

ELEKTROMAQNİT TİPLİ ÇEVİRİCİNİN PARAMETRLƏRİNİN TƏYİNİ

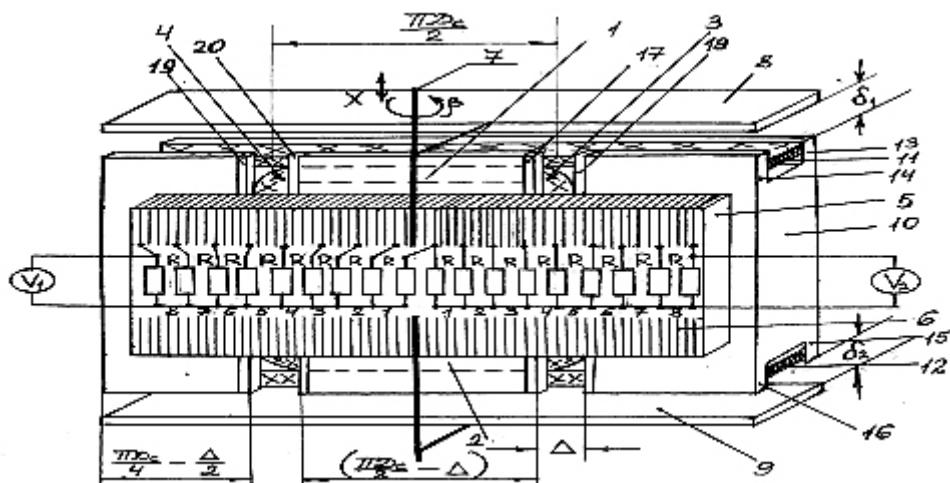
MƏMMƏDOV F.İ., RƏHİMOV İ.N.

Sumqayıt Dövlət Universiteti

Məqalədə elektormaqnit tipli çeviricinin parametrlərinin təyin olunması məsələsinə baxılır. Prosesin araşdırılması zamanı xətti və bucaq yerdəyişməsi dövrəsinin analitik ifadələri qurulur və bu da onların işçi xarakteristikalarının təyin olunmasına imkan verir.

Müasir sənayenin müxtəlif sahələrində idarə sistemlərinin ilkin elementi kimi elektromaqnit tipli çeviricilərdən qeyri-elektriqi kəmiyyətləri elektriqi kəmiyyətlərə çevirən bir qurğu kimi istifadə olunur. Mövcud çeviricilərin funksional imkanı çox məhduddur. Hər bir çevirici qurğunun köməkliyi ilə ancaq bir texnoloji parametri elektriqi kəmiyyətə, cərəyan və gərginliyə çevirmək mümkün olur.

Bu məqalədə qarşıya qoyulan əsas məsələ çeviricilərin funksional imkanını genişləndirməkdir. Yəni bir çeviricinin köməkliyi ilə eyni vaxtda iki texnoloji parametri bir-birindən asılı olmayan iki gərginliyə çevirməkdir. Belə çeviricilər iki girişə və iki çıxışa malik olur. Çeviricinin girişində ölçülən iki qeyri elektriqi kəmiyyət mexaniki sistem vasitəsilə, onun maqnit sisteminə ötürülür. Bu maqnit sisteminde hər bir qeyri elektriqi kəmiyyət gərginliyə çevrilir.



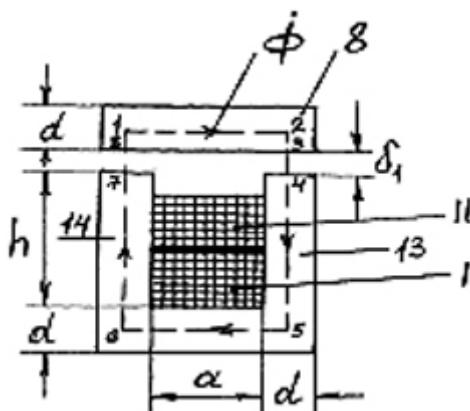
Şəkil 1. Çeviricinin elektormaqnit sisteminin açıq forması

