Research Reports of the National Institute of Industrial Safety, NIIS-RR-94(1995) UDC 537.525

# プラズマプロセスに用いられるRF放電の放電モード移行現象の観測

大澤 敦\*,田畠泰幸\*

# Investigation of Transition of Discharge Modes in Radio Frequency Discharge Used in Plasma Processing

# by Atsushi OHSAWA\* and Yasuyuki TABATA\*

*Abstract* : Capacitively coupled radio frequency (RF) discharges have been widely used in industrial applications, e.g., fabrication of microelectronic devices, gas lasers and decomposition of pollution gases, because the discharges provide higher energy electrons and ions, excited atoms and molecules and radical species, then they lead to high temperature chemistry at low gas temperature. However, the understanding of the mechanisms of discharge sustaining and chemical reaction in the process is not rich. A great deal of knowledge of the mechanisms is essential for optimized and safety control of the discharges.

In this paper, the electron temperature, the electron density, the electron energy distribution function (EEDF), the light emission and the DC self-bias voltage in argon RF discharges for frequencies of 5, 9 and 13.56 MHz, RF voltage amplitude up to 1600 V and a pressure of 0.4 Torr have been measured to investigate the discharge transition from low RF voltage ( $\alpha$ ) to high RF voltage ( $\gamma$ ) mode. When the transition occurs, these measured characteristics changes dramatically. The changes show the existence of two distinct discharge modes. Probe measurements showed the transition was accompanied by a sharp drop in the electron temperature, a sharp rise in the electron density and a decrease of higher energy region in the EEDF. Optical emission spectroscopy also showed the existence of two discharge modes which drastically changed in the light emission spectra and axial distribution of the light emissions caused by a direct excitation and a recombination, while the direct excitation was a main process in the low voltage mode. The DC self-bias voltage as a function of RF voltage amplitude also changed, when the sheath voltage of the driven electrode achieved a sustaining voltage for a DC normal glow discharge.

These results emphasize that users of the discharge must pay attention to the distinct different discharge modes for an optimum and safety control of the plasma processes.

*Keywords*; RF glow discharge,  $\alpha$  and  $\gamma$  modes (discharges), Electron temperature, Electron density, Electron energy distribution function, Optical emission spectroscopy, DC self-bias voltage.

# 1. まえがき

放電プラズマの産業分野における応用は半導体等の 電子材料のプラズマプロセシング,ガスレーザ装置, 有害ガス処理など多岐にわたっている。このように放 電プラズマ(非平衡プラズマ)が種々の処理および装 置に利用される理由は,放電プラズマ中に高エネルギ ーの電子,イオン,励起原子・分子および各種ラジカ ルが豊富に存在するからである。これらの高いエネル ギーをもった電子、イオンおよび中性粒子を放電プラ ズマ処理では積極的に利用しているのであり、これら により放電プラズマは通常では困難な高温化学反応を 低ガス温度でも容易に促進することができる。しかし ながら,それら放電プラズマの維持機構,ダイナミッ ク特性およびその気相・表面反応機構等は、いまだ十 分に解明されていないところが多い。そのため、放電 プラズマを応用した装置は経験則に基づいて稼働して いるのが実状であり、十分な制御が実施されていると はいえない。その結果,たとえばプラズマリアクタ中 にホットポイントが発生すると,装置の破損等のトラ ブルが生じており,稼働効率,安全面等からの基礎的 解明が望まれている。それとともに,それらの放電の 基礎過程に関する研究の必要性も高まっている。

容量結合型の高周波 (RF) 放電に全く異なった二つ の放電モードが存在することが知られており,この放 電モードの存在は,Levitskii<sup>1)</sup>の絶縁破壊に関する研 究によって初めて指摘されている。この二つの放電モ ードは電離過程の違いにより<sup>1),2)</sup>,タウンゼントの第一 および第二電離係数に関連づけてα放電およびγ放電 と名付けられている<sup>1)</sup>。低電力で起こるα放電は主にプ ラズマ内の電離によって放電が維持され,さらに電力 が大きくなると,ある点で放電はγ放電へと移行し,こ のγ放電はDC放電の負グローの特性と類似すること が知られている。

このように同じRF放電でも特性の異なるモードが 存在するので、この異なった二つのタイプの放電を定 量的に解明することは、RF放電を用いた種々のプラズ マ装置の最適化と安全制御に役立つと推察される。



