U.D.C. 621.386.2

### 光放電管の探針特性 (続報) 螢 村 純 之 助\* 中

# The Probe Measurement of the Fluorescent Lamp (Continued)

By Junnosuke Nakamura Central Laboratory, Hitachi, Ltd.

# Abstract

In the previous issue, the writer reported on the characteristics of the discharge space in a fluorescent lamp which is operated on D.C. The characteristics of the A.C. discharge is discussed in this article.

In the capacity of an originator of the D.C. constant voltage method for measuring A.C. characteristics, the writer introduces it in the first place.

The measurement the writer carried out with a 20 W fluorescent lamp, under the conditions of the discharge current 0.36A and the ambient temperature 17~18°C, has yielded the following results:

(In the positive column)

- The density of electrons or ions varies periodically with the period of (1)half cycle and its time variation is similar to that of the discharge current. Both random ion current and electron current vary in the same way.
- The electron temperatures are, however, kept almost constant through-(2)out the period.
- Maximum values of the abov-ementioned quantities are nearly equal to (3)those of the D.C. discharge, their rough values being as follows: the electron density 10<sup>11</sup>/cm<sup>3</sup>, the random ion current density a few hundred  $\mu A/cm^2$ , the random electron density  $1.5 A/cm^2$  and the electron temperature is 10<sup>5</sup>°K.
- (In the neibourhood of the electrode)
- (4) Each quantity corresponding to the above turns out larger than in the case of the positive column, although it varies like (1) and (2).
- Near the anode, pulses appear in the probe current, and it shows that (5)the periodic ionization occurs there.
- (As the special phenomenon)
- It is observed that the pulsed electron current flows into the earthed higher (6)potential probe. From this, it is considered that in the positive column, there is an electron wave-motion which originates in the periodic ionizaion near the anode and propagates to the cathode.

#### [I] 緒 言

複探針測定法によって螢光放電管を直流点灯した場合 の放電空間の放電諸量を調べた結果については前報にて 報告した(1)。放電管を交流点灯した場合の様相は直流点 灯のそれとは趣を異にすることは当然であり,かつ螢光

日立製作所中央研究所 \*

放電管は普通交流にて使用される故,前報に引続き交流 点灯時の荷電粒子の諸特性を測定することとした。

複探針法はその探針電位を主放電の電極電位の基準と して決定するのではないから交流放電に適用することの 可能であることは周知のとおりであるが(2)(3), 交流放電 についての具体的測定方法ならびに結果の発表は未だな いようである。筆者は探針電圧を一定にしたまま測定す

---- 57 -----

1060 昭和30年7月	日	立.	評	論	第37巻第7号
--------------	---	----	---	---	---------

る定電圧法を考案し、それによって測定したので、本論 文においてはまず本法を紹介し、つぎに測定結果から荷 電粒子の諸量を求め、電極からの距離や位相角との関係 をあきらかにし、最後に測定中観察された異常現象につ いて考察した結果を報告する。

# 〔II〕 測 定 方 法

測定の原理は第1図のごとく複探針に一定の蓄電池電 圧を加えておき、放電々流の変化に伴う探針回路電流の 変化を探針回路に直列に接続した抵抗 *R*の電圧変化と してオシログラフで測定し、種々の蓄電池電圧に対して 各位相の探針回路電流を求めて複探針の電圧電流特性を 求めた。電圧電流特性が求まれば荷電粒子の諸特性は前 報直流点灯の場合と全く同様にして求めることができ る<sup>(1)</sup>。

実測オシログラムの典型的一例を示すと第2図のごとくである。これは主放電 1サイクルの期間に相当する探



針回路電流を示したものである。 $E_B$  は蓄電池電圧であって、実際に探針間に加わっている電圧はこの値から抵抗 R における電圧降下  $Ri_d$  を差引いたもので  $V_d$  で与えられる。このようにして蓄電池電圧を逐次変化して行き、えられた1連のオシログラムから各位相角に対する電圧電流特性を求めることが可能である。本研究においては探針電流  $i_d$  は 100  $\mu$ A 前後であり、R として数 kΩを選んだから R における電圧降下は 1V 程度となった。したがって探針電圧を求めるに当り、この電圧の補正はかならず施さなければならない。

