**PASJ2018 THP017** 

レーザー荷電変換入射の原理実証実験に向けたレーザーシステムの開発

# DEVELOPMENT OF LASER SYSTEM FOR A PROOF-OF-PRINCIPLE EXPERIMENT OF LASER STRIPPING INJECTION

原田寛之<sup>#, A)</sup>, サハプラナブ<sup>A)</sup>, 米田仁紀<sup>B)</sup>, 道根百合奈<sup>B)</sup>, 井上峻介<sup>C)</sup>, 佐藤篤<sup>D)</sup>, 菅沼和明<sup>A)</sup>, 山根功<sup>E)</sup>, 金正倫計<sup>A)</sup>, 入江吉郎<sup>E)</sup>

Hiroyuki Harada<sup>#, A)</sup>, Pranab Kumar Saha<sup>A)</sup>, Hiroki Yoneda <sup>B)</sup>, Yurina Michine<sup>B)</sup>, Shunsuke Inoue <sup>C)</sup>, Atsushi Sato <sup>D)</sup>, Kazuaki Suganuma<sup>A)</sup>, Isao Yamane<sup>E)</sup>, Michikazu Kinsho<sup>A)</sup>, Yoshiro Irie<sup>E)</sup>

<sup>A)</sup> JAEA J-PARC, <sup>B)</sup> UEC ILS, <sup>C)</sup> Kvoto U. ICR, <sup>D)</sup> NAT, <sup>E)</sup> KEK

#### Abstract

The high-intensity proton accelerator adopts a charge exchange injection scheme, which injects with exchanging from negative Hydrogen ion ( $H^-$ ) to proton by using carbon foil. This scheme can realize high intensity proton beam but the uncontrolled beam losses occur by scattering at the foil. Additionally, the beam collision at the foil may cause the break itself. Therefore, a new injection scheme for higher intensity is needed as an alternative to the foil. We newly propose and develop a laser stripping injection scheme. At the first step, we propose a proof-of-principle (POP) experiment of the scheme in J-PARC and develop a laser system. In this presentation, we will introduce the laser stripping injection scheme and describe an overview of a POP experiment. We will report a current status of the laser system.

### 1. 研究の学術的背景

### 1.1 大強度陽子加速器施設 J-PARC と荷電変換入射

加速器を用いた科学実験として、大強度陽子ビーム の標的照射後に生成された2次粒子(中性子、ミュー粒 子、ニュートリノなど)を用いた最先端の実験のために、 世界中で MW 級の大強度陽子加速器が稼働もしくは建 設中である。大強度陽子加速器では、線形加速器で加 速された負水素イオン(H<sup>-</sup>)の2つの電子を円形加速器 の入射点に設置された"荷電変換用炭素膜"にて剥ぎ取 り、陽子へと変換しながら周回する陽子ビームに多周回 にわたり重ねて入射することで、パルス状の大強度の陽 子ビームを生成している。この入射手法を"荷電変換多 重入射"と呼ぶ[1]。この入射手法は、大強度の陽子ビー ムを生成できる反面、周回する陽子ビームが膜への衝突 を繰り返すことで、ビーム自身が散乱され、ビームエミッ タンスの増大や大角度に散乱された粒子による制御不 能なビーム損失が原理的に発生してしまう。加えて、 ビームの衝突による膜へのエネルギー付与のため、大強 度ビーム出力時には熱や衝撃による膜の変形や破壊が 生じる。そのため、MW 級の大強度出力時の出力や運 転効率は、ビーム損失による残留線量や膜の寿命に よって制限される可能性がある。

国内唯一の大強度陽子加速器施設である J-PARC は、 400 MeV 線形加速器、3 GeV シンクロトロン(RCS)、50 GeV 主リングシンクロトロンの 3 基の大型加速器から構成され、大強度の陽子ビームを最先端の実験施設へと 供給している[2]。J-PARC の心臓部である RCS は、線形 加速器で400 MeV まで加速された H-ビームの 2 つの電 子を剥ぎ取り、陽子ビームへと変換する"荷電変換多重 入射"で307周回にわたり貯めこみ、入射後20msの短時間で3GeVのエネルギーまで加速する速い繰返しのシンクロトロン加速器である。設計出力は、1MWを目指しており、現在は、出力500kWでの定常供用運転を行っている。また、2018年7月3日に1時間弱の短時間ではあるが、設計出力1MWの安定な連続運転に成功した。今後、供給先である中性子ビーム発生用の水銀標的の開発状況や照射時の損傷を確認しつつ、徐々に出力を上げ、1MW出力の安定運転を目指す。また、更なる大強度化に向け、継続的に研究開発を進めている。

