

メタデータ	言語: jpn
	出版者: 室蘭工業大学
	公開日: 2014-05-27
	キーワード (Ja):
	キーワード (En):
	作成者:北村,正一,伊藤,一郎
	メールアドレス:
	所属:
URL	http://hdl.handle.net/10258/3163

北村正一·伊藤一郎

On the Input Circuit Conditions in Measuring the Static Electricity by Means of the Vacuum Tube Electrometer

Syoichi Kitamura and Ichiro Ito

Abstract

In this paper some measurable conditions of the static electricity by means of the vacuum tube electrometer are treated with detail. In this problem three capacitances — among the object to be measured, the measuring electrode, and the earthed conductors— being important, these are measured by the "electrolytic field analyzer" method. Using these data, we have treated about measuring the surface charge voltage, the space charge distribution in the insulating liquid, and the electric field strength induced by the charged bodies, and then some following results are obtained: a) the absolute value of the surface charge will be measured when the shield pipe is set on the object; b) the space charge distribution in the liquid will be discriminated only very roughly; c) the relative values of the field strength will be measured, as the field disturbance will be caused by the insertion of the shield pipe.

1. はしがき

金属容器または絶縁性容器の中に、荷電された絶縁性液体が入っているとき、または更に それらの容器が外部から荷電されたとき、容器外壁の表面電荷、内部液体中にある空間電荷の 分布状態および液体表面上の空間の電場を知りたいことがある¹⁾。 この場合の測定系として、 筆者の一人が先に発表した真空管電位計²⁾を用いるとき、その測定系と被測定系の関係を入力 回路素子の形であらかじめ種々の検討を加えて定数を決めておく必要がある。

先の発表では、その回路素子としての静電容量の測定が充分でなかったために、満足な結 果が得られなかったが、その後微少静電容量測定法を改良し、充分目的に合う値を得た。その 結果にもとづいて、その入力回路に種々の考察を加えることができ、そして上記の目的に適う 測定が可能になったので、ここに報告する。

2. 静電気測定原理

任意の密度分布をもっている空間電荷の分布状態を測定することは非常に困難である。空 中イオンの場合にはこの研究がみられるが、液体の場合は知らない。また表面電荷においても、 ある任意の密度で分布している状態を詳細に測定することは一般に困難である。しかしここで は,測定が何故困難であるか,そしてどのような条件で測定するとどの程度の近似で測定が可 能であるかを,試作した特定測定系について考察する。



第1図 使用測定系の寸法

測定系は第1図に示すように、薄い銅円板の測定電極が保護用の銅円筒でかこまれ、この 円筒の先端と測定電極との距離 d は任意の長さに加減できるようになっている。 このような 測定系を被測定系の附近にもってくると、静電誘導により測定電極と保護円筒とには、その位 置の電場 E に応じてそれぞれの表面に電荷が生ずる。 そのときに現われた電荷 Q は (1) 式で 表される。

$$Q = f_e \cdot \mathbf{E} \qquad [C] \tag{1}$$

ここで E は電場ベクトルでその大さの単位は [V/m], *f* は一般に測定電極の形・寸法・その 附近にある誘電体の誘電率等によって与えられる関数である。そのときの測定電極の表面電位 *V* は(2)式で表わされる。

$$V = -\int \mathbf{E} \, d \, \mathbf{r} \qquad [V] \tag{2}$$

ここで**r** は荷電体からの距離ベクトルである。またこの表面電位 V と電荷 Q との間には, (3) 式の関係が成立する。

$$V = Q/C \tag{3}$$

この比例定数 C が被測定系と測定電極との間の静電容量で、この(3)式を用いると回路的取扱 ができる。ここで V は測定できる値であるので、C の値が求められていれば Q を求めること ができる。そこで下記のような特別の測定条件の場合について以下の節で考察する。

(a) 表面にだけ電荷をもっ場合の表面電位またわ電荷の測定。

(b) 液体中の空間電荷分布の測定。

(c) 電場の測定。

なお,測定系を入れたことによって電場が乱されるので,その影響を充分考慮しなければ ならない。また保護円筒は当然接地してしゃへい円筒として取扱わなければならない。

A. 表面電位または電荷の測定

測定には、しゃへい円筒を測定電極前面より d だけ出してその前縁を被測定物の表面にお く。そのときのしゃへい円筒内空間断面積 A₀ 内に含まれる表面電荷量を Q₀, その A₀ 面が接 地導体に対する静電容量を C。とすれば、測定対象になる表面電位 V。は(4)式で表わされる。

$$V_{0} = Q_{0}/C_{0} \tag{4}$$

従って、*V*。の測定には*C*。の大さが問題になる。 この*C*。は電荷が*A*。上に一様に分布していて、かなりの長い時間一定に保たれていると考えられる条件のときは、*A*。と同じ面積の金属 円板と接地導体との間の静電容量と等価になる。

