# アダプティブ二次元有限要素磁界解析のための磁束線を用いた一手法

佐々木 雄太\*·山下 英生\*\*

(平成21年10月29日受理)

An Adaptive Method Using Magnetic Flux Lines For Two-Dimensional Finite Element Magnetic Field Analysis.

Yuta SASAKI and Hideo YAMASHITA

(Received Oct. 29, 2009)

# Abstract

The finite element method is widely used as a numerical analysis technique for a field in the engineering field including the electromagnetic field analysis. However, when an analytical field is divided into finite elements, the distribution of finite elements size differs depending on the analyst, and then the accuracy of analysis is influenced by his experience. The study about an adaptive method is making progress in solving this problem.

In this study, we suggest an adaptive method by using magnetic flux lines in two-dimensional magnetic field analysis. By using magnetic flux lines, large and small finite elements are generated and distributed at a gentle place and a big place of a change of quantity of physics, respectively.

In this paper, we use two models of magnetic field and show the utility of this proposed adaptive method.

Key Words: electromagnetic field analysis, finite element method, adaptive method, magnetic flux line, subdivision of finite elements

# 1 はじめに

現在,数値解析手法の一つである有限要素解析法は,構造工学の分野から発展し,流体力学,熱伝導,電気工学などの多くの工学分野で導入され,従来,解析が困難であった複雑な境界値問題に対する数値解を与えることを可能にしている。電気工学の分野においては,電界や磁界の解析に利用され,汎用の解析ソフトも普及してきている。しかし,汎用の解析ソフトを用いて得られる解の精度は,解析領域の有限要素の粗密分布により大きく影響を受ける。すなわち,解析場の物理現象に詳しい専門家にゆだねないと解の精度は保障されない。精度のよい解を得るには解析領

域全体を一様に細かい要素に分割すればよいが,要素数が 増え,計算コストが多大なものとなる。少ないコストで解 の精度を維持した結果を得るには,物理量分布を十分考慮 して,物理量の変化の激しい部分のみを細かい要素に分割 するといった要素の粗密分布を与えなければならない。こ の作業を行うには,十分な経験と専門知識が必要となる。 しかし,経験に頼ることにも限界があり,より複雑な解析 モデルに対して物理量の分布を予想することは難しく,適 切な要素分割を行うことは困難である。また,有限要素解 析の大衆化が進むと経験の少ない人も有限要素解析を使う ようになってくる。そこで,経験によらず,希望許容誤差 を満足し,物理量分布を考慮した要素の粗密分布を自動的

<sup>\*</sup> 広島工業大学大学院工学系研究科情報システム科学専攻

<sup>\*\*</sup> 広島工業大学情報学部知的情報システム学科

に得ることのできるアダプティブ法の研究が近年盛んに行われている<sup>1),2)</sup>。本論文では,磁束線の分布が物理量分布 に一致することに着目して,磁束線を利用して三角形要素 の生成を行うアダプティブ法を提案する<sup>3),4)</sup>。以下では, まず,本手法の概要を説明し,次に,要素を構成する点を 磁束線上に発生させる方法について説明した後,誤差計算 について説明する。最後に,適応例として二つのモデルに 対して本手法を適応した結果について説明する。

# 2 本手法の概要

二次元磁場解析における、物理量変数は磁気ベクトルポ テンシャルである。したがって、磁気ベクトルポテンシャ ルの分布が急激に変化するところを小さな三角形要素に分 割し、ポテンシャル分布がゆるやかな変化のところは、大 きな三角形要素にすれば物理量分布を考慮した要素の分割 がなされているといえる。磁束線はポテンシャルの等高線 を表している。すなわち、ポテンシャル分布が急激に変化 するところで、磁束線間隔が狭く、ゆるやかな変化のとこ ろでは、磁束線の間隔が広い。本手法では、この性質を利 用して,磁束線上に三角形要素を作成するための点を自動 発生させる。また、発生させる磁束線の数を解析回数に応 じて増やすことにより、アダプティブ解析の初期段階にお ける要素の偏りが少なくなるようにしている。一つの磁束 線上に発生させる点間隔は、隣接する磁束線までの最短距 離とする。このようにすることにより、磁束線間隔が狭い 領域では多数の点が発生し、小さな三角形要素を生成でき る。このようにして発生させた点を用いて、Delaunayの アルゴリズム<sup>5)</sup>により,解析領域を三角形に分割する。入 カデータは、アダプティブ反復回数と物体形状と磁束線の 本数のみで、必要最小限のデータである。