上述のごとく測定回路はきわめて簡単であり,第2図



螢光放電管の探針特性(続報)

のごときオシログラムを放電々流に対して 10 枚程度撮影すれば事足りるので,操作も非常に簡単で,特定の位相角に反覆パルスを印加するパルス法に較べて,きわめて容易に測定を逐行することができる。

# 〔III〕供試放電管

供試した2本の螢光放電管は20W,外径38mm,ア ルゴンの封入圧力3.5mmHgで,複探針C,D,E,F, Gを第3図に示す位置に挿入した。探針の寸法は第4図 および第5図のとおりで,その材料にはニッケルを用い た。

### 〔IV〕 探針回路電流の波形

### (1) 探針CおよびDの場合

探針Cは第3図に示すように近接電極から105mm,

遠隔電極から 410 mm 距つた陽光柱の中に挿入されてい る。第6図は蓄電池電圧  $E_B$  を次第に増加して行ったと きの探針回路電流のオシログラムである。この測定にお いては蓄電池電圧を 0V から逐次 1V づつ増して 11V 以上にまで変えたが、11V 以上印加電圧を増加しても もはや探針回路電流はふえなかつた。図からわかるよう に蓄電池電圧  $E_B > 7V$  の飽和した状態では探針回路電 流の尖頭値は 140  $\mu$ A に達し、また両半サイクルの探針 回路の電流は相等しい。第7図に放電々流波形のオシロ グラムを載せたが、 $E_B$  が大きい場合の探針回路電流波 形は放電々流波形とよく似ている。この飽和した場合の 探針回路の電流は自由イオン電流を表わし、かつイオン 温度は位相角に対してほゞ一定と考えられるから、自由 イオン電流は荷電粒子密度に比例することとなり、この 波形は荷電粒子密度の時間的変化を表わしていること



 $E_B=0V$ 

 $E_B=1V$ 

 $E_B=3V$ 

1061



 $E_B=2V$ 

Fig.6. Current Characteristic of Probe C (It is same for Probe D)



第7図 放 電 々 流 波 形 (0.36A) Fig.7. Wave Form of Discharge Current (0.36A) ともなろう。一方既報の直流点灯の場合に述べたよう に<sup>(1)</sup>,荷電粒子密度は放電々流に比例すると考えれば, 第6図の飽和した場合の探針回路電流と第7図の放電々 流との波形が相似となるのは頷けることである。

 $E_B = 0$ のときは探針電圧もまた零となるから、複探針の理論によって2箇の全く相等しい探針を同じ放電状態の空間に挿入したときの探針回路の電流 $i_d$ も零となるべきである。しかし、第6図においては $E_B = 0$ の場合、

---- 59 -----

1062 昭和30年7月 日立 評 論 第37巻第7	号	
----------------------------	---	--

大体において  $i_a=0$  ではあるが、中央部および両端部に 周波数の高い振動が見られ、かつ左の半サイクルには 6 本のパルスが現われている。さらに  $E_B$  を増大した場合 にも同様の現象が見られるが、これらの異常現象につい ては後章において述べることにする。

探針 Dも探針 C と同じく陽光柱に属するので C の 場合と全く同様であることは当然である。

(2) 探針 E の場合

探針Eの挿入位置は電極から 23 mm のところである。 肉眼では陽光柱端は陰極から 25 mm の距離にあるよう に観察されるので、この電極が陰極位相になった半サイ クルでは探針Eは Faraday 暗部と陽光柱との境界附近 に存在しているものと考えられる。また陽極位相の半サ イクルではその位置は陽光柱内にある。したがつてこの 位置では各半サイクルごとに放電状態が激変し、探針電 流も当然各半サイクルで異るものと期待される。 第8図 は蓄電池電圧  $E_B=0$ ~11V でえられた探針電流波形で あつて、左の半サイクルは陽極位相、右の半サイクルは 陰極位相で、その飽和尖頭電流はそれぞれ 130  $\mu$ A およ び 100  $\mu$ A になっている。このように陰極位相で探針電 流が減少していることは探針Eが Faraday 暗部に位置 していることを示す一証拠であろう。第8図の  $E_B$ が小 さい範囲で探針電流に多くのパルスが重畳されている が,これに関しては第[VII]章に詳説する。