#### 1.2 さらなる大強度化への障害と克服に向けた開発

ビーム利用運転開始以降、RCS の入射部において有 意な残留線量が検出された。その入射システムの概要を Fig. 1 に示す。そのビーム損失起源が荷電変換膜による 大角度散乱であることをビーム試験とシミュレーションの 双方より突き止め、散乱粒子の回収機構の導入による ビーム損失の局所化などを行い、大強度化への道筋を 付けてきた[3]。また、大強度出力時に顕著となる空間電 荷効果の緩和に加え、膜への衝突粒子数を低減する "ペインティング入射"[4]と呼ばれる手法を確立させた。 この入射は、多重入射中にペイント軌道を Fig. 1 の水色 から青色の軌道に変化させることで、周回ビームを膜か ら遠ざけ当たらないようにする手法である。これにより、 307 周回入射時において1 粒子あたりの平均衝突回数 を 7 回程度まで大幅に削減させてきた[5]。今後設計出 力 1 MW へ徐々に増強していく過程で、荷電変換膜を 常時監視し、膜厚など系統的なデータを取得していきな がら、進めていく必要がある。膜の変形が分かる参考図 として、300kW出力での運転前後の膜の写真をFig.2に 示す。しかしながら、さらなる大強度出力 1 MW 以上に は炭素膜を用いた荷電変換入射に代わる新たな入射手

<sup>&</sup>lt;sup>#</sup> hharada@post.j-parc.jp

# **PASJ2018 THP017**

法が必要と考えられており、その障害克服に向けた解決 策であると国際的にも共通認識となっている。

米国オークリッジ国立研究所(ORNL)の核破砕中性 子源施設(SNS)の線形加速器のビームラインにおいて、 レーザーによる電子励起と強磁場による電子剥離を組 み合わせた"レーザー補助荷電変換入射"の原理実証 実験が実施されている[6]。次章で詳細は述べるが実用 化には非常に多くの課題がある。一方、J-PARC におい ても荷電変換膜の代わりにレーザーのみを使用して、H-から陽子へと変換し入射する"レーザー荷電変換入射" を新たに考案し、実現を目指して研究開発を進めている [7, 8]。本稿では、炭素膜に代わる2つの荷電変換入射 手法を紹介し、J-PARC で進めているレーザー荷電変換 入射の原理実証実験に向けたレーザー開発状況を報告 する。



Figure 1: RCS injection system. Red line shows carbon foil at injection point. Light and dark blue lines show bump orbits of injection start and end in the circulating ring, respectively. Green line shows injection beam orbit.



Figure 2: Pictures of carbon foil before (left) and after (right) user operation with 300 kW output.

# 2. レーザー補助荷電変換入射

Figure 3 にレーザーによる電子励起と強磁場による電子剥離を組み合わせた"レーザー補助荷電変換入射"の 原理を示す。H<sup>-</sup>イオン中の2 つの電子は、基底準位 (n=1)と高準位(n>2)に存在する。H<sup>-</sup>イオンが強磁場で 曲げられた際の遠心力によって、高準位の1 つの電子 はH<sup>-</sup>イオンから剥離しH<sup>0</sup>へと変換する。これは、ローレ ンツストリッピングと呼ばれ、ビームの運動エネルギーと 電子の励起準位に依存して電子剥離可能な磁場強度 が決まる。もう1つの電子は基底状態(n=1)にあるため、 レーザーを用いて高準位(n=3)に励起する。直後に再 度強磁場によるローレンツストリッピングによってH<sup>0</sup>から 電子を剥離し、陽子へと変換する。SNS のビームエネル ギー1 GeV では電子剥離に1 T 以上の磁場を必要とす るため、最大1.2 T の永久磁石を電子励起用のレーザー の上下流に配置している。上流側の磁石で1 つめの電 子を剥ぎ取り、H<sup>0</sup> イオン中のもう1 つの電子は、下流側 の磁石で剥ぎ取るためにレーザーで n=1 から n=3 に励 起している。SNS では、エネルギー1 GeV、ミクロバンチ 長~35 ps、周波数 402.5 MHz、入射パルス長 1.0 ms、繰 り返し 60 Hz の H-イオンビームを荷電変換入射している が、現在までに最終目標の 1/100 の H-ビームパルスに 対して 10 Hz のみレーザーを照射し、90%以上の荷電変 換効率を達成している[9]。この成果は、次世代大強度 加速器における膜に置き換わる荷電変換入射の実現に 向けた原理を実証したもので、世界的にも評価が高い。



Figure 3: Principle of laser assisted stripping injection.

