Field Mapping 法による碍子周辺の電位分布 2次元模型による研究 (第1報)

武藤三郎、津田一男、伊藤親之

POTENTIAL DISTRIBUTION ABOUT INSULATORS BY THE ELECTROLYTIC FIELD MAPPING.

STUDY BY USING OF TWO-DIMENSIONAL MODEL

(I)

SABURO MUTO, KAZUO TSUDA, CHIKAYUKI ITO,

We obtained equipotential lines of the two dimensional model of the insulator by electrolytic field mapping in a vessel, 70cm dia.

We researched about single suspention type insulator, longstab insulator, and effect of conduction grading on their.

Field Mapping 法による碍子周辺の電位分布 (第1報)

V

1. 緒 言

電気機器の設計, あるいは研究に当つて, その電 界,磁界,又は電流界等の分布状況を知ることは極め て望ましいことであるが,実際にそれを解析的,ある いは図解的に求めようとしても複離困難で殆んど不可 能である。この場合 Analogue 技術により比較的簡単 に求め得る。Analogue の方法としては,電解液槽, 抵抗網,導体板,ゴム膜,その他の方法が使われてい る。中でも現在最も多く実用され且つ信頼し得るのは 電解液槽法である。

この電解液槽法の歴史は古く,静電界,静磁界,定 常電流界の Field mapping に応用されたばかりでな く,その他流体力学,材料力学,熱伝導工学上或は物 理学上に大きな貢献をなして来た。

しかし最近の送電々圧の上昇に伴う高圧用電気機器 の耐圧または絶縁の問題,又新しい電子装置の開発等 に,再びこの電解液槽法による Field Mapping が注 目される様になつて来た。筆者等は先に,⁽¹⁾複導体送 電線近傍の電位分布に関する研究にこの方法を用いて その目的を達して来たが送電用碍子についても,電解 液槽による Eield Mapping 法をその電位分布測定に 応用して容易に電位傾度を知り,碍子設計に資する べく、本研究を行なつた。

2. 電解液槽による Field Mapping 法の原理

数学的に完全な類似関係にある物理的現象は同一型 の Field を有し、その一方を知れば同時に他方をも知 る事が出来る。電解液槽による電界分布測定の一般理 論は、Maxwell の方程式から誘導される。

定常電流界,空間電荷の存在しない静電界,及び 電流外に於ける静磁界は類似関係にあり何れも Laplace 型の方程式で表される Potential 分布を有する。 電解液槽法による Field Mapping はこの Potential 分 布を求める為,誘電率をε又は誘磁率μに対応して導電 率 σ なる電解液を以てし,液中に模疑電極を置き,そ れら電極間に比較的低周波の交流電流を流し、その電 流界の液面に生ずる定在的電位分布を知り、それに対 応する静電界,静磁界又はその他数学的に完全に類似 関係にある Field の Potental 分布を知る方法 であ る。電解液面に生ずる定在的電位分布を知るには、液 面上を探針で走査し,或る一定電位と探針の電位との 差が常に零になる様な探針の運動の軌跡はその電位の 等電位線を表すから、順次その電位を変えて行けばそ れらの等電位線群が得られ目的は達せられるのであ る。

3. Field Mapping に関する従來の研究

Field Mapping 法が電磁界の問題に応用された2~ 3のについて簡単に説明する。

⁽²⁾渡辺寧氏は,昭和8年頃導体絶縁体置換法による 二極饋電分布の力線測定法を発表している。

(3)又d. McDonald は電解液槽を使用して2次元模型として、275kv変圧器のコンデンサ型ブツシング附近の電位分布を測定した。



Fig 1 に示す如く回転対称の3次元 Field では、電 気力管は三陵形で,軸で相交はる ABFE, DCGH な る2 つの電束面で切り取られる。それら電束面を Analogue するには絶縁面である液槽底と電解液表面 を以て表す。 この楔形の 断片を Analogue する 為 Fig 1 (a) の如く電解槽底は傾けられる。これは均質 な誘電体を表しているので一様な傾斜であるが, Fig1 (b)の如き異質の誘電体を表すには前章に述べた様 に,誘電率の変化は電解液の導電率の変化によつて表 すのであるが,誘電率が連続的にK,2K,3Kの3つの 材料を含む絶縁媒質を Analogue するに直接模型電極 間の導電率を δ, 2δ, 3δ にすることは不可能であるか ら, Fig1 (b) に示す如く相互の導電係数が G, 2G, 3G の3つの層を作る様に槽の底の傾斜を変えた段を つける。この場合急戟な誘電率の変化を表す境界には 導体ピンをさし境界面に於ける等電位面のずれを防止 している。

