リラクタンスネットワーク解析に基づく 永久磁石モータの熱-磁気連成解析に関する基礎的検討

Basic Examination of Electromagnetic and Thermal Coupled Analysis for Permanent Magnet Motor based on Reluctance Network Analysis

川村 恭平[†], 中村 健二 東北大学 大学院工学研究科, 仙台市青葉区荒巻字青葉 6-6-11 (〒980-8579)

K. Kawamura, K. Nakamura

Tohoku University, Graduate School of Engineering, 6-6-11 Aoba Aramaki Aoba-ku, Sendai, Miyagi 980-8579, Japan

In recent years, a thermal analysis of electric motors becomes more important following an increase of power density. Especially, it is very important for design and analysis of permanent magnet (PM) motors since characteristics of the permanent magnet are deteriorated by heat due to losses. To realize a quantitative thermal design and prevent from overheat, it is essential to establish an electromagnetic and thermal coupled analysis method for the PM motors. This paper presents a method for calculating simultaneously the eddy current loss of the permanent magnet and its temperature rise.

Key words: Permanent magnet (PM) motor, Reluctance Network Analysis (RNA), Electromagnetic and Thermal Coupled Analysis

1. はじめに

現在、モータの解析・設計手法としては、有限要素法 (FEM) が幅広く用いられており、材料の磁気特性や詳 細な形状・寸法に基づき, モータ単体の性能を高精度に算 定することができる.しかしながら,最近のモータはイン バータなどに代表されるパワーエレクトロニクス回路に よって, きめ細やかに制御されることで, 高出力・高効率 な運転が実現されていることから,モータ単体のみならず 駆動回路や制御系も含めた解析・設計手法の確立が必要不 可欠である.また最近では、モータに対する小型高出力化 の要求は益々高まっており, 例えば, 現在のハイブリット 自動車用のモータの巻線電流密度は 20 A/mm² 以上に達 している.これは自然空冷では到底冷却できないほどの電 流密度であり、油冷等も想定した熱設計が欠かせない.し たがって,このようなモータドライブシステムの設計には, 電気 - 磁気連成解析に加えて、熱との連成も必要であり、 解析モデルが著しく大規模になる.加えて、モータの電気 的な時定数は通常 ms オーダであるのに対し, 熱平衡に至 るまでの時間は数分~数十分程度であるため、熱・磁気連 成解析には長大な計算時間も要求される.したがって,簡 便な連成モデルの構築と、これを用いた高速な計算が求め られる.

磁気回路法は,機器内部の複雑な磁気現象を巨視的に捉 えて解析する手法であり,機器形状を反映したシンプルな 解析モデルが構築できるため,簡便な計算で機器の動作原 理を容易に把握することができる.これまで筆者らは,磁 気回路法を発展させた電気機器の解析手法として,リラク タンスネットワーク解析 (RNA: Reluctance Network Analysis)を提案してきた¹⁾. RNAは、解析対象を複数の要素に分割し、これらを形状と材料の磁気特性で決まる磁気抵抗で 表すことで、解析対象全体を一つの磁気抵抗回路網として扱う手 法である. FEM と比べて解析モデルが簡便で計算が速いこと、 算定精度が比較的高いこと、電気系、熱系、運動系との連成解析 が可能であること、汎用の回路シミュレータをソルバとして利用 できることなどの特長を有する.

先に筆者らは、モータの RNA モデルで求めた損失を入力 として、熱抵抗回路モデルを解くことで、スイッチトリラ クタンス (SR) モータ²⁾や、永久磁石 (PM) モータ³⁾の 温度上昇を算定する手法を提案した.しかしながら、磁気 回路と熱回路の相互干渉を考慮しながら解析を行う完全 連成手法は未だ確立できていない.そこで本稿では、PM モータを解析対象として選び、熱・磁気完全連成モデルの 構築を目的として、基礎的な検討を行ったので報告する.

2. PM モータの RNA モデル

本章では,解析対象とした PM モータの諸元と RNA モ デルの導出方法について要点を述べる. Fig.1 に,解析対 象の3相6スロット4極のアウターロータ型 PM モータ を示す. 直径は53.9 mm,積み厚は11.9 mm のモータで あり,定格速度は9000 rpm である. Table 1 に諸元を示 す.

RNA モデルの導出に際しては、まず Fig. 2(a)に示すように PM モータを複数の要素に分割する. このとき、磁束の流れが比較的単純な固定子極とヨーク部分は、同図に示すように、分割数を粗くする. 一方、磁束分布が複雑になることが予想される、固定子極先端、ギャップ、回転子は細かく分割する.