しかしながら、入射システムとして実現するには、"大 口径磁石による強磁場 1.2 Tの実現"、"強磁場 1.2 Tを 用いた際のビーム入射システムのビーム力学的な設計"、 そして"高繰り返しと長パルス化による600倍以上高い平 均出力のレーザー"が大きな課題となる。さらに、強磁場 は陽子自身にも影響を与えるため、原理的に発生する 入射ビームの角度広がりは、ビーム入射を行う上で最大 の課題となる可能性がある。Figure 4 の上図に進行方向 に対するフリンジ領域の磁場(40 T/m)と電子剥離(H-か ら H<sup>0</sup>)の割合を示す。図中に示すように、磁場は進行方 向に対して徐々に立ち上がる。そこに H-ビームが通過し た際にある確率で電子剥離が起こる。H-時は磁気力を 受け、剥離(H<sup>0</sup>)後はその力は受けないため、ビーム内 の各粒子が進行方向の異なる位置で電子剥離が起こる ことにより、入射ビームに大きな角度広がりが生じる。計 算によると 40 T/m の磁場では±5 mrad の角度広がりと なる。Figure 4の下図に入射点での周回ビームの位相空 間における入射ビームと周回ビームの関係を示す。現在、 入射ビーム(緑色楕円)をペインティング入射により要求 される領域(水色楕円)に広げながら多重入射を行って いる。この角度広がり(赤色点線楕円)が生じた場合、ペ インティング入射する以上の要求を超える非常に大きな エミッタンスを持つ周回ビームになってしまう。周回リング のアクセプタンスを変更することなく、要求の範囲内の ビームサイズに抑えるためには、100 T/m 以上のハード エッジのフリンジ磁場が要求され、非常に大きな課題とな る。また、大強度出力には空間電荷効果より蓄積ビーム

の電荷密度を抑制する必要があるが、このビームは中心 の電荷密度が高くなってしまい、大強度出力時に大きな ビーム損失が発生する可能性が高い。



Figure 4: Top figure is magnetic field B (T) and stripping rate (H $^{-}$  to H $^{0}$ ) along beam longitudinal direction. Bottom figure is phase plot at injection point in the case of typical painting injection (light blue) and laser assisted stripping injection.

# 3. レーザー荷電変換入射

RCS では、前段の線形加速器からエネルギー400 MeV、ミクロバンチ長 100 ps、周波数 324 MHz、入射パ ルス長 0.5 ms、繰り返し 25 Hz の H-イオン入射ビームに 対して電子を 2 つ剥ぎ取り、陽子へと荷電変換しなけれ ばならない。このエネルギー400 MeV の H-ビームは SNS の 1 GeV のエネルギーより遅いため、SNS と同様にロー レンツストリッピングを用いた電子剥離には 1.8 T 以上の 強磁場が必要となる。前章で述べたように入射ビームの 角度拡がりをなくすためにも強磁場を用いない手法を模 索し、強磁場による電子剥離に替わり、レーザーのみで 電子剥離を行う"レーザー荷電変換入射"を新たに考案 し、研究開発を進めている[7, 8, 10]。

3.1 レーザー荷電変換入射

"レーザー荷電変換入射"の原理を Fig. 5 に示す。こ の手法では、H-もしくは H<sup>0</sup>の電子剥離は強磁場を用い ずレーザーで行うのが特徴である。まず、H-にレーザー を照射し、電子を1つ剥離する(Fig. 5 の①)。H<sup>0</sup>となった 後、もう1 つの電子は基底状態(n=1)にあり、その束縛エ ネルギーは13.6 eV であり、レーザー波長にすると90 nm である。非常に短波長となるため、SNS と同様に一度電 子励起し、直後に電子剥離を行う事も考えている。例え ば、102 nm(12.1 eV に相当)の波長を照射し、第 2 励起 状態(n=3)に励起し、直後に 817 nm の波長のレーザー を照射し電子剥離を行う。しかしながら、どちらの手法で も短波長であるが、国内で唯一 400 MeV の H-もしくは H<sup>0</sup>ビームは光速の 70%近い速度を持っているため、 レーザーとの角度αに依存するドップラー効果によって、 静止系では異なるレーザー波長λ0で相互作用する。

$$\lambda_0 = \frac{\lambda}{(1 + \beta \cos \alpha)\gamma} \tag{1}$$

ここでの  $\beta \geq \gamma$ はローレンツ係数であり、400 MeV の H-もしくは H<sup>0</sup>ビームでは、 $\beta$ =0.713  $\geq \gamma$ =1.426  $\geq$ なる。この ドップラー効果によって、ビームの感じる(静止系)波長 が伸びる。保有している 2 基のレーザー(Nd:YAG レー ザー, 1064 nm、ArF エキシマレーザー, 193 nm)を用い た際の静止系での波長とその照射角、90%以上の変換 効率に必要な 1 パルスあたりのレーザーエネルギー(計 算)を Table 1 に示す。