この様な考により変圧器 bushing 附 近 の 電 界 を Analogue 模型により求めている。 電界はブス導体を中心軸とする回転対称3次元電界で、 ブツシング碍子,絶縁油,等異質の誘電体よりなるの で傾斜と段々により表され複雑な模型は Wax に鋳込 んで作られる。最近ではベークライト及びビニール粘 土とも呼ばれ細工が容易な且何回も使えるビニクロゲ ルを使用している。



Fig 2

測定は Fig2 の回路により検出器が平衡を示す迄探 針を動かして求められた平衡点の連続が等電位線を表 す。この等電位線は写図機で記録される。McDonald (3)はこの様な電解液槽法による電位分布の測定法を変 圧器の設計に応用し多大の成果を上げた。

次に Brachen と Hide が Birmingham Proton Synchrotron の極面形の設計に Fig3 の如き電解槽を 用いた。これは2次元系電磁問題の Vector Potential 分布の決定に電解槽を利用した場合で,図でAなる電 極より饋電し電極BはSinkとして居る。鉄は ($\mu=\infty$) であるから極模型Mは絶縁物を用いて居る。



同様な方法で Wilkinson は Betatron の空隙の磁 界を研究した。又 Musson-Genon は空間電荷が一様 に分布する電界の電位分布は電解液の深さを Parameter として求められることを示した。

更に最近各所に於て電解液槽法による Field Mapping の自動化が行はれている。例えば、⁽⁴⁾ Green, ⁽⁵⁾Mickelsen の設計した電解槽では等電位線がサーボ 機構制御により自動的に, Mapping される様に作ら れている。同様な考へで我が国の三菱電機にて⁽⁶⁾自動 電界模写器が製作された。これらを使用することによ り手動によるより遥かに能率よく電界の Mapping を 行うことが出来る。

最後に電解が液槽を使用せずに Field Mapping を 行う方法で,⁽⁷⁾A.B. MooRE の行つた "field from fluid flow mappers" について説明する。

まず Slab と云う石膏の平板でこれには予め求めん とする界の電極の形を模した穴があけられてある。そ の上に置くやや大き目のガラス板とガラス板がSlab面 に平行に置かれる為に使う Spacer. 水を入れる小水 槽。直径 ¼in 壁厚 ¼6in のゴム管数本,これは Slab の穴と小水槽底とに接続される。皿。SlabにFlow が 見られる様にまく Mn O2 の結晶を用意する。さて実 験はまず Slab を皿に入れ, 皿に充分水を注ぎ, Slab を水中に沈める。ゴム管をSlab穴に接続し、水槽には 最初皿の水位と同じ程度水を入れて置く。次にSlab面 上に Spacer を置き, MnO2 を平均にふりまき, 清浄 なガラス板を静かに置く。 そこで饋電点に相当した Slab 穴にゴム管で接続された水槽は上方へ, Sink に 相当したそれは下方へと,同時に数インチ移動すると, Slab 面とガラス板との2次元 Flow 空間に水流が生 じ, MnO₂ により着色されて水流が直接見られる。 これは2次元 Flow 空間が2次元電界と類似している ことからこの様な実験により電界の状況を知ろうとす るものである。

4. 実際裝置並に誤差

Fig4 は本実験に使用した電解槽並びに測定装置を 示す。以下各主要部につき簡単に説明する。

電源は音叉発振器と濾波器で1000c/s正弦波を発生



Fig 4 (a)



Fig 4 (b)

せしめ Bridge に供給する。発振周波数は高い場合に は浮遊容量による影響が大きく又低い時には成極作用 による影響が大きくなる故, 1,000~1,500c/s の範囲 が適当である。

Bridge の調整辺は無誘導ダイヤル型抵抗器で,5ダ イヤルで1Ωおきに0~1,000Ω迄変化出来又操作の簡単 より正確に調整出来る。成極作用により電解液のイン ピーダンスは電極附近で容量性を含むので之を補償す る為補償蓄電器を用いることが望ましいが,本実験は その必要を認めなかつた。

