**PASJ2014-SAP035** 

# 高出力高強度 Yb レーザーを使ったレーザーイオン源の開発

## DEVELOPMENT OF LASER ION SOURCE USING HIGH POWER YB LASER

澁谷達則<sup>#, A)</sup>, 吉田光宏<sup>B)</sup>, 林崎規託<sup>A)</sup> Tatsunori Shibuya<sup>#, A)</sup>, Mitsuhiro Yoshida<sup>B)</sup>, Noriyosu Hayashizaki<sup>A)</sup> <sup>A)</sup> Tokyo Institute of Technology <sup>B)</sup> High Energy Accelerator Research Organization

## Abstract

In this research, we plan to generate highly charged ions by using the laser that can achieve high repetition. This laser is Ytterbium (Yb) laser that can be driven at high power and high repetition. The method is a previously formed preplasma using a Q-switched laser followed by reheating the pre-plasma using high-intensity Yb laser (Double shot method). At present, we have developed high power Yb laser and pre-testing of the ion source using the Nd:YAG laser is required to perform the measurement test described above. These analyzes were performed on tantalum and carbon ions with a valence analysis of 'Time of Flight' method in the pre-test. Additionally, development of Yb laser has already achieved pulse energy of 70mJ. For the next stage, we will develop to generate for highly charged ions to further high power laser.

# 1. はじめに

重イオン加速施設では、これまで以上に大電流、 高価数、低エミッタンスのイオン源が要求されてい る。ECRIS (Electron Cyclotron Resonance Ion Source) やEBIS (Electron Beam Ion Source)では、40 価を超過 する高価数イオンを生成できるが、mA 級の大強度 ビームを生成することは原理的に困難である。

レーザーイオン源は、大電流、低エミッタンスで はあるが、高価数イオンの生成は30価程度であるこ とが利用拡大を妨げてきた。しかし、近年、チェコ の Laska(A.C.S.R)グループが、高出力であるヨウ素 レーザー(波長 1315nm、レーザー出力 800J、パルス 幅 400psec、レーザー強度 10<sup>16</sup>W/cm<sup>2</sup>、繰返し率 5shot/hour)を用いて Au や Ta の高 Z 元素を 50 価以上 に電離することに成功した[1]。これらの結果と他の イオン源との最大生成価数を Fig 1 に示した。





<sup>#</sup> shibuya.t.ac@m.titech.ac.jp

Laska らの報告により高価数レーザーイオン源の可 能性が示されたが、ヨウ素レーザーでは電力変換効 率が悪く、加速器用イオン源に要求される数 Hz 以 上の高繰返し率を実現することはできない。このた め、高効率高出力のレーザーが必要であり、低量子 欠損、直接 LD 励起可能、高濃度添加可能等の利点 を有する Yb レーザーが候補に挙げられる。本研究 では、この高効率・高効率 Yb レーザーを用いた高 価数イオン生成の可能性について検討している。

## 2. レーザーによる多価イオン生成

#### 2.1 基本的原理

高温高密度のレーザープラズマにおける原子過程には、代表的なものとして電離、再結合、励起、脱励起過程が存在する。これらのうち、電離過程に関しては、光直接電離と電子衝突電離とに大別することができ、従来法のレーザーイオン源の適用範囲であるレーザー集光強度 10<sup>14</sup>W/cm<sup>2</sup>以下では多光子吸収過程と古典吸収過程が支配的である。この過程において到達できる電子温度は、数 100~数 1000eV であり、この電子温度によって到達できる最大生成価数は30~40 価程度と推測される。これは、実験的にも示されており、Pb32 価や Mg11 価の生成が最大であることが報告されている[2]。

近年、レーザー核融合における基礎研究では、 CPA(Chirp Pulsed Amplification)法を用いた数 fsec の 超短パルスレーザーを用いて 10<sup>20</sup>W/cm<sup>2</sup> 以上のレー ザー集光強度が達成され、準単色エネルギー電子 ビームの生成[3]に代表されるように多くのプラズマ 非線形効果を用いた応用が可能となった。電離現象 については、レーザー集光強度が 10<sup>18</sup>W/cm<sup>2</sup> に達す ることで、ポンデロモーティブ力による相対論的非 線形プラズマ波が誘起され、このプラズマ波のポテ ンシャルに捕獲された電子が加速されることによっ て電離を促進する。このとき、プラズマ波を誘起す