一般の場合についてこの C_0 値を求めることは,理論的にも困難であるし,またそれぞれ の場合に応じて測定することも不可能なことが多い。そこで計算と議論を簡単にするために次 の仮定を立てる。すなわち,この等価電極自身のもっ静電容量 C_e と等しい静電容量をもっ球 を考え,その等価球の半径を r_{e0} とし,この球が無限平面上 h の高さにあると仮定する。そう すると C_0 の値は (5) 式で与えられる。

$$C_{0} = \frac{r_{e0} h}{(h - r_{e0})}$$
(5)

ここで **v**₀ ≪ h の条件が成立する範囲内では **C**₀ は近似的に (6) 式で表わされる。

$$C_0 \rightleftharpoons r_{e0} = C_e \tag{6}$$

(6) 式が成立するときは、対象面の対接地静電容量は対象面自身の静電容量 *C*_e だけを考慮すれ ばよろしいので、近似的には、任意の形の被測定部分がその寸法に比べて接地体から充分遠く 離れているときは、(6) 式が成立すると考えてよい。

次に上記のことを考慮に入れると、被測定系と測定系の 間の等価入力回路は第2図のように表わされる。この図でス イッチSを通る鎖線より左側が被測定系で、右側が測定系の 入力回路である。 C_1 は被測定部分と測定電極の間の静電容量 で、 C_i は等価入力容量で、リード線を含む測定電極と接地し ゃへい円筒との間の静電容量と真空管入力容量との和であ る。 R_i は等価入力抵抗で、グリッド抵抗かまたはグリッドを 浮かせて使用するときはグリッドとカソード間の漏洩抵抗で ある。 R_i の値は C_0 と C_1 に並列に入る漏洩抵抗に比べてかな



り小さい値と考えられるので、この抵抗だけを取入れた。スイッチSは、測定系を被測定系に 急に近づけたときにSが閉じることを示している。第2図の回路をSを閉ぢてがら後の V_i に ついて解けば(7)式が得られる。

$$V_{i} = \frac{C_{0}C_{1}}{C_{0}+C_{1}} \cdot \frac{V_{0}}{C_{i}} \cdot e^{-\frac{t}{K_{i}C_{i}}}$$
(7)

(7)式の波形は第3図(a)に示すものであるが、実際では測定系を近づけるのにある時間を必要 とするので、第3図(b)の波形がグリッドに加わる。 従って測定値を読みとりやすくするため には、時定数 R_iC_iの値を大きくすることがのぞましい。

次に(7)式にもとづいて, *C*₀, *C*₁ および *C*_i の大きさを 比較する。まず *C*_i の値は数 pF 以上になる。 *C*₀ は (6) 式 が成立するので (8) 式で与えられる。

$$C_{0} = \frac{2R_{0}}{\pi} \times 1.1 \quad [pF]$$

$$\approx 0.7 R_{0} \quad [pF] \qquad (8)$$

ここで R_0 は対象面と等価な金属円板の半径で cm 表わし 時間 たものである。 C_1 は d の値によって大きく変るが、一般 第3図 グリッド入力波形 に $C_0 > C_1$ であって、特に $C_0 \ge C_1$ の条件が成立する範囲がある。その範囲内では (9) 式が成り 立つ。

$$V_{i} = \frac{C_{1}}{C_{i}} V_{0} e^{-\frac{t}{R_{i}C_{i}}}$$
(9)

雷

)

t=0のときの V_i を V_{i0} とすれば、 V_{i0} が測定される値で(9)式で表わされる。

$$V_{i0} = \frac{C_1}{C_i} V_0 \tag{9'}$$

すなわち、 C_i と C_i の値があらかじめ求められていると V_o の値は(9)式から求められる。

次に測定系を被測定系に近づけることによって生ずる影響を考慮する。この場合に測定対象部分の接地導体に対する静電容量が ℃ だけ増加したとすれば,それによって V₀ が V⁴ に減少する。すなわち(10)式の関係が得られる。

(248)

$$\frac{V_0'}{V_0} = \frac{C_0}{(C_0 + C_0')}$$
(10)