図1に示すように有限要素分割,有限要素解析,磁束線 発生,有限要素再分割を繰り返すことにより,順次要素分 割が密になり,適切な要素の粗密分布が得られる。また,



磁束線の数を変更することにより、その繰り返し回数を少 なくすることもできる。

#### 3 点発生方法

物理量分布を考慮した要素の粗密分布を得るために,本 手法では,磁束線上に三角形要素を構成する点を発生させ る。以下に,点の発生方法について述べる。

#### 3.1 磁束線上の点発生方法

一般に磁束線は解析領域の自然境界上から出発し、境界 上の他の点で終了する。この磁束線の2端点の一方から順 次磁束線上に点を発生させ,終了端点まで点の発生を行う。 始点は、2端点のうち隣接する磁束線までの距離が近いほ うの端点とする。次に一本の磁束線の始端点から、磁束線 上に点を発生させる方法について説明する。図2(a)は3本 の磁束線①, ②, ③が境界線 P Q から発生している状況を 示す。ここでは図2の②の磁束線上に点を発生させる場合 を例として説明する。図2の(a)のように②に隣接する磁束 線①と③に垂線を引き、その交点との距離(d1, d3)を 計算する。そして、図2の(b)のように、d1とd3の短いほ うの距離(例えばd3 < d1 とすると d = d3)を選び, そ の距離だけ磁束線上を進み、そこに点Bを発生させる。次 に、図2(c)のように新しく発生させた点Bから、同様に両 隣の磁束線に垂線を引き、距離を計算する。そして、近い ほうの距離を選び、その距離分だけ磁束線上を進みそこに 新たな点を作成する。この方法を磁束線の終点まで続ける。 点発生を開始させなかった側まで行くと、次の磁束線に新 しい点を発生させる。



次に,磁束線が物質境界(例えば鉄と空気の境界)を越 えたときの点発生について述べる。図3のように鉄の中を 3本の磁束線が通っているとする。まず,①の磁束線に上 述した方法で,点Bまで点を発生させる。この時,次に発 生させる点は、先ほど説明した方法によると図(b)の点Cの 位置に点を発生させることになる。このままでは、物体境 界上に点が発生せず物質形状が変化することになる。これ を避けるために、磁束線上の次に発生させる点が物質境界 を横切る時、点Cの場所に点を発生させるのをやめ物体境 界上に点Cを発生させる。なお、CB間の距離とCA間の 距離の比を求め、これがある与えられた値をより小さけれ ば点Bを消去する(図3(c)参照)。なおをは、0.3 としてい る。



## 3.2 解析領域の境界および物質境界の点発生方法

解析領域の固定境界および,コイルや鉄心などの物質境 界上の点発生方法について述べる。解析領域の固定境界の 点発生は、その境界をポテンシャル値が0の磁束線と見な して、前述した方法で点を発生させる。次に、物質境界上 の点発生を図4を用いて説明する。図4は、物質として鉄 心、コイルが存在するモデルである。図4の赤色の矢印で 示す鉄心境界のPQ間の点発生について説明する。全ての 磁束線に点を発生させた後に、PQ間に次のようにして点 を発生させる。端点P,Qの一つを起点とする(図4(a)参 照)。点を発生させる起点の決定は、境界線の両端P,Q のうち、どちらがより磁束線上に発生させた点に近いかに より決定する。起点を決定したのち、起点から磁束線上に





