**PASJ2014-SAP115** 

# 収束電子ビームを用いた高強度レーザーの直接プロファイル計測法の開発 DIRECT HIGH POWER LASER DIAGNOSTIC TECHNIQUE BASED ON FOCUSED ELECTRON BUNCH

佐藤令 \*<sup>A)</sup>、野々村洸<sup>A)</sup>、五十嵐大祐<sup>A)</sup>、坂上和之<sup>A)</sup>、遠藤彰<sup>A)</sup>、鷲尾方一<sup>A)</sup>

Ryo Sato\*<sup>A)</sup>, Ko Nonomura<sup>A)</sup>, Daisuke Igarashi<sup>A)</sup>, Kazuyuki Sakaue<sup>A)</sup>, Akira Endo<sup>A)</sup>, Masakazu Washio<sup>A)</sup>,

<sup>A)</sup>Waseda University

#### Abstract

We have been developing laser profiler based on laser Compton scattering in Waseda university. Laser profile can be measured by scanning focused electron beam while measuring Compton scattering signal. This method is suitable for a high intensity laser, but very small spot size of electron beam is required. To achieve small spot size, we use S-band photocathode rf gun and specially designed solenoid lens. The beam size was simulated by General particle tracer (GPT) and directly measured by Gafchromic film HD-810. We have succeeded in observing minimum beam size of about 20  $\mu$ m rms. We are preparing beam scanning system, pulse CO<sub>2</sub> laser and a detector for Compton signal. In this conference, we will report the results of focused electron beam measurement and future prospect.

### 1. はじめに

近年、超高強度レーザーの生成が可能となり、様々な 分野で利用されている。原子核・原子力分野の研究では ペタワットといった強度のレーザーも利用されており、 今後これらの利用がより活発になると考えられる。し かし、このようなレーザーのプロファイルを直接スポッ トで計測する手法は未確立である。収束点での診断法を 確立することはレーザー利用において非常に重要な知 見を提供する。

我々は電子ビームを用いた高強度レーザーの直接プロファイル計測法の開発を行っている。収束した電子ビームをレーザーと垂直に衝突させ、レーザーを電子ビームでスキャンする。このときに生じるレーザーコンプトン 散乱光の強度を計測することでレーザーのプロファイル を得ることができる。電子ビームとレーザーの強度分布 をガウシアン分布と仮定し、それぞれのビームサイズを σ<sub>e</sub>, σ<sub>l</sub> とする。電子ビームの位置に対するレーザーコン プトン散乱光の分布 σ<sub>meas</sub> は次のように表せる。

$$\sigma_{meas} = \sqrt{\sigma_e^2 + \sigma_l^2} \tag{1}$$

この関係から電子ビームのスポットサイズをレーザー径 よりも十分小さくすることでレーザーのプロファイルを 得られることがわかる。この方法であればレーザーの強 度が高くても直接そのプロファイルを計測することがで きる。また各方向からのスキャン結果を CT(Computed Tomography)によって再構成することで、2次元の強度 分布を得ることも可能であり、最終的にはそのような実 装を目標としている。

まずは  $CO_2$  レーザーをターゲットとする。ハイパワー な  $CO_2$  レーザーは様々な分野で利用されており、近年 は次世代の半導体露光技術である EUVL(Extreme Ultraviolet Lithography) においてはプラズマ源として活発に 研究されている<sup>[1]</sup>。EUVL では 100kHz, 200mJ といっ た高強度の  $CO_2$  レーザーが必要となり、この収束点で の計測を可能とすることで EUV 生成効率の向上、強度 の安定化に貢献できる。 このプロファイラーの実現のためには数 MeV 程度の 電子ビームをレーザー径よりも小さく絞り衝突させる 必要がある。我々は早稲田大学のフォトカソード rf 電 子銃システムとソレノイド電磁石を用いてこの電子源 の開発を行っている。rf 電子銃で生成した 5MeV の電 子ビームをソレノイド電磁石で数 10µm まで収束する。 本発表では収束電子源システムと収束電子ビームの計 測、走査試験の結果について報告する。

### 2. 早稲田大学加速器システム

早稲田大学ではフォトカソード ff 電子銃を用いたビーム基礎研究、様々な応用研究を行っている。フォトカソード ff 電子銃は、フォトカソードで生成した電子ビームを ff 空洞内の加速電界ですぐさま加速することによって、低エミッタンス、短バンチな 5MeV 程度の電子ビームを生成することができる。この ff 電子銃システムを改良するとともに、レーザーコンプトン散乱<sup>[2]</sup> やパルスラジオリシス<sup>[3]</sup> といった応用研究を行っている。