想定している荷電変換過程の成否、必要なレーザー のパルスエネルギーの定量評価、Hビームの縦・横方向 のパラメータ依存性、レーザーの調整手法の確立などを 実施すべく、J-PARC の線形加速器と RCS を結ぶ H<sup>-</sup> ビーム輸送ライン(L3BT ライン)において、10<sup>5</sup> パルスを 超える入射ビームの内の数パルスのみに対するレー ザー荷電変換の原理実証実験を計画しており、2019 年 度から Nd:YAG レーザーを用いた電子剥離から実験実 施を予定している。その原理実証実験に向け、

- 1. レーザー照射用超高真空ビームラインの設置
- 2. レーザー調整・遠隔制御の整備
- 3. レーザーの照射位置を変えず照射角のみを遠隔で 変更可能なシステムの開発

4. 荷電変換効率測定(HからH<sup>0</sup>、H<sup>0</sup>からH<sup>+</sup>)の開発 が必須となる。入射システムとしての実用化に向けた開 発も並行して進める。原理実証実験の結果に大きく依存 するが、324 MHz の繰返しでリニアックから輸送される 10<sup>5</sup>パルス(1パルスあたりのパルス幅:<0.1 ns)の全て へのレーザー照射という大きな課題は変わらず存在する。 そのため、高繰返しレーザー光源の開発やレーザー蓄 積リングの開発[11]も行う。本稿では、上記 1~4 の内 1 ~3 に関して次章で報告する。原理実証実験を実施する ビームラインやHゼームの光学系、上記4に向けた開発 に関しては、この会議の別の報告書で纏めている[12]。

Table 1: Laser, Charge-Exchange Process, Wave Length of Static System, Collision Angle and Pulse Energy

Laser	荷電変換 過程	波長	照射角	エネル ギー
Nd:YAG	①剥離	743 nm	$90^{\circ}$	> 1 mJ
ArF Excimer	②励起	102 nm	63.3°	> 2 mJ
Nd:YAG	③剥離	817 nm	$97^{\circ}$	> 1 mJ
ArF Excimer	②+③ 剥離	90 nm	$45^{\circ}$	数 mJ

Proceedings of the 15th Annual Meeting of Particle Accelerator Society of Japan August 7-10, 2018, Nagaoka, Japan

**PASJ2018 THP017** 



Figure 5: Principle of laser stripping injection.

### 4. 原理実証実験に向けた開発

4.1 レーザー照射用超高真空ビームライン

前章で上述したように、レーザー荷電変換に必要な レーザーや Hビームが検討・想定しているパラメータで 正しいかどうかを検証すべく、原理実証実験の実施を計 画している。実施に向けて、400 MeV の Hビームライン にレーザー照射用超高真空チャンバを製作し、設置した。 その装置の構造図を Fig. 6 に示す。Table 1 で表記した Hビームに対する全ての照射角でレーザー照射が可能 な構造である。



Figure 6: Vacuum chamber for a POP experiment.

#### 4.2 原理実証実験に向けたレーザー調整

現有しているレーザーの性能を把握する事が、原理 実証実験における各々の反応度を知るうえで必須となる。 そこで、2 台のレーザーに関して共に調整を行い、横方 向・縦方向のプロファイルを測定した。その結果を Fig. 7, 8,9 に示す。Nd:YAG レーザーからパルスエネルギー 200 mJで出力されるレーザーをガラス板で数%程度に間 引きプロファイラーに入力して測定した。出力口直後は5 mm 径の円形で傾きも持っていないビームであったが、4 m 以上離した場所での測定結果は Fig.7 の上図のよう にスパイク状の構造が見られた。また、Fig.8 に縦方向の 測定結果を示す。仕様の通り、パルス幅 10 ns 程度で あったが、高分解能のバイプラナ管で測定した結果、 フォトダイオードを用いた測定ではわからなかったスパイ ク状でパルス毎に変化する縦モードが見られた。今後、 シードレーザーによる成形か、新たなレーザーが必要で ある。中心位置の安定性に関しては、空気の流れを遮断 するようにカバーをする事で1 mm 以上あった位置揺ら ぎが 0.1 mm 以下となり、十分な安定性を持っている事が 判明した。時間揺らぎに関しては、有意なものは観測さ れなかった。

