Теорія репульсіонныхъ моторовъ.

ЧАСТЬ II 1).

Въ этой части, которая предполагалась раньше въ видѣ двухъ отдѣльчыхъ статей, авторъ ограничивается лишь изслѣдованіемъ мотора Томсона, считая, что приложеніе выводовъ къ другимъ типамъ репульсіонныхъ двигателей послѣ сказаннаго въ первой части не представляетъ труда.

1. Коммутація.

Вопросъ о коммутаціи является однимъ изъ самыхъ труднѣйшихъ вопросовъ электротехники. Если при постоянномъ токѣ нельзя говорить объ удачномъ рѣшеніи вопроса въ количественномъ отношеніи, то подавно не можетъ быть рѣчи о немъ при перемѣнномъ —, гдѣ онъ усложняется явленіемъ статической индукціи. Поэтому, отказываясь заранѣе отъ попытки количественнаго рѣшенія вопроса, авторъ здѣсь ограничивается главнымъ образомъ лишь изслѣдованіемъ въ качественномъ отношеніи вліянія токовъ короткозамкнутой катушки на работу мотора, поскольку это позволяетъ, принятая имъ точка зрѣнія на дѣйствіе двигателя.

а) Электродвижущія силы короткозамкнутой катушки.

Короткозамкнутую катушку мотора Томсона пронизывають два магнитных потока $\Phi_{n\partial}$ и Φ_{np} , вследствие чего въ ней при вращении мотора индуктируются четыре электродвижущихъ силы:

1) Электродвижущая сила отъ пульсаціи продольнаго потока

$$E'_{n\delta} = 4{,}44 \cdot \infty_{1} \cdot w_{k} \cdot 2 \cdot l \cdot B_{n\delta} \cdot \frac{D}{2} \cdot 10^{-8} \cdot \int_{-\frac{\pi}{2} - \lambda}^{\frac{\pi}{2}} \sin \alpha \cdot d\alpha =$$

$$= 4{,}44 \cdot \infty_{1} \cdot D \cdot l \cdot w_{k} \cdot B_{n\delta} \cdot \sin \lambda \cdot 10^{-8} \cdot \dots \cdot \dots \cdot (1)$$

отстающая по фазѣ на уголь $\frac{\pi}{2}$ оть предольнаго потока $\mathcal{\Phi}_{n\delta};$

¹) См. Изв. Т. Т. И. 1913 г., т. XXIX.

2) Электродвижущая сила вращенія въ продольномъ полів

$$E''_{n\partial} = \frac{1}{\sqrt{2}} \cdot B_{n\partial} \cdot \cos \lambda \cdot w_k \cdot 2l \cdot \pi \cdot D \cdot \infty_2 \cdot 10^{-8} =$$

$$= 4,44 \cdot \infty_2 \cdot D \cdot l \cdot w_k \cdot B_{n\partial} \cdot \cos \lambda \cdot 10^{-8} \cdot \dots \cdot (2)$$

въ фазъ съ продольнымъ полемъ;

3) Электродвижущая сила отъ пульсаціи поперечнаго потока

$$E'_{np} = 4.44 \cdot \infty_1 \cdot D \cdot l \cdot w_k \cdot B_{np} \cdot \cos \lambda \cdot 10^{-8}, \cdot \cdot \cdot \cdot (3)$$

отстающая по фаз \S на уголь $\frac{\pi}{2}$ отъ поперечнаго потока $m{arPhi}_{np}$.

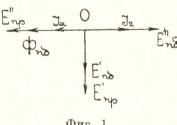
4) Электродимущая сила вращенія въ поперечномъ пол'є

$$E''_{np} = 4,44 \cdot \infty_2 \cdot D \cdot l \cdot w_k \cdot B_{np} \cdot \sin \lambda \cdot 10^{-8}, \cdot \cdot \cdot \cdot (4)$$

въ фазъ съ поперечнымъ полемъ.

Переходя къ діаграмм' этихъ электродвижущихъ силъ, нужно зам'тить, что короткозамкнутая катушка сцёплена электромагнитно, какъ съ продольной, такъ и съ поперечной катушками ротора, поэтому для установленія фазъ электродвижущихъ силъ короткозамкнутой катушки необходимо разсмотрёть послёдовательность дёйствій продольнаго и поперечнаго потоковъ въ этихъ сцепленіяхъ съ ней.

Пусть $O\Phi_{nd}$ (фиг. 1) представляеть векторь продольнаго потока, тогда векторъ электродвижущей силы, индуктирующейся въ коротко-

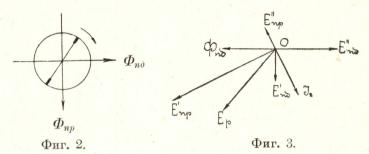


Фиг. 1.

замкнутой катушкѣ отъ пульсаціи этого по- $\Phi_{n\delta}$ $E_{n\delta}$ $\Phi_{n\delta}$ $E_{n\delta}$ $\Phi_{n\delta}$ $\Phi_{n\delta}$ опережаеть по фаз \dot{b} на уголь $\frac{\pi}{2}$ векторь

вторичной силы тока OJ_2 . Разсмотримъ случай, когда $<\gamma=0$ и уголь между вторичнымь и намагничивающимь токами равень т; вслъдствіе того, что при этихъ условіяхъ поперечная катушка содъйствуетъ вращенію, потоки поперечный и продольный расположены въ пространствъ, какъ показано на фиг. 2. Такъ какъ они оба пронизывають короткозамкнутую катушку съ передней стороны на заднюю и пульсируютъ одновременно, то электродвижущія силы, индуктирующіяся въ этой катушкъ отъ пульсаціи ихъ, будуть направлены въ одну сторону и въ фазъ. Выше мы видъли, что векторъ $OE'_{n\partial}$ отстаетъ по фазъ на уготь $\frac{\pi}{2}$ оть $O\Phi_{n\partial}$, слѣдовательно векторь OE'_{np} должень быть отложень подь угломь $\frac{\pi}{2}$ къ вектору вторичнаго тока OJ_2 въ сторону опереженія. Примѣняя обычныя правила для опредѣленія направленія электро-

движущихъ силъ вращенія, не трудно видъть, что $E''_{n\delta}$ стремится создать потокъ противоположный $\Phi_{n\delta}$, а E''_{np} дъйствующій въ одну сторону съ Φ_{np} , по-



этому векторь $OE''_{n\delta}$ должень быть отложень подь угломь π кь $O\Phi_{n\delta}$, а векторь $OE''_{n\rho}$ подь угломь π кь OJ_2 . На фиг. 3 представлена діаграмма электродвижущихь силь, индуктирующихся вь коротко замкнутой катушкѣ репульсіоннаго мотора для скорости меньшей зсинхронной и для небольшого угла сдвига щетокъ; равнодѣйствующая всѣхъ этихъ электродвижущихъ силь представляется векторомъ OE_p^- .