Şəkil 1-də tədqiq olunan çeviricinin açılış forması göstərilmişdir. Çevirici aşağıdakı hissələrdən ibarətdir: 10-tərpənməz hissə, 8, 9-xətti hərəkət edən hissələr, 16-fırlanan içi boş silindr. 10 tərpənməz hissə içi boş silindr formasındadır. Onun yuxarı və aşağı sonluqlarında düzbucaqlı yuvalar açılıb. Bu yuvalar silindrin uzunluğu boyu bir-birinə qarşı açılmış yuvalarla birləşir və bir-birinin davamı kimidir. Çeviricinin təsirlənmə dolağı, onun sonluqlarında olan yuvaların hər birinin yarısını 11-12 və uzununa olan yuvalarda 3-4 yerləşdirilib. Bu dolağın vericinin tərpənməz hissəsinin yuvalarında yerləşdirilmə forması şəkil 1-də göstərilən kimidir. Təsirlənmə dolağının 1-2 hissələri çeviricinin tərpənməz hissəsinin aşağı və yuxarı sonluqlarında olan tam dairəvi yuvaların yarısını əhatə edir. Həmin dolağın 3 və 4 hissələri isə çeviricinin tərpənməz hissəsinin uzununa olan yuvalarda yerləşir. Belə yuvanın uzunluğu ℓ qəbul edilibdir. Təsirlənmə dolağının sonluq yuvalardakı hər birinin uzunluğu

πR_c qədər götürür. Vericinin sonluqlarındaki yuvaların hər birində tam dairə formasında olan 11 və 12 ölçü dolaqları yerləşir. Bu dolaqlar obyektin xətti yerdəyişməsinə uyğun ölçü aparmaqda istifadə olunur. 11 və 12 dolaqlarının hər ikisi təsirlənmə dolağının 11 və 12 hissələri ilə maqnit rabitədə olur. Təsirlənmə dolağının 1 hissəsi ilə 11 dolağı nüvənin tərpənməz hissəsinin yuxarı ucluğun yuvasında, 12 dolağı ilə təsirlənmə dolağının 2 hissəsi isə həmin nüvənin aşağı ucluğun yuvasında yerləşir. Tərpənməz nüvənin aşağı və yuxarı ucluqlarda olan yuvalar kiçik qalınlığa malik olan dairəvi vərəqlərlə örtülür. Bu vərəqlər 7 oxuna sərt bağlanır və onunla birlikdə fırlanma və xətti hərəkət edə bilir. 7 oxunun xətti hərəkəti X-lə, bucaq donməsi isə β ilə işarə olunur. Ox xətti hərəkət alındıqda 8 və 9 nüvələri oxla birlikdə kiçik yerdəyişmə alır. Bu halda 10 nüvəsi tərpənməz olduğu üçün oxun X yerdəyişməsi olduqda maqnit sistemində olan δ_1 və δ_2 hava məsafələri dəyişmiş olur. Əgər 7 oxu aşağı istiqamətdə olarsa 8 – ferromaqnit lövhəsi 10 nüvəsinə yaxınlaşır, 9-lövhəsi isə ondan uzaklaşır. Buna uyğun olaraq δ_1 azalır δ_2 isə artır. Çeviricinin 10- nüvəsinin yuxarı və aşağı ucluqlarında nazik divarlı yuvalar açılır və yuvalarda xətti yerdəyişmə dövrəsinin 11 və 12 dolaqları və təsirlənmə dolağının 1, 2 hissələri yerləşdirilir. Yuvaların divarları 13 və 14, 10 nüvəsinin yuxarısında, 15 və 16 onun aşağı hissəsindəki divarlardır. Uzununa açılmış yuvaların divarlarının qalınlıqları uyğun olaraq 17,18 və 19,20 qəbul edilir. Tərpənməz nüvənin sonluqlarında olan düzbucaqlı yuvaların divarının qalınlığı səthi effekt hadisəsinə görə seçilir. Yuvanın dərinliyi isə ölçü və təsirlənmə dolaqlarının sayına görə müəyyənləşdirilir. Tərpənməz nüvənin uzununa açılmış yuvalar 180 bucaq altında açılır və onların sonu nüvənin yuxarı və aşağı ucluqlarda olan yuvalarda birləşir. Buna görə də 11 və 12 dolaqları təsirlənmə dolağı ilə $(\frac{\pi D_c}{2} - \Delta)$ uzunluqda görüşür. Bu göstərilən uzunluqda təsirlənmə cərəyanının yaratdığı maqnit səli ölçü dolağını kəsir və onda induksiya e.h.q. yaradır. 11-dolağında alınan induksiya e.h.q. δ_1 hava məsafəsindən 12 ölçü dolağında alınan e.h.q. δ_2 hava məsafəsindən asılı olur. Yuxarıda qeyd olunduğu kimi tərpənməz nüvənin sonluqlarında olan yuvaların divarlarının qalınlığı

