琉球大学学術リポジトリ

塊状鉄心回転子をもつ三相リラクタンスモータの同 期特性

| メタデータ | 言語: | | | | |
|-------|--|--|--|--|--|
| | 出版者: 琉球大学理工学部 | | | | |
| | 公開日: 2013-05-21 | | | | |
| | キーワード (Ja): | | | | |
| | キーワード (En): | | | | |
| | 作成者: 上里, 勝実, Uezato, Katsumi | | | | |
| | メールアドレス: | | | | |
| | 所属: | | | | |
| URL | http://hdl.handle.net/20.500.12000/26134 | | | | |

上 里 勝 実*

Synchronous Characteristics of Three Phase Reluctance Motor with Solid Rotors

Katsumi UEZATO

Abstract

The reluctance motors having solid rotors are described in which, briefly, the laminated rotor of conventional machines are replaced by unlaminated rotors. Machines of this type are simple to manufacture and are robust.

In this paper are described the synchronous performance of two types of the unlaminated rotor; one with a thin solid iron layer between poles, and another with a narrow axial-slit in respective pole. The paper shows further that the theory of synchronous speed of a conventional reluctance motor is applicable to the reluctace motor with solid rotor; and that the experimentally obtained values are in good agreement with those expected from theoretical analysis.

Also, the static stability of reluctace motor is briefly discussed using the load angle- torque characteristic.

1. まえがき

同期電動機の突極性にもとずく反作用トルクにより 同期速度にて運転するものがリラクタンスモータであ る。このモータは周知の通り同期電動機のように直流 励磁を必要とせず,構造簡単で保守容易なのでその応 用面は広い。

リラクタンスモータは脱出トルクを増加させて大き な出力を出すようにすること、励磁電流をおさえて力 率を良くすること、引入れトルクおよび始動トルクを 増加させることなどが最も重要な課題になる。これら の諸特性間には機械構造パラメータの選定の仕方によ つては相反するものがあり、それらを考慮して最も合 理的な回転子構造を決めるため、従来いろいろと研究 開発が進められてきている。かご形誘導電動機の回転 子表面に極数と同数のスロットを等間隔に設けて、ス ロットの形状寸法を理論および実験を併用しながら決

受付1.973年10月31日

* 琉球大学理工学部電気工学科

(1)(2) 定する方法, segmental-rotor にする方法, 横軸磁路に (4)(5) 磁気障壁を設ける方法, 非等方性鋼板を回転子軸方向 に積層した構造にする方法、等が研究されてきてい る、回転子構造からみれば非分割形と分割形に大別で きるが, これらはいずれもけい素鋼板やその他の磁性 材料で積層された回転子についてのものである。

著者は、同期運転時のリラクタンスモータにおいて 高調波分による影響が小であればその回転子に固塊の 磁性材料を用いても特性に及ぼす影響が小さいことに 着目して従来のものより構造が簡単かつ堅牢で, 製造 が容易で安価な非積層回転子をもつリラクタンスモー タを考案し,実験考察を主に研究を進めてきた。

この非積層回転子(以後,塊状鉄心回転子と呼ぶ) をもつリラクタンスモータは,固定子は誘導電動機の それと同じであるが,回転子は前述のように固塊の構 造になっており,非同期時はおもに回転子の塊状磁極 表面に生ずるうず電流によって非同期トルクを発生し 加速する。 したがって,従来のリラクタンスモータの特性とはか なりの相違がみられ,そのおもな差異は同期引入れ特 性である。また現在のところ,脱出トルクは従来のも のとあまり差異はないが,一次電流が比較的大きく, 最大力率が若干悪くなり,引入れトルクもかなり劣 る。

非積層回転子をもつリラクタンスモータの設計と動 (7)(8) 作については Chalmers氏らの報告 があるが,これは おもに同期引入れ特性の改善法について論じており, 同期特性はじゆうぶん検討していない。

本稿では二,三の磁極を有する小形の塊状鉄心回転 子をもつ三相リラクタンスモータ(以後,「塊状鉄心 リラクタンスモータ」と呼ぶ)の同期特性を明らかに し,また従来の積層鉄心回転子をもつリラクタンスモ ータ(以後,「従来形」と略記する)の同期時の理論 解析がこの種モータにも適用できることを実験結果と の対応で示す。試作機の計算値と実験値は比較的よく 一致することが確められた。また理論式より負荷角一 トルク特性を算定し、それにもとずき定態安定度につ いて若干の検討を加えた。