Разсмотримъ моторъ, лишенный вторичкаго сопротивленія, реакціи разсѣянія и сдвига фазъ между намагничивающимъ токомъ и магнитнымъ потокомъ; діаграмма напряженій ротора такого мотора будетъ состоять изъ четырехъ векторовъ, представляющихъ экектродвижущія силы $E_{nc...1}$, $E_{op...2}$, $E_{nc...2}$, $E_{op...1}$ (см. стр. 7, 1-й части), которыя, какъ это видно изъ діаграммы, связаны слѣдующимъ уравненіемъ:

$$E^{2}_{ns.1} + E^{2}_{sp.2} = E^{2}_{nc.2} + E^{2}_{sp.1},$$

Подставляя значенія $F_{nc.1}$, $E_{sp.2}$, $E_{nc.2}$ и $E_{sp.1}$, получаемъ:

4,44 .
$$\infty$$
₁ . D^2 . l . $\frac{w_2}{\tau}$. 10^{-8} . $B_{n\delta}$. $\sqrt{\cos^2\lambda + v^2\sin^2\lambda} =$

$$= 4.44 \cdot \infty_{1} \cdot D^{2} \cdot l \cdot \frac{w_{2}}{\tau} \cdot 10^{-8} \cdot B_{np} \cdot \sqrt{\sin^{2}\lambda + v^{2}\cos^{2}\lambda},$$

откуда

$$B_{np} = B_{n\delta} \sqrt{\frac{\cos^2 \lambda + v^2 \sin^2 \lambda}{\sin^2 \lambda + v^2 \cos^2 \lambda}} \cdot \cdot \cdot \cdot \cdot \cdot \cdot (5)$$

Эта формула показываеть, что при малыхъ скоростяхъ и небольшихъ углахъ сдвига щетокъ B_{np} можетъ быть значительно больше (даже въ нѣсколько разъ), чѣмъ B_{nb} ; такимъ образомъ индукція въ желѣзѣ въ репульсіонныхъ моторахъ мѣняется въ широкихъ предѣлахъ и можетъ достигать очень большихъ значеній, что конечно оказываетъ большое

вліяніе на работу мотора и является одной изъ причинъ отличія теоретическихъ характеристикъ отъ полученныхъ опытнымъ путемъ.

При синхронизмѣ изъ формулы 5 мы имѣемъ:

$$B_{np}=B_{n\partial};\ldots\ldots\ldots (6)$$

такъ какъ тогда

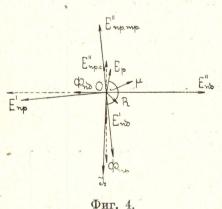
$$E_{nc.1} = E_{sp.1}, \text{ M } E_{nc.2} = E_{sp.2},$$

то векторъ поперечнаго потока отстаетъ на уголъ $\frac{\pi}{2}$ отъ — продольнаго и слѣдовательно для мотора, лишеннаго вторичнаго сопротивленія и реакціи разсѣянія, при синхронизмѣ получается круговое вращающееся поле. Примѣняя условіе 6) къ выраженіямъ электродвижущихъ силъ, индуктирующихся въ короткозамкнутой катушкѣ, получаемъ равенства:

$$E'_{n\partial} = E''_{np} \text{ M } E'_{np} = E''_{n\partial},$$

и діаграмма этихъ электродвижущихъ силь представляется четырьмя векторами (фиг. 4 пунктиръ) OE'_{np} , OE'_{no} , OE'_{no} , OE'_{np} и OE''_{no} попарно равными и направленными въ противоположныя стороны, такъ что равнодъйствующая ихъ равна нулю и слѣдовательно коммутація происходить безъ коммутирующей электродвижущей силы.

При наличіи въ моторѣ сдвига фазъ между намагничивающимъ токомъ и магнитнымъ потокомъ, вторичныхъ сопротивленія и реакціи разсѣянія, B_{np} при синхронизмѣ меньше $B_{n\partial}$ и векторъ поперечнаго потока отстаетъ отъ продольнаго по фазѣ на уголъ большій $\frac{\pi}{2}$, вслѣдствіе



чего получается вращающееся поле уже не круговое, а эллиптическое. Діаграмма электродвижущихъ силъ короткозамкнутой катушки для этого случая представляется на фиг. 4 (сплошными), ихъ равнодъйствующая уже не равна нулю, а представляется векторомъ OR.

Однако и эта діаграмма далека отъ дъйствительности; дъло въ томъ, что какъ разъ въ зонъ коммутаціи форма поля можетъ значительно отступать отъ сину-

соиды и поэтому электродвижущія силы короткозамкнутой катушки могуть имъть значенія сильно отличающіяся отъвычисленных по форм. 1—4.

Пользуясь форм. 2а 1-й части, мы можемъ выразить индукцію въ

зонѣ коммутаціи при синусоидальномъ распредѣленіи поля B черезъ индукцію при трапецеидальномъ B_m слѣдующимъ образомъ:

$$\begin{split} B &= B_c \cdot \sin\left(90 - \alpha\right) = \frac{\pi^2 \, \beta_4 \left(1 - \frac{2}{3} \, \beta_4\right)}{4 \cos \alpha} \cdot B_m \cdot \sin\left(90 - \alpha\right) = \\ &= \frac{\pi}{4} \cdot \beta_4 \left(1 - \frac{2}{3} \, \beta_4\right) B_m, \end{split}$$

гдѣ α уголъ сдвига щетокъ отъ амплитуды поля. Выраженіе, стоящее передъ B_m , при большихъ значеніяхъ α много меньше единицы, поэтому и электродвижущая сила вращенія, вычисленная въ предположеніи трапецеидальности поля E''_m значительно больше таковой при синусоидальномъ E''_c ; такъ для поперечнаго поля при

$$\lambda = 18^{\circ} (\alpha = 72^{\circ}) E''_{m} = 2,34 E''_{s}$$

При малыхъ же значеніяхъ с E''_{m} немного отличается отъ E''_{c} , напримъръ при

$$\alpha = 18^{\circ} E''_{m} = 1,08 E''_{c}$$
.

Что касается до электродвижущихъ силъ пульсаціи, то онѣ, какъ это можно ожидать заранѣе, мало отличаются другъ отъ друга при томъ и другомъ распредѣленіи полей, такъ при

$$\lambda = 18^{\circ} E'_{c} = 1,02 E'_{m}.$$

Увеличивъ на фиг. 4 векторъ OE''_{np} въ 2,34 раза, мы получаемъ діаграмму съ равнодъйствующимъ векторомъ OE_p , направленнымъ уже совершенно въ другую сторону. Надо однако замътить, что и эта діаграмма представляетъ лишь довольно грубое приближеніе къ дъйствительности, ибо векторъ $OE''_{n\partial}$ и по фазъ и по величинъ отличается также отъ показаннаго на фиг. 4; но ввиду того, что сложная форма продольнаго поля представляетъ большія трудности для болье точнаго опредъленія этого вектора, а также того, что мы имъемъ цълью лишь качественную сторону явленія, на которую сравнительно небольшія измъненія въ фазъ и величинъ вектора $OE''_{n\partial}$ не оказываютъ существеннаго вліянія, мы не входимъ въ подробности ихъ опредъленія, какъ не имъющія непосредственнаго отношенія къ нашей цъли.

При $\lambda=0^\circ$ (при синхронизмѣ) въ короткозамкнутой катушкѣ индуктируется лишь одна электродвижущая сила вращенія въ продольномъ полѣ E''_{0° , а при $\lambda=90^\circ$ — лишь электродвижущая сила пульсаціи E'_{90} по величинѣ равныя одна другой:

$$E''_0 = E'_{90} = 4.44 \cdot \infty_1 \cdot D \cdot l \cdot w_k \cdot B_{n0} \cdot 10^{-8}$$

Какъ E''_0 , такъ и E'_{90} составляють съ токомъ углы меньшіе 90°.

При $\lambda = 10^{\circ} - 50^{\circ}$ дѣйствують равнодѣйствующія электродвижущія силы по величинѣ значительно меньшія E''_{0} и E''_{90} , а по фазѣ отстающія оть тока ротора на углы большія 90° .