以後,同様の処理を繰り返すことにより境界PQ上に点 を作成する (図4(b)参照)。この操作を端点Qまで繰り返 す。この作業をコイル,物質境界上全てについて行う。た だし,物体境界が解析領域と重なっている場合,解析領域 のほうの処理が優先され,この処理は適用されない。

## 3.3 ドローネ三角形

これまでに発生させた点を用いてドローネ分割を行い三 角形要素を作成する。また、次節で述べる方法により要素 の偏りを少なくしている。

#### 3.4 点の平均移動

作成された三角形要素の点を平均移動することにより要 素の形状修正を行う。図5(a)のように点Aが5つの要素の 構成点となっているとする。点Aを構成要素とする要素の 各頂点を抽出し、それらの点のxおよびy座標の平均を点 Aの移動後の座標にする。なお、境界線上に存在する点の 場合は、境界線に沿って点を移動させる。この方法を、解 析領域すべてに存在する点に適応する。



# 3.5 境界線上の二重点の発生

磁場解析において,鉄心が存在する場合,磁束線は鉄心 に吸引され,鉄心そばの空気領域やコイル領域には磁束線 が少なくなる。このような領域に本手法を適応した場合, 空気またはコイル領域に扁平な要素が発生する。例えば図 6に示す鉄心とコイルが配置されたモデルでは,磁束線が 鉄心を通り,コイル中は磁束線が少なくなる。この問題を 解決するため,境界線上に二重節点の発生を行う。なお, 二重節点を発生させる境界線は指定するものとする。次に, これら二重に発生させた点を指定した方向に距離 *ε<sub>d</sub>* だけ 移動し,再度ドローネ分割を適用する (図7(b)参照)。最 後に,平均移動を行う。例として,図7(a),(c)に二重点を 発生させる前の分割図と,発生後の分割図を示す。



# 4 誤差計算

アダプティブ法において真値の推定は誤差評価を行う上 で重要なことである。ここでは,文献1)の真値の推定式 を用いる。

本手法では、有限要素解において一次三角形要素を使用 しているので、解析結果として計算される磁束密度は各要 素内で一定値となる。そこで、各節点ごとに、節点を共有 している要素の磁束密度値の重み付き平均を計算し、その 平均値をその節点における真値により近い値とする。すな わち、節点*i*を*n*個の要素が共有しているとした場合に、 節点*i*における磁束密度*B*,を次式により近似する。



ここで、 $B_{j}^{e}$ は節点iを共有するj番目の要素の磁束密度 であり、 $w_{j}^{e}$ は、その要素の面積である。

(1)式を用いることにより,解析領域に存在するすべての 節点の磁束密度が推定できる。この節点の磁束密度を用い て,各要素内のより精度の高い磁束密度 *B*<sup>e</sup><sub>ideal</sub> を次式によ り求める。

$$B^{e}_{ideal} = \sum_{i=1}^{3} N_{i}B_{i} \quad \dots \qquad (2)$$

ここで、N<sub>i</sub>は補間関数である。

この推定された磁束密度 $B_{ideal}^{e}$ と有限要素解析により得られている磁束密度 $B_{FEM}^{e}$ から,要素eにおける誤差エネルギー $\lambda^{e}$ を次式により求める。

ここで、vは磁気抵抗率である。

(3)式により求められた誤差エネルギー $\lambda^{e}$ から(4)式を用いて解析領域全体の相対誤差eを計算する。

$$\mathcal{E} = \frac{\sum_{e=1}^{n_e} \lambda^e}{\sum_{e=1}^{n_e} \sqrt{\frac{1}{2} \iint \nu B_{ideal}^{e^2} d\Omega}} \qquad (4)$$