Fig. 1 Schematic diagram of experimental apparatus. 実験装置の概略図





Fig. 2 Electron temperatures and electron densities in argon as a function of RF voltage amplitude for different frequencies and a pressure of 0.4 Torr at the center of the gap. RF電圧振幅に対する電子温度および電子密度の 変化(周波数5.9および13.56MHz, アルゴン 0.4Torr,測定位置は電極間の中心)

以上のような背景から、ここではプラズマプロセシ ングの基礎的現象を解明するため、RF放電の放電モ ードの移行現象に着目し、これに関与する電子温度、 電子密度、電子エネルギー分布、発光スペクトル、発 光の軸方向分布および電極の自己バイアス電圧の影響 等について実験的に観測した。

# 2.実 験

Fig. 1に本研究に用いた測定装置の概略図を示す。 放電を生成させる真空チェンバは高さ280mm, 直径 300mmのステンレス製の円筒であり,分光測定のた め,石英の窓がマウントされている。電極は直径100 mmのニッケル製の平行円板であり,電極間隔は20mm である。電子温度,密度およびエネルギー分布測定に 用いるシングルプローブは長さ2 mm, 直径0.1mmの プラチナ線であり,空間電位測定用のエミッシブプロ ーブは直径0.05mmのタングステン線をヘアピン状に



Fig. 3 Electron energy distribution functions, *F*(ε), in argon for different RF voltage amplitude, a frequency of 5 MHz and a pressure 0.4 Torr at the center of the gap.
RF電圧振幅に対する電子エネルギー分布の変化 (周波数 5 MHz, アルゴン0.4Torr, 測定位置は 電極間の中心)

したものである。これらのプローブは同電位になるように電極面に平行な同一平面上に15mmの間隔で配置 されている。放電励起電源はDCブロッキングキャパシ タを通して一方の電極に接続され,他方の電極および チェンバは接地されている。したがって,放電は駆動 電極面積の方が小さい非対称容量結合型放電である。

ここで用いたプローブ法は空間電位がRF変動して いる場合,その空間電位の変動と同一かつ同期した信 号をプローブに印加し,プローブとプラズマ間の電位 変動の影響を除去する方法である<sup>3</sup>。

分光測定では,放電からの発光をスリット,レンズ および光ファイバを通して分光器に導き,フォトマル チプライアおよびフォトンカウンタを用いて観測した。

測定条件はアルゴン0.4Torr一定で,周波数は5,9お よび13.56MHzであり,RF電圧振幅を変化させ,各々 の測定を行った。

## 3.結果

#### 3.1 電子温度,電子密度および電子エネルギー分布

**Fig. 2**(a), (b) にRF電圧振幅に対する電子温度お よび電子密度の変化を示す。また, **Fig. 3**にRF電圧振 — 112 —



Fig. 4 Optical emission spectra of argon discharges for a frequency of 5 MHz and a pressure of 0.4 Torr at the center of the gap, (a) low RF voltage(α) mode, 400 V, (b) high RF voltage(γ) mode, 1000 V and (c) DC discharge.
RF電圧振幅に対する発光スペクトルの変化(a) 低RF電圧(α) モード, (b)高RF電圧(γ) モード, (c) DC 放電(周波数5 MHz, アルゴン0.4 Torr, 測定位置は電極間の中心)

幅に対する電子エネルギー分布の変化を示す。なお、 これらの測定は電極間の中心で行われた。

電子温度はRF電圧振幅が比較的低いとき ( $\alpha$ モード)はほぼ2.5eV一定で、RF電圧振幅が増加すると720 V付近で急激に下がり、それ以上の高いとき ( $\gamma$ モード)はほぼ1eV程度で一定となる二つの放電モードに分かれた (Fig. 2 (a))。一方、電子密度はその遷移域付近で急激に増加した (Fig. 2 (b))。また周波数に関しては、電子温度は周波数が高いほどわずかであるが高く、電子密度は周波数が低いほど高くなった。

電子エネルギー分布関数はRF電圧振幅の増加に従って、電子が高エネルギー部に多く存在する分布から 低エネルギー部に多く存在する(高エネルギー部が減少した)分布へと移行した(Fig.3)。比較のため、DC 放電の正規グロー(3mA,280V)の電子エネルギー 分布関数もFig.3に示した。

