sek}$$

W warunkach zasilania przemyskowego nie byko możliwości wtrącenia do obwodu wzbudzenia dużej oporności, więc wyodrębnienie stakej T_o uzyskano poprzez obliczenie T na podstawie danych uwzojeniowych i nachylenia krzywej magnesowania. Zastosowano wzór [2]:

$$T_{st} = 2 \frac{3.60}{n} \cdot \frac{k_{R}}{R} = 312 \cdot \frac{8}{12640} \cdot \frac{60}{45} \cdot \frac{13.9}{2,15} = 8,15 \text{ sek}$$

$$T_{\sigma} = (T_{+} + T_{\sigma}) - T_{+} = 8,7 - 8,15 = 0,55 \text{ sek}$$

Wyodrębnienie stałych T_{st} , T_w i T_σ umożliwia liczenie bądź funkcjami przejścia uproszczonymi wg (3), (4), bądź też dokładniejszymi dwuwykładniczymi, np. wg wzorów (19), (20).

Ponieważ silnik jest skompensowany, więc możemy pominąć oddziakywanie twornika w osi podłużnej (przyjmujemy $z_{at} = 0$, $T_{az} = 0$).

3. <u>Wzmacniecz z polem poprzecznym (amplidyna)</u>

Analizę przeprowalzimy w sposób analogiczny jak w punkcie 2. Jako podstawę do sporządzenia funkcji przejścia przyjmiemy schemat amplidyny pokazany na rys. 6, uwzględniający sprzężenie zwrotne proporcjonalne (zastępcze uzwojenia rozmagnesowujące z_{qd}) i ujemne sprzężenie różniczkujące (zastępcze cewki z_{mq} i z_{nd}). Zjawiska fizyczne stanowiące genezę obu sprzężeń są opisane szczegółowo w literaturze [1, 2, 3, 4, 5].

Prąd wyjściowy amplidyny i_d zależy zarówno do SEM podłużnej amplidyny e_d, jak też od niezależnej impedancji i SEM zasilanego odbiornika. Dlatego też przyjęto i_d jako niezależny sygnał wyjściowy którego przebieg możemy określić po sporządzeniu i rozwiązaniu schematu strukturalnego dla całego UAR w którym pracuje amplidyna.

Liniowy ukłał równań odpowiadający schematowi na rys. 6 przy założeniu nienasyconego obwodu magnetycznego i pominięciu strumieni rozproszenia można napisać w poniższej postaci operatorowej (zerowe warunki początkowe):

$$\begin{split} \varphi_{d} - \Lambda_{d} & (\mathbf{z_{st}} \mathbf{i_{st}} - \mathbf{z_{qd}} \mathbf{i_{q}} - \mathbf{z_{k}} \mathbf{i_{bk}}(\mathbf{i}) \mathbf{z_{ml}} \mathbf{i_{m}}) = (\mathbf{z_{k}} - \mathbf{z_{tw}}) \Lambda_{d} \quad \text{id} \\ \varphi_{q} - (\mathbf{z_{tw}} + \mathbf{z_{q}}) \Lambda_{q} \mathbf{i_{q}} + \mathbf{z_{mq}} \Lambda_{q} \mathbf{i_{m}} = 0 \\ & \mathbf{z_{st}} \quad p \quad \phi_{d} + \mathbf{R_{st}} \mathbf{i_{st}} = \mathbf{U_{st}} \\ - (\mathbf{C_{E}} + \mathbf{z_{qd}} \ p) \phi_{d} + (\mathbf{z_{tw}} + \mathbf{z_{q}}) \ p \quad \phi_{q} + \mathbf{R_{q}} \mathbf{i_{q}} = 0 \\ & \mathbf{z'_{k}} \quad p \quad \phi_{d} - (\mathbf{R_{k}} + \mathbf{R_{bk}}) \mathbf{i_{bk}} = - \mathbf{R_{k}} \mathbf{i_{d}} \\ & (\mathbf{t}) \quad \mathbf{z_{md}} \quad p \quad \phi_{d} + \mathbf{z_{mq}} \quad p \quad \phi_{q} - \mathbf{R_{m}} \mathbf{i_{m}} = 0 \end{split}$$
(30)