2. 回路の解析

同期状態における多相リラクタンスモータの動作特 性の解析には次のような方法がある、すなわち,汎用 の同期電動機の界磁を励磁せずにリラクタンスモータ (9)(10) として取り扱い二反作用法で解析する方法,テンソル (11)(12) 解析法,および回転磁界理論によるもので起磁力とエ アギャップパーミアンスの積からエアギャップにおけ る磁束密度を求め,それからトルクやその他の特性を (1)(13) 導出する方法等があるが,後者のLawrenson氏等の解 析法では直軸および横軸リアクタンスの式中に構造変 数が使用されており,回転子の突極形状が特性に及ぼ す影響の検討や設計に際して便利であるので,本稿の 解析はそれによって進めた。

解析に先だち以下の仮定を設ける。

(1) 磁気回路は飽和せず,ヒステリシスおよびうず 電流は磁束分布に影響をおよぼさないものとする。

(2) 磁束は放射状にエアギャップを横切るものとす る。

(3) 固定子表面およびスリットを除いた回転子表面 はなめらかであるとする。

(4) 同期時に固定子スロットによって生ずる高調波 磁界による回転子表面のうず電流損およびヒステリシ ス損は無視する。



Fig. 1 Developed model of the air gap.

ここでは、第1図に示すような磁極頭にスリットを 設けたリラクタンスモータの解析を行なう。固定子巻 線は対称三相巻である。前に述べたように、まず第1 図よりエアギャップパーミアンスを導出し、それと起 磁力の積からエアギャップにおける磁束密度を求め、 それによって一相に誘導される起電力を計算し、一次 供給電圧を算出する。この一次供給電圧と流れる電流 の関係から一相当りの実効抵抗Reffおよび実効リアク タンスXeffはそれぞれ次式のように導出される。