При неподвижномъ роторѣ, принимая опять равными нулю вторичное сопротивленіе, реакцію разсѣянія и уголъ γ , изъ форм. 5 имѣемъ:

$$B_{np}=B_{n\partial}$$
 . $ctg\lambda$,

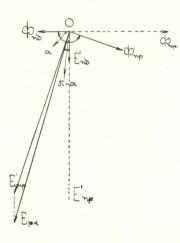
такъ какъ $E_{sp.1}$ и $E_{sp.2}$ равны нулю, то поперечный потокъ Φ_{np} отстаетъ по фазѣ на уголъ π отъ продольнаго Φ_{no} . Вслѣдствіе этого въ короткозамкнутой катушкѣ будутъ дѣйствовать только двѣ электродвижущія силы E'_{no} и E'_{np} (фиг. 5 пунктиръ), совпадающія по фазѣ и дающія равнодѣйствующую:

$$E_{p.k} = 4{,}44.\infty_1.D.l.w_k.B_{nd}.cosc\lambda.10^{-8}.$$

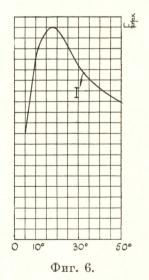
При наличіи вторичнаго сопротивленія и реакціи разсѣянія

$$B_{np} < B_{n\partial} \, ctg \, \lambda$$
,

векторъ $O\Phi_{np}$ отстаеть отъ вектора $O\Phi_{n\theta}$ уже на уголъ α меньшій 180° (фиг. 5), поэтому и векторъ OE'_{np} опережаетъ $OE'_{n\theta}$ на уголъ $\pi-\alpha$; равнодъйствующая ихъ представляется векторомъ OE_{p+k} .



Фиг. 5.



Съ увеличеніемъ отъ 0° угла сдвига щетокъ E'_{no} возрастаетъ, а E'_{np} сначала возрастаетъ, переходитъ черезъ максимумъ, затѣмъ убываетъ; вслѣдствіе этого равнодѣйствующая ихъ $E_{p..k}$ также имѣетъ максимумъ. Кривая I фиг. 6, представляетъ $E_{p..k}$, какъ функцію λ ; изъ этой кривой видно, что $E_{p..k}$ достигаетъ максимума при небольшомъ углѣ

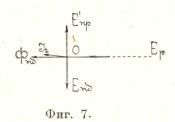
сдвига щетокъ ($\lambda = 18^{\circ} - 19^{\circ}$), такъ что пускъ въ ходъ мотора при этихъ углахъ неудобенъ въ отношеніи коммутаціи.

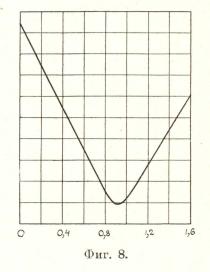
При безконечно большой скорости вторичный токъ равенъ намагничивающему по фазѣ и величинѣ, продольный и поперечный потоки совпадають по фазѣ и B_{np} изъ форм. 5 равно

$$B_{np} = B_{n\partial} \cdot t \boldsymbol{g} \lambda.$$

Электродвижущія силы, индуктирующіяся въ короткозамкнутой ка-

тушкѣ отъ пульсаціи продольнаго и поперечнаго потоковъ $E'_{n\partial}$ и E'_{np} (фиг. 7), направлены въ противоположныя стороны и равны по величинѣ, такъ что взаимно уничтожаются. Электродвижущія же силы отъ вращенія въ продольномъ и по-





перечномъ поляхъ направлены въ одну сторону и даютъ равнодъйствующую:

$$E_p = 4{,}44. \infty_2 . D. l. w_k. B_{np}. sec \lambda. 10^{-8},$$

которая безконечно велика.

Съ уменьшеніемъ скорости равнодѣйствующая электродвижущая сила уменьшается, достигаетъ минимума при скорости немного меньшей синхронной и снова возрастаетъ съ дальнѣйшимъ ея уменьшеніемъ; фиг. 8 представляетъ E_p , какъ функцію скорости.

в) Токъ короткозамкнутой катушки и вліяніе его на первичную цѣпь.

Равнодъйствующая электродвижущая сила E_p вызываеть въ короткозамкнутой катушкъ токъ i_p , который при началъ короткаго замыканія равенъ нулю, затъмъ возрастаетъ, переходитъ черезъ максимумъ и потомъ начинаетъ уменьшаться подъ вліяніемъ все возрастающаго сопротивленія цъпи; такъ какъ этотъ максимумъ будетъ тъмъ больше, чъмъ больше въ данный моментъ мгновенное значеніе равнодъйствующей электродвижущей силы, то слъдовательно токъ короткозамкнутой катушки i_p находится въ фазъ съ ней. Токъ i_p накладывается на комму-

тирующійся токъ катушки i_k ; если равнодівноствующая электродвижущая сила по фазъ совпадаеть съ токомъ той части ротора, откуда катушка переходить (поперечной катушки), то токь i_p задерживаеть коммутацію, а потому, какъ извъстно, оказываетъ на первичную цъпь размагничивающее дёйствіе; если равнодёйствующая электродвижущая сила по ϕ аз \dot{a} противоположна коммутирующемуся току, то токъ i_p сод \dot{a} йствуеть коммутаціи и слідовательно оказываеть на первичную ціль намагничивающее действіе. Если наконець она опережаеть или отстаеть по фазф оть коммутирующагося тока на уголь $\frac{\pi}{2}$, то токь i_p производить вь однѣхъ частяхъ періода перекоммутацію, въ другихъ недокоммутацію. Такъ какъ короткозамкнутая катушка переходить изъ поперечной въ продольную, а токъ поперечной противоположенъ по фазъ продольной, то при отличіи фазъ вектора равнодвиствующей электродвижущей силы и вектора вторичнаго тока на уголь π , токь короткозамкнутой катушки производить въ первичной цы кажущееся уменьшение вектора вторичнаго тока, при совпаденіи фазъ ихъ кажущееся увеличеніе, а при опереженіи или отставаніи фазы OE_p отъ OJ_2 на уголь $\frac{\pi}{2}$, токъ i_p производить въ первичной цёпи кажущееся опережение или отставание вектора вторичнаго тока. Такимъ образомъ въ дъйствительности векторъ первичнаго тока является геометрической суммой не двухъ векторовъ, а уже трехъ: намагничивающаго тока, вторичнаго и короткозамкнутой катушки.

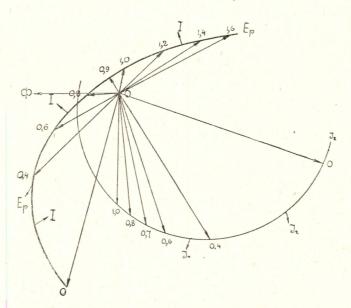
Мы видѣли, что при безконечно большой скорости E_p безконечно велика, однако токъ короткозамкнутой катушки i_p въ этомъ случаѣ имѣетъ конечное значеніе, такъ какъ кажущееся сопротивленіе ея зависить отъ скорости. Такимъ образомъ

$$i_p = \frac{4,44 \cdot D \cdot l \cdot w_k \cdot B_{no} \cdot \sec \lambda \cdot 10^{-8}}{k \cdot L_k}$$

гдѣ k нѣкоторая постоянная, а L_k коэффиціентъ индукціи разсѣянія катушки. Этотъ токъ короткозамкнутой катушки по фазѣ отличается отъ продольнаго потока на уголъ π , а отъ вторичнаго тока на уголъ немного большій π , слѣдовательно противодѣйствуетъ коммутаціи и про-изводитъ кажущееся уменьшеніе вторичнаго тока, т. е. вызываетъ появленіе безваттнаго первичнаго тока.