Znaki w nawiasach dotyczą dodatniego sprzężenia różniczkującego. Zestawienie oznaczeń zastosowanych na rys. 6 i w układzie (30): $\Phi_{\rm d}$, $\Lambda_{\rm d}$, $\Phi_{\rm q}$, $\Lambda_{\rm q}$ - wypadkowe strumienie i odpowiednie przewodności magnetyczne w osi podłużnej i poprzecznej,

z_{st} z_{qd} z_q z_{mq}, z_{ml} - liczby zwojów, uzwojeń skupionych rzeczywistych i zastępczych,

 $z_{tw} = \frac{N}{8}$, $z'_{tw} \approx 1,1 z_{tw}$, $z_k = \frac{1}{2}$, $z'_k \approx 1,1 z_k$ - zastępcze "strumieniowe" (z)i indukcyjnościowe(z') liczby zwojów skupionych dla uzwojeń rozłożonych odpowiednio: twornika i kompensacji [1, 2].

$$C_{\rm E} = \frac{N}{a} \cdot \frac{n}{60} \cdot 10^{-8}$$
 - staža dla SEM rotacji twornika (p = 1),

Wiesław Gabryś, Zbigniew Mantorski



Rys. 6. Schemat ideowy amplidyny

- ist iq, id, ibk, im prądy, odpowiednio: sterujący, poprzeczny, wyjściowy, bocznika kompensacji i w zastępczym obwodzie sprzęgającym różniczkująco,
- R_{gt} , $R_q = R_{qq} + R_{qd}$, R_{tw} , R_{bk} , R_m oporności czynne poszczególnych uwzojeń i obwodów schematu na rys. 6.

W równaniach 4 i 6 układu (30) przyjmiemy następujące uproszczenia, nie wpływające w istotny sposób na obliczenie funkcji przejścia [1,6] :

$$\mathbf{z}_{ad} \mathbf{p} \Phi_{d} \approx \mathbf{0}, \quad (\mathbf{z}) \mathbf{z}_{md} \mathbf{p} \Phi_{d} \approx \mathbf{0} \quad (31)$$

Przy wprowadzaniu do układu (30) stałych czesowych poszczególnych uwzojeń postąpimy analogicznie jak w p. ?, eliminując strumienie ϕ_d i ϕ_q przy pomocy zastępczych prądów magnesujących i' μ_d oraz i' μ_q . Układ (30) można wtedy przepisać w następującej przejrzystej postaci macierzowej:

+ 1	0	-1	+1	+ 1	(±) 1		i'μ _d	ı' _d	
0	+ 1	0	-k _q	0	+ k _m		iμq	0	
+T _{st} p	0	+1	0	0	0	1	ist	Ust/Rst	(32)
-K ₁₁	+T _q p	0	+ <u>k</u> q	0	. 0		i'q	0	
+T _k p	0	0	0	- k _{bk}	0	1	i' _{bk}	••kdid	
0	+T pmqp	0	0	0	-k m		i'm	0	

Podstawienia i oznaczenia zistosowane przy przejściu od układu (30) do (32):

$$\mathbf{i}'_{\mu_{d}} = \frac{\varphi_{d}}{z_{st}\Lambda d}, \quad \mathbf{i}'_{\mu_{q}} = \frac{\varphi_{q}}{z_{st}\Lambda q}, \quad \mathbf{i}'_{q} = \frac{z_{q1}}{z_{st}} \mathbf{i}_{q}, \quad \mathbf{i}'_{d} = \frac{z_{k}^{-2} t_{k}}{z_{st}} \mathbf{i}_{d},$$

$$\begin{split} \mathbf{i}_{bk} &= \frac{z_k}{z_{st}} \quad \mathbf{i}_{bk}, \ \mathbf{i}_m' = \frac{z_{mt}}{z_{st}} \quad \mathbf{i}_m - zastępcze prądy magnesujące} \\ &\text{oraz prądy v poszczególnych obwodach zredukowane nallicz-bę zwojów $z_{st}, \\ \mathbf{k}_g &= \frac{z_{tw} + z_w}{z_{qd}}, \ \mathbf{k}_m = \frac{z_{mq}}{z_{md}}, \ \mathbf{k}_{bk} = \frac{R_k + R_{bk}}{R_k} = \frac{R'_k}{R_k}, \\ \mathbf{k}_d &= \frac{z_k}{z_k - z_{tw}} - \text{vspółczynniki redukcyjne}, \\ \mathbf{k}_{i1}' &= \frac{C_g(z_{tw} + z_q)\Lambda d}{R_q} \Rightarrow \frac{\mathbf{k}_q \mathbf{I}_q'}{\mathbf{I}_{rd}} - zredukowany vspółczynnik vznocnienia amplidyny, \\ \mathbf{T}_{st} &= \frac{z_g^2 + \Lambda_d}{R_{st}}, \ \mathbf{T}_q' = \frac{(z_{tw} + z_q)(z_{tw}' + z_q)\Lambda_q}{R_q}, \ \mathbf{T}_k = \frac{z_k' \cdot z_k}{R_k} \Lambda d \\ \mathbf{T}_{md} &= \frac{z_m^2 \Lambda_d}{R_m}, \ \mathbf{T}_{mq} = \frac{z_m^2 \Lambda_q}{R_q} - stałe czasowe. \end{split}$$$