9

| $Reff = -4 NK_1 \omega \ (E \sin \beta \pi - F \sin \gamma \pi)$ |
|--|
| $\times \sin 2p\delta$ (1) |
| $X_{eff} = 4 NK_1^2 \omega \left\{ D + (E \sin \beta \pi - F \sin \gamma \pi) \right\}$ |
| $\times \cos 2p\delta$ (2) |
| ここで, δ は $t=0$ における回転子突極中心軸と |
| 1 相の間の空間角, すなわち負荷角である。 |
| N:毎極毎相の巻回数, K ₁ : 基本波に対する巻 |
| 線係数,ω:角周波数,p:極対数, |
| $\mathbf{D} = 6 \mathrm{N}\boldsymbol{\mu}_{0}\mathrm{R}\Big\{\boldsymbol{\alpha}_{2} + \boldsymbol{\beta} \ (1 - \boldsymbol{\alpha}_{2})$ |
| $-\gamma (1-\alpha_3) \Big\} / \pi g_1$ |
| $\mathbf{P} = (\mathbf{N} + \mathbf{P}) (\mathbf{r} + \mathbf{P}) (\mathbf{r} + \mathbf{P})$ |
| $\mathbf{E} = 6 \mathbf{N} \boldsymbol{\mu}_{0} \mathbf{R} \left(1 - \boldsymbol{\alpha}_{2}\right) / \boldsymbol{\pi} \mathbf{g}_{1}$ |
| $E = 6 N \mu_0 R (1 - \alpha_2) / \pi g_1$ F = 6 N \mu_0 R (1 - \alpha_3) / \pi^2 g_1 |
| $\begin{split} \mathbf{E} &= 6 \mathbf{N} \mu_{0} \mathbf{R} \left(1 - \alpha_{2} \right) / \pi \mathbf{g}_{1} \\ \mathbf{F} &= 6 \mathbf{N} \mu_{0} \mathbf{R} \left(1 - \alpha_{3} \right) / \pi^{2} \mathbf{g}_{1} \\ \mu_{0} : 空気の透磁率, \mathbf{R} : \vec{x} + \gamma \mathcal{I} $ の平均半径, |
| $E = 6 N \mu_{0} R (1 - \alpha_{2}) / \pi g_{1}$ $F = 6 N \mu_{0} R (1 - \alpha_{3}) / \pi^{2} g_{1}$ $\mu_{0} : 空気の透磁率, R: ギャップの平均半径,$ $\alpha_{2} = g_{1} / g_{2}, \alpha_{3} = g_{1} / g_{3}, \beta = 極 T -$ |
| $E = 6 N \mu_{o} R (1 - \alpha_{2}) / \pi g_{1}$ $F = 6 N \mu_{o} R (1 - \alpha_{3}) / \pi^{2} g_{1}$ $\mu_{o} : 空気の透磁率, R: ギャップの平均半径,$ $\alpha_{2} = g_{1} / g_{2}, \alpha_{3} = g_{1} / g_{3}, \beta = 極 r - \rho / 極ピッチ, \gamma = 磁極頭にあるスリットの幅/$ |
| $\begin{split} \mathbf{E} &= 6 \mathbf{N} \mu_{0} \mathbf{R} \left(1 - \alpha_{2}\right) / \pi^{2} \mathbf{g}_{1} \\ \mathbf{F} &= 6 \mathbf{N} \mu_{0} \mathbf{R} \left(1 - \alpha_{3}\right) / \pi^{2} \mathbf{g}_{1} \\ \mu_{0} : \underline{e} \mathbf{g}_{0} \sigma_{3} \mathbf{k} \mathbf{k} : \vec{x} + \nu \mathcal{I} \sigma_{0} \mathbf{v} \mathbf$ |
| $E = 6 N \mu_{0} R (1 - \alpha_{2}) / \pi g_{1}$ $F = 6 N \mu_{0} R (1 - \alpha_{3}) / \pi^{2} g_{1}$ $\mu_{0} : 空気の透磁率, R: ギャップの平均半径,$ $\alpha_{2} = g_{1} / g_{2}, \alpha_{3} = g_{1} / g_{3}, \beta = 極 \tau - \rho / 極 ピッチ, \gamma = 磁極頭にあるスリットの幅/ 極 ピッチ, g_{1} : エアギャップの長さ, g_{2} : 極間 のスロットの長さ, g_{3} : 磁極 頭にあるスリット$ |

の長さ

そこで、1相の巻線抵抗をr、漏れリアクタンスを x_{ℓ} とすれば、全インピーダンスZは、

次に 直軸リアクタンスXd および 横軸リアクタンスXg は(2)式にそれぞれ $p\delta = 0$, $p\delta = \pi/2$ を代入して 求められ,次式のようになる。

$$X_{\mathbf{d}} = x_{\ell} + \mathbf{x}_{\mathbf{d}} = x_{\ell} + 4NK_{1}^{2} \omega \left\{ D + (E \sin \beta \pi) - F \sin \gamma \pi \right\}$$

$$X_{\mathbf{q}} = x_{\ell} + x_{\mathbf{q}} = x_{\ell} + 4NK_{1}^{2} \omega \left\{ \mathbf{D} - (\mathbf{E} \sin \beta \pi) - \mathbf{F} \sin \gamma \pi \right\}$$

ところで一様なエアギャップ g_1 をもつ円 筒 形回転 子の電機子反作用リアクタンス x_c は (2)式より次のよ うに表わせる、

$$\operatorname{Reff} = -x_{c} (E' - F') \sin 2 p \delta \cdots (7)$$

$$\operatorname{Xeff} = x_{c} \left\{ D' + (E' - F') \right\} \cos 2p \delta \cdots (8)$$