次いで、分割した各々の要素を同図(b)に示すような、2 次元方向の4つの磁気抵抗で表す.これらの磁気抵抗 R_m は、磁心部については、要素の断面積を S_m 、平均磁路長 l_m を用いて、次式で与える.

$$R_m = \frac{l_m}{\mu_0 \mu_s S_m} \tag{1}$$

上式中のµsは鉄心の比透磁率である.

一方,空間部の磁気抵抗 R_{air} については,真空中の透磁 率 μ_0 と分割要素の寸法を用いて以下のように与える.

$$R_{air} = \frac{l_m}{\mu_0 S_m} \tag{2}$$

また,回転子磁石を表す起磁力については,永久磁石の 起磁力 f_c は,保磁力 H_c と磁石長 l_{pm} を用いて,

$$f_c = H_c l_{pm} \tag{3}$$

で表されることから、これを次式のように回転子位置角 の関数で与えることで、回転子の回転運動を模擬する¹⁾.

$$f_c(\theta) = H_c l_{pm} \times \frac{2}{\pi} \arctan(b \sin p\theta)$$
 (4)

上式中の b は, Fig. 3 に示すように起磁力分布の形状を 決める無次元の値である.本稿では,通常,起磁力分布は 角の丸まった方形波状になることから,同図中の実線のよ うな分布になると仮定し, b=10 とした.

Fig. 4に,上述のようにして導出した PM モータの RNA モデルの一部を示す.また Fig. 5(a)に,導出した RNA モ デルを用いて求めた鎖交磁束を示す.同図(b)は誘起電圧 である.また比較のため,FEM による算定結果も示す. なお,RNA モデルの要素数は 588,FEM は 11,130 であ る.これらの図を見ると,両者は良好に一致しており,導 出した RNA モデルの妥当性が了解される.



Fig. 1 Schematic diagram of outer-rotor-type PM motor.

Table 1Specifications of the PM motor.

Number of slot	6
Number of pole	4
Stack length	11.9 mm
Number of windings/pole	48
Magnetic length	3 mm
Core material	35A300
Magnet material	Nd-Fe-B



(a) Division of the PM motor (b)Unit magnetic circuit **Fig. 2** Division of the PM motor based on RNA.



Fig. 3 Distribution of magnetomotive force of the magnet.



Fig. 4 A part of the RNA model of the PM motor.



3. RNA モデルによる熱-磁気連成解析

本章では, PM モータの熱-磁気完全連成モデルの構築に 資する基礎検討として,先行研究³⁾で最も大きな課題とな っていた磁石に流れる磁束の算定方法と,それに起因する 磁石渦電流損失の計算,並びに磁石渦電流損失を熱源とし た永久磁石の熱回路解析について述べる.

3.1 磁石に流れる磁束の算定方法

前章でも述べたように, RNA において PM モータの回 転子の回転運動は,磁石起磁力を回転子位置角の関数で与 えることで模擬しているため, RNA モデルの回路トポロ ジー自体は,回転運動によって変化しない.したがって, 回転子磁石のある特定の場所に流れる磁束を, RNA モデ ルから直接求めることはできないため,何かしらの数学的 処理が必要になる.先行研究では,これを後計算で求めて いた.

これに対し本稿では、Fig.6に示す原理に基づき、後計 算無しに磁石に流れる磁束を求める方法を提案する.以下 では、磁石のある特定の要素 a に流れる磁束 ϕ_a を例に挙 げて、具体的な算定手順について説明する.まず同図(a) に示した回転子位置において、要素 a に流れる磁束 ϕ_a は、 ギャップの要素①と②の磁束 $\phi_1 \ge \phi_2$ が、ある割合で足し









Fig. 7 Comparison of the linkage fluxes of the permanent magnet calculated by RNA and FEM.

合わされた値になることがわかる. ここで, その割合は 2つのギャップ要素①と②が要素 aに接する面の大きさの 比で決まると仮定すれば, その比は同図中の 2 つの三角波 状の関数 $g_1 \ge g_2$ を用いて表すことができる. したがって, 要素 a に流れる磁束 ϕ_a は, ギャップの要素①と②の磁束 $\phi_1 \ge \phi_2$, 並びに比を表す関数 $g_1 \ge g_2$ を用いて, 次式で求 めることができる.

$$\phi_a = \phi_1 \cdot g_1 + \phi_2 \cdot g_2 \tag{5}$$

回転運動によって,回転子の位置が同図(b)に変わった 場合についても同様に,要素 a がギャップの要素②と③に 接していることを勘案すれば,

$$\phi_a = \phi_2 \cdot g_2 + \phi_3 \cdot g_1 \tag{6}$$

で求めることができる.このような方法によって,磁石 の任意の要素に流れる磁束を,後計算無しに算定すること が可能になる.