Zależności między SEM rotacji i zredukowanymi prądami magnesującymi są następujące:

 $\mathbf{e}_{\mathbf{q}} = \mathbf{C}_{\mathbf{E}} \boldsymbol{\Psi}_{\mathbf{d}} = \mathbf{C}_{\mathbf{E}} \mathbf{z}_{\mathbf{st}} \Lambda_{\mathbf{d}} \mathbf{1} \boldsymbol{\mu}_{\mathbf{d}}$ (33)

$$\mathbf{e}_{\mathbf{E}} = \mathbf{C}_{\mathbf{E}} \boldsymbol{\Phi} \mathbf{q} = \mathbf{C}_{\mathbf{E}} \mathbf{z}_{\mathbf{st}} \boldsymbol{\Lambda} \mathbf{q} \mathbf{i}' \boldsymbol{\mu} \mathbf{q}$$
(34)

W amplidynie idealnej, tj. bez wewnętrznych sprzężeń zwrotnych jest Im = I_{st}, skąd żatwo wykazać związki między wspóżczynnikami statycznymi

$$K'_{11} = k_q \frac{z_{qd}}{z_{st}} K_{11} = \frac{z_{tw} + z_q}{R_q} k_{A1}$$
 (35)

przy czym przez K - I oznaczono rzeczywisty współczynnik wzmocnienia prądowego, a przez

$$k_{A1} = \frac{B_{00}}{z_{st} I_{st}} = C_{B} \Lambda_{d}$$
(36)

nachylenie krzywéj magnesowania na pierwszym stopniu wzmocnienia amplidyny idealnej. Przy pomiarze biegu jakowego na pierwszym stopniu mamy I_q = 0, a więcnie ma sprzężeń, czyli istotnie zachodzi tożsamość Iµ_d = I_{st}.

Z zależności $\mathbf{E}_{d} = \mathbf{0}_{\mathbf{E}} \boldsymbol{\Phi}_{\mathbf{q}} = \mathbf{C}_{\mathbf{E}} (\mathbf{z}_{tw} = \mathbf{z}_{q}) \boldsymbol{\Lambda}_{\mathbf{q}} \mathbf{I}_{\mu \mathbf{q}}$ określamy nachylenie k_{A2} krzywej magnesowania na drugim stopniu wzmocnienia, przy czym - ponieważ w stanie ustalomym I $\mu_{\mathbf{q}} = \mathbf{I}_{\mathbf{q}}$ - możemy napisać:

$$\mathbf{k}_{A?} = \frac{\mathbf{B}_{do}}{\mathbf{I}_{q}} = \mathbf{C}_{\mathbf{E}}(\mathbf{z}_{tw} + \mathbf{z}_{q}) \Lambda_{q}$$
(37)

Nachylenie wypadkowej krzywej magnesowania amplidyny idealnej, tj. bez wewnętrznych sprzężeń wyliczymy ze wzoru:

$$k_{A1} = \frac{k_{A1} \cdot k_{A2}}{R_q}$$
(38)

Rozwiązując układ równań (32) względem i' oraz wykorzystując zaleźności (34), (36), (37) i (38) otrzymujemy szukaną funkcję przejścia:

$$\mathbf{e}_{d}(\mathbf{p}) = \mathbf{k}_{Ai} \frac{\frac{\mathbf{st}}{\mathbf{R}} \mathbf{U}_{st}(\mathbf{p}) - \mathbf{z}_{rk} \mathbf{i}_{d}(\mathbf{p})}{\mathbf{k} \mathbf{p}^{2} + \mathbf{Bp} + \mathbf{C}}$$
(39)