# (3) 探針 F の場合

探針Fは電極から 10mm の距離にある。この位置は 肉眼で観察したところではファラデー暗部が終り,負グ ローの領域に若干入つたところである。第9図は第6図 や第8図と同様の操作によつてえられたもので,左の半 サイクルは近接電極が陰極となつた半サイクル,右の半 サイクルは陽極として動作する半サイクルに相当する。 左の半サイクルは負グローの領域における特性を表わす から,荷電粒子の密度はかなり大きくなつていることが 予想され,探針電流の飽和尖頭値は 320µA にも達して いることが図から求められる。右の半サイクルではその 値は 170µA である。

探針 C, D, E の場合に見られたように波形にはパル スが重畳されている。しかしこれまでのものと相違する ことは  $E_B > 3V$  において右の半サイクルに鮮明な振動 が出現していることである。これは  $E_B$  を大きくしても 消滅しないばかりでなく,むしろ増大する傾向にある。  $E_B$  が小さいときにはこれまでと同様のパルスが見られ, これは  $E_B$  増加とともに消滅する。このように  $E_B$  が小 さいときに現われる薄いパルスと  $E_B$  が大きくなると出 現する濃い振動とは振動数は同じであるにかゝわらず,

その性質は異るものと想像される。この詳細に関しても





螢光放電管の探針特性(続報)



 $E_B=7V$  $E_B=8V$  $E_B=9V$  $E_B=10V$ 第9図 探 針 F の 探 針 回 路 電 流Fig.9. Current Characteristic of Probe F



Fig.10. Current Characteristic of Probe G

後章において一括言及する。

(4) 探針 G の場合

探針Gはこれまでの探針と違い特殊な形状をし、特殊 な場所に挿入されているが、簡単にいうと陰極フイラメ ントの斜前5mmの場所負グローの中に挿入した探針で ある(第3図)。第10図は  $E_B=5$ , 10, 15V の場合の探針 電流の波形である。図において左の半サイクルは近接電 極が陰極の場合で右の半サイクルは陽極になつた位相に 相当する。陰極位相の左の半サイクルでは探針電流には 振動成分は全く認められないが、陽極位相の右の半サイ クルでは探針電流には 100  $\mu$ A 程度の正弦波状の電流に 800  $\mu$ A にも達するきわめて大きいパルスが重畳されて いる。また陰極位相の探針電流尖頭値は1mAにも達し、 かつ  $E_B$  を 20V に増してもその値は飽和しないこと等 はこの場合に見られた特異な現象である。

# 〔V〕探針電圧電流特性

前章に示した各探針について求めた一連のオシログラ ムから探針の電圧電流特性 ( $V_a - i_a$  曲線)を種々の位相 角について求めた結果を第11図~第14図に示した。 $V_a$ は第2図において説明したように蓄電池電圧  $E_B$  から抵 抗の電圧降下  $Ri_a$ を差引いて求めた。オシログラフによ つて求めた探針電流(第6,8,9,10図)には直流分は 除去されるので,探針電流に直流分が含まれているもの とするとこれを加算しなければならない。しかし放電管 電圧計によつて直流分は無視しうることを確認したの で,この補正を行う必要はなかつた。位相角決定の基準 は $i_a = 0$ の位相によつて行つた。すなわちオシログラム



探針 C, D の電圧電流特性 第11 図 Fig. 11. Voltage-Current Charac-

300

250

200

150

100

50

0

0

2

(41)