電位分布測定で誤差を出来るだけ小にする為,表面 インピーグンスを最小にする様な電極材料と電解液の 組合せを撰ぶ必要がある。次の表は De⁽⁸⁾Haller によ る各種電極材料の"Transition Resistance"Rp を示 す。

Material	Transition Resistance
Graphite, platinum sponge Platinum (Polished) Gold, iron, steel Silvdr Copper Brass, nickel, zinc, tin Stainless steel, aluminium	Practically zero Very low Low Noticeable Fairly high High Very high

この業な結果から Haller は黒鉛電極を推奨してい る。又 McDonald はニツケルメツキした鉄電極を使 用している。

電解液としてはタツプウオータ(NaoHが $\frac{1}{1000}$ N,

 $H_2SO_4 i \frac{1}{2000} N の混合中和溶液) を用いる。普通の水$ 道水でも、使用毎に新しく取り換えるならばそのまま電解液として使用しても差支えない。本実験では水道水を使用した。

探針としては従来は白金線が使用されたが破損し易 い。電極材料より影響は少ない故電位分布を乱さない 様出来るだけ細い針を使うことが望ましい。

直径70cm深さ10cmの真鍮製リングをガラ ス板上に据え置き空隙をピツチにて充填し漏 水を止めた。ガラス板の下には方眼紙が敷か れて直角座標を読取り得る様にした。

誤差として次の如き諸項が考へられる。

①機械的部分によるものとしては、模型碍 子に塗布されているカーボンの量による導電 度の相異より起る誤差,平衡点検出に於ける 誤差とその点の座標を読む視差によるもの, 製図の整理に於て,又電解液の深さ,探針沈 入の深さの相異等,しかし之等は填重な準備 と実験装置の扱い方により最小に喰い止め得 る。

②成極作用

電解液,電極材料,電源周波数等の函数である所の 電極電解液間の Transition impedance は成極 作用 による誤差を形式する。

③電解液の導電率の影響

電解液中の導電率の不均---はやはり誤差の要素であ る。簡単な導電率計を用いれば局部的不均一場所を検 出し得る。

④表面張力

表面張力による誤差は電極や探針のメニスカスの形 により起るが,普通前者は大きく後者は小さい誤差を 作る可能性がある。3次元の傾斜底電解槽の場合に液 の浅い所では誤差は大きいものとなるが,2次元電解 槽ではさほど問題にならぬ。

⑤槽壁効果

電位分布は電解液槽の壁の接近により歪んで来るか ら模型電極の大きさによつて槽の大きさを考慮する必 . 要がある。

以上述べた各原因による量的誤差の値は,最近の研 究に⁽⁴⁾於ては Small order effect に入れられること が示されている。本実験に於いてもその様な誤差につ いて左程重要視する必要ないと思われる。

5. 碍子表面並びにその近傍の電位分布

(5.1) 単一懸垂碍子

まず送電線に使用される懸垂碍子の一個をとり,実 物大2次元模型とし碍子の磁器部分に相当する表面の 抵抗値を種々の値に変えた場合について,Field Mapping 法で単一懸垂碍子周囲の電位分布を測定した。 模型碍子のCap端からPin端迄の表面抵抗Rを1,000kΩ とした代表的な結果を Fig5 に示す。

上端Cap端と下部Pin端間の電位差を100%とし Cap



Fig5. R=1000kQの場合の電位分布

より10%,20%,30%等の電位差を有する等電位線を 夫々,10%,20%,30%等電位線としている。

Fig5 で見ては電位分布の相異は明瞭に比較 出来ないが、之を Fig6 の如く横軸に磁器部分の沿面距離をとり、縦軸に Cap 側よりの電位(%)をとり書き換えれば、Fig6 を得る。曲線 I、I はR=1,000k 及び R=60k の各場合の相異を明瞭に示している。以下 この様な図示法を沿面巨離一電位(%)曲線と呼称する。





この種測定は表面の抵抗値が少ない程電位傾度が直 線に近くなることが実験的に確められた。この様な場 合として実際には碍子表面が媒煙等によつて極端に汚 染されている場合に相当する。

又以上の実験より電位分布は模型碍子表面の導電度 を変化すること、即ち表面電位を変えることより任意 に与へられることが実測され実験理論が Analogue 出 来ることを証明している。