We wzorze (39) oznaczają

 $\mathbf{A} = (\mathbf{T}_{gt} + \mathbf{T}'_{k}) (\mathbf{T}_{q} + \mathbf{T}_{mq})$ (40)

$$B = T_{st} + T'_{k} + T_{q} + T_{mq} + K'_{11} \left(\frac{1}{k_{q}} \left(\frac{1}{k_{m}}\right) T_{mq} \right)$$
(41)

$$C = 1 + \frac{K'_{11}}{k_q}$$
 (42)

 $z_{rk} = z_{tw} - \frac{z_k (k_{bk}-1)}{k_{bk}}$ resztowe zastępcze zwoje oddziaływania twornika w osi podłużnej,

Znak (-) w nawiasie we wzorze (41) dotyczy dodatniego sprzężenia różniczkującego.

W przypadku amplidyny z kilkoma czynnymi obwodami sterującymi sygnał wejściowy ^Zat. U R st st st st

$$\sum \frac{1}{R} \frac{z_{stx}}{z_{stx}} = \frac{U_{stx}}{z_{stx}} = \frac{1}{stala} T_{st} = \frac{1}{stala} (40) i (41) suma \sum T_{stx}$$

Zastępcza stała czesowa dla przebiegów aperiodycznych wyrazi się wzorem:

$$T_{z} = \frac{B}{C} = \frac{\sum T_{stx} + T_{k}' + T_{o} + T_{mo} + \Delta T_{mo}}{1 + \frac{K_{i}'}{k_{o}}}$$

przy czym przez ΔT_{mq} oznaczono K' $(\frac{1}{k_c}) (\frac{1}{k_m}) T_{mq}$

W oparciu o wzory (36) do (43) można zalecić następujący porządek pomiarów przy określaniu współczynników statycznych i stałych czasowych operatorowej funkcji przejścia określonej wyrażeniem (39):

A) Pomiary statyczne

1) Pomiary oporności R_{st} , R_{t} , R_{g} , R_{k} , R_{bk} oraz nachyleń charakterygtyk magnesowania k_{A1} (wzór 36), k_{A2} (wzór 37) wypadkowej $k_{A} = \frac{1}{2} \frac{1}{st} \frac{1}{st}$, obliczenie k_{A1} (wzór 38).

2) Obliczenie współczynnika wewnętrznego sprzężenia proporcjonalnego na podstawie wzoru (39) dla przypadku stamu ustalonego przy biegu jałowym (p = 0, I, = 0):

$$C = 1 + \frac{K'_{11}}{k_q} = \frac{k_{A1}}{k_A}$$
(44)

3) Wyznaczenie z_{rk} na podstawie pomiaru napięcia biegu jałowego U i obciążenia U i przy stałym przepływie sterującym (równanie wyjściowe $E_d = U_d + R_d I_d = U_d - k_A z_{rk} I_d$):

$$z_{rk} = \frac{U_{do} - U_{d} - R_{d}I_{d}}{K_{A}I_{d}}$$
(45)

wynik z <0 oznacza, że amplidyna jest przekompensowana

B) Pomiary dynamiczne

1) Dwukrotny oscylogram U_{qo} - f(t) przy skokowym zaniku nepięcia sterującego: raz przy zamkniętym boczniku kompensacji (sumu $T_{st} + T'_{v}$) drugi raz przy boczniku otwartym (T_{st}) .

2) Oscylogramy e_{do} = f(t) przy zwarciu obwodu sterującego poprzez duży opór czynny (wymuszenie skokowego zaniku prądu sterującego).

Jeżeli obwód bocznika kompensacji jest przy tym otwarty $(T'_k = 0)$ to otrzymujemy przebieg jednowykładniczy o stałej czasowej

 $\mathbf{T}_{qo} = \frac{1}{C} \left(\mathbf{T}_{q} + \mathbf{T}_{mq} + \Delta \mathbf{T}_{mq} \right)$ (46)

W przypadku zamkniętego bocznika kompensacji przebieg jest dwuwykładniczy o zastępczej stałej czasowej

$$\mathbf{T}_{qz} = \frac{1}{C} \left(\mathbf{T}'_{\mathbf{k}} + \mathbf{T}_{q} + \mathbf{T}_{\mathbf{m}q} + \Delta \mathbf{T}_{\mathbf{m}q} \right)$$
(47)

3) Oscylogram zaniku $e_{do} = f(t)$ przy skokowym zaniku napięcia U (zwarcie obwodu poprzecznego, zasilanego z obcego źródła). Obwód uzwojenia sterującego i bocznika kompensacji pozostają otwarte $(T_{st} = 0, T_k = 0)$. Przebieg $e_{do} = f(t)$ jest jednowykładniczy o stałej czasowej T_{qp} wg wzoru (46).