加速空洞は BNL-TypeIV のデザインを基としており、 高Q値と暗電流削減のため空洞を最適化したものを使用 している<sup>[4]</sup>。rf 周波数は 2856MHz(S-band) を用いてい る。カソードには Mo プラグに Cs-Te を蒸着したものを 使用している。量子効率は 0.1%程度であり、1nC/bunch の電子ビームを生成できる。

シードレーザーは Nd:YLF モードロックレーザーを用 いており、その繰り返し周波数は 119MHz である。LN 変調器によってパルス切り出しを行っており、1 から 100 バンチまでの運転が可能である。切り出されたレーザー パルスは、Yb ファイバーアンプ、LD アンプを用いて増 幅される。増幅後、LBO(SHG) と BBO(FHG) によって 波長変換されカソードに照射される。

図1に早稲田のビームラインの概要図を示す。rf 電子 銃、UV レーザーシステムと各種の電磁石が含まれてい る。我々の加速器システムは全長で 3m 程度と非常にコ ンパクトな構成となっている。ソレノイドは3つ使用し ている。Solenoid1 は電子銃直下に配置され、エミッタン ス補正に用いられる。Solenoid2, Solenoid3 はそれぞれ レーザー衝突点への電子ビーム収束、収束後発散を抑え るために用いられる。偏向電磁石はビームのエネルギー

<sup>\*</sup> wase-nishicab61@akane.waseda.jp

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

**PASJ2014-SAP115** 



Figure 1: Schematic design of Waseda beam line.

計測、コンプトン散乱光と電子ビームの分離に用いる。 3つのアルミナ蛍光板 (Demarquest Co.) とステアリング 電磁石を用いてビームをコントロールしている。レー ザーコンプトン散乱光の検出には MCP(Micro-Channel Plate)を用いる。衝突点から約 81cm 下流に設置されて おり、検出有効散乱角は 37mrad である。

## 3. 収束電子ビーム生成

#### 3.1 GPT Simulation

本研究ではレーザー径よりも小さな電子ビームサイズ を得る必要があり、そのためにシミュレーションによっ てソレノイドの最適化を行った。ソレノイドの磁場分布 を POISSON コードを用いて計算し、GPT でのビーム トラッキングの結果を踏まえ形状を決定した。5MeV の 電子ビームを収束するため、最大磁場強度 0.6T のソレ ノイドを 2 つ製作した。

General Particle Tracer(GPT)<sup>[5]</sup>を用いて3次元の空間 電荷効果を加味したビームトラッキングを行った。rf空 洞とソレノイドの電磁場分布はSUPERFISH, POISSON を用いて作成しGPTに取り込んだ。Fig.2にカソードか ら生成された電子ビームのビームサイズの変化、Table.1 にそのパラメーターを示す。Solenoid2によって収束さ れた電子ビームは1.274mの位置で15µmに収束される。 その後ビームは発散するが、Solednoid3によって発散が 抑制される。この再収束はビームロスを防ぎ、レーザー コンプトン散乱のバックグラウンドの低減につながる。



Figure 2: Beam size as a function of distance from the cathode.

#### 3.2 ビームサイズ計測

収束電子ビームの計測には Gafchromic radiochromic film を用いた<sup>[6]</sup>。我々の使用する電子ビームはエネル ギー、チャージともに低く、OTR のような一般的な方 法ではビームサイズの計測が困難であった。このフイ ルムは放射線が当たると青く呈色する。我々は高エネ

Table 1	: 1	Parameters	of	GPT	Simulation
---------	-----	------------	----	-----	------------

Number of particles	1000
Space Charge	3D
Bunch Shape	Gaussian
Charge	50pC
Electric filed at cathode	100MV/m
Initial laser spot size	0.3 mm
Solenoid 1 strength	0.13 T
Solenoid 2 strength	0.5 T
Solenoid 3 strength	0.5 T