Съ уменьшеніемъ скорости равнодѣйствующая электродвижущая сила, а также уголь μ между ней и вторичнымъ токомъ, (см. фиг. 9) уменьшаются, но такъ какъ $\pi > \mu > \frac{\pi}{2}$, то токъ i_p съ одной стороны противодѣйствуетъ коммутацій и слѣдовательно уменьшаетъ первичный токъ, первичную и вторичную мощности и моментъ, а съ другой — увеличи-

ваеть сдвигь нервичнаго тока оть напряженія. При дальнѣйшемъ уменьшеніи скорости равнодѣйствующая электродвижущая сила продолжаеть уменьшаться, а уголь μ начинаеть снова увеличиваться, при скорости немного меньшей синхронной онъ равень π , а E_p достигаеть минимума, при скорости приблизительно 0.75^{-1}) синхронной $\mu = \frac{3\pi}{2}$, а затѣмъ $\mu > \frac{3\pi}{2}$. Соотвѣтственно съ этимъ и токъ i_p до скорости немного меньшей синхронной уменьшаеть коэффиціенть мощности, а послѣ нея увеличиваеть и до скорости ∞ 0.75 синхронной уменьшаеть первичный токъ, мощность и моменть, а при меньшей увеличиваеть ихъ.



Фиг. 9. Геометрическое мѣсто (I) конца вектора равнодѣйствующей электродвижущей силы E_p съ измѣненіемъ скорости вращеніе.

Интересно вліяніе, которое оказываеть на реакцію короткозамкнутой катушки форма поперечнаго поля. При синусоидальномъ полѣ, какъ мы видѣли, при синхронизмѣ E_p составляеть съ J_2 уголъ меньшій $\frac{\pi}{2}$, слѣдовательно содѣйствуеть коммутаціи и увеличиваеть токъ мотора, такъ что скорость, при которой генераторное дѣйствіе короткозамкнутой катушки переходить въ моторное, выше синхронной, а при трапецеидальномъ она уже значительно ниже синхронной. Такимъ образомъ, то сильное поле поперечной катушки, которое создаеть въ зонѣ коммутаціи трапецеидальное поле очень ухудшаеть коэффиціентъ мощности и коммутацію репульсіонныхъ моторовъ. Автору кажется, что для улучшенія ихъ наиболѣе вѣрнымъ средствомъ было бы нанесеніе на статоръ особой компенсаціонной обмотки, протекаемой токомъ ротора, или просто коротко-

¹⁾ Для даннаго мотора.

замкнутой, которая ослабляла бы въ зонѣ коммутаціи поле поперечной катушки.

При неподвижномъ положеніи ротора токъ короткозамкнутой катушки равенъ

$$i_{p.k} = \frac{E_{p.k}}{\sqrt{r_k^2 + (2\pi \cdot \infty_1 \cdot L_k)^2}}$$

и по фазѣ отстаеть отъ E_{p+k} (см. фиг. 5) на уголь

$$\rho = arctg \, \frac{2\pi \cdot \infty_1 \cdot L_k}{r_k} \cdot$$

Вслѣдствіе этого реакція тока i_{p+k} въ первичной цѣпи выражается увеличеніемъ первичнаго тока и уменьшеніемъ его сдвига отъ напряженія, вмѣстѣ съ чѣмъ увеличиваются мощность и моментъ.

2. Построеніе рабочихъ діаграммъ по даннымъ опыта.

Обратимся къ діаграммѣ послѣдовательныхъ обращеній (см. 1-ая часть, рис. 12 табл. I); уголъ ε между прямой K'p, представляющей геометрическое мѣсто векторовъ полныхъ кажущихся сопротивленій, и осью ординать AY, выражается форм. 19 1-ой части; если въ ней пренебречь членами $x'_2 \sin 2\gamma$ въ числителѣ и $r'_2 \sin 2\gamma$ въ знаменателѣ, то получимъ такое выраженіе:

$$\varepsilon = \arctan \frac{x'_{3} \left(1 + \frac{c_{2}}{c_{1}}\right) \cos \gamma + x'_{2}}{x'_{3} \left(1 + \frac{c_{2}}{c_{1}}\right) \sin \gamma - r'_{2}} = \arctan \frac{(x'_{3} + x'_{4}) \cos \gamma + x'_{2}}{(x'_{3} + x'_{4}) \sin \gamma - r'_{2}} \dots (7)$$

$$x'_3 = \frac{c_1}{c_2} x'_4 = x'_4 t g^2 \lambda$$
 in $x'_3 + x'_4 = \frac{x'_4}{\cos^2 \lambda}$.

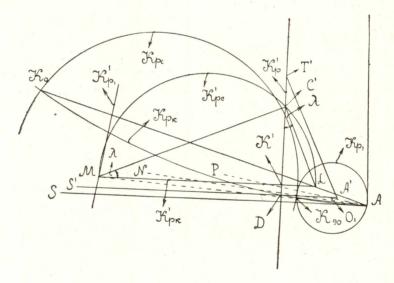
Реакція продольной катушки, приведенная къ первичной цѣпи, — $x'_{n\delta}$, а слѣдовательно и $x'_4 = x'_{n\delta}\cos\gamma$, отъ угла сдвига щетокъ не зависять, а вторичная реакція поля разсѣянія и вторичное сопротивленіе, приведенныя къ первичной цѣпи; при измѣненіи угла сдвига щетокъ измѣняются съ измѣненіемъ коэффиціента трансформаціи. Если черезъ x''_2 и r''_2 обозначить значенія x'_2 и r'_2 при углѣ сдвига щетокъ $\lambda=0$, то при λ отличномъ отъ нуля

$$x'_{2} = \frac{x''_{2}}{\cos^{2}\lambda}$$
 и $r'_{2} = \frac{r''_{2}}{\cos^{2}\lambda}$

Такимъ образомъ, подставляя въ форм. 7 полученныя значенія $(x'_3 + x'_4)$, x'_2 и r'_2 и сокращая на $cos^2 \lambda$, получаемъ

$$\varepsilon = \operatorname{arctg} \frac{x'_{4} \cos \gamma + x''_{2}}{x'_{4} \sin \gamma - r''_{2}} \cdot \cdot \cdot \cdot \cdot (7a)$$

выраженіе не зависящее отъ угла сдвига щетокъ. Слѣдовательно прямыя полныхъ кажущихся сопротивленій для всѣхъ угловъ сдвига щетокъ составляютъ съ осью ординатъ одинъ и тотъ же уголъ и центра окружностей полныхъ проводимостей репульсіоннаго мотора для всѣхъ угловъ сдвига щетокъ лежатъ на одной прямой.



Фиг. 10.