この放電モードの移行は周波数に依らず,RF電圧振 幅が720V付近で起こった。また,RF電圧振幅を放電モ ードの遷移域付近の電圧に保持していると,フリッ プーフロップのように二つの放電モードを行き来し, 放電が不安定になることも観測された。 これらの電子温度,電子密度および電子エネルギー 分布の測定結果は,明らかに二つの放電モードが存在 することを示しており,それらはそれぞれの放電モー ドにおいて放電維持機構が異なっているためであると 推測される。

RF電圧振幅が低いときに電子温度が高いあるいは 高エネルギー電子が存在することは、電子が電離によ って生成される位置でその電子をその程度まで加速す る電界が存在していることを示唆しており、この結果 は測定が行われた電極間の中心付近(プラズマ内)で も高電界が存在していることを裏付けている。すなわ ち、RF電圧振幅が低いときの放電モードでは、プラズ マ内の高電界によって電子が十分なエネルギーを得る ことができ、それにより放電を維持していると考えら れる。

一方,RF電圧振幅が高いとき,放電の中心付近の電 子温度は低くなり,高エネルギー電子が減少している にもかかわらず,電子密度がその遷移域付近で急激に 高くなることは,電離が生ずる(高エネルギー電子が 存在する)領域が他の場所(駆動電極シース近傍)に あることを示している。

このような電子に対する特性はGodyakら<sup>4</sup>にもよっても報告され、ほぼ同様な結果が得られている。

#### 3.2 発光分光分析

放電発光からも二つの放電モードが観測でき,放電 モードの移行に伴い,その放電発光の色が変化し,発 光形態も全く異なったものとなった。

Fig. 4に電極間の中心付近からの発光強度を419.8 nm(4s[3/2]-5p[1/2])のそれで正規化した発光スペ クトル分布を示す。発光スペクトルはRF電圧振幅が低 いときの放電モードではFig.4(a)に示すスペクトル 分布となり,RF電圧振幅が高いときの放電モードでは Fig.4(b)に示すスペクトル分布となった。RF電圧振 幅が高いときのスペクトル分布はFig.4(c)に示すDC 放電のスペクトル分布とよく一致している。この発光 スペクトル分布が遷移する電圧は電子温度が急激に低 下する電圧,電子密度が急激に高くなる電圧および電 子エネルギー分布の高エネルギー部が減少し始める電 圧にほぼ一致していた。

Fig. 5に周波数5 MHzのときのRF電圧振幅に対す る419.8nmの軸方向発光分布を示す。電子温度,電子密 度,エネルギー分布関数および発光スペクトルによっ て観測された放電モードが移行する点において発光分 布の形が変化し,RF電圧振幅が低いときは一つのピー クを持つ分布であるのに対して,RF電圧振幅が高いと きは二つのピークが現れ,RF電圧振幅の増加に従い,



Distance from powered electrode (mm)

Fig. 5 Axial distribution of light emission at 419.8 nm, for different RF voltage amplitude, a frequency of 5 MHz and a pressure of 0.4 Torr. RF電圧振幅に対する軸方向発光スペクトルの変 化 (419.8nm, 周波数 5 MHz, アルゴン0.4 Torr)



RF voltage amplitude (V)

Fig. 6 Light emission intensity of 4s [3/2]-5p[1/2] at 419.8 nm as a function of RF voltage amplitude for a frequency of 5 MHz and a pressure of 0.4 Torr at the center of the gap. RF電圧振幅に対する発光スペクトル強度の変化(419.8nm,周波数5 MHz,アルゴン0.4Torr,測定位置は電極間の中心)

駆動電極側の発光強度のピークが大きくなった。この RF電圧振幅が高いときの駆動電極側の発光のピーク はRFシース電界によって加速された電子衝突励起に よる発光であると推定される。また,もう一方のプラ ズマ側の発光のピークについては,RF電圧振幅が高い ときの放電モードで高エネルギー電子が減少している 測定結果に合わせて考察すると,直接励起は支配的で はないと考えられる。再結合係数は電子温度の2乗あ るいはそれ以上の逆数のべき乗に逆比例することから (たとえば,T<sub>e</sub><sup>-1/2</sup>に比例する。ここで,T<sub>e</sub>は電子温 度),アルゴンイオンの再結合が支配的になったためと