4) Oscylogram zaniku $e_{do} = f(t)$ przy skokowym zaniku napięcia sterującego u_{st}. Z powierzchni pod krzywą obliczamy stażą czasową zastępczą T_s odpowiadającą zależności (43).

5) Oscylogram i_q = f(t) przy zwarciu obwodu poprzecznego amplidyny nieruchomej (n = 0) zasilanego z obcego źródła. Ze względu na stosunkowo duże strumienie rozproszenia w obwodzie poprzecznym (skupione uwzojenie poprzeczne stojana i rozłożone uzwojenie twornika, stała T_{qG}) należy w tym przypadku obliczyć zastępczą stałą z powierzchni pod krzywą. Jej wartość zgodnie ze wzorem (28) wynosi T_{qzi} = T_q + T_{qG}. wyodrębnienie stałej T_{mq} nie jest istotne ponieważ T_{mq} \ll T_q i

można praktycznie przyjmować $T_q \approx T_q + T_{mq}$

W praktyce pomiarowej należy zwrócić uwagę na nieliniowość wewnętrznych sprzężeń. Między innymi składnik zastępczej stałej czasowej ΔT_{mq} (wzory 43, 46, 47) jest mniejszy przy szybkich zmianach strumienia sterującego. Dlatego często otrzymujemy różne wyniki z pomiarów B2 i B3. Brzy sporządzaniu funkcji przejścia można przyjmować wartość średnią ΔT_{ma} z obu wymienionych pomiarów. <u>Przykład</u>. Obliczenie współczynników funkcji przejścia amplidyny PwMa 5B, 2,5'kW, 1450 obr/min, 230 V, 10,9 A, uzwojenia sterujące:

I - 0,5 V/135 m A, II, III, IV - 1 V, 67,5 m A.

A) Pomiary statyczne

Oporności przy temp. $30^{\circ}C$: Obwód sterujący: R_t = 15,4 Ω , R_{td} = 2 Ω . Obwód poprzeczny: R_q = R_{tw} + R_{qq} + R_{szq} = 1,7 + 5,9 + 0,6 + 7,2 Ω . Obwód wyjściowy: R_d = R_{tw} + R_k + R_{szd} = 1,7 + 1,3 + 0,4 = 3,4 Ω .

Nachylenie charakterystyk magnesowania przy zasilaniu uzwojenia sterującego III (z_{st} = 400/2 bieguny):

 $k_{A1} = 0,8 \text{ V/Az}, k_{A2} = 247 \text{ V/A}, k_{A} = 9,65 \text{ V/Az}$

Nachylenie charakterystyki ampl. idealnej k_{Ai} = $\frac{0.8247}{7.2}$ 27,5 $\frac{V}{Az}$. Współczynnik sprzężenia proporcjonalnego C = $\frac{27.5}{9.65}$ = 2,85. Resztkowe zwoje z_{rk} (wg wzoru 45): U_{do} = 240 V, U_d = 197 V,

$$z_{rk} = \frac{240 - 197 - 3.4 - 5.3}{9.65 - 5.3} = 0,507 \approx 0,51$$

B) Pomiary dynamiczne

Zestawienie porównawcze oscylogramów w jednostkach względnych uwidoczniono na rys. 7. Na podstawie poszczególnych przebiegów obliczono (litery a, b, c, d,,e) zgodnie z oznaczeniami krzywych na rys. 7):

a) $T'_{st} + T'_{k} = 0,176 \approx 0,18 \text{ sek}$ (pomiar B1 przy $R_{st} = 15,4\Omega R_{dst} = 2\Omega$ i $R_{bk} = 50\Omega$ b) $T'_{st} = 0,133 \text{ sek (pom B1 przy } R_{st} = 15,42$ $R_{dst} = 2\Omega \text{ i } R_{bk} = \infty$) Przeliczenia pomiarów a) i b):

$$T_{1} = 0,176 - 0,133 = 0,043 \approx 0,04 \text{ sek}$$

$$T_{st} = 0,133 \frac{17.4}{15.4} = 0,147, sek 0,15 sek$$

c)
$$T_q \approx T_q + T_{mq} = 0,175 \frac{7.2 + 0.1}{7.2} \approx 0,18 \text{ sek}$$