(10) 式を(9) 式に代入すると、 V。について(11) 式が得られる。

$$V_{0} = \left(1 + \frac{C_{0}}{C_{0}}\right) \times \frac{C_{\ell}}{C_{1}} \times V_{\ell}$$

$$\tag{11}$$

ここで用いている C₀は(8)式で求められ, C₀, C_iお よび C₁は3でのべる方法であらかじめ測定してお く。このようにして表面電位と電荷の絶対値がかな りの近似で測定できることになる。

B. 液体中の空間電荷分布の測定

液体表面上に遮蔽円筒をおいて,測定電極に 誘導される電位を測定する場合,測定対象になる 電荷は近似的に第4図に示されるような頂角が20 の直円錐台に含まれると仮定すれば,この程度の





(a)

826



粗さで分布状態を測定することになる。この仮定がどこまで用いられるかは、関係静電容量の 測定値から確かめなければならない。この場合の $C_0 \ge C_1$ は次のようにして求められる。 C_1 については第5図に示すように、まず液面の A_0 部分と測定電極との間の $C_1' \ge 液面から l_1, l_2, l_3$ ……の深さにある半径 R_1, R_2, R_3 ……の円板と測定電極との静電容量 $C_{1R1}, C_{1R2}, C_{1R3}$ … ……を測定して、それらの値をもとにして第6図の曲線を描く。この曲線と横軸との間の面積 が等価 C_{1e} である。同様な方法で C_0 についても求められる。

ここで用いた原理を表面電荷測定に応用することができる。この場合の測定対象になる面積 A_s は (12) 式で表わされる。

$$A_s = \pi R^2$$

= $\pi (R_0 + l \tan \theta)$ (12)

C. 電場の強さの測定

上記の測定系を用いて電場を測定するときは、 **A** と **B** で用いたと同様の原理で使うこと ができる。電場により測定電極上に誘起される電荷量は(6)式が成立する範囲内では $Q_m = C_m$ × V_m で、 C_m はその電極自身の静電容量で、 V_m はその表面電位である。その電極の片面だけ の面積を A_m とすれば、その表面電荷密度 $\sigma_m = C_m V_m / A_m = C_m V_m / \pi r_m^2$ となる。この電荷密 度によってつくられる電場は与えられた電場と方向反対で大きさが等しいが、その大きさは E=4 $\pi \sigma_m$ である。そこで電場と測定電極電位との間には(13)式の関係が得られる。

$$E = \frac{4C_m V_m}{\gamma_m^2} \tag{13}$$

この関係を与える V_m は第2図の一般的等価入力回路では C_1 の両端電圧になり, $C_1 = C_m$ になる。また, $C_0' \ll C_0 \ge C_1 \ll C_0$ の関係が成立する場合は, C_0 は短絡し $C_1 \ge C_i$ が並列に入 って' V_m は(14)式の V_m' で与えられる。

$$V_m' = \frac{C_i + C_m}{C_m} \ V_m$$

(249)

北村正一・伊藤一郎

$$=\frac{(C_i+C_m)r_m^2}{4C_m^2}E$$
(14)

この(14)式から電場の測定ができる。しかし C'く≪ C。のときはしゃへい円筒による電場の乱が 問題になる。この影響を少なくするには測定電極を飛び出させるとよい。またこの方法では d の調整によって測定電圧範囲と被測定空間の広さとが共に変る不便がある。

3. 静電容量の測定

特殊な構造の静電容量を求めるには、測定による以外はないのであるが、1 pF 以下の微少 容量を直接測定することはなかなか困難である。そこで *Electrolytic Field Analyzer*[®] を応用 して測定し目的に合う値を得た。

A. 測定原理

この原理は、静電場と電解溶液の電流場が等価に置くことができることに著目して、求める静電容量の両電極間の液体抵抗を測定して、これを静電容量に等価変換する方法である。測定された抵抗 R_m とこれに等価な静電容量 C との間には (15)式の関係がある。

$$C = \frac{\varepsilon \cdot a}{R_m r} \tag{15}$$

ここで単位を、*C*では [F] に、 R_m では [Ω] に、比伝導度 γ では [σ/m] に、aを実際のものとモデルとの間の長さの比に、誘電率 $\varepsilon = 8.855 \times 10^{-12}$ ε_1 にすれば、(15)式は(16)式で表わされる。

$$C = 8.855 \times 10^{-12} \varepsilon_1 \frac{a}{R_m}$$
 [F] (16)