ルギー光子のドーズ換算に用いられる HD-810 という種 類のフイルムを選択した。HD-810 は呈色面が 6.5µm と 薄い。モンテカルロコードである EGS5 を用いてこの HD-810 内での電子散乱を計算すると、呈色面ではビー ムはほとんど広がらない。このことから 10µm の電子 ビームの計測に適していると考えられる。ビームの測 定法としては、まず冷却 CCD カメラを用いて Optical density(OD 値) を読み取る。そして照射時間を変えて呈 色させた HD-810 からドーズ換算を行い、この換算曲線 を用いてビームを評価した<sup>[7]</sup>。

HD-810で計測した電子ビームのプロファイルを Fig.3 に示す。この画像の強度分布にガウス近似をかけてビー ムサイズを算出した。Fig.4 に Solenoid2 の強度ビーム サイズの関係を示す。このときの照射条件は、電子ビー ムが 3.5MeV, 50pC で照射時間が 1 秒である。焦点にお いては 20µm のビームが生成されており、本研究の利用 に足る電子ビームを生成できていることがわかる。



Figure 3: Electron beam profile measured by HD-810.



Figure 4: Beam size as a function of Solenoid2 strength.

#### **PASJ2014-SAP115**

## 4. 走査システム

レーザーコンプトン散乱を用いたレーザー計測の予 備実験として、金属ワイヤーのスキャンを行った。電子 ビームとワイヤーの衝突によって生じる制動放射光の 分布はそれぞれの分布の畳み込みとなる。電子ビームの 走査に用いるステアリング電磁石は117µm/Aのものを 使用した。金属ワイヤーの材質はAlである。このワイ ヤーは1mmの円形のものから1/4の部分を切り出した 非対称な形をしている。我々は走査電子源を用いてこの 非対称なワイヤーの形状を制動放射光から再現するこ とを試みた。ワイヤーは回転させることで異なる深度 分布をもつので、2方向から(wireA と wireB)の照射を 行った。この2種類の深度分布をFig.5 に示す。



Figure 5: Thickness distribution of metal wires.



Figure 6: PMT signal distribution of metal wires.

制動放射光の測定には LYSO シンチレーターと光電 子増倍管 (PMT)を用いた。Fig.6 に電子ビームの位置に 対する制動放射光の分布を示す。Fig.5 と Fig.6 を比較 すると、ワイヤー形状を電子ビームのスキャンによって 再現できていることがわかる。しかし、ワイヤー深度 が深い部分に関しては完全に計算と一致していないこ とがわかる。これは電子ビームのエネルギーが 1mm の AI ワイヤーに対して透過能が小さいことが原因である。 この問題は金属ワイヤーによる試験特有のものであり、 レーザーコンプトン散乱のときは考慮する必要がない。 我々は今後より細いワイヤーでの試験を行うとともに、 磁性流体シールを用いた精密な回転治具でワイヤーを 回転させながらスキャンすることで CT による画像の再 構成を行う予定である。

## 5. まとめと今後

早稲田大学では、レーザーコンプトン散乱を用いた 高強度レーザーの直接計測法の開発を行っている。これ は収束した電子ビームを用いてレーザーをスキャンし、 そのとき生じるレーザーコンプトン散乱光からレーザー 強度分布を再現するものである。フォトカソード rf 電 子銃によって生成した低エミッタンスな電子ビームをソ レノイドによって収束する。20µmの電子ビームを生成 できており、本研究に足る電子源を完成することができ た。非対称な金属ワイヤーをスキャンすることで、走査 収束系の評価試験を行った。制動放射光分布から 1mm 径の非対称な金属ワイヤーの形状を再現することがで きた。よって我々の電子源は高強度レーザーの計測への 利用が可能な状況にある。

我々は PMT を用いたバックグラウンドの評価、その 低減を進めている。ターゲットとする CO<sub>2</sub> レーザーは すでに準備しており、これを $\sigma = 200 \mu m$  以下に収束で きることも確認した。今後はこのレーザーとのコンプト ン試験を行い、レーザー計測の実証を行う。

## 参考文献

- [1] A. Endo, InTech (2012) DOI: 10.5772/38716.
- [2] K. Sakaue et al., Radiat. Phys. Chem. 77 (2008) 1136-1141.
- [3] Y. Hosaka et al., Radiat. Phys. Chem. 84 (2013) 10-13.
- [4] K. Sakaue et al., Nucl. Instr. and Meth.B 269 (2011) 2928-2931.
- [5] General Particle Tracer: http://www.pulsar.nl/gpt/.
- [6] Gafchromic film: http://www.gafchromic.com/.
- [7] Y. Yoshida et al., Proceeding of IPAC2012, THPPR049 (2012).