汽

悟

**4** 

家

左端の位相を0とし、1サイクルを360等分して位相角 を定めた。

第11図~第14図において探針 C および D は 2~3V, Eは4V, Fは6Vというように探針が陽光柱から離 れ, 陰極に近ずくにしたがつて ia の飽和する電圧が増 大する傾向が見られた。殊に探針 G においては 20 V に 達してもなお飽和せず, さらに探針電圧を増大すると探 針間に局部放電を惹起するに到った。

なお探針電流波形に振動の重畳されている場合は振動 成分を除いた電流値を採って, 電圧電流曲線を描いた。

# [VI] 交流放電における荷電粒子の諸特性

前述のような探針の電圧電流特性が求まれば直流放電 における場合と全く同様にして荷電粒子の諸特性を求め ることができる。(1)(2)(3)

自由イオン電流密度,イオン密度あるいは電子密度, 電子温度,自由電子電流密度と位相角との関係をそれぞ れ第15図~第18図(64頁参照)に示した。これらの数値を 求めるに際しては探針電圧電流特性は原点に対し対象で あるものと仮定し, イオンシース面積は直流放電の場合

12



D (Parameter is Phase Angle)

62 —





0

6

探針電圧(V)

4

8

10



10

6

9

探針電圧

2

0

4

12

(V)

19

18

14

20



第15図 自由イオン電流と位相角との関係 Fig.15. Plots of Random Ion Current Density vs. Phase Angle for Various Space Position



第16回 イオン(電子)密度と位相角との関係 Fig.16. Plots of Ion (Electron) Density vs. Phase Angle for Various Space Position

の経験に徴して探針面積の1.3 倍であるとした。探針G について電子温度を求めなかつたのは第14図の電圧電流 第17図 電子温度と位相角との関係 Fig.17. Plots of Electron Temperature vs. Phase Angle for Various Space Position

特性が異常であったからである。

以上の結果を要約してみるとつぎのようになる。

電子およびイオンの密度,自由電子電流,自由イオン 電流などの時間的変化(位相角に対する変化)は放電々 流の変化とよく似ており,各サイクルの点灯時に零で, のち次第にその大きさを増し,ほゞ90°のところで最大 となり,それ以後は次第に減少して180°で零となる。 180°から360°の間も同様な変化をする。これに反して 電子温度の時間的変化はこれらの変化とは趣を異にし, 多少山形をなすが,大体において時間的に平坦である。 荷電粒子密度が最大となる110°と290°の位相角に対

---- 63 ----



1p Ne (10//Cm<sup>3</sup>)

Je (A/Cm<sup>2</sup>)

Te (194K)

(M/Cm<sup>2</sup>)

昭和30年7月

日 立 評 論

第37巻第7号



第18図 自由電子電流密度と位相角との関係

Fig. 18. Plots of Random Electron Current Density vs. Phase Angle for Various Space Position



第20図 第6図に対応するアーク電圧 Fig.20. Arc Voltage Corresponding to Fig.6



第21図 探針 E に対応するアーク電圧(1)

Fig. 21. Arc Voltage and Probe Circuit Current Corresponding to Probe E



Fig.19. Plots of Discharge Characteristics at Phase Angle 110° or 290° vs. Distance from Electrode

する諸量を電極からの距離に対して図示すると**第19図**の ようになる。図からこれらの諸量は両電極近傍において 値が大きく,陽光柱において低く,その値は**第1表**に示 すとおり,自由イオン電流密度は数百 µA/cm<sup>2</sup>,イオン や電子の密度は 10<sup>11</sup>/cm<sup>3</sup>,自由電子電流密度は 1.5A/ cm<sup>2</sup>,電子温度は1万°Kの大きさで,既発表の直流放 電の場合の数値に近い値となっている。

- 〔VII〕結果に対する考察
- (1) 探針電流波形に含まれるパルス

各半サイクルの中央部に現われるパルスに対してはこ れまでの結果およびつぎに述べる実験からつぎのことが



Fig. 22. Arc Voltage and Probe Circuit Current Corresponding to Probe E (2)