$$d = \sqrt{\frac{2}{\omega \gamma \mu \mu_0}} \quad (1)$$

ifadəsi ilə təyin olunur. Burada, sənaye tezliyində, konstruksion polad üçün götürülmüş nüvənin maqnit nüfuzluğunda və xüsusi müqavimətdə yuvanın divarının qalınlığı 1,6 mm-dən çox alınmır. Bununla əlaqədar olaraq çevirici hazırlanıldıqda yuvanın divarları bu ölçüdə hazırlanır. Məlumudur ki, yuvanın divarının qalınlığında maqnit səli müntəzəm paylanmış nəzərdə tutulur. Buna uyğun olaraq hər iki ölçü dövrəsində maqnit sisteminə toplu parametrlə dövrə kimi baxmaq olar.



Şəkil 2. Kiçik yerdəyişmə dövrəsinin maqnit sistemi

Şəkil 2-də belə dövrə göstərilmişdir. Bu dövrədə 1-təsirlənmə cərəyanı tərəfindən yaranan $\dot{\Phi}$ dəyişən maqnit səli 8,13 və 14 divarlardan qapanaraq 11 ölçü dolağının kəsir və bu dolağın induksiya e.h.q. yaradır. Alınmış induksiya e.h.q.-si

$$\dot{E}_{x\delta_1} = -j\omega W_{11} \dot{\Phi}_{\delta_1} = -j\omega W_{11} \frac{\dot{I}_1 W_1}{l_{12} + l_{45} + l_{56} + l_{67}} + \frac{2\delta_1}{\mu\mu_0 S_1} \quad (2)$$

kimi yazılır. Burada W_{11} -nüvənin yuxarı hissəsindəki ölçü sarğısının dolaqlar sayı; ω - təsirlənmə dolağının qidalandıran gərginliyin bucaq tezliyi; I_1 -təsirlənmə dolağından axan cərəyan; W_1 -təsirlənmə sarğısının dolaqlar sayı; $l_{12} + l_{45} + l_{56} + l_{67} = l_{M1}$ nüvənin yuxarı hissəsindəki yuvanın orta uzunluğu; μ -yuvanın daxili səthinə yaxın hissədə nisbi maqnit nüfuzluğunun orta qiyməti, μ_0 -boşluğun mütləq maqnit nüfuzluğu; S_1 -yuvanın divarının en kəsik sahəsidir. Bu en kəsik sahəsi yuvanın bütün uzunluğu boyu dəyişməz qaldığı üçün

$$S_1 = \left(\frac{\pi D_c}{2} - \Delta \right) d \quad (3)$$

kimi yazılır. Burada D_c -vericinin maqnit sisteminin tərpənməz hissəsinin daxili diametri; Δ - uzununa yuvanın enidir.