$$x_{d} = x_{c} \left\{ D' + (E' - F') \right\} \cdots (9)$$

$$x_{q} = x_{c} \left\{ D' - (E' - F') \right\} \cdots (10)$$

$$z = \tau_{c},$$

$$D' = \alpha_{2} + \beta (1 - \alpha_{2}) - \gamma (1 - \alpha_{3})$$

$$E' = \sin \beta \pi (1 - \alpha_{2}) / \pi$$

$$F' = \sin \gamma \pi (1 - \alpha_{3}) / \pi$$

となる。 x_d および x_q はそれぞれ電機子反作用による直軸および横軸リアクタンスを与える。

鉄損,機械摩擦損および風損を等価抵抗r_iで表わ せば,三相リラクタンスモータの等価回路の一相分は 第2図のように書くことができる。



Fig. 2 Eguivalent circuit of the reluctance motor

(1), (2)式を(3)式に代入し(4), (5)式を用いて変形すれば,

$$Z = \left\{ r - \frac{1}{2} (X_d - X_q) \sin 2 p \delta \right\}$$
$$+ j \left\{ \frac{1}{2} (X_d + X_q) + \frac{1}{2} (X_d - X_q) \cos 2 p \delta \right\}$$

......(11)

を得る。

線間電圧をV,固定子巻線をY結線とすれば,線電流Iは

$$I = \frac{V}{\sqrt{3}} \cdot \frac{2}{[\{2r - (X_d - X_q)\sin 2\delta_e\}^2 *} * + \{(X_d + X_q) + (X_d - X_q)\cos 2\delta_e\}^2]^{\frac{1}{2}}} * \frac{1}{2}$$
ここで、 δ_e (= p δ) は電気角で表示した負荷角である。

同期ワットで表わした三相リラクタンスモータのト ルクTは,

$$T = 3 I^{2} \operatorname{Reff} = \frac{2 V^{2} (X_{d} - X_{q})}{\left\{2 r - (X_{d} - X_{q}) \sin 2 \delta_{e}\right\}^{2}} *$$

X sin 2 δ_{e}

*
$$\frac{e}{+\left\{\left(X_{d}+X_{q}\right)+\left(X_{d}-X_{q}\right)\cos 2\delta_{e}\right\}^{2}}\cdots$$

となり,最大脱出トルクTpoは

$$T_{po} = \frac{V^2}{2} \cdot \frac{(X_d - X_q)}{r (X_d - X_q)^2} *$$

*
$$\frac{}{+\left\{r^{2}\left(X_{d}^{-}-X_{q}^{-}\right)^{2}+r^{4}+2r^{2}X_{d}X_{q}^{-}+\left(X_{d}X_{q}^{-}\right)^{2}\right\}^{\frac{1}{2}}}$$

となる.

また脱出時の電流Ipoは

となる。

次に力率 cos \$ は(11)式より次式のように導出される。

$$\cos \phi = \frac{2 r}{\left(\left\{2 r - (X_d - X_q) \sin 2 \delta_e\right\}^2 + \frac{-(X_d - X_q) \sin 2 \delta_e}{+\left\{(X_d + X_q) + (X_d - X_q) \cos 2 \delta_e\right\}^2\right)^{\frac{1}{2}}}$$

また最大力率は,

$$\cos \phi_{\rm m} = \frac{(X_{\rm d} - X_{\rm q})^2 - 4 r^2}{(X_{\rm d}^2 - X_{\rm q}^2) - 4 r (X_{\rm d} X_{\rm q} + r^2)^{\frac{1}{2}}}$$
(17)

となる。

(12)式~(17)式は文献(1)での解析結果に相当するものである。

3. 実験結果および検討

〔3.1〕 試作回転子

固定子は定格0.2KW, 4極, 200V, 1.2AのT社 製かご形三相誘導電動機を使用し,回転子は低炭素鋼の固塊を用いて第3図に示す構造のものを試作した。 第4図に試作回転子の一例を示してある。





(c) 3 号機 (β = 0.5)

Fig. 3 Construction of the rotors

154

琉球大学理工学部紀要(工学篇)



Fig. 4 An example of the test rotor

試作回転子の主要寸法は、回転子直径64.1mm,鉄心 長50mm,スリット長は5,10,20mmにそれぞれ可変, エアギャップ長0.45mmである。また実験機の定数は、 漏れリアクタンス12.6 Ω ,巻線抵抗10.9 Ω /相,機械 損約5Wである。