(pom B5 przy dodatkowym oporze $R_{odod} = 0, 1\Omega$) d) $T_{qz} = 0,185$ sek (pom B2, wzór 47). Wyliczenie $\Delta T'_{ma}$ na podstawie d;

$$\Delta T'_{mq} = C T_{qz} - T'_{k} - (T_{q} + T_{mq}) = 2,85 \cdot 0,185 - 0,04 - 018 = 0,31 \text{ sek}$$

e) T_z = 0,30 sek (pom. B4, wzór 43).
Wyliczenie $\Delta T'_{mq}$ na podstawie e:

$$\Delta T''_{mq} = C T_{z} - (T'_{st} + T'_{k}) - (T_{q} + T_{mq}) + 2,85 \cdot 0,3 - 0,18 - 0,18 = 0,49 \text{ sek}$$

Przyjmujemy średnio AT_{mc} = 0,5 (0,31 + 0,49) = 0,40 sek Wynikają stąd następujące współczynniki równania charakterystycznego dla amplidyny z kilkoma uzwojeniami sterującymi:

$$A = (\Sigma T_{++} + 0,04) = 0,18, C = 2,85$$

$$B = \sum T_{sty} + 0,04 + 0,18 + 0,40 = \sum T_{sty} + 0,72$$

Załóżmy, że w konkretnym układzie regulacyjnym wykorzystano 3 uwzojenia sterujące II, III i IV o tej samej liczbie zwojów i opornościach zbliżonych 15,4 Ω , przy czym oporności dodatkowe w poszczególnych obwodach sterowniczych wynoszą średnio po 700 Ω Wtedy: $\Sigma T_{stx} = 3 \cdot 0,15 \frac{15.4}{700 + 15.4} = 0,01s; \Sigma T_{stx} + T'_{k} = 0,05$ sek Szukana operatorowa funkcja przejścia wyrazi się wzorem:

$$\mathbf{e}_{d}(\mathbf{p}) = \frac{27,5\Sigma + \Theta_{st}(\mathbf{p}) - 0,51 \ \mathbf{i}_{d}(\mathbf{p})}{0,009 \ \mathbf{p}^{2} + 0,73 \ \mathbf{p} + 2,85} = \frac{9,65\Sigma + \Theta_{st}(\mathbf{p}) - 0,18 \ \mathbf{i}_{d}(\mathbf{p})}{0,0032 \ \mathbf{p}^{2} + 0,26 \ \mathbf{p} + 1}$$

Przy postępowaniu uproszczonym, tj. pominięciu obwodów tłumiących i wewnętrznych sprzężeń z tych samych pomiarów otrzymujemy:

$$K_{A} = 9,65$$
, a) $T_{gt} = 0,176 \frac{17.4}{15.4} = 0,2$ sek,

c) lub d) T₀ = 0,18s(po zaokrągleniu)

Stęd (przy pominięciu
$$z_{rk}$$
):
 $e_d(p) = \frac{k_A \Sigma_+ \theta_{st}(p)}{(\Sigma T_{stx}) T_q p^2 + (\Sigma T_{stx} + T_q)p+1} = \frac{9,65\Sigma_-^+ \theta_{st}(p)}{0,0023 p^2 + 0,193p + 1}$

W danym przypadku różnice między wartościami współczynników A i B równania charakterystycznego w obu przeliczeniach sięgają 40% Mogą być one większe lub mniejsze w zależności od wartości dodatkowych oporów w obwodach sterujących.