ここで ε₁ は実際の媒質の比誘電率である。

次にモデルについて抵抗を測定するには若干の工夫がいる。実際の 静電容量 C_0 , C_1 および C_i に対応する抵抗 R_{m0} , R_{m1} および R_{mi} は第7 図のような三角接続になって各素子を単独に分離することができない。 そこで2つの電極間を測定しながら第3の電極をいづれか一方の電極の 電位に保ち,他の抵抗素子に電流を流さないようにする。実際の測定回 路には周波数ブリッジを用いて,静電容量分を補償して測定した。





(B) 電解液抵抗系第7図 モデル電



B. 静電容量測定值

実際の測定系をそのままモデルにして用いたので(16)式の *a* は 1 である。被測定系には 3 種類の直径の銅円板を用いた。このときの使用変数は第 4 図に示したものである。

測定結果については、(1) $C_1 \ge d$ の関係は $l = 0 \ge 0$ して求めた曲線を第8図で、(2) C_1 $\ge l$ の関係について $d \ge R$ をパラメタにして描いた曲線群が第9図で、(3) $C_0' \ge d$ の関係を



描いた曲線群が第 10 図で,(4) C⁶ と l の関係について R をパラメタにして描いたのが第 (11) 図である。

4. 測定値にもとづく検討

上記の測定された値をもとにして、理論式の近似計算について検討する。

A. しゃへい円筒を被測定面上におき表面電位を測定する場合

この場合は(11)式を用いるのであるが,実際は *l* ≒ 0 で *m* を調整して適当な測定範囲に入れて測定する。そこで(11)式の中で *V*₀と *V*₀の比例係数をつぎの(17)式で表わし,この *K* を入力較正係数として,これを *d* について描いておけば便利である。

$$\left(1 + \frac{C_0'}{C_0}\right) \left(\frac{C_i}{C_1}\right) \equiv K \tag{17}$$

(251)

 C_0 の値は(8)式から計算すると, C_0 = 0.595 [pF] である。被測定面 A_0 に関 する C'_0 の値は,第 12 図の曲線から C'_0 $(A_0) = 1.35$ [pF] になり, d による変化 は無視できる。つぎに C_1 は第 8 図か ら求められる。 C_i の値はつぎの 2 つ の値の和として求められる。すなわ ち、測定電極とリード線がしゃへい円 筒の dの部分との間にもっ静電容 C'_i と,d = 0としたときの真空管 グリッ ド入力容量 C'_i とに分けられる。 C'_i は 第 13 図から与えられるが, C'_i は真空 管としゃへい円筒の間につめた防湿材 によって異なる値であるので,あらか じめ測定しておかなければならない。

以上の C の値から K の値を計算 すると 第 14 図 の入力較正曲線が得ら れる。この図では C^{('}_i = 5~20 [pF] を 仮定して描いてある。

B. 液体中の空間電荷分布測定の場

合

第9図の C₁の測定値から,測定電 極に電荷を誘起させる液体の範囲を求



接地容量と d との関係









第13図 測定電極とその前面にあるしゃへい筒との間の静電容量と d の関係

めると第 15 図と第 16 図に示すようになる。第 15 図で点 1 はしゃへい円筒の断面の半径の値で、点 2 はl = 1[cm]のときの測定値であるが、 $l \ge R$ の関係が直線的であると仮定して、R = 5.05[cm]に対するlの値の有効な限界を推定したのが点 3 である。これらの測定値は不足でしかもやや不確実であるが d > 0.5 [cm] では 第 16 図 に示すように、 $\angle \theta$ の大きさは dに関係なく一定で大体 $\theta = 40^{\circ}$ 附近になる。このようにして測定対象の含まれる範囲が直円錐台と近似

北村正一・伊藤一郎









第15図 液体の深さ l と有効な等価円の半径 R との関係

第16図 測定電極が測定対象と する液体中円錐台の大きさ



第17図 しゃへい筒を液面に置いたときの C₁ と深さ l との関係

的に取扱うことができる。

つぎにこの直円錐台内に含まれる等価静電容量 C_{1e} は第 6 図の原理から求められるが、その 1 例は第 17 図のようになる。これは d = 1.5 [cm] にとって、種々の l に対して C_1 を空気媒質の中として測定した値である。しかし実際では空気と液体の複合誘電体であるので、図に示すように空気部の容量を C'_1 、液体部分の容量を C''_1 とすれば C_1 は C'_1 と C''_1 の直列接続の合成容量になる。 この関係と第 17 図の (A) 曲線を用い、液体の誘電率 $\varepsilon = 2$ として計算すると (B) 曲線の分布を示す。