Получимъ теперь геометрическое мѣсто, по которому движется при измѣненіи λ , произвольная точка T' линіи полныхъ кажущихся сопротивленій \dot{K}'_p (фиг. 10). Возьмемъ новую систему координатъ съ началомъ въ точкѣ A' и осью абсциссъ A'S', гдѣ A'S' діаметръ изъ A' круга K''_p (рис. 12, 1-ой части). Изъ прямоугольнаго треугольника A'T'D

$$(T'D)^2 = (A'T')^2 - (A'D)^2,$$

подставляя въ это выражение значение $(T'A')^2$ (см. 1-ая часть стр. 25)

$$(T'A')^{2} = \frac{1}{(T''A')^{2}} = \frac{Z'^{2}_{2v} \cdot x'^{2}_{4}}{x'^{2}_{4} + Z'^{2}_{2v} + 2x'_{4} (X'_{2v}\cos\gamma + R'_{2v}\sin\gamma)} = \frac{Z'^{2}_{2v} x'^{2}_{4}}{4\rho'''^{2}}$$

и значеніе (A'D) (см. 1-ая часть, стр. 23 форм. 18)

$$A'D = \frac{x'_{4} (x'_{3} + x'_{2} \cos \gamma + r'_{2} \sin \gamma)}{2\rho'''},$$

послв некоторых преобразованій получаемь

$$DT' = \frac{x'_{4} (x'_{3} c_{2} v + r'_{2} \cos \gamma - x'_{2} \sin \gamma)}{2x_{_{\rm TTI}}},$$

а по сокращеніи числителя и знаменателя на $\frac{1}{\cos^2 \lambda}$ и подставляя значеніе c_2 —

$$DT' = \frac{x'_4 (v x'_4 \sin 2\lambda + r''_2 \cos \gamma - x''_2 \sin \gamma)}{2 (x'_4 + x''_2)}; \dots (8)$$

при v = 0

$$DT'_{v=0} = DK' = \frac{x'_4 (r''_2 \cos \gamma - x''_2 \sin \gamma)}{2 (x'_4 + x''_2)},$$

выраженіе не зависящее отъ угла сдвига щетокъ. Такимъ образомъ геометрическое мъсто конца вектора полнаго сопротивленія мотора при v=0 ст измъненіемт угла сдвига щетокъ есть прямая $K'p_k$, параллельная A'S и отстоящая отъ нея на разстояніи DK', опредъляемомъ выраженіемт (8).

Сокращая въ выраженіи A'D числителя и знаменателя на $\frac{1}{\cos^2\lambda}$, получаемъ

$$A'D = \frac{x'_{4} (x'_{4} \sin^{2} \lambda + x''_{2} \cos \gamma + r''_{2} \sin \gamma)}{2 (x'_{4} + x''_{2})};$$

при $\lambda = 90^{\circ}$

$$A' D_{\lambda=90^{\circ}} = \frac{x'_{4} (x'_{4} + x''_{2} \cos \gamma + r''_{2} \sin \gamma)}{2 (x'_{4} + x''_{2})} \cong \frac{x'_{4}}{2},$$

при $\lambda = 0^{\circ}$

$$A'D_{\lambda=0^{\circ}} = \frac{x'_{4} (x''_{2} \cos \gamma + r''_{2} \sin \gamma)}{2 (x'_{4} + x''_{2})}$$

Эти значенія $A'D_{\lambda=0^\circ}$ и $A'D_{\lambda=90^\circ}$ опредѣляють положеніе крайнихь точекь L и M вышеуказаннаго геометрическаго мѣста.

Перейдемъ къ новой системѣ координатъ съ началомъ въ точкѣ L и осью абсциссъ по линіи LM на $DT'_{v=0}$; координаты точки T' въ этой системѣ представляются:

$$\xi = \frac{x_4^2 \sin^2 \lambda}{2(x_4' + x_2'')} \text{ if } \eta = \frac{v_4'^2 \sin 2\lambda}{2(x_4' + x_2'')}; \dots (9)$$

при $\lambda = 0 - \xi = 0$ и $\eta = 0$ при

$$\lambda = 90^{\circ} - \xi = \frac{x'_4^2}{2(x'_4 + x''_2)},$$

а $\eta = 0$, независимо отъ v.

Исключая изъ выраженій координать точки T' уголь λ , получаемь уравненіе

$$\eta^2 + v^2 \xi^2 = \frac{v^2 x'_4^2}{2 (x'_4 + x''_2)} \xi, \dots (10)$$

которое представляетъ уравненіе эллипса, съ діаметромъ LM равнымъ $\frac{x'_4{}^2}{2\,(x'_4+x''_2)}$ и началомъ координатъ въ точкѣ пересѣченія его съ этимъ діаметромъ. При v=1 уравненіе (10) обращается въ уравненіе круга Kp_c

$$\eta^2 + \xi^2 = \frac{x'_4^2}{2(x'_4 + x''_2)} \xi$$

съ радіусомъ

$$\rho = \frac{x'_4^2}{4(x'_4 + x''_2)}.$$

Такимъ образомъ *геометрическое мъсто* конца вектора полнаго сопротивленія мотора при синхронизмъ съ измъненіемъ угла сдвига щетокъ, есть окружность $K'p_c$, описанная на LM, какъ на діаметръ.

Обративъ прямую LM относительно точки A, получимъ окружность Kp_k , проходящую черезъ начало координатъ A, точкѣ M на прямой Kp_k , соотвѣтствуетъ на окружности $Kp_k - K_{90}$, точкѣ $L - K_{0}$. Обративъ окружность $K'p_c$ относительно точки A получимъ кругъ Kp_c , съ центромъ на линіи AN проходящій черезъ точки K_{90} и K_{0} .

Такимъ образомъ мы получаемъ слѣдующее важное заключеніе: теометрическое мъсто конца вектора полной проводимости мотора, при его неподвижномъ положеніи и синхронизмъ съ измъненіемъ угла сдвига щетокъ есть окружности Kp_k и Kp_c .

Уголъ

$$LC'K' = arctg \frac{LK'}{C'K} = arctg \left(\frac{{x'_4}^2 \sin^2 \lambda}{2 ({x'_4} + {x''_2})} : \frac{{x'_4}^2 \sin 2\lambda}{2 ({x'_4} + {x''_2})} \right) = \lambda;$$

это даеть намъ возможность по данному кругу $K'p_c$, проведя изъ точки M прямую MC' подъ угломъ λ къ ML, опредѣлить положеніе точки C', перпендикуляръ изъ которой на ML даеть точку K' и отрѣзокъ C'K—масштабъ скорости.

Скорость v_0 , при которой отдаваемая мощность равна нулю опредыляется выраженіемъ 32 (1-ая часть стр. 36); если въ него подставить значенія c_1 и c_2 выразить x'_3 черезъ x'_4 и сократить на $\frac{1}{\cos^2\lambda}$, то получимъ для v_0 выраженіе

$$v_0 = \frac{x''_2 + x'_4 \cos \gamma}{r''_2 + x'_4 \sin \gamma} ctg \lambda.$$

Подставляя его въ формулу (9), получаемъ выражение координатъ конца вектора полнаго сопротивления мотора, при которомъ отдаваемая мощность равна нулю

 $\xi = \frac{x_4' \sin^2 \lambda}{2 (x_4' + x_2'')}$

И

$$\eta = \frac{x_2'' + x_4' \cos \gamma}{r_2'' + x_4' \sin \gamma} \cdot \frac{x_4'^2}{2(x_2'' + x_4')} \cos^2 \lambda;$$

исключая изъ последнихъ выраженій уголь д, имбемъ

$$\eta = \frac{x_2'' + x_4' \cos \gamma}{r_2'' + x_4' \sin \gamma} \cdot \frac{x_4'^2}{2(x_2' + x_4')} - \frac{x_2'' + x_4' \cos \gamma}{r_2'' + x_4' \sin \gamma} \xi$$

— уравненіе прямой Kp_1' , представляющей геометрическое мѣсто конца вектора полнаго сопротивленія при $W_2'=0$ съ измѣненіемъ угла сдвига щетокъ.