第23 図	第9	図る	対	応	す	る	T	-	7	電	圧
Fig. 23.	Arc	Volta	ge	Con	res	spo	ndi	ng	to	Fig	. 9

第	1	表	陽光柱における荷電粒子の諸特性
Tal	blo	1	Characteristics of Charged Particles

## Table 1. Characteristics of Charged Particles in Positive Column

	特		性	交流 0.36 Aの 場合 (20°C)	直流 0.3A の場 合 <sup>(1)</sup> (27°C)
自由	イオン冒	〕流密度 (	mA/cm <sup>2</sup> )	0.36	_
イオ	・ン (電子	)密度(1	011/cm <sup>2</sup> )	5.6	4.5
自由	自電子電	電流密度	(A/cm <sup>2</sup> )	1.5	0.9
電	子	温 度	(104°K)	1.2	0.8



螢光放電管の探針特性(続報)





第24図 第6図,第8図などを測 定した回路 Fig.24. Circuit Used for Fig. 6, Fig. 8 and etc.



第25図 第26図, 第27図をえ たときの測定回路 Fig.25. Circuit Used for Fig. 26 and 27



- 第26図 探針 E の電流波形 (E<sub>B</sub>=11V)
- Fig. 26. Current Characteristic of Probe EObtained by Circuit of Fig.  $25(E_B=11V)$





第28図 探針に電圧を印加しない

場合の回路(1)

Fig.28. Double Probe Circuit

without Probe Voltage





Fig. 27. Current Character-

istic of Probe F

Obtained by Circuit

of Fig. 25 ( $E_B = 9V$ )



第29図 探針に電圧を印加しない 場合の回路(2)

Fig.29. Double Probe Circuit without Probe Voltage (2)

いえる。

(i) 第20図~第23図は第6図,第8図および第9 図に対応するアーク電圧波形であるが、これまでに測定 した探針電流波形は第24図の回路で測定したものであ つて、アーク電圧波形と比較対照することによつて陽極 振動と数ならびに位相が完全に一致しており、陽極振 動<sup>(4)(5)</sup>と密接な関係がある。

(ii) 探針 C, D, E においてはパルスは  $E_B=0$ のと き最大で,  $E_B$  を増すにしたがって, この突起の高さは 減少し, 終に消滅する。

(iii) 探針 G の場合は  $E_B$  増加とともに増大し、終に一定値に飽和する。

(iv) 探針Fの場合は(ii) と(iii) との中間で、 $E_B$ が 小さいときに存在するパルスは  $E_B$  増加とともに終に消 減するが、逆に(iii) の性質のパルスが出現する。

(v) 探針 C, E の第6図および第8図の場合についても第24図の測定回路を第25図のように蓄電池の極性



第30図 実際の探針測定回路 Fig. 30. Detail of Circuit Used for Double Probe Measurement

を変えて探針電位の高低を逆転すると E<sub>B</sub> を大きくして もパルスは**第26図**および**第27図**に示すように消滅せず,

--- 65 ----

1068	昭和30年7月		日	立.	評	論	第 37 巻	第7号
------	---------	--	---	----	---	---	--------	-----

その大きさは  $E_B$  の大きさに影響されない。

(vi) 第28図の回路でもオシロスコープには第24図 において  $E_B=0$  とした場合と全く同じパルスが現われ るが,第29図のように接地点を変更するとパルスは消滅 する。

以上の複雑怪奇な現象を解明するためにまず複探針特性について式を立て、考察すると、(詳細は紙面の都合上 省略) 浮遊複探針回路においては空間のイオン電流密度  $j_p$  が急激に変化すると探針回路電流 i は変化するが、電 子電流密度  $j_e$  のみの変化に対しては i に変化の生じえ ないことがわかる。