波数5,9および13.56MHz, アルゴン0.4Torr)

推察される。すなわち,電子温度が1.0eV程度と比較的 低いことから,このプラズマ側の発光のピークは再結 合発光が支配的であると考えられる。

このような二つのピークを持つ発光分布は比較的電 子温度が低いDC放電でも観測されており、DC放電に おける同様な現象は再結合によって生起すると説明さ れている<sup>5</sup>。

Fig. 6に周波数 5 MHzのときの電極間の中心からの 419.8nmの発光スペクトル強度のRF電圧振幅の依存 性を示す。この発光強度はRF電圧振幅の増加に従って 高くなり,放電モードが移行する付近でいったん下が り,その後再び高くなった。このように発光強度が変 化することは二つの放電モードで発光のメカニズムが 異なること示している。RF電圧振幅が低いときの発光 強度の上昇は直接励起の増加によるものであり,放電 モードが移行するとともに電子温度および高エネルギ 一電子が急激に減少することから,直接励起が減少す ることにより,発光強度がいったん減少するが,その 後の発光強度の増加は,先にも示したように,電子温 度の低下と急激な電子密度の増加による再結合発光が 増加したためであると考えられる。

### 3.3 自己バイアス電圧

Fig. 7にRF電圧振幅に対する駆動電極の自己バイ アス電圧の変化を示す。この特性にもRF電圧振幅が 720V以降においてわずかな特性の変化がみられた。こ のときのRF電極シース電圧(自己バイアス電圧250V とプラズマ電位25Vとの和)はDC放電の測定からDC 放電の正規グローの陰極降下電圧(275V)とよく一致 していることがわかった。DC放電の放電維持機構は陰極からのイオン衝撃による二次電子が陰極シースで加速され、それにより電離が促進する過程が重要であることが知られているが、RF放電においても電極シース電圧がDC放電を維持する電圧に近づくと、二次電子の作用が開始し、これにより維持される放電へと移行し、測定結果で示されたような放電モードの移行が生じていると考えられる。

## 4. むすび

プラズマの安全制御の目的から,放電モードの移行 現象を電子温度,電子密度,電子エネルギー分布関数, 発光スペクトルおよびDC自己バイアス電圧の測定か ら実験的に観測し,それぞれの放電モードの特性を調 べた。

観測結果によると、RF放電には明らかに二つの放電 モードが存在し、その遷移には急激な電子温度の低下、 電子密度の上昇、高エネルギー電子の減少および発光 スペクトル、自己バイアスの特性の変化が伴った。こ のような放電モードの移行が起こるRF電極シース電 圧は、DC放電の正規グローの陰極降下電圧とよく一致 していることがわかった。また、yモードの軸方向発光 分布は電子衝突による直接励起だけではなく、再結合 による発光も含まれていることが予測された。

これら二つの放電モードは、プラズマ内にまで電界 が浸透し、その電界によって電子が加速され、それに より放電が維持されるモード(αモード)とDC放電の 放電機構と同様に、電極からの二次電子が電極シース 電界によって加速され、それにより放電が維持される モード(yモード)に分かれることがわかった。

本研究結果は、各種プラズマ処理の効率化および安 全制御を考えるとき、放電モードの移行現象および二 つの放電モードを考慮しなければならないことを示唆 している。

#### 参考文献

- Levitskii, S.M., An investigation of the breakdown potential of a high-frequency plasma in the frequency and pressure transition regions, Sov. Phys. Tech. Phys., 2 (1957) 887.
- Raizer, Y.P., Gas discharge physics, (1991), 387, Springer-Verlag.
- Ohsawa, A., Ohuchi, M. and Kubota, T., Improved RF-driven probe methode for RF discharge plasma diagnostics, Meas. Sci. Technol., 2 (1991) 801.
- Godyak, V.A., Piejak, R.B. and Alexandrovich, B. M., Evolution of the electron-energy-distribution function during rf discharge transition to the highvoltage mode, Phys. Rev. Lett., 68 (1992) 40.
- 5) Kubota, T., Morisaki, Y., Ohsawa, A., and Ohuchi, M., The axial distributions of optical emission and metastable density : comparison between experiments with DC and RF helium glow discharges, J. Phys. D : Appl. Phys., 25 (1992) 613.

(平成7年4月28日受理)