При
$$\xi=0$$

$$\eta \cong \frac{{x_4}'^2}{2\,({r_2}''+{x_4}'\sin\gamma)}$$
 при
$$\xi=\frac{{x_4}'^2}{2\,({x_2}'+{x_4}')}-\eta=0,$$

такимъ образомъ эта прямая проходитъ черезъ точку M и съ осью ординатъ составляетъ уголъ μ

Обращая эту прямую Kp_1' относительно точки A получаемъ кругъ Kp_1 , проходящій черезъ точки A и K_{90} , съ центромъ на линіи AP подъ угломъ μ къ AS. Этотъ кругъ Kp_1 представляетъ геометрическое мпъсто вектора тока, при которомъ отдаваемая мощность равна нулю, съ измъненіемъ угла сдвига щетокъ.

Центръ O_1 этого круга представляеть, очевидно, точку D (рис. 17, стр. 32, 1-ой части) полученную болье точно, чымь на стр. 33, 1-ой части. Однако при существующихъ въ репульсіонныхъ моторахъ соотношеніяхъ между r_2'' , x_2'' , x_4' и γ уголь PAY очень близокъ къ 2γ , $\triangle O_1K_{90}$ $A\cong \gamma$, слыдовательно $K_{90}O_1$ параллельна AY и то простое построеніе, которое указано на стр. 33, 1-ой части для точки P_1 0 иримынимо и къ нахожденію центра окружности P_2 1.

Приведенныя только что теоретическія соображенія позволяють очень скоро и легко построить рабочую діаграмму репульсіоннаго мотора для любого угла сдвига щетокъ, сдѣлавъ только обычныя испыта-

нія короткимъ замыканіемъ и холостымъ ходомъ. Это построеніе показано на слідующемъ примітрів.

Примпръ. Въ репульсіонномъ моторѣ Томсоновскаго типа фирмы Westinhause въ 6 лош. силъ щетки были поставлены подъ угломъ $\lambda = 0^{\circ}$ и при напряженіи въ 34 вольта измѣренъ токъ въ 67,4 ампера и мощность въ 1110 ватта; приведенныя къ нормальному напряженію данныя будутъ слѣдующія:

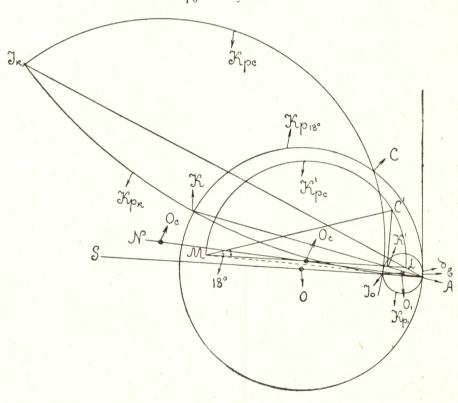
$$P_{k} = 110, \qquad J_{k} = 218, \qquad \cos \varphi_{k} = 0.484$$

Затъмъ щетки были подняты и измърены

$$P_{\rm 0} = 110, \qquad J_{\rm 0} = 19 \,\,{\rm amr.}, \qquad W_{\rm 0} = 198 \,\,{\rm battb}$$

слѣдовательно

$$\cos \varphi_0 = 0.0947.$$



Фиг. 11.

По этимъ даннымъ построены векторы токовъ AJ_k и AJ_0 на діаграммѣ фиг. 11, черезъ точки J_k , J_0 и A проведена окружность Kp_k , обращеніемъ векторовъ AJ_k и AJ_0 получены точки L и M; на прямой LM, какъ на діаметрѣ, построена окружность Kp_c , которая обращена въ Kp_c . Изъ A параллельно прямой LM проведена AS— геометрическое мѣсто центровъ рабочихъ діаграммъ при измѣненіи λ . Изъ точки J_0

проведена прямая параллельная оси ординать и построень кругь Kp_1 ; если (по форм. 10) вычислить уголь μ и по нему построить центрь круга Kp_1 , то оказывается, что для даннаго мотора онь лежить на разстояніи лишь въ 0,05 мм. оть перваго центра.

Когда, такимъ образомъ, сдъланы всъ вспомогательныя построенія, мы можемъ получить рабочую діаграмму, напримъръ для угла $\lambda = 18^{\circ}$; съ этой цёлью изъ точки M подъ угломъ въ 18° къ ML проводимъ прямую MC', до пересвиенія ея съ окружностью $Kp_{c'}$ въ точкв C', изъ нея опускаемъ перпендикудяръ на LM и черезъ точку K' проводимъ прямую AK' до встрѣчи ея съ окружностью $Kp_{\scriptscriptstyle k}$ въ точк $\mathop{^*}
olimits K$. Окружность Kp, проходящая черезъ K и A и имѣющая центръ на линіи AS, представляеть искомую рабочую діаграмму мотора. Токъ при неподвижномъ роторAK', изъ этой діаграммы равенъ 114 амп. Точка синхронизма C получается, какъ пересъчение окружностей Kp и Kp_c , токъ при синхронизм'в AC равенъ 56 амп. Точка ∂ , при которой $W_2'=0$, опред'яляется перес'яченіемь окружностей Kp и Kp_1 , но такъ какъ это пересъчение непосредственно точно очень трудно найти, то примънено построеніе, указанное на стр. 33 1-ой части, именно линія ОО, соединяющая центры окружностей Kp и Kp_1 продолжена до пересвченія съ окружностью Kp_1 въ точкb и отъ нея отложенъ вверхъ отрbзокъ bdравный bA, тогда линія отдаваемой мощности представляется прямой $K\phi$. Линія вращающаго момента построена, какъ прямая проходящая черезъ A и перпендикулярная къ OO_{1} .

3. Опытное изслъдование репульсионнаго мотора.

Рабочая діаграмма построена нами при цѣломъ рядѣ допущеній отступающихъ отъ дѣйствительности, вслѣдствіе чего характеристики мотора, полученныя изъ нея, какъ это можно ожидать впередъ, отличаются отъ полученныхъ опытнымъ путемъ. Несомнѣнно, что первое мѣсто среди всѣхъ факторовъ, создающихъ это отличіе принадлежитъ реакціи коротко-замкнутой катушки, дѣйствіе которой настолько сильно, что разницу между теоретическими и опытными результатами можно почти всецѣло отнести за счетъ дѣйствія этой реакціи, въ особенности, если ограничиться только качественной стороной явленія. Цѣлью настоящаго опытнаго изслѣдованія, произведеннаго въ электро-технической лабораторіи Томскаго Технологическаго Института, и было получить такія данныя, которыя можно было бы непосредственно сравнивать съ теоретическими; очевидно, что для этого опытъ долженъ быть поставленъ такъ, чтобъ были исключены потери на треніе.

Испытанію быль подвергнуть репульсіонный моторь Томсоновскаго типа завода Westinhause.

Его главнъйшія данныя слъдующія: 6 л. с., 110—160 вл., 960 об. въ мин., 50 пер., 3 пары полюсовъ.

Статоръ: внутренній діаметръ — 307 мм., длина — 120 мм., междужельзное пространство — 1 мм., число гнъздъ — 72, число витковъ — 144.

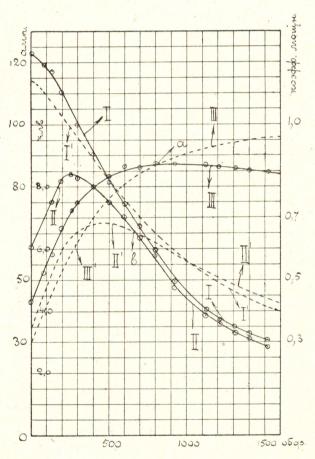
Обмотка статора сплошная, такъ что поле создаваемое имъ треугольное.

