YAG レーザで生成した液体プラズマの成長特性

Liquid plasma development characteristic produced by YAG laser

池田 義男[†] , 津田 紀生^{††} , 山田 諄^{††}
Yoshio IKEDA , Norio TSUDA , Jun YAMADA

Abstract Many works on plasma produced by laser light in a gas or at a surface of solid have been carried out. But, little is known about plasma produced by laser light in liquid. The purpose of this study is to get plasma fundamental data in liquid. Experiment on laser plasma produced by YAG laser in ultra pure water with NaCl was carried out. Spot diameter, threshold intensity and plasma temperature were measured. In this paper, liquid plasma laser is produced by YAG laser and a behavior of plasma development is observed by streak camera. Plasma length and plasma development velocity are examined. It is seen that development mechanism of liquid plasma produced by YAG laser differs depending on the density. The development velocity depends on radiation supported shock wave up to NaCl concentration 1% and depends on breakdown wave theory over 1%.

1. はじめに

現在までに、気体と固体中にレーザ光を液体中に集光 照射し、発生するプラズマに関する研究は多数行われて いる。しかし、液体中に生成されたプラズマに関する研 究は、ほとんど行われていない。ここで、液体中に生成 したプラズマを液体プラズマと呼ぶ。本研究では、レー ザを集光照射して生成した液体プラズマの生成メカニズ ムについての研究を行い、その物性の解明を目指してい る。本研究の応用として、液体中の汚染物質の分解に有 用であると考える。今までに、液体レーザプラズマのス ポット径、電子温度、プラズマ生成のしきい値光強度等 が研究された¹⁾。スポット径は、YAG レーザの波長が1064 (nm)では92.4 (µm)、532 (nm)では54.1 (µm)である。電子 温度は、10⁴ (K)程度である。

本研究では、プラズマの特性であるプラズマ成長について研究した。プラズマは、YAG レーザを集光照射して NaCl 水溶液中に生成する。プラズマ成長は、この生成し たプラズマ光をストリークカメラで撮影し測定した。プ ラズマ成長速度を検討する際には、高気圧気体中のプラ ズマ成長速度理論と比較した。

2. 高気圧気体中のプラズマ生成原理

液体中におけるレーザプラズマの成長理論は、まだ確

Ť	愛知工業大学大学院	工学研究科	
	電気電子工学専攻	(豊田市)	
	亚加丁米山岛 声声学	それまって必ちた	∠##

† † 愛知工業大学 電気学科電子工学専攻 (豊田市)

立されていない。液体中は非常に高密度のため、生成し たプラズマの成長特性を高気圧気体中におけるプラズマ の理論と比較した。以下に、その理論を述べる。

2-1 電離過程 2)

レーザによる気体の電離過程は、主に2つ考えられて いる。1つ目は、多光子電離過程と呼ばれる同時に多数 の光子を吸収することにより直接電離が生じる現象であ る。2つ目は、カスケード電離過程と呼ばれるレーザ光 の強電界中における逆制動放射による電子の加速と、そ れに続く衝突による電子増倍機構の現象である。

本研究の条件下では、プラズマは初めに多光子吸収に よる中性原子の直接電離によって生成され、その後、逆 制動放射で加速され、カスケード電離が起きプラズマが 生成する。

2-2 プラズマの成長原理³⁾

高気圧気体中にレーザ光を集光照射し、起こるプラズ マの成長過程は、Breakdown wave と Radiation supported shock wave の 2 つがある。

Breakdown wave による成長は、レーザ光の集光により、 初期電子が多光子吸収によって作られた後、逆制動放射 によるエネルギ吸収と、カスケード電離衝突によって進 展する。この成長は、プラズマの破壊時間の遅れによる 成長である。Breakdown wave の成長速度 v_b は(1) 式で表 される。

$$v_b \propto n_g^{\frac{1}{2}} \cdot W^{\frac{1}{2}} \cdot \tan^{-1} \alpha$$
 ...(1)
 n_g :気体密度、W:レーザパワー、 α :入射角

Radiation supported shock wave による成長は、レーザ光 の集光によって、焦点付近において絶縁破壊が起こり、 圧力が高くなり shock wave が起こる。Radiation supported shock wave は、この shock wave でプラズマの成長が起こ る流体力学的な成長である。radiation supported shock wave の成長速度 v_r は、(2)式で表される。

$$w_r \propto (W/m_g n_g)^{\frac{1}{3}}$$
...(2) m_g :原子質量

3. 実験装置

レーザプラズマの成長の様子を高速ストリークカメラ で観測した。レーザの進む方向を前方、逆向きを後方と して NaCl 濃度、光強度変化に対するプラズマの成長依 存性を測定した。プラズマを光軸方向、光軸と直角方向 に分け、成長速度とプラズマ長について検討した。