〔3.2〕 極間に薄塊状鉄心層を有する回転子

測定の都合上,試験電圧は1号機220V,2号機180 Vにした、第5図に1号機および2号機の負荷特性を 示す。





この種の円筒形回転子構造にした目的は、脱出トル

クを同大の突極形構造のものよりさほど減少させず に, 非同期時に回転子全表面に生じるうず電流トルク により、引入れ特性を改善することにあったが、第5 図および第1表よりわかるように両機とも脱出トルク が比較的小さく,その割に一次電流が大きい、したが って,力率,効率ともに悪くなっている。これは,回 転子材質が低炭素鋼で透磁率が小さいうえ、薄塊状鉄 心層がじゆうぶん飽和しないため、横軸リアクタンス が比較的大きな値になり, 等価的に極アークが増大し たような状態になるためである。このことは、1号機 の極間の薄塊状鉄心層を切削して普通の突極機に改造 すると, 脱出トルクが約215%, 力率が160%増加する ことからも明らかである。またこの形状のモータは脱 出トルクが小さいため,負荷が少し増加してもその割 に負荷角の増大が著しく一次電流が急速に増加する。 したがって,この種のリラクタンスモータは別報で 述べてあるように引入れ特性が若干改善されるだけ で,同期特性の改善は望めない。

〔3.3〕 磁極頭にスリットのある回転子

リラクタンスモータの脱出トルクは、巻線抵抗が無 視できる場合、(4)式より次式のように書かれる。

この式からわかるように、大きな脱出トルクを得るに は X_q に比して X_d を大きくすればよい、また V/X_d は 励磁電流であるから X_d を大きくすれば力率もよくな ることがわかる、そこで X_d の値にはほとんど影響を 及ぼさずに X_q を極めて小さな値にすることが出来れ ば特性の改善が期待される、最近、回転子内部の磁気 障壁の利用がさかんに研究されてきているのはそのた めである、

磁極頭にスリットを設けた3号機は横軸に対して最 も単純な磁気障壁を形成させ、それによる効果を調べ るため試作したものである。第6図および第1表から わかるようにスリットの長さを増せば脱出トルクが若 干増加し効率はよくなるが、力率が若干悪くなってく る、一次電流はそれぞれのスリット長においてあまり 差異がない。





(4), (5)両式から理解されるようにこの形状のものは γ および g_3 が小さい範囲では X_d , X_q の値に 変 化が 小さいので,特性に及ぼす影響は小さいが, γ , g_3 を 大きくすると等価的にエアギャップが大きくなり,励 磁電流が増して力率など特性が低下する。よって γ φ_3 の最適値が存在するはずで,現在検討中である。

磁極頭にあるスリットの深さが脱出トルクおよび最 大力率に如何に影響を及ぼすかを第7回に示す。スリ



Fig. 7 Variation of pull-out torque and maximum power factor with slite depth

ット長が増加するに伴い脱出トルクの実験値は増加の

傾向を示すのに対し,その計算値はほぼ一定である, これは磁気障壁効果が徐々に影響しているのにかかわ らず,特性式導出の過程でその効果を考慮してないた めに生じたものと思われる,

〔3.4〕 特性の比較

1~3号機の主要な特性を第1表にまとめてある。 既述のように1号機および2号機の試験電圧はそれぞ れ220V,180Vで,3号機は200Vであるので,それ らを考慮して比較しなければならないが,脱出トルク は極形状によって大幅に変化し,最大力率および効率 は,それぞれ50%,60%程度であることがわかる。

Table 1. Comparision of experimental results for test machines

| 事 項 実験機 | 脱出トル ク(同期 ワット) | 最大 力率 (%) | 最大 効率 (%) | 備 | 考 |
|------------------|----------------------|-----------------|-----------------|-------|-------------|
| 1号機 | 65 | 29 | 43 | / 男の | +++= |
| 2 // | 125 | 42 | 53 | 1993 | T 10 10 |
| 3 // | 230 | 53 | 62 | スリッ | ト長5mm |
| 3 // | 238 | 52 | 63 | " | 10 // |
| 3 // | 259 | 55 | 64 | " | 20 // |
| 従来のリラク タンスモータ | 272 | 58 | 67 | diffe | and a state |

なお、第8図および第9図は塊状鉄心リラクタンス





(b) 従 来 型 Fig. 8 Current wave forms

琉球大学理工学部紀要(工学篇)