Fig.7に,上述の方法で求めた,磁石に流れる磁束の計 算結果を示す.比較のため,FEMによる算定結果も示す. この図を見ると,両者は良好に一致しており,提案手法の 妥当性が了解される.

3.2 渦電流損の算定

前項で求めた磁石磁束を用いて,磁石に生じる渦電流損 失の算定を行う.算定には Fig. 8 に示すように,永久磁 石を導電率と要素形状・寸法から求まる電気回路網モデル で表し⁴⁾,本モデルと RNA モデルを連成する.同図の電 気回路網モデルの電圧 e と抵抗値 R_{em} は,磁石に流れる磁 束を ϕ_{em} ,磁石の導電率を σ_{em} とすれば次式で与えられる.

$$e = -\frac{d\phi_{em}}{dt} \tag{7}$$

$$R_{em} = \frac{l_m}{\sigma_{em} S_m} \tag{8}$$

なお,磁石の渦電流損失は,同図の電気回路網モデルに おいて,抵抗で消費される電力に相当する.

Fig. 9 に,磁石渦電流損失の算定結果を示す.また,比 較のため,**FEM** による算定結果も示す.この図を見ると, **RNA** の結果は,大略 **FEM** の結果と一致していることが わかる.



Fig. 8 Electric circuit model of the permanent magnet for calculating the eddy current loss.



Fig. 9 Comparison of calculated eddy current losses.

3.3 永久磁石の熱回路解析

前項で求めた磁石渦電流損失を用いて,熱回路解析を行う.ただし,今回は簡便のため,磁石渦電流損失を熱源として,磁石のみが加熱され,小型円柱状物体からの自然熱対流であるという条件の下で計算を行った.Fig. 10 に,回転子磁石の熱回路モデルを示す.図中の I_t は熱源, C_t は熱容量, T_o は外気温である.また,永久磁石の伝熱抵抗が R_{ti} ,外気への放熱抵抗が R_{to} であり,これらは熱伝導率 λ ,熱伝達率 h,磁石表面積 A,回転子直径 d,磁石長さ I_{pm} ,磁石内部温度 T_{to} を用いて,次式で表される³.

$$R_{ti} = \frac{l_{pm}}{\lambda A} \tag{9}$$

$$R_{io} = \frac{1}{hA} \tag{10}$$

ただし,
$$h = 1.32 \left(\frac{T_{to} - T_0}{d}\right)^{0.25}$$
 (11)

Fig. 11 に示すように, Fig. 10 の熱回路モデルと Fig. 4 の RNA モデル, Fig. 8 の電気回路網モデルを組み合わせて, 同時並行で解析することで, 永久磁石の温度が時間ステップごとに算定できる. Fig. 12 に磁石温度の算定結果の一例を示す.



Fig. 10 Thermal circuit model of the permanent magnet.



4. まとめ

以上本稿では, RNA に基づく熱 - 磁気完全連成解析手 法の確立を目的として, PM モータを解析対象として選び, 基礎的な検討を行った。

まず先行研究において大きな課題の一つであった,回転 子磁石に流れる磁束の算定方法については,磁石のある1 つの要素に接している2つのギャップ要素の面積比を表 す三角波状の関数を新たに導入し,これとギャップ要素に 流れる磁束を適切に掛け合わせることで,任意の場所の磁 石磁束を後計算無しに求める手法を提案した.

本手法で求めた磁石磁束,並びにそこから求まる磁石渦 電流損について,FEMの結果と比較をしたところ,両者 は良好に一致し,提案手法の妥当性を明らかにすることが できた.

また,永久磁石の熱回路モデルと上述の RNA モデルの 解析を同時並行で行い,電気 - 磁気 - 熱の完全連成に向け た見通しを得ることができた.

今後は、銅損および鉄損による発熱、並びに発熱による 巻線の電気的特性,および磁石の磁気的特性の変化まで考 慮可能な完全連成モデルの構築を目指す.また、実機との 比較検証も行う予定である.

References

- O. Ichinokura, K. Tajima, H. Tanaka, and Y. Yoshida, "Jikikairoho niyoru Mota no Kaisekigijutsu", Kagakugijutsu shuppan (2016) (in Japanese).
- Y. Sugai, K. Nakamura, and O. Ichinokura, *The Papers of Technical Meeting on "Magnetics" IEE Japan*, MAG-14-168 (2014) (in Japanese)
- Y. Sugai, K. Nakamura, and O. Ichinokura, *The Papers of Technical Meeting on "Magnetics" IEE Japan*, MAG-15-120 (2015) (in Japanese)
- Y. Yoshida, K. Nakamura, and O. Ichinokura, J. Magn. Soc. Jpn, 37, 278 (2013).

2017年10月9日受理, 2018年1月20日再受理, 2018年2月14日採録