Należy podkreślić, że uwzględnienie w obliczeniach tylko sprzężenia proporcjonalnego (bez różniczkującego) prowadzi do sprzeczności między wynikami uzyskanymi z pomiarów statycznych i dynamicznych. Otrzymujemy mianowicie z przeliczeń pomiarów B1 i B5 wartość

$$T_z = \frac{1}{C} (T'_{st} + T'_k + T_q) = \frac{0.176 + 0.18}{2.85} = 0,13 \text{ sek}$$

czes gdy z bezpośredniego pomiaru B4 jest $T_z = 0,3$ sek.

pod





Rys. 7. Kopie oscylogramów przebiegów napięć i prądów amplidyny PwMa 5B, 2,5 KW, 1450 obr/min, 230 V, 10,9 A (zestawienie porównawcze w jednostkach względnych). Oznaczenia krzywych:
Oznaczenia krzywych: a) e go = f(t) - pomiar B1 przy R_{bk} = 50Ω ,

b) jak a) tylko przy $R_{bk} = \infty$, c) i = f(t) - pomiar B5, d) e_{do} = f(t) - pomiar B2 przy zamkniętym boczniku kompensacji, e) $e_{do} = f(t) - pomiar B4$

4. Wnioski

Przedstawiona metoda uwzględniania obwódów tłumiących i wewnętrznych sprzężeń zwrotnych przy pomiarowym wyznaczaniu operatorowych funkcji przejścia maszyn prądu stałego pozwala na znaczne uściślenie przeliczeń pomiarów bez dodatkowego komplikowania wzorów wynikowych.

W analizie pominięto wpływ nieliniowości, a rozważania ograniczono do aperiodycznych przebiegów dynamicznych. W przypadkach przebiegów periodycznych należy - nie zmieniając ogólnej metodyki postępowania - posłużyć się uogólnieniem ("kwadratowym") wzorem na zastępczą stałą czesową T_ [5].

Zalecane praktyczne postępowanie jest wskazane w szczególności przy bałaniach UAR na maszynych analogowych. Wtedy bowiem - w celu pełnego wykorzystania dokładności liczenia analogowego - należy zwrócić baczną uwagę na dokładność danych liczbowych schematu zaprogramowan go na maszynie.

Rekopis założono w Redakcji w lipcu 1968 r.

LITERATURA

- [1] Gabryś W.: Uproszczona analiza stanów nieustalonych amplidyny. Zesz. Nauk. Pol. Śl. Elektryka 12, 1962.
- [2] Gogolewski Z., Gabryś W. Maszyny prądu stałego. PwT, 1960.
- [3] Gabryś W.: Czynniki uboczne w eksploatacji, konstrukcji i pomiarach amplidyn. Zesz. Nauk. Pol. 51. Elektryka 13 1962.
- [4] Paszek W.: Projektowanie wzmacniaczy maszynowych z polem poprzecznym. Arch. Aut. i Telem., tom II, zesz. 3-4, PWN 1957.
- [5] Paszek W.: Analiza stanów nieustalonych amplidyny. Zesz. Nauk. Pol. Śl. Blektryka 4. 1957.
- [6] Gabryś W.: Wewnetrzne sprzężenie zwrotne emplidyny przez obwody zwarte stojana. Arch. Aut. i Telem. zesz. 1, 1964.

[7] Loocke G.: Elektrische Maschinenversterker. Berlin, 1958.
 [8] Pełczewski W.: Wzmacniacze elektromeszynowe. PWT, 1959

ПРИМЕЧАНИЯ ОБ ИЗМЕРЕНИЯХ ПЕРЕДАТСЧНОЙ ФУНКЦИИ МАШИН И ЭЛЕКТРОМАЦИННЫХ УСИЛИТЕЛЕЙ ПОСТОЯННОГО ТОКА

Резюме

В статье рассмотрены прямые методы учета внутренних обратных связей при измерительном определении операторных передаточных функции управляющих генераторов и электромалинных усилителей постоянного тока. Применяя рассмотренный метод измерения, можно повысить прочность определения козфрициентов жарактеристического уравнения без повышения его порядка, а именно не вызывая дополнительных сложностей структурной схемы или аналоговой. Теоретические выводы проиллюстрированы двумя примерами измерений и расчетов.

NOTES ON MEASURES OF TRANSFER FUNCTION OF MACHINES AND DYNAMOBLEC-TRIC AMPLIFIERS

Summary

In the elaboration was examined the simple methods of taking into consideration the inside feed backs at measuring determination of operational transfer functions of control generator and d.c. dynamoelectric amplifiers. Using the said measuring method it can increase the accuracy of determination of characteristic equation factor without its order raising. It don't caused the additional camplication of the block and analog diagrams. The theory was illustrated with two examples of measures and conversions.