ここで, n<sub>e</sub>は総要素数である。

# 5 適用例

提案したアダプティブ法を用いて磁束線分布が上下対象 となるモデルI(図8)と左右上下対象となるモデルII(図 19)に適応し有用性を示す。灰色の部分が鉄心,赤い部分 がコイル,白い部分が空気である。また,図8ではモデル の左右のコイルに100mAの電流をそれぞれ逆方向に流し た場合の解析を行う。図19ではモデルのコイルに100m Aの電流を流した場合の解析を行う。図8の緑の丸で囲ま れている部分の境界線上に二重節点を発生させコイル内部 の要素が扁平にならないようにしている。2つのモデルと もアダプティブの解析の回数ごとに磁束線の数を5,10, 15と5本ずつ増やして解析を行った。以下に示すアダプ ティブ解析結果の分割図の左側の図が物体付近の拡大図, 右側の部分が解析領域全体図となる。分割図の水色の部分 がコイル,紫色の部分が鉄心,黒色の部分が空気である。















図11 解析2回目の分割図(モデルI)



**図15** 解析4回目の分割図(モデルI)



図12 解析2回目の磁束線図(モデルI)





図17 解析5回目の分割図(モデルI)



- - ×





図22 解析2回目の分割図(モデルⅡ)











図26 解析4回目の分割図(モデルⅡ)





図28 解析5回目の分割図(モデルⅡ)



図29 解析5回目の磁束線図(モデルⅡ)

## 5.1 アダプティブ解析における分割図と磁束線分布

モデルIでは図9に示すように第1回目の結果では全体 的に大きな要素が多く存在している状態である。解析を進 めるごとに物質内部の要素は小さくなり,最終的には物質 内部にかなり小さな要素が発生している(図11,13,15,17参 照)。空気領域の要素は正三角形に近いものができている。 磁束線分布も第1回目の解析結果(図10)では,滑らか とはいいがたいが,解析を進めるごとに徐々に滑らかな磁 束線が得られている(図12,14,16,18参照)。また,モデル Ⅱでも同様にアダプティブ解析を進めるごとに結果が良好 になっているのが確認できる(図20~図29参照)。

## 5.2 誤差評価結果

モデル I とモデル II の誤差計算結果(対数表示)をそれ ぞれ図 30, 31 に示す。



図30 モデル I の誤差計算結果



モデル I (図 30) では磁束線が鉄心に集中し,空気中 に漏れる磁束線が少ないので,アダプティブ解析の2回目 に誤差が小さくなり,その後,解析を進めても誤差の減少 が顕著にならないことが分かる。一方,モデル II (図 31) では,空気領域に磁束線が多く漏れるので,アダプティブ 解析を進めるごとに誤差が少なくなる傾向を示している。

## 6 おわりに

本論文では,解析者の経験にたよらずに,与えられた希 望許容誤差を満足する結果が得られるアダプティブ法の開 発を行った。解析対象の物理量の変化の急な所では小さな 有限要素が,その変化が緩やかな場所では大きな要素が生 成できるようにするために,磁束線を利用した方法を提案 した。鉄とコイルで構成される2つのモデルに適応し本手 法の有用性を示した。なお,ここでは2次元場磁場解析に 適用したが,本手法は,3次元場への拡張も行える。

今後の課題としては、さらに多くのモデルに適用し、有 効性を確かめること、および3次元モデルに対するアダプ ティブ解析システムの開発があげられる。

# 文 献

- 街山貴之, Vlatko Cingoski, 金田和文,山下英生: "磁 東密度の大きさを考慮したバブルシステム・アダプ ティブ有限要素自動分割法",電気学会論文誌D(産 業応用部門誌), Vol.119-D, No.11, pp.1416 ~ 1421, Nov., 1999
- 2)手塚明,土田英二:"アダプティブ有限要素法",丸善株式会社(2003)
- 3)佐々木雄太、山下英生:"アダプティブ二次元有限要素磁界解析のための磁束線を用いた一手法の提案", 平成 20 年度 電気・情報関連学会中国支部第 59 回連 合大会講演論文集, No.4-12, p.220, 2008.
- 4) 佐々木雄太、山下英生:"アダプティブ二次元有限要素磁界解析のための磁束線を用いた一手法の提案(2)", 平成 21 年度 電気・情報関連学会中国支部第 60 回連 合大会講演論文集, No.4-5, p.517, 2009.
- 5)谷口建男: "FEM のための要素自動分割 デローニー三角分割法の利用",森北出版株式会社 (2004)