したがつてまた  $E_B$  が零から大きい値に変化しても高 電位探針の電位は計算の結果 0.6V しか変化しないこと がわかるから,高電位探針の電位は常にほゞ一定である ことがわかる。本実験においては像の歪を除くためブラ ウン管オシロスコープを接地したために探針回路は第30 図のようになつている。そのため  $j_p$  の変化が i の変化 たとして現われるのは理想的探針回路の場合と同様であ るが, $j_e$  が変化した場合には本来ならばこの複探針系に 流入しえない電子電流も接地回路があるため,流入の可 能性が出てくる。この場合  $E_B$  が小さい場合には両探針 への流入電流はそれぞれ  $j_e$  の変化に応じて変化するが,

流が第24図または第25図の抵抗Rを通り、パルスとし てオシロスコープで観測される。この電子電流の方向は 第24図および第25図とも同じように a から b へと向 うので, 電流としては b から a への方向となる。探針 回路電流の方向はそれぞれ矢印で図示した通りである。 故に高電位探針側を接地した第24図の回路においてはパ ルスの方向は探針回路電流の方向と一致するわけであ り、また E<sub>B</sub>を増すにしたがい、探針 II に流入する電子 電流の変化は減少して来るので, 接地点から流入する電 子電流は主として探針 I に流入することとなり、 $E_B$ を 増すにしたがいパルスは減少し、E<sub>B</sub>=0のとき最大とな るわけである〔(ii)〕。同様な理由から,低電位探針を接 地した第25図の回路においてはパルスの方向は探針回路 電流の方向と逆になり、E<sub>B</sub>を増大した場合の流入電子 電流の変化は高電位探針において行われるから,  $E_B$  を 増しても第26図や第27図のようにパルスは消滅しない [(v)]。このようにパルスは探針に流入する電子電流の 変化に基き,大地からこの系に流入する電子電流に起因 するものとすれば、 $E_B=0$ の場合両探針の接続分離に関 係なく同様のパルス波形が見られるわけである[(vi)]。

このようにして探針の理論を基にして前述の複雑な諸現象を悉く説明することができたが、これを要するに蓄

 $E_B$  が大きくなると低電位探針に流入する電子電流はイオン電流に比べて無視しうるから,流入電流は  $E_B$ ,  $j_e$  とは無関係になるが,これに反して高電位探針においては,この $j_e$  の変化を大きく受けることになる。

陽極近傍では振動的に電離が行われているが, 電離に よって生じた電子は一部陽極へ流入し,後に過剰のイオ ンが残る。故に陽極近傍にある探針Gの陽極位相にはイ オン電流の増加に基くパルスが現われる。こう考えると 探針Gの陽極位相時に現われる大きいパルスと(iii)はよ く説明される。イオンが残留すればそれが拡散によって 消滅すると同時にこの空間電荷を中和しようとして陽光 柱の方面から移動度の大きい電子がつぎつぎと流動して 来るであろう。その結果探針 C, D, E 附近の電子密度し たがつて je の減少が急激かつ振動的に起ると考えられ る。j。の減少が起れば接地した探針回路であれば探針流 入電流が変化し,その結果抵抗を通る探針電流の変化と してオシロスコープに現われるから,探針電流波形に現 われるパルスは陽極振動と数ならびにその発生位相とが 一致し,前述(i)の説明がつく。探針近傍の電子密度が 急激に減少すれば,その点のプラズマ電位は高くなり, したがつて探針とプラズマ間の電位差は大きくなるの で,探針への流入電子電流は減少する。しかし,この系 に流入するイオン電流には変化がないので、この導体系 には接地点から電子電流が流入することになる。この電

電池電圧  $E_B$  の増大につれて増加する電極近傍のパルス は放電空間内のイオン電流の変化に基くものであり,  $E_B$  を増大するにしたがい減少してついに消滅する陽光 柱内の探針電流に現われるパルスは,その近傍空間の電 子電流の変化に起因して電子電流が大地から探針に流入 する結果生じたものと思考される。なおこのような空間 内の電子電流やイオン電流のパルス的変化の起源に関し ては項を改めてつぎに述べる。