(3) ifadəsini (2)-də nəzərə almış olsaq

$$\dot{E}_{x\delta_1} = -j \frac{W_{11} \omega W_1 \dot{I}_1 \mu \mu_0 \left(\frac{\pi D_c}{2} - \Delta \right) d}{l_{M1} + \mu \delta_1 \frac{S_1}{S_\delta}}$$

olar. Onuda qeyd etmək lazımdır ki, burada hava boşluğunun uzunluğu çox kiçik olduğu üçün $S_\delta = S_1$ qəbul edilir. Bu halda sonuncu ifadə

$$\dot{E}_{x\delta_1} = -j\omega W_{11} \frac{W_1 \dot{I}_1 \mu \mu_0 (\pi D_c - 2\Delta) d}{2[l_{M1} + \mu \delta_1]} \quad (4)$$

kimi yazılır. Burada d -nin (1)-də verilən ifadəsini nəzərə almış olsaq

$$\dot{E}_{x\delta_1} = -j\omega W_{11} \frac{W_1 \dot{I}_1 \mu \mu_0 (\pi D_c - 2\Delta)}{\sqrt{2[l_{M1} + \mu \delta_1]} \cdot \sqrt{\omega \mu \mu_0}}$$

yaxud da

$$\dot{E}_{x\delta_1} = -j W_{11} \sqrt{\frac{\omega \mu \mu_0}{2\gamma}} \cdot \frac{\dot{I}_1 (\pi D_c - 2\Delta)}{l_{M1} + \mu \delta_1} \quad (5)$$

kimi yazmaq olar. Burada təsirlənmə dolağından axan cərəyanı qidalanma gərginliyi ilə ifadə edib (6)-də nəzərə alsaq

$$\dot{E}_{x\delta_1} = -j W_{11} \sqrt{\frac{\omega \mu \mu_0}{2\gamma}} \cdot \frac{\pi D_c - 2\Delta}{l_{M1} + \mu \delta_1} \cdot \frac{\dot{U}}{r_{1T} + j\omega L_{1T}} \quad (6)$$

olar. Bu ifadəyə daxil olan r_{1T} , L_{1T} -yuxarı yuvada uyğun olaraq təsirlənmə dolağının aktiv müqaviməti və induktivliyidir.

L_{1T} induktivliyi

$$L_{1T} = \frac{W_1 \dot{\Phi}_1}{I_1} = \frac{W_1^2}{R_m} \quad (7)$$

kimi təyin edilir. Burada R_m maqnit sisteminin maqnit müqavimətidir. Yuvanın maqnit sisteminə $S_1 = S_\delta$ qəbul olunduğu üçün

$$L_{1T} = \frac{W_1^2 \mu \mu_0 (\pi D_c - 2\Delta) \cdot d}{2[l_{M1} + \mu \delta_1]} \quad (8)$$

alınır. Tərpənməz nüvənin aşağı ucluğundakı yuvadakı 12 ölçü dolağında alınan e.h.q.-nin kompleks forması

$$\dot{E}_{x\delta_2} = -jW_1W_{11} \cdot \sqrt{\frac{\omega\mu\mu_0}{2\gamma}} \cdot \frac{(\pi D_c - 2\Delta)}{l_{m2} + \mu\delta_2} \cdot \frac{\dot{U}}{r_{2T} + j\omega L_{2T}^2} \quad (9)$$

kimi yazılır. Çeviricinin tərpənməz hissəsinin yuxarı və aşağı ucluqlardakı yuvalar eyni həndəsi ölçuyə malik olduqları üçün $r_{1T} = r_{2T}$, $l_{m1} = l_{m2} = l_m$ olur. Buna uyğun olaraq

$$L_{2T} = \frac{W_1^2 \cdot \mu\mu_0 (\pi D_c - 2\Delta) \cdot d}{2[l_m + \mu\delta_2]} \quad (10)$$

kimi yazılır. Çeviricidə xətti yerdəyişmənin təyin edilməsində istifadə olunan W_{11} və W_{12} dolaqları öz aralarında diferensial sxem üzrə qoşulurlar və onların çıxışında alınan e.h.q. fərqiinin kompleks forması

$$\Delta E = E_{x\delta_1} - E_{x\delta_2} = W_1W_{11} \sqrt{\frac{\omega\mu\mu_0}{2\gamma}} \cdot \frac{(\pi D_c - 2\Delta)}{l_{m2} + \mu\delta_1} \cdot \frac{U}{r_T + j\omega L_{1T}} -$$

$$- W_1W_{11} \sqrt{\frac{\omega\mu\mu_0}{2\gamma}} \cdot \frac{\pi D_c - 2\Delta}{l_m + \mu\delta_2} \cdot \frac{U}{r_T + j\omega L_{2T}} \quad (11)$$