Роторъ: діаметръ — 305 мм., число гнѣздъ — 62, число витковъ — 124. Коллекторъ: діаметръ — 195 мм., длина — 65 мм., число пластинъ — 124.

Моторъ быль присоединенъ къ трансформатору съ перемъннымъ числомъ вторичныхъ витковъ, которымъ и регулировалось его напряженіе. Въ ціпь мотора были включены амперметръ, вольтметръ и ваттметръ и черезъ ременную передачу онъ былъ соединенъ съ динамо-машиной постояннаго тока, которая нагружалась ламповыми реостатами. Въ цѣпи динамо-машины были включены также амперметръ, вольтметръ и ваттметръ, а въ индукторной цёни ея регулировочный реостать и амперметръ. При постоянномъ углѣ сдвига щетокъ $\lambda = 18^{\circ}$ измѣнялась нагрузка динамо-машины и въ соотвътстви съ ней измънялась скорость репульсіоннаго мотора; наибольшая скорость, которая была достигнута, равна 1525 об. въ м.; начиная отъ нея и до скорости въ 800 об. включительно напряжение мотора поддерживалось равнымъ 110 вл., при меньшихъ же скоростяхъ оно понижалось, для того чтобы не допускать токовъ опасныхъ для мотора и инструментовъ. Такимъ образомъ былъ замвчень рядь показаній инструментовь. Затвив напряженіе репульсіоннаго мотора было выключено, а динамо-машина присоединена къ напряженію и изм'тряя мощность поглощаемую ей, какъ двигателемъ, за вычетомъ омическихъ потерь, были опредёлены потери на треніе всего аггрегата + желъзныя потери динамо-машины.

На фиг. 12, представляють какь функцію скорости: кривая І—первичный токь испытаннаго мотора, кривая ІІ— первичную мощность и кривая ІІІ— коэффиціенть мощности, а на фиг. 13, кривая ІV— отдаваемую мощность, кривая V— вращающій моменть и рядь точекь обведенныхь кружками подъ кривой VI′— коэффиціенть полезнаго дъй-

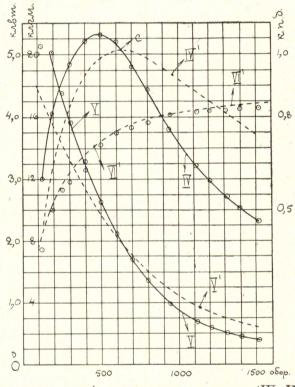
ствія. Все это представляеть результать вышеописаннаго испытанія; токь и первичная мощность до скорости въ 800 об. непосредственно изъ опыта, а ниже приведенные къ нормальному напряженію, отдаваемая мощность, какъ сумма: наблюденной отдаваемой мощности динамо-машины — омическія потери въ ней — потери на треніе и въ желѣзѣ, ниже 800 об. тоже приведенная къ нормальному напряженію, моменть, коэффиціенть мошности и коэффиціенть полезнаго дѣйствія—вычисленные. На тѣхъ же фиг. 12 и 13 пунктиромъ нанесены



Фиг. 12. Опытные и теоретичоскіе: первичный токъ (I, I'), нервичная мощность (II, II') и коэффиціентъ мощности (III, III') въ функціяхъ скорости.

кривыя тока (I'), первичной мощности (II'), коэффиціента мощности (III'), отдаваемой мощности (IV'), момента (V') и коэффиціента полезнаго дѣйствія (VI') въ функціи скорости, полученныя изъ рабочей діаграммы для $\lambda = 18^{\circ}$ (фиг. 1-1). Какъ видно изъ фиг. 12 и 13, опытный коэффиціентъ полезнаго дѣйствія на протяженіи всей кривой отличается очень мало отъ теоретическаго, не смотря на то, что опытныя первичная и отдаваемая мощности, при скоростяхъ болѣе или менѣе отличающихся отъ синхронной, разнятся сильно отъ теоретическихъ, это объясняется

тѣмъ, что большая часть энергіи коротко-замкнутой катушки передается въ первичную цѣпь и только небольшая часть ея теряется въ катушкѣ. Скорость при которой реакція короткозамкнутой катушки производить только одно размагничивающее дѣйствіе (опытный коэффиціентъ мощности равенъ теоретическому, точка а фиг. 12), а также, при которой генераторное дѣйствіе ея переходить въ моторное (опытныя мощности равны теоретическимъ, точки в фиг. 12, и с фиг. 13), еще уменьшаются по сравненію съ тѣми, которыя мы получили на стр. 9 изъ діаграммы

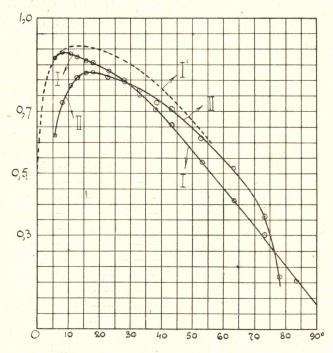


Фиг. 13. Опытные и теоретическіе: отдаваемая мощность (IV, IV'), вращающій моменть (V, V') и коэффиціенть полезнаго действія (VI'), въ функціяхъ скорости.

фиг. 9; это можеть быть объяснено съ одной стороны насыщеніемъ жельза, а съ другой тыть, что векторъ OE_{nd} въ дыйствительности, вслыдствіе отличія формы продольнаго поля отъ синусоиды, отстаеть отъ $O\Phi_{nd}$ на уголь меньшій π и по величинь больше принятыхъ при построеніи діаграммы фиг. 9. Вмысты съ тыть кривыя фиг. 12 и 13 ясно показывають насколько неблагопріятны условія коммутаціи даже при скоростяхъ меньшихъ синхронной, не говоря уже о превышающихъ ее. Поэтому съ точки зрынія коммутаціи нормальное число оборотовъ репульсіоннаго мотора должно быть значительно ниже синхроннаго.

На фиг. 14 представлены, кривыя: І—коэффиціента мощности, ІІ—коэффиціента полезнаго д'яйствія, въ зависимости отъ угла сдвига щетокъ

при синхронизм'ь, полученныя опытнымъ путемъ совершенно такъ же, какъ и кривыя на фиг. 12, 13 и I', (пунктиромъ) — теоретическая — коэффиціента мощности — изъ ряда діаграммъ. Какъ видно изъ этихъ кривыхъ, опытный коэффиціентъ мощности, за исключеніемъ очень малыхъ угловъ сдвига щетокъ, меньше теоретическаго, а его максимумъ подъ вліяніемъ реакціи короткозамкнутой катушки перем'ьщается къ



Фиг. 14. Опытные и теоретическіе: коэффиціенть мощности (І, І') и коффиціенть полезнаго дъйствія (ІІ) въ функціи угла сдвига щетокъ.

еще меньшимъ угламъ сдвига щетокъ; что же касается коэффиціента полезнаго дѣйствія, то онъ изъ діаграммъ можетъ быть опредѣленъ болѣе или менѣе точно лишь для угловъ сдвига щетокъ меньшихъ 45°, на этой части кривая его настолько близка къ опытной, что на фиг. 14 не могла быть даже нанесена. Надо однако замѣтить, что нѣсколько точекъ опытной кривой коэффиціента полезнаго дѣйствія получились немного выше — теоретической, это объясняется неточностью опыта заключающейся въ допущеніи равенства потерь на треніе при нагрузкѣ и холостомъ ходѣ аггрегата. Остальныя кривыя; тока, мощностей и момента не приводятся, онѣ въ общемъ сохраняютъ форму теоретическихъ (рис. 23 и 27 1-ой части).