3-1 実験方法

実験では、YAG レーザを基本波と2倍の高調波である 発振波長 1064 (nm)、532 (nm)で使用する。YAG レーザは、 焦点距離 60 (mm)の集光レンズで集光する。液体を入れ る容器は、内寸 75×45×70 (mm)で厚さ 10 (mm) のアク リル製のものを使用し、レーザ光の通過する場所に石英 ガラス製の窓を取り付ける。液体の溶媒には超純水、溶 質には NaCl を濃度 0~24 (%)で混ぜ、濃度変化特性を観 測する。

図1に実験装置の概略図を示す。YAG レーザ光を集光 レンズに通し、容器内に集光照射しプラズマを生成する。 そして、プラズマからの光を焦点距離 60 (mm) のリレー レンズに介してストリークカメラのスリット表面で結像



図.1 プラズマ成長の実験装置図

し、ストリークカメラを用いてプラズマストリーク像を 撮影する。この際に、撮影するタイミングを調節するた めにパルスジェネレータを使用する。直角方向の成長を 測定する際には、ストリークカメラを縦置きにして撮影 する。そして、撮影されたストリーク像から、濃度変化 及び光強度変化に対するプラズマ成長の特性を測定する。

4. 水平方向の実験結果

ストリーク像は、光軸と水平方向と光軸と垂直方向の 2 つに分けて撮影した。ここでは光軸と水平方向のプラ ズマ成長について述べる。

4-1 ストリーク像

図2は光軸と水平方向のプラズマストリーク像の一例 である。ストリーク像の縦軸は時間軸を表し、上から下 に時間掃引しており、横軸はプラズマの大きさを表して いる。図2より、プラズマは、集光位置からほぼ後方に のみ成長していることがわかる。従って、水平方向の成 長は、後方のみを解析した。また、1064(nm)では、複数 の地点からプラズマが生成し、1 つの大きなプラズマを 形成し、532 (nm) では一つのプラズマ成長を確認した。 図2において、焦点位置より高速で直線的に成長したも のを、レーザパルス照射中におけるプラズマの成長と考 え、この成長速度とプラズマ長について検討した。

4-2 後方成長速度

成長速度は、高気圧気体中における理論と比較する。 実験結果は、濃度依存、光強度依存性を検討する。

a) 濃度依存性

図3に後方成長速度の実験結果を示す。後方成長速度 は、図2の焦点位置からの実線の傾きより求めた。また、 図3中の実線と点線は、2つの高気圧気体中の成長速度 理論の傾きである。ここでは、液体プラズマの成長速度 のNaCl 濃度依存性が、高気圧気体中の理論である、NaCl 濃度の-1/3 乗に比例する Breakdown wave の理論か、 NaCl 濃度の 1/2 乗に比例する Radiation supported shock wave 速度理論に従うかを検討する。

図3より、プラズマ成長速度は、NaCl 濃度1(%) 付近 以下ではRadiation supported shock wave 速度理論線の傾 きに従い、1(%) 付近以上ではBreakdown wave 速度理論 線の傾きに従う。成長速度は、濃度によって成長機構が 異なる。この原因を述べる。濃度が低いときの依存性は、 溶液中のモル数や電離電圧が低い Na 原子の数が少ない ためカスケード電離が起こりにくくBreakdown wave の 破壊時間は長い。そのため、成長速度は、Radiation supported shock wave 速度の理論式に依存する。濃度が高



(a) 1064 (nm)



図2ストリーク像

くなると、溶液中のモル数、Na 原子がともに増え、カス ケード電離が起こりやすくなり、破壊時間は短くなる。 そのため、Breakdown wave の成長速度が Radiation supported shock wave の成長速度を上回り、Breakdown wave の成長速度の理論式に依存するようになる。この、 破壊機構が変わる境界が1(%)付近であると考えられる。

b) 光強度依存性

図4に後方成長速度の光強度依存性を示す。ここでは、 液体プラズマの成長速度の光強度依存性が、レーザパワ ーの1/3 乗に比例する Breakdown wave の理論か、レーザ パワーの1/2 乗に比例する Radiation supported shock wave 速度理論に従うかを検討する。濃度依存と違い、プラズ マが出来る範囲の光強度が2×10¹⁴~5×10¹⁴ (W/m²) と狭 いため、明確に高気圧気体中の理論に従うとは確認でき ない。光強度の依存性は、さらに広い光強度の範囲を取 り検討する必要がある。





4-3 プラズマ長

a) 濃度依存性

図5に、それぞれの波長におけるプラズマ長測定結果 を示す。図2に示すように、プラズマ長は、1064 (nm) では、複数のプラズマが観測されたが、焦点位置で生成 された1つのプラズマのみの長さ、532(nm)では焦点位置 からの全長である。

図5より後方プラズマ長は2(%)付近までは増加し、それ以降ではほぼ一定の値となる。これは、成長速度の測定結果からもわかるように、1(%)付近で成長機構が変わることに関連している。また、濃度が高くなることによって、NaCl濃度が増加しすぎてしまい、十分な電離エネルギを得る以前に衝突が起こるためだと考えられる。

b)光強度依存性

図6にプラズマ長の光強度依存性を示す。プラズマ長 は、光強度に比例して増加する特性があるが関連性を示 すことは出来ない。成長速度と同じく、光強度依存性は、 さらに多くのデータを取り検討する必要がある。