### **PASJ2014-SAP035**

るために必要な電子密度はレーザーパルス幅 500fsec を用いると 10<sup>16</sup>cm<sup>-3</sup> である。また、加速勾配は 1GV/m 程度となり、10µm 加速されることによって 現在の電離エネルギーの限界を超えることができる。 加速長 10µm はレイリー長よりも十分に小さく、こ の程度加速されることは十分可能である。この加速 によって生成された高速電子を利用し、30 価を超過 する高価数イオンの生成を行う。これらの物理的概 念図について Fig 2 に示す。



Figure 2: Schematic diagram of laser plasma ionization.

#### 2.2 シミュレーションによる検証

本来、これらの研究にはシミュレーション的アプ ローチが欠かせないが、電離シミュレーションコー ドの開発は近年開始されたばかりで実験的アプロー チが先行しているのが現状である[4]。これは、原子 過程が複雑であることと計算領域が大規模であるこ とに起因している。電離シミュレーションでは、 PIC(Particle in Cell)法による計算領域が数 100µm オーダーに制限されることから、レーザーイオン源 における 10~300cm 程度のプラズマ輸送過程を大規 模に計算することは困難である。現状では、さらな る電離モデルの新鋭化、PIC 法と流体コードや Fokker-Plank コードのハイブリット化による拡張等 が必要である。

## 2.3 実験による検証と本研究の目的

本研究では、超短パルスレーザーによる多価イオ ン生成の可能性を検証する。そのためには、まず価 数分析可能なイオン源のテストベンチの製作および 高強度 Yb レーザーの製作が必要である。Yb レー ザーでは CPA 法と組み合わせることによってパルス エネルギー10J,パルス幅 500fsec,中心波長 1030nm,繰 返し率 50Hz を目標としている。これによりレー ザー集光強度 10<sup>18</sup>W/cm<sup>2</sup> 程度を比較的容易に得るこ とができる。このレーザーの完成後に多価イオンの 生成及び価数分析試験を行い、本スキームの検証を 行う予定である。

## 3. 実験と結果

## 3.1 イオン分析装置の製作

まず始めに、価数分析が可能なレーザーイオン 源のテストベンチ装置を制作した。テストベンチ の概念図について Fig 3 に示す。プラズマ膨張に よる初期速度を利用して Time of Flight 方式による 分析方法を採用した。ターゲットには、<sup>12</sup>C と <sup>181</sup>Taを用いて行い、テストベンチ容器内を5×10<sup>-5</sup>Pa 以下に保って実験を行った。イオン電流量の 測定はファラデーカップを用いて行い、価数分析 測定では静電アナライザーと MCP( Micro Channel Plate )を用いた。価数分析の際のスリット幅は 50µm とした。イオン電流量測定と価数分析測定 の際には、その都度測定装置の交換を行った。



Figure 3: Schematic picture of the experimental.

また、本研究では高強度レーザーによるプラズマ 波を生成するが、これにはレーザーパルスが入射す る前にプラズマプルームを形成しておく必要がある。 このプラズマプルームは他のレーザーによるアブ レーションによって生成する。形成されるプラズマ は、密度分布を変化させるためプラズマ波を誘起で きる密度分布部(10<sup>16</sup>cm<sup>-3</sup>)をピンポイントに照射 することは難しい。そのため、プラズマプルーム形 成用のレーザーと高強度 Yb レーザーを時間制御し て照射できるシステムを構築した。この時間制御し た波形の一例を Fig4 に示した。Fig4 左図は時間制 御を行わず、ターゲット近傍(誤差 Insec 未満)で 検出した結果である。また、Fig4 右図は高強度 Yb レーザーを 120nsec(誤差 Insec 未満)遅延して照射 した際の検出結果である。



Figure 4: Example of delay time controlling.