# (2) パルス発生の起源

先に述べたように陽極近傍においては局部的,振動的 電離が行われ,それがアーク電圧に重畳されてリプルと なつて現われる。電離が行われゝば電子とイオンが発生 し,電子は電極および管壁へと流れ,あとにイオンが残 留するので,イオン電流に変化を来たし,探針電流の急 激な変化をもたらすのは当然である。またイオン消滅は 拡散によつて指数函数的に減少するであろうから,この パルスは急激に増大し,ゆるやかに減少する傾向をもつ であろうことは容易に想像されることである。第10図の 右の半サイクルに見られるパルス波形を見るとあきらか にこの傾向を有しており,このパルスは上記の電離の結 果現われるものと考えられる。つまり探針Gの探針特性 から逆に陽極近傍の振動的電離の存在を再確認したこと になる。

ある瞬時陽極近傍に過剰イオンが残れば、これを中和

---- 66 -----

するために陽光柱方面から電子の移動が起り, これが振 動的に移動するものと考えられるので,探針 C, D, E な どの E<sub>B</sub> が小さい場合に現われたパルスの根源もまた陽 極近傍の電離に存するものと思われる。

#### (3) 探針Gの電圧電流特性

探針Gの電圧電流特性は第14図に示したように他の探 針の場合と異り,電圧を増しても探針電流が飽和しない。 この現象の起る理由については詳細な実験を行っていな いので明確な説明をつけることができないが,探針Gは 陰極にきわめて接近しており,かつ陰極近傍では放電路 が輝点に向って細くなっているので、半径方向の荷電粒 子分布の変化が大きく,そのため探針電圧を増すとイオ ンシースが厚くなり, 鞘の表面が放電中心へと延びる結 果,イオンシースに流入するイオン電流,電子電流がた えず増加して飽和することがないのではなかろうかと考 える。

#### [VIII] 結 言

螢光放電管の交流点灯時の複探針特性を求める方法と して定電圧印加法を説明し、本法によって 20W 螢光放 電管を 0.36A で点灯した場合の測定結果について述べ た。すなわち陽光柱においては

の密度は 10<sup>11</sup>/cm<sup>3</sup>, 自由電子電流密度は 1.5 A/cm<sup>2</sup>, 電子温度は1万°Kの大きさで,既発表の直流放電の場 合の数値に近い値となつている。

以上は陽光柱における場合であるが、電極近傍におい ては

(iv) 時間的変化は(i)(ii)と同様であるが,諸量の値 は陽光柱における値より大きい。ことに陽極近傍におい ては探針電流波形にパルスが重畳されており、こくでは 電離が振動的に行われていることがあきらかにされた。 その他特異な現象として

(v) 接地された高電位探針にも振動的に電子電流が 流入していることが観測されたが, これは陽極近傍の振 動的電離に起因して電子の波動が陰極方向に伝播するた めに起るものと想像された。

終りに臨み種々御教示を賜つた東大本多教授,終始御 指導御鞭撻を賜った日立製作所中央研究所長菊田博士を 始め浜田博士,神原博士に厚く御礼申上げるとともに実 験に協力された山根幹也君に深甚の謝意を表わす。

#### 考文献 参

(1) 中村: 日立評論, 36, 7, 1151 (昭 29-7)

(2) E.O. Johnson and L. Malter: Phys. Rev. 80, 58 (1950)

(i) 荷電粒子密度は半周期を周期として変化し,そ の波形は放電々流波形に近い。また自由イオン電流密度 や自由電子電流密度も同様の様相を呈する。

(ii) 電子温度はこれらとは趣を異にし,時間に対し て多少山形をなすが大体において平坦である。

(iii) これらの値の代表的数値として荷電粒子密度の 最大となる 110° と 290° との位相角における値をとる と,自由イオン電流密度は数百 µA/cm<sup>2</sup>,イオンや電子