Fig. 9 Voltage wave forms induced by a searchcoil wound around the stator teeth

モータと従来形の同期時電流および固定子の歯の周り に巻付けたサーチコイルに誘導された電圧の波形を示 す。塊状鉄心リラクタンスモータに比べて従来形はス ロットリップルが顕著に現われている。

[3.5] 極アークと極ピッチの比(β)に対する特性

ここでは極アークと極ピッチの比 β の変化が塊状鉄 心リラクタンスモータの特性にいかに影響を及ぼすか を述べ,あわせて計算結果と実験値の対応について考 察する。カータ係数を考慮して α_2 (= g_1 / g_2) を0.0807とした。

磁極頭にスリットを有しない,すなわちγ=0の塊 状鉄心リラクタンスモータのβに対する脱出トルク, 脱出時電流および最大力率について計算結果と実験値 を比較したものが第10図,第11図および第12図であ る。

計算値は04, 05, 07式より求めた。トルクの単位は同 期ワットである。











第10図よりわかるように β は小さい方が, すなわち 突極の幅の狭いほうが脱出トルクは大きく, $\beta \simeq 0.25$ 付近で最大脱出トルクを生じる。脱出時の電流は第11 図より明らかなように β が小さくなるにつれて増加す るが, $\beta = 0.5$ からは増加率が下り漸増の傾向を示し ている。また第12図からわかるように最大力率の変化 は脱出トルクのように β の減少に伴い急速に増加はし ないが,最大の力率は脱出トルクと同様に $\beta \simeq 0.25$ 付 近で生じる。

それぞれの特性について計算値と実験値は比較的よ く一致している。一般に特性算定の困難な突極同期機 において誤差がこの程度ならば実用上じゆうぶん役だ つものと考える。若干の誤差の原因としては,①空間 高調波の影響, ②磁気回路の飽和の影響,③実験時の 熱の発生による誤差,④機械損および鉄損の無視,⑤ プローニブレーキの精度等の測定誤差,などが考えら れる。

ところで,巻線抵抗rを無視して特性算定を行なった場合の計算値を第10図と第12図に示してある。これらの図より明らかなように実験値とは相当差があり,本実験機のような比較的電機子巻線抵抗の値がリアクタンスに対して大きい小形機ではrの値が無視できないことがわかる。

0.5<β<1.0ではα2の大きさは脱出トルク,力率

等にあまり影響を及ぼさないが、 β が0.3より小さく なるとその影響が顕著に現われてくることが報告され ている。すなわち、 $\beta \ge \alpha_2$ をともに滅じてゆくと、 X_dが増加しX_aが減少してくる。したがって脱出トル ク、力率は増加するが、半面磁気飽和の影響で電流が 増大することになる。そこで、 β の適当な値は安定度 や非同期特性も考慮に入れて決定されなければならな いが、今まで述べたところからすれば、0.5~0.6程度 が適当であるように思われる。

4. 定態安定度

ここでは、リラクタンスモータの電源電圧を一定に 保ち、負荷を徐々に増加させた場合に安定な運転を維 持できる度あい、すなわち定態安定度について計算式 から得られた負荷角ートルク特性曲線の最大トルクの 大小をもって若干の検討を加える。

安定度に影響を及ぼすパラメータには、直軸および 横軸リアクタンスの比 (X_d / X_q) ,漏れリアクタン ス、電機子抵抗、回転子の直軸および横軸抵抗、慣性 等が考えられるが、ここでは、諸特性に最も影響の大 きい $X_d \ge X_q$ の比についてのみ考察する。なお実験 値との比較は現在実験中であるので別の機会にゆず る。

心式を次式のように変形する。

$$T = \frac{V^2 / 2 (X_r - 1) \sin 2 \delta_e}{\left\{ r / \sqrt{X_q} - \sqrt{X_q} / 2 (X_r - 1) \sin 2 \delta_e \right\}^2} * \\ * \frac{1}{\left\{ r / \sqrt{X_q} - \sqrt{X_q} / 2 (X_r - 1) \sin 2 \delta_e \right\}^2}$$

ここで、
$$X_r = X_d / X_q$$

(19)式の X_r をパラメータとして負荷角 — トルク特性 曲線を描くと第13 図のようになる、ここでrおよび X_q の値は本実験機の定数に近い値を使用し、それぞ れ $r = 10\Omega$ 、 $X_q = 50\Omega$ である、