(a) 1064 (nm)



図4 成長速度の光強度依存性

5. 垂直方向の実験結果

光軸と垂直方向のプラズマの成長特性について検討す る。検討した特性は、光軸方向の位置によるプラズマ直 径の分布、濃度依存性、光強度依存性である。

5-1 ストリーク像

図7に直径方向のストリーク像を示す。プラズマ直径

は、図に示すように、プラズマ像で一番成長した長さと する。

5-2 実験結果

プラズマ直径は、レーザの光軸方向の位置でそれぞれ 測定する。光強度、濃度依存性は、それぞれ位置変化で 最大となったプラズマ直径について検討する。

a) 位置変化

図8に実験結果を示す。焦点位置でのプラズマ直径は、 スポット径と比較して十分に大きい。この理由は2つ考 えられる。1 つは、プラズマ自体の運動によるもの。2 つ目は、スポット径は、ガウス型曲線の 1/e の値で定義 されているため、スポット径として定義されていないプ ラズマの種からの成長によるものである。





図5 プラズマ長の濃度依存性





図7 ストリーク像

次に、波長が 1064nm の時の方がプラズマの直径を測 定できる横幅が広い。この原因は、波長 1064nm ではプ ラズマが一度に複数形成され、多数のプラズマの直径を 測定したためである。1064nm では、プラズマの直径が 焦点付近から離れるにつれて小さくなるが、532nm では その変化が見られない。1064nm では、複数のプラズマ を観測しているため、焦点位置で生成される以外のプラ ズマの直径を測定しているからと考えられる。図 5.9 a) で NaCl 濃度が 0%の時に焦点位置からずれているのは、 濃度が変化したときにプラズマの焦点距離が変化したこ とによるものと考えられる。



図8 プラズマ直径の位置変化

b) 濃度変化

図9に濃度依存性の実験結果を示す。プラズマ直径は、 濃度に比例して増加する。また、1064 (nm)の方が 532 (nm)と比較して大きな傾きである。プラズマが拡散して いると仮定するならば、液体分子の影響により、濃度が 高くなるほどプラズマ長は等しくなるか小さくなる。し たがって、a)項で示した仮説は、プラズマの運動による ものは考えにくい。よって、プラズマの濃度と光強度に 伴うプラズマ長の増加は、ガウス型曲線の 1/e の値の外 の範囲からのプラズマの種のスポット径として定義され ていないプラズマの種からの成長によるものであると予 想できる。

c) 光強度変化

図 10 に光強度依存性の実験結果を示す。プラズマ直径 は、光強度に比例して増加した。また、1064 (nm)の方が 532 (nm)と比較して大きな傾きである。



図9 プラズマ直径の濃度変化

6. まとめ

本研究では、レーザを集光照射して生成した液体プラ ズマの生成メカニズムについての研究を行い、その物性 の解明を目指した。本研究で得られたプラズマの成長特 性の知見を以下に示す。

ストリークカメラでプラズマストリーク像を撮影し、 光軸と水平方向のプラズマの成長速度と長さ、光軸と垂 直方向のプラズマ長をそれぞれ求めた。



図 10 プラズマ直径の光強度変化

プラズマは、ほぼ後方にしか成長せず、1064(nm)では 複数の地点からプラズマが生成することを確認した。水 平方向の後方成長速度は、NaCl 濃度 1 (%) 付近以下では Radiation supported shock wave 速度理論線の傾きに従い、 1 (%) 付近以上では Breakdown wave 速度理論線の傾き に従う。

プラズマ長は、水平方向では 2(mm)程度、垂直方向で は 1(mm)程度である。

参考文献

- 1) 浦川隆之,津田紀生,山田諄:「レーザ光照射により生成される液体プラズマのしきい値特性に関する研究」,愛知工業大学研究報告 Vol.38 part.B, pp. 69-74 (2003-3)
- Norio Tsuda, Jun Yamada: "Observation of forward breakdown mechanism in high pressure argon plasma produced by irradiation by an excimer laser. J.Appl.Phys,Vol.81,No.2, pp.582-586(1997-2)
- 3) Jun Yamada, Norio Tsuda, Yoshiyuki Uchida, Hideo Huruhashi, Toshio Sahashi: "Development Mechanism of High Pressure Argon Plasma Produced by Irradiation of Excimer Laser" T.IEE Japan, Vol.114-A,No4, pp.303-308 (1994-4)

山田諄・津田紀生・内田悦行・古橋秀夫・佐橋稔雄「エ キシマレーザにより生成した高圧力アルゴンプラズマ の成長機構」電気学会論文誌 A, Vol.114-A, No4, pp.303-308 (1994-4)

(受理 平成18年3月18日)