一方,⁽⁹⁾A. Schwaiger により実測された実際碍子の使用状態に於ける碍子表面電位分布測定結果を引用すれば, Fig7
 (a)の如きものである。

よつて模型碍子表面の導電度を局部的 に変える事により Fig7(a)の如き実際の 碍子使用状態の電位分布に近づけ得る。 筆者等は表面抵抗1,000kΩであつた模型 碍子のCap端から1.5cmよりPin端から 5cmの区間の表面抵抗を10kΩにするこ とにより実際使用状態の電位分布に近づ けることができた。Field Mapping 法 により求めた電位分布はFig7(b), Fig8 に示す。



Fig7 (a) (b) で分る如く,実際使用状態の碍子 のPin附近及び Cap 附近の電位傾度は非常に大であ り, Pin 附近では全電圧の 60% をも負担している故 何等かの原因により弧絡が起る場合には .最初この 部分に局部破壊が起り全面弧絡へと発展することが 予想される。

(8.2) 長幹碍子

次に最近欧州並に我国に於て盛んに使用され居る 長幹碍子について同様の Field Mapping 法によつ て電位分布を測定した結果を Fig9 に示す。この場 合の模型碍子表面抵抗は1.000kΩである。これを沿 面距離電位(%)の関係で描くと次章 Figl2 (b) **[**の 如くなる。

碍子表面に Conductive Grading を施し た場合に電位分布に与える影響

前章で Analogue 模型によつても実測された如く, 実際碍子使用状態に於ては Cap 又はPin附近の電位傾



Fig 8 ab間1000kΩ 模型をbc間R=10kΩ になせる場合 Fig7(b) と同様模型 の電位分布但ab=1.5cm cd=5cm





Fig 9 R=1000kΩ長幹碍子模型電位分布

度は他の部分に比較して著しく大きい。この為 Pin 附 近に Corona が発生し易い。 よつて碍子表面の電位 分布を一様に安定せしめるためにこの部分の導電性を 大ならしめて電位傾度の均一化をなせば Corona の防 止上有効である。

碍子の実際使用状態に Analogue した Fig8 の場合 の碍子模型にPinから5cmをgradingしその間の抵抗が 2kΩになる様にした場合の電位分布がFig10(a) に示き れ又 Fig10 (b) にも示されている。 Fig10 (b) Ⅱ は grading を施せない場合を示す。

又同じ Analogue 模型でPin側から2cmだけgrading された場合の電位分布曲線も求めたが上記 5cm gra-



Fig 10 (a) 実際使用状態に Andozne した Fig7(b)の模型にピン端から5cm gradiug をした場合

ding した場合と比較すると grading 面積の 広い程結果が良好であることが見られた。

更に次に, Cap端より2cm grading を施し た場合の電位分布を Field Mapping より求 めるとFigl1(a)の如くなる。Figl1(b) はそ の場合の沿面距離電圧(%)曲線である。Cap 側に近い部分の電界状態が相当改善されてい る事が解る。しかしPin側に grading した場 合程結果は良くない。

最後に長幹碍子について Conductive Grading の効果を験べて見た。

前章で求めた Fig9 の場合の碍子模型につ いて, Pin 側より 3cm gradng して電位分布 を Field Mapping した結果を Fig12 (a)



Fig12 (b) 曲線(1)に示す。

Fig12(b)(【),(【)を比較して見ても長 幹碍子の場合も 同様に grading することに より電界状況は改善されることが理解出来よう。

(第]] 報に続く)



Fig 11 (a) Fig7(b)のものにCap端より2cm gradingした場合



Fig 12 (a) Fig9の模型にPin端より 3cm grading を施した場合



参考文献

(1)	武藤,中住; 東	海支部連大
		7.10 (昭30.11)
(2)	渡辺, 菊地 : 電	学誌 1007 (昭 8.9)
(3)	D. McDonald : D.	. I. E. E.
Vol. 100 PPart 📱 No. 74 (1953)		
(4)	P. E. Green : R	ev, Sei, Instr.
	Vo119 p	646 (1948)
(5)	T. K. Mickelsen:	G. E. Reu.
	Vo152 P	(1949)
(6)	H. 岡 :	三菱電機
	Vo129 No.5p.32 (1955)	
(7)	A. D. Moore :	т. А. Р.
	Vo120 A	uguot p790 (1949)
(8)	G. Lieb man : Ad	uance in Electronics

- Vol I P.101 (1950)
- (9) A. Schwaiges : Elektrische Festig keitslehre.