Yaxudda

$$\Delta \dot{E}_x = -j\dot{K} \cdot \frac{r_T \mu(\delta_2 - \delta_1) + j\omega\mu(L_{2T}\delta_2 - L_{1T}\delta_1)}{(l_m + \mu\delta_1)(l_m + \mu\delta_2)(r_T + j\omega L_{1T})(r_T + j\omega L_{2T})} \quad (12)$$

kimi yazılır. Burada

$$\dot{K}_T = W_1W_{11} \sqrt{\frac{\omega\mu\mu_0}{2\gamma}} \cdot (\pi D_c - 2\Delta) \dot{U} \quad (13)$$

Alınmış ΔE_1 -in e.h.q. modulu isə

$$\Delta E_1 = K \frac{\sqrt{(r_T \mu(\delta_2 - \delta_1))^2 + \omega^2 \mu^2 (L_{2T}\delta_2 - L_{1T}\delta_1)^2}}{(l_m + \mu\delta_1)(l_m + \mu\delta_2)\sqrt{(r_T^2 + \omega^2 L_{2T}^2)(r_T^2 + \omega^2 L_{1T}^2)}} \quad (14)$$

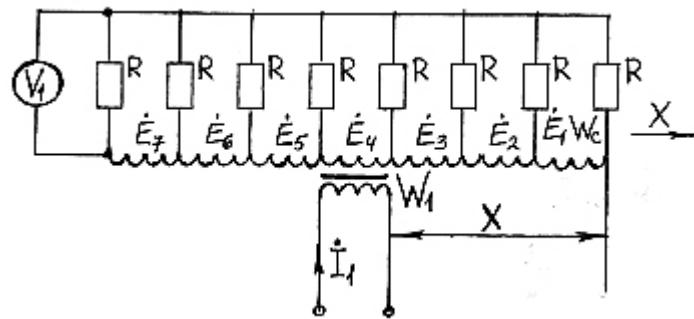
formada yazılır. Burada

$$K = W_1W_{11} \sqrt{\frac{\omega\mu\mu_0}{2\gamma}} (\pi D_c - 2\Delta) U \quad (15)$$

Alınmış (14) ifadəsinin köməkliyi ilə çeviricinin xətti yerdəyişmə dövrəsinin işçisi xarakteristikası təyin edilir.

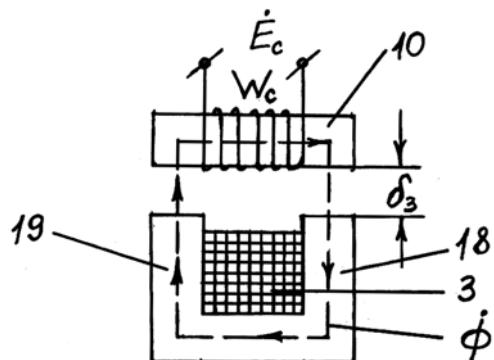
Çeviricinin bucaq yerdəyişməsi dövrəsinin tədqiqinə baxaq. Şəkil 2-dən göründüyü kimi bucaq dönməni ölçən dövrənin maqnit sistemi tərpənməz nüvə içərisində açılmış uzununa yuvadan və yuvada yerləşdirilmiş təsilənmə dolağından, yuvaların qarşısında duran nəzik diarlı silindrən (5) və bu silindr üzərinə uzununa sarılmış dolaqlardan (6) ibarətdir. Silindrin uzunluğu boyu sarılmış dolaqlar onun dairəsi üzrə münətzəm paylanır (avtotransformatorda olan kimi). Dairə üzrə sarılmış dolaqlar eni Δ olan seksiyalara bölünürlər. Bölünmüş seksiyalardan cərəyan budaqlanması əməliyyatı aparılır. Bütün cərəyan budaqlanmaları R müqaviməti vasitəsilə ümumi nöqtəyə qoşulur. Şəkil 2-də göstərilən seksiya bölgüsü 180° həndəsi bucağa uyğun gəlir ki, buda paralel və uzununa açılmış yuvalara uyğun qəbul edilir. (5) silindri çeviricinin firlanma oxuna sərt bağlanır və onu sağa və ya sola döndərə bilir. Bu silindrin uzunluğu tərpənməz yuva içərisindəki uzununa yuvanın uzunluğundan 4–5 mm kiçik götürür. Yuvaların hər birinin eni təqribən 10° həndəsi bucağa uyğun götürülür. (5) si-