Въ результать нашего изслъдованія мы можемъ сдълать слъдующія заключенія:

- 1) Рабочая діаграмма репульсіоннаго мотора не можеть имѣть такого значенія, какъ напримѣрь діаграмма асинхроннаго мотора, такъ какъ она не учитываеть реакціи короткозамкнутой катушки, которая сильно искажаеть кривыя полученныя изъ діаграммы и представляющія токъ, мощности, моменть и коэффиціенть мощности въ функціяхъ скорости и угла сдвига щетокъ; однако на кривыя коэффиціента полезнаго вліяніе ея невелико.
- 2) Условія коммутаціи всл'єдствіе большого отличія въ зон'є коммутаціи формы поперечнаго поля отъ синусоиды въ репульсіонныхъ моторахъ крайне неблагопріятны, однако въ этомъ отношеніи по мн'єнію автора возможны н'єкоторыя улучшенія.
- 3) Наиболье благопріятными въ отношеніи коммутаціи надо считать скорости значительно меньшія синхронной, а наиболье выгодными въ отношеніи коэффиціента полезнаго дьйствія и коэффиціента мощности— скорости большія синхронной, поэтому за нормальную скорость мотора приходится выбирать скорость близкую къ синхронной.
- 4) Наиболье выгодными углами сдвига щетокъ при синхронизмъ въ смысль коэффиціента полезнаго дъйствія, коэффиціента мощности и коммутаціи, какъ это доказано экспериментально и теоретически, надо считать небольшія углы сдвига щетокъ (12°—22°), въ предълахъ которыхъ должна находиться нормальная мошность мотора.
- 5) Условія коммутаціи требують, чтобы пускь мотора въ ходь производился при углахь сдвига щетокь большихь нормальныхь.
- 6) Реакція короткозамкнутой катушки уменьшаеть по сравненію съ теоретическимъ коэффиціенть мощности при скоростяхь еще меньшихъ синхронной; улучшеніе условій коммутаціи должно подъйствовать благопріятно и въ этомъ отношеніи.

Дополненія къ 1-ой части.

Къ § 7, стр. 30.

Приравнивая единицѣ $\cos B_2 B B_4$ въ формулѣ, выражающей отношеніе $\frac{AB_2}{AB}$ (на что мы имѣемъ право, такъ какъ $\angle B_2 B B_4$ обыкновенно очень малъ) и подставляя значеніе

$$ab = AB \cdot z_1 y_2$$

(см. стр. 29), получаемъ

$$AB = \frac{AB_2}{1 + z_1 y_a}.$$

Произведя подобныя же преобразованія съ выраженіемъ угла $B_{\scriptscriptstyle 2}AB_{\scriptscriptstyle 4}$ получаемъ

$$\angle B_2 A B_4 = \arcsin \frac{-\cos (\gamma + \psi_1)}{\frac{1}{y_a z_1} + 1}.$$

Къ § 14, стр. 51.

Коэффиціентъ полезнаго дъйствія можно представить въ видъ

$$egin{aligned} \eta &= rac{{{E_2}'}{{J_2}'}\cos {\psi _2}}{{{W_2}'} + {V_e}} = rac{{{E_2}'}{{J_2}'}\cos {\psi _2}}{{{E_2}'} \cdot {J_2}'\cos {\psi _2} + {J_2}'^2 \left({{r_1} + {r_2}' + rac{{{c_1}}}{{{c_2}}}{r_a}}
ight) + {J_a}^2 \left({{r_1} + {r_a}}
ight)} = \ &= rac{{{E_2}'}\cos {\psi _2}}{{{E_2}'}\cos {\psi _2} + {J_2}'R_1 + rac{{{J_a}^2}}{{{J'_2}}}R_2} \cdot \end{aligned}$$

Принимая постоянными E_2' и $\cos \phi_2$, получаемъ условіе для максимума коэффиціента полезнаго д'єйствія въ зависимости отъ скорости

$$J_{2}^{12}R_{1}=J_{a}^{2}R_{2},$$

изъ котораго мы видимъ, что максимумъ коэффиціента полезнаго дѣйствія получается при малыхъ токахъ. Въ дѣйствительности подъ вліяніемъ реакціи короткозамкнутой катушки онъ перемѣщается къ большимъ токамъ. Максимумъ коэффиціента полезнаго д'єйствія при синхронизм'є въ зависимости отъ угла сдвига щетокъ получается при условіи:

$$\frac{J_a^2 R_2}{J_2^{\prime 2}} + R_1 + \frac{\partial R_1}{\partial \lambda} \cdot \frac{J_2^{\prime}}{\partial J_2^{\prime}},$$

или, подставляя значеніе

$${J}_{{\scriptscriptstyle 2}^{\prime}} = rac{{E}_{{\scriptscriptstyle 2}^{\prime}}}{{Z}_{{\scriptscriptstyle 2}v^{\prime}}},$$

имфемъ:

$$J_{2}^{\prime 2}R_{1} = J_{a}^{2}R_{2} + 2E_{2}^{\prime 2} \frac{\frac{\partial R_{1}}{\partial \lambda}}{\frac{\partial Z_{2v}^{\prime 2}}{\partial \lambda}} \cong J_{a}^{2}R_{2} + 2J_{45}^{\prime 2} \cdot (r_{2}^{\prime} + r_{a}), \quad . \quad (11)$$

гдѣ J_{45}' — токъ ротора при $\lambda=45^\circ$. Эта формула показываетъ, что уголъ сдвига щетокъ, при которомъ коэффиціентъ полезнаго дѣйствія достигаетъ максимума, менѣе 45° , такъ какъ r_2' въ репульсіонныхъ моторахъ всегда больше, чѣмъ r_1 и что этотъ уголъ тѣмъ меньше, чѣмъ больше сопротивленіе ротора и желѣзныя потери. Впрочемъ на форм. (11) слѣдуетъ смотрѣть, какъ на весьма грубое приближеніе къ дѣйствительности.

Кривая коэффиціента полезнаго дѣйствія въ функціи угла сдвига щетокъ кромѣ положительнаго имѣетъ еще и отрицательный максимумъ. Проще всего это можно доказать тѣмъ, что при нѣкоторомъ λ, именно при которомъ скорость, опредѣляемая форм. 32 1-ой чаєти равна сихронной, коэффиціентъ полезнаго дѣйствія равенъ нулю. Этотъ уголъ сдвига щетокъ близокъ къ 90° и поэтому это явленіе практическаго значенія не имѣетъ.

В. Хрущовъ.

Томскъ Май, 1913 г.

Опечатки замъченныя въ І части.

Страница:	Строка:	Напечатано:	Должно выть:
13	5 снизу	въ числитель форм.	4а пропущено D. l.
15	8 снизу форм. 9	$\frac{x_{n\delta}}{x_{np}} = \frac{c_1}{c_2}$	$\frac{x_{n\partial}}{x_{np}} = \frac{c_2}{c_1}$
23	4 сверху	$DA' = rac{1}{2pn \ R''}$	$DA' = \frac{1}{2pn p''}$
,,	3 снизу	$\varepsilon = arcty -$	$\epsilon = arcctg -$

оглавленіе.

										C	Tp.
1.	Коммутація	·					`.		٠		1
2.	Построеніе рабочихъ діаграммъ по даннымъ опыта					٠		J			10
3.	Опытное изследование репульсионнаго мотора			٠,	. •			0			16
	Дополненія къ 1-ой части										22