\*\*\*\*\*

- S. Kojima and K. Takayama: J. Phys. Soc. (3)Japan, 4, 346 (1947), 5, 357 (1950), 8, 55 (1953)
- (4) W.E. Forsythe and E.Q. Adams: Fluorescent and Other Gaseous Discharge Lamps pp. 78, 81 (1948)
- (5) 好本: 日立評論, 32, 1 (昭 25)

		Vo	1. 17		E	E		立		N	o. 7			
© ビ	タミン	Ł	ミキサ	-	◎新	しい	家 庭	の照	明	◎真	空	管材	才 料	試 験
OIL	学 繊	維	の 洗	濯	◎電	子 顕	微鏡。	のはな	r L	◎新	Lv	電力均	也下ケ	ーブル
◎湿	度	٤	生	活	©30,	が 000	ルト電	子顕征	跋 鏡	◎多う	<b>通</b> 話	路電力	力線搬	送装置
◎オ-	- トバイ月	電装	品につい	·7	<i>⊚¥</i>	а — Л	V — Д	「洗濯	機」	◎スキ 装置	チッフ 品	。カーと	ニスキッ	ブ操車
東京 (新す	都千代田	区丸の	o内11 ング7階	4 \$)	B	立	評	論	社	誌	代	1 册·	¥60	<b>〒</b> 6

امريا معريا معري

- 67 -----



特許の紹介



特許第 208008 号

泉 千吉郎 · 豊田隆太郎 · 伊藤 政 一

置

# 回転駆動安全装

巻上用レオナード制御の事故対策として非常制動を行 うには発電機の励磁度を逓減するに電動機の減速にマッ チさせる必要があり、このために界磁抵抗を順次切り出 す装置が用いられる。しかしてこのような抵抗切り出し 装置としてはこれを電気的操作とすれば停電の場合が憂 慮される。この発明は純機械的操作とするものでしかも その駆動にあたつては動作終りの衝撃を皆無ならしめる 特長をもつものである。

図において1は回転軸,2は任意の回転盤で直動する 主重錘5はロープ3に吊られの他端は4において2に固 着される,6は補助重錘で2の半径方向に突き出した腕 7の先端に取りつく、8,9,10などは連動ギャー組で軸 11 によつて盤2に連結し10 の軸 12 に界磁抵抗切り出 し腕を連結する。一方盤2にはこれを常時一定の巻込位 置に保つための突起Pがあり、このPがフックFに掛止 される。フックFの尾端が叩き上げられるとPがはづれ るので盤2は5の落下力によつて回転し8,9,10などを 経て軸 12 に回転力を与える仕組みである。したがつて 2 と 12 との中間伝動機構にあらかじめ適当の関係を与 えておくと所定の限時作動特性たとえば電動機の減速に マッチするような特性をもたせうることは明らかであ る。しかるにこの発明の目的はこれで達成されたわけで なく,かいる作動特性の運動の終末を安静ならしめんと する点にあることは冒頭したとおりである。すなわちこ の種の駆動装置で駆動力を重錘5から仰ぐだけだとする とそれによる回転駆動力は第2図の(イ)のごとく、位置 にかいわらず一定であるから移動衝程の終局においては これを阻止するもの(ストッパまたはギャー組など)に 対して大なる衝撃を与えてそれを破損せしめる危険があ る。補助重錘6はこれを防ぐもので主重錘5との共動に よりつぎのごとき作用を行う。



すなわち 5 が実線の位置から点線 5'の位置まで至る 間6は時針方向に 6''を経て 6'にまで行き過ぎることに なる。

この間における6の駆動回転力はといえば第2図(ロ) 曲線のごとくで正弦波形にしたがうものとして表わさ れ、6″の位置を境としてそれまでは(イ)にプラスし、 それ以後は反対方向に作用して(イ)を減殺し結果におい て綜合特性を点線(ハ)曲線のごとくにする。よつて抵抗 切り出し動作の起動に当つては強力な駆動力により滑り 出しを容易にするとゝもに,その停止に際する衝撃を全 くまたはほとんど零となすことができストッパの折損, ギャーの破損などをひきおこす憂は一掃される。

(宮崎)



- 68 -----