lindrik nüvənin xarici diametri 50 mm olduğu üçün onun 180° -yə uyğun olan qövsünün uzunluğu $3,14 R = 80$ mm-dir. Yuvanın eni isə təqribən 8 mm götürülür. Buna görə də 5 nüvəsi üzərində dairə üzrə olan müntəzəm dolağı seksiyalara ayırmak üçün uzununa olan yuvanın divarlarının qalınlığını da nəzərə almaq lazımlı gəlir. Yuxarıda göstərilən (1) formulasına əsasən hesabat aparmış olsaq burada da yuvanın divarının qalınlığını 1,6 mm götürmək olar. Bu halda seksiyanın enini 10 mm götürmək lazımlı gəlir. Bu halda 5 nüvəsi üzərinə sarılmış dolağın 180° həndəsi bucağa uyğun gələn hissəsini 7 seksiyaya ayırmak lazımlı gəlir. Həmin seksiyalar şəkil 2-də göstərilibdir. Hər bir seksiyada yaranan e.h.q.-sini $E_1, E_2, E_3 \dots E_7$ qəbul etsək seksiyaların əvəz sxemini şəkil 3-də olan kimi göstərmək lazımlı gəlir.



Şəkil 3. Bucaq dönəmə dövrəsinin prinsipial sxemi

7 oxuna bərkidilmiş 5 silindrinin ilk vəziyyəti elə qəbul edilir ki, V_1 voltmetrinin göstərişi minimum olsun. (5) silindri sağa doğru döndükdə, yəni $x = \beta r_s$ V_1 voltmetrinin göstərişi artmağa başlayır.



Şəkil 4. Bucaq ölçən dövrənin maqnit sistemi

Şəkil 4-də verilən prinsipial sxemə kontur cərəyanlar metodunu tətbiq edib, alınan tənliklər sistemindən V_1 voltmetr qoşulan qolun cərəyanını tapmış olsaq

$$I_{c7} = \frac{\sum_{n=1}^7 nE_{n0}}{(n+1)R} + \frac{E_c}{(n+1)\Delta} \cdot X \quad (16)$$

Burada E_{no} – n-ci seksiyada olan e.h.q.-nin başlanğıc qiyməti, n – seksiyaların nömrəsi, ΔE – seksiyada e.h.q.-nin dəyişməsidir.

Bucaq dönəmədən asılı olaraq gərginliyin dəyişməsi $n=7$ olduqda

$$\Delta \dot{U} = \frac{E_c}{8} \cdot \frac{\beta R_c}{\Delta} \quad (17)$$

kimi yazılır. Burada R_s – fırlanan silindrin xarici radiusu, K_e – mütənasiblik əmsalı; β - silindrin oxla birlikdə dönmə bucağıdır (radianla). K_s – əmsalını tapmaq üçün vericinin bucaq dönməsinə aid olan maqnit dövrəsini hesablamaq lazımlı gəlir. Şəkil 4-də bucaq ölçən dövrənin maqnit sistemi göstərilmişdir. Burada 10 hərəkət edən hissə (bucaq dönmə üzrə); 3-təsirlənmə dolağı, δ_3 -hərəkət edən hissə ilə tərpənməz yuva arasındaki hava məsafəsi; 18-19 yuvanın divarlarıdır. Burada yuvanın divarının qalınlığı də qəbul edilir ki, buda (1) formulası ilə təyin edilir. Fırlanan silindr üzərindəki W_c seksiya dolaqlarında yaranan induksiya e.h.q.