つぎに C。の深さ l についての分布を求めるのであるが、 液体容器の形と寸法が問題にな



る。容器が接地されている場合は、簡単のために容器を半球殻とし、今考えている液体面を等価半球面として、その C_0 の値は円心球間静電容量として計算すれば、第 18 図の (A) と (B) の 曲線が得られる。(A) 曲線は液の深さが 50 cm の、(B) 曲線は 100 cm の場合を示す。更に測定 系を近づけた影響は C_0' で与えられるが、この C_0' は測定も計算も困難であるので大ざっぱな近 似計算を行なうことにする。媒質を空気として測定された第 19 図 (A) 曲線から、l=0 のと きの C_0' の値を C_{01}' とし l=l のときの液体部分だけの静電容量を C_{02}' とすれば、 C_0' は C_{01}' と C_{02}' を直列接続した合成容量と等価であると仮定して計算すると同図の (B) 曲線が得られる。 これを第 18 図に移すと (C) 曲線になる。 この図の (A) または (B) 曲線と (C) 曲線とを比較して V_4 の式を検討するとつぎの関係が得られる。

表面に接近している液体では ℃ ≥ ℃ であるので (11) 式から (18) 式の関係が得られ

$$V_{i} = \left(\frac{C_{0}}{C_{0}}\right) \left(\frac{C_{1}}{C_{i}}\right) V_{0}$$
(18)

また液体の深さの 1/5 より深い液体部分に対しては, $C_0' \ll C_0$ であるので (19) 式の関係が得られる。

$$V_i = \left(\frac{C_1}{C_i}\right) V_0 \tag{19}$$

この(18)式は(11)式と同じ関係であるが、 $V_i \in l$ の関数として求めるのが困難である。 しか し近似的にはlが小さいところでは第 14 図を適用することができる。(19)式において、 C_i はlに対して一定であるので、 V_i は C_i に比例する。(18)式から(19)式に移る中間の変化の大体の 様子を知るために、(11)式から V_i と V_o の比例係数を



(256)

$$\left\{\frac{C_0}{(C_0+C_0')}\right\}\left(\frac{C_1}{C_i}\right) \equiv k_l \tag{20}$$

とおいて、この k_l を分布係数とし前に計算した数値を代入して、 $k_l \approx l$ について描くと第20 図が得られる。この図から、液面にごく近い部分の電荷の影響はかえって小さく、数 mm から 1m 附近までは殆んど同程度の影響を与えることが推定できる。すなわち、この測定系を液面 近くにおいて測定するときは、液の深さに対してはほぼ同程度の割合で電圧が誘起されること になる。

5. あとがき

静電気量の絶対値を測定することは困難なことであるが,被測定系と測定系の条件によっ ては可能になる。そこで第一にこの点に重点を置いて,試作した測定系をもとにして,測定さ れたデータから検討を加えた。

表面電荷については,接地導体からかなり離れている位置にしゃへい筒をおくとき,その 筒内に含まれる面積上の電荷の平均値がかなり正確に測定できることが明らかになった。

次に力を入れて検討したのは、空間電荷をもつ液体の電荷分布の状態がどのていど測定で きるかという問題であった。そこで知られたことは、(i)測定系を液面におくときは、大体頂角 が80°附近の直円錐台内の電荷が測定対象にることと、(ii)液面からの深さによる影響は対象に なる面積が深さに比例して広がるために同程度の割合で測定されて、特に表面附近だけが測定 対象になることはないということである。

同じ測定系で電場の測定もできるが,その場合は測定電極を飛び出させて,電極挿入によ る電場の乱を少なくする必要がある。

以上の結果から、静電気測定について若干の手がかりが得られたと考える。

本報告を発表することができたのは,静電気問題について具体的な資料を提供して下さっ た日本石油精製室蘭製油所と,絶えず指導と励ましをいただいた本学電気工学教室の山上孝教 授とのおかげであるので,ここに厚く感謝の意を表わす。

(昭和36年4月28日受理)

文 献

- 1) Klinkenberg, A. and van der Minne, J. L.: Electrostatics in the Petroleum Industry. p. 10 (Elsevier Publication Co. 1958)
- 2) 北村正一: 室工大研報, 2, 569 (1957)
- 3) Farr and Wilson: Trans. A.I.E.E. 70, (Pt. II) 1307 (1951)

835