次に、パルスエネルギー13 mJ の ArF エキシマレー ザーは予想通り Fig. 7 の下図のように台形型のプロファ イルであったが、垂直方向のみ+4 mrad の傾きを持って おり、今後これを考慮した輸送系の構築が必要である。 一方、Fig. 9 の上図で示すように 180 ns 以上の大きな時 間揺らぎを持っている事が判明した。エキシマレーザー 本体の電気回路における揺らぎの可能性を疑い、サイラ トロンへ直接光信号トリガーを入力し、下図のように時間 揺らぎを 3 ns 以下に補正した。



Figure 7: Measured transverse profiles of Nd:YAG (top) and ArF excimer (bottom) lasers.



Figure 8: Measured longitudinal profiles of Nd:YAG by high (blue) and low (yellow) resolution detectors.



Figure 9: Measured longitudinal profiles (blue) of ArF Excimer before (top) and after (bottom) jitter correction.

4.3 レーザー照射角駆動システム

Table 1 に示すように、レーザー照射角によって、H-ビームが感じる静止系の波長が異なる。この照射角を遠 隔制御しなければならない。そのため、照射位置を変え ずに照射角のみを変更するレーザー照射角駆動システ ムを構築した。そのシステムは、加速器運転中に遠隔で 制御可能で精密に動作する直線型と回転型自動ステー ジ2 台を組み合わせた構造(Fig. 10)である。構築後、目 標の照射位置に絞りを設置し、そのピンホールの前方に ガラス板、後方に黒アルマイト板を配置し Nd:YAG レー ザーを用いて、性能を確認した。その結果をFig. 11に示 すように、照射角のみ制御可能な事を実証した。



Figure 10: Laser angle tuning system.



Figure 11: Result of laser angle control.

# 5. まとめ

本研究では、数 MW 級の大強度陽子加速器におい て必須となる円形加速器への革新的な入射手法である "レーザー荷電変換入射"の実現を目指している。その 原理実証実験を計画し、レーザー開発を進めている。こ れまでにレーザー照射用ビームラインの設置、現有する レーザーの性能の確認、照射角駆動システムの構築が 完了した。レーザー性能確認によって、新たな課題が見 つかり、今後 2019 年度から実験を開始すべく、新たな レーザー光源の開発も視野に入れ、開発を進めていく。

### 謝辞

J-PARC 加速器ディビジョンの長谷川和男ディビジョン 長、林直樹第三セクションリーダー、山本風海第二セク ションリーダーをはじめとして、施設工務セクション、業務 ディビジョンの皆様には多くのサポートをいただきました。 本当に感謝いたします。

VIC インターナショナル社の飯田淳氏、小野淳氏、万 田賢一氏、横谷真弘氏には、レーザー照射用真空チャ ンバの設計・製作・設置をしていただきました。本当に感 謝いたします。

本研究は JSPS 科研費 JP16K17542、日米科学技術 協力事業(高エネルギー物理分野)、日本原子力研究 開発機構・萌芽研究開発制度の助成を受けたものです。

# 参考文献

- [1] H. Harada, OHO'10, KEK, 2010.
- [2] Accelerator Technical Design Report for High-Intensity Proton Accelerator Facility Project, JAERI Report No. JAERI-Tech 2003-004 and KEK Report No. 2002-13.
- [3] S. Kato et al., PRST-AB 16, 071003 (2013).
- [4] H. Harada, Ph.D thesis of Hiroshima University / KEK report 2009-7, 2009.
- [5] H. Hotchi *et al.*, in Proc. of PASJ2016, Chiba, Aug. 8-10, 2016, pp. 61.
- [6] S. Cousineau *et al.*, in Proc. of HB2014, East Lansing, MI, Nov. 10-14, 2014, pp. 299.
- [7] I. Yamane *et al.*, Journal of PASJ, Vol. 13, No. 2, 2016, pp. 80-90.
- [8] P.K Saha *et al.*, in Proc. of HB2016, Malmo, Sweden, Jul. 3-8, 2016, pp. 310.
- [9] S. Cousineau et al., Phys. Rev. Lett. 118, 074801 (2017).
- [10] P.K Saha *et al.*, in Proc. of HB2018, Daejeon, Korea, June 17-22, 2018.
- [11] H. Harada *et al.*, in Proc. of PASJ2017, Hokkaido, Aug. 1-3, 2017, pp. 684-688.
- [12] P.K Saha et al., in this proceedings.