### Proceedings of the 11th Annual Meeting of Particle Accelerator Society of Japan August 9-11, 2014, Aomori, Japan

## PASJ2014-SAP035

#### 3.2 高強度高出力 Yb レーザーの開発

レーザーイオン源が高価数イオンの生成と加速器 用のイオン源として必要とされる要求性能について Table 1 に示す。

Table 1: Required Parameter for Generating Highly Charged Ions

|                                   | Minimum          | Yb Laser         |
|-----------------------------------|------------------|------------------|
|                                   | Requirement      | System           |
| Laser Intensity ~30 <sup>+</sup>  | $10^{11} W/cm^2$ | -                |
| Laser Intensity 40 <sup>+</sup> ~ | $10^{16} W/cm^2$ | $10^{18} W/cm^2$ |
| Repitition Rate                   | 1 Hz             | 50 Hz            |

これまで繰返し率の制約から候補となるレーザー は  $CO_2$  レーザー, Nd:glass レーザー, Nd:YAG レー ザー, に限られてきた。このうち、CERN レーザー イオン源では、100J級の $CO_2$  レーザーが用いられた [3]。しかし、これらのレーザーでは高いレーザー集 光強度を達成することはできない。

近年、Ybレーザーの登場により、高繰返し率且つ 高出力が達成されつつある。本研究で使用する Yb レーザーにおいても Yb ファイバーレーザー部では、 平均出力 20W を達成している。我々はレーザーイオ ン源用に Yb レーザーを開発しており、その全体構 成について Fig 5 に簡略的に記した。



Figure 5: Schematic layout of Yb laser system.

現在では、Yb:YAG amplifier 部において 70mJ を達成している。また、さらなる高出力化のために Yb:YAG rotary amplifier の開発を行っている。後段 には、CPA によるパルス圧縮を行う予定である。現 在の達成値と目標値について以下に詳細を示す[4]。

Table 2: Present and Goal Laser Parameters

|                 | Yb Fiber | Yb:YAG  | Goal     |
|-----------------|----------|---------|----------|
| Pulse energy    | 13 µJ    | 70 mJ   | 10 J     |
| Repetition rate | 1 MHz    | 3 Hz    | 50 Hz    |
| Average power   | 20.9 W   | 210 mW  | 500 W    |
| Pulse duration  | 180 psec | 90 psec | 500 fsec |
| Wavelength      | 1032 nm  | 1030 nm | 1030 nm  |

## 3.3 イオン源テストベンチの動作試験

本研究では、各計測装置を製作した。本研究に置

ける測定は、ファラデーカップを用いた電流計測と Time-of-flight method と用いた価数分析を高強度 Yb レーザー完成前に動作試験として行った。レーザー には一般的な Q スイッチレーザー である Nd:YAG レーザー ( $\lambda$ =1064nm, 650mJ, 10nsec)を用いた。<sup>12</sup>C と<sup>181</sup>Ta を用いて実験について Fig 6 に示す。現在は、 <sup>12</sup>C 6 価及び <sup>181</sup>Ta 8 価の生成に至っている。



Figure 6: Time of flight spectrum at carbon and tantalum.

## 4. まとめ

重イオン加速における質量電荷比の向上は、高 Z 元素の加速ほど重要性である。高 Z 元素は常温で固 体の物質が多く、レーザーイオン源の使用が可能で ある。このレーザーイオン源は大電流且つ低エミッ タンスであるが、生成できる価数に制限が存在する。 これは、高強度レーザーによって高価数化できるこ とが示されているが、いまだ加速器用イオン源に要 求されるレーザー繰返し率を達成できていない。こ れらのことから、本研究では高繰り返し可能なレー ザーによる多価イオン生成の検証を行っている。

## 参考文献

- L. Laska, K. Jungwirth et al., "Charge-state and energy enhancement of laser-produced ions due to nonlinear processes in performed plasma", Appl. Phys. Lett. 86, 081502 (2005).
- [2] CERN. "The CERN Laser Ion Source". Last updated 01/17/2005

http://scrivens.web.cern.ch/scrivens/lis/home.html Access date 10/06/2014.

- [3] S.P.D. Mangles et al., "Monoenergetic beams of relativistic electrons from intense laser-plasma interactions", Nature 431. 535-538 (2004).
- [4] Y.Kishimoto., J. Plasma Fusion Res Vol84, No 8. 484– 491 (2008).
- [5] Y.Matsumura et al., "Development of Yb laser for high power ultra-short pulse", PAC' 2013.