第13図より明らかのように軽負荷すなわち負荷角の 小さな領域のトルクは、Xrの値の及ぼす影響は小さ いが、負荷角が大きい領域ではその影響が顕著であ る。また同図より X_r を増加させると、トルクの最大 値が増加し、最大値に対応する負荷角は大きいほうへ 移行することがわかる。すなわち X_r の増加によって 定態安定電力が増加してその安定度を向上させる、 しかし負荷が急変する時など過渡状態においては、 X_r の大きいモータはトルクの最大値が負荷角の大き いほうへ移行するため第13図からも理解できるように 同期化力が小さくなり、不安定を招くことになる、



Fig. 13 Torque and δe for various values of $X_r \ (= X_d \nearrow X_q)$

5. むすび

塊状鉄心回転子をもつ三相リラクタンスモータを試 作しその同期特性を実験により明らかにした。本論文 の結論の多くは随所に述べたが,主要な結果を要約す れば次のようになる。

(1) 極間に薄塊状鉄心層を有する回転子は鉄心層が じゆうぶん飽和せず等価的に極アークが増加したよう になり脱出トルク等同期特性が低下する。

(2) 磁極頭にスリットを有する回転子は,スリット 長を増すと脱出トルクが若干増加し効率がよくなるな ど,横軸に対する磁気障壁効果が若干現われる。

(3) βに対する同期特性の計算値と実験値は比較的 よく一致しており、従来の成層鉄心回転子リラクタン スモータの同期時解析は塊状鉄心リラクタンスモータ へ適用できる。

 (4) 脱出トルクおよび力率はβがほぼ0.25で最大を (14)
 示すが,電流の増加や非同期特性および安定度などを考慮すれば,βは0.5前後が適当であろう。

(5) X_d / X_q の比を増せば 定 態安定度はよくなる
 が、負荷の急変による過 渡 安 定 度の低下が予想され

る。

この種モータは従来研究開発されてきた汎用リラク タンスモータの力率および効率がそれぞれ60~70%, 70~80%であるのに比べ一般に劣っているが,以下の ような諸点が解決されれば特性の改善が期待される。

(1) 回転子材質の選定,(2) 磁極形状および内部磁気回路の検討,(3) 安定度

これらの事項は非同期特性とも深い関係にあるので, それも考慮に入れて検討しなければならない。

終わりに,この研究に対し終始ご指導,ごべん撻を 賜わった鹿児島大学田中為夫教授,入佐俊幸助教授な らびに実験,討議にご協力いただいた仲里貞男氏(宮 崎大学)に心から感謝の意を表わします。

文 献

- P.J. Lawrenson, L.A. Agu: Proc. IEE, Vol. 111, Aug. 1964
- Hiroshi Watanabe, Toru Watanabe, Sigeru
 Okuda : Memoris of the faculty of eng.
 Osaka citty Univ., Decem. 1968
- (3) P.J. Lawrenson, S.K. Gupta : Proc. IEE, vol. 114, No. 5, May 1967
- (4) W. Fong, J.S.C. Htsui : Proc. IEE, Vol. 117, March 1970
- (5) 河村英夫 : 昭和36年電気学会東海支部連大, No. 60
- (6) A.J.O Cruickshank, A.F. Anderson, R. W. Menzies Proc. IEE, Vol. 118, No. 7, July 1971
- (7) B.J. Chalmers, A.S. Mulki : Proc. IEE, Vol. 117, No. 12, Decem. 1970
- (8) B.J. Chalmers, A.S. Mulki: IEEE Trans. Power App. & Syst. Vol. PAS-91, No. 4, July-Aug. 1972
- (9) P.H. Trickey : AIEE Trans., Vol. 65, April 1946
- (10) V.B. Honsinger : IEEE Trans., Vol. PAS-90
 No. 1, 1971
- (1) 加藤邦夫:電工論, Vol. 4-4, 1952
- (12) 竹内寿太郎:電学誌 76巻 812号 1956
- (13) C.Y. Lin: AIEE Trans., Vol. 70, 1951
- (14) 上里勝実:本誌掲載中