$$\dot{E}_c = -j\omega W_c \dot{\Phi}_c = -j\omega W_c \cdot \frac{\dot{I}_1 W_1 \cdot \mu \mu_0 S_2}{l_{m2} + \mu \delta_3 \frac{S_2}{S_{\delta_3}}} \quad (18)$$

kimi yazılır. l_{m2} – tərpənməz nüvənin içəri səthində açılmış yuvanın orta uzunluğuudur; S_2 – həmin yuvanın en kəsiyinin sahəsi; S_{δ_3} – hava boşluğunun en kəsiyinin sahəsidir. δ_3 – kiçik məsafə olduğu üçün. $\delta_2 \approx \delta_3$ və $S_2 \approx S_3$ qəbul edilir. $S_2 = l d$ qəbul edilir. Bu halda

$$\dot{E}_c = -j\omega W_c \frac{\dot{I}_1 W_1 \mu \mu_0 l d}{l_{m2} + \mu \delta_3} \quad (19)$$

kimi yazılır. Bu ifadəyə daxil olan \dot{I}_1 – təsirlənmə cərəyanını qidalandırıcı gərginliklə ifadə etmiş olsaq

$$\dot{E}_c = -j\omega W_c \cdot \frac{W_1 \mu \mu_0 l d}{l_{m2} + \mu \delta_2} \cdot \frac{\dot{U}}{r_T + j\omega L_T} \quad (20)$$

E_s – in e.h.q. modulu isə

$$E_c = \omega W_c \cdot \frac{W_1 \mu \mu_0 l d}{l_{m2} + \mu \delta_2} \cdot \frac{U}{\sqrt{r_T^2 + \omega^2 L_{3T}^2}} \quad (21)$$

formada yazılır. Burada L_{3T} – (10) formulasına uyğun olaraq təyin edilir və

$$L_{3T} = \frac{W_1^2 \mu \mu_0 l d}{l_{m2} + \mu \delta_3} \quad (22)$$

kimi yazılır. Beləliklə (21) formulasını (17)-də nəzərə almış olsaq çeviricinin bucaq dönmə dövrəsinin çıxış gərginliyi

$$\Delta U = \frac{\omega W_c}{8} \cdot \frac{W_1 \mu \mu_0 l d}{l_{m2} + \mu \delta_3} \cdot \frac{U}{\sqrt{r_T^2 + \omega^2 L_{3T}^2}} \cdot \frac{R}{\Delta} \beta \quad (23)$$

İfadəsi kimi təyin edilir. Alınmış (23) ifadəsi çeviricinin bucaq dönmə dövrəsinin çıxış xarakteristikasını almağa imkan verir.

1. Адыгезалов С.Б., Мамедов Ф.И. Выбор параметров схемы электромагнитного преобразователя соленоидного типа. Электротехника, №7, 1983, стр. 71-73

2. Мамедов Ф.И., Дадашова Р.Б. Расчет параметров двухмерного дифференциального датчика перемещений. Научно-технический журнал «Приборы и системы, управления контроль, диагностика», М., 2001, №10 стр. 61-63

ОПРЕДЕЛЕНИЕ ПАРАМЕТРОВ ПРЕОБРАЗОВАТЕЛЯ ЭЛЕКТРОМАГНИТНОГО ТИПА

МАМЕДОВ Ф.И., РАГИМОВ И.Н.

В статье рассматриваются вопросы определения параметров датчика электромагнитного типа. В процессе исследования установлены аналитические выражения цепи линейного и углового перемещения, позволяющие определить их рабочих характеристики.

**THE DETERMINATION OF PARAMETERS OF CONVERTER
OF ELEKTROMAQNETIC TYPE**

MAMEDOV F.I., RAGIMOV I.N.

The paper deals with the matters of electromagnetic converters parameters determination. During investigations analytical expressions of circuits linear and angle displacement allowing to determine their working characteristics.