## 極限的電磁波のトムソン散乱を用いた非平衡プラズマ診断

Non-equilibrium plasma diagnostics with Thomson scattering in an extreme electromagnetic field

境健太郎<sup>1)</sup> 姫野 公輔<sup>1)</sup> 田中 周太<sup>2)</sup> Tatiana PIKUZ<sup>1)</sup> 浅井 孝文<sup>3)</sup> 安部 勇輝<sup>1)</sup> 南 卓海<sup>1)</sup> 田口 智也<sup>1)</sup> 小田 和昌<sup>1)</sup> 鈴木 蒼一郎<sup>1)</sup> 二階堂 颯佳<sup>1)</sup> 倉本 恭誓<sup>1)</sup> 安井 稔遥<sup>1)</sup> 酒井 優一<sup>1)</sup> 郡 英輝<sup>1)</sup> 金崎 真聡<sup>3)</sup> 鍛治 賢志<sup>11)</sup> 田邉 寛之<sup>11)</sup> 井上 千裕<sup>11)</sup> 望月 政一郎<sup>11)</sup> 尾崎 玲於奈<sup>11)</sup> 豊永 啓太<sup>11)</sup> 前川 馨<sup>11)</sup> 桐山 博光<sup>4)</sup> 今 亮<sup>4)</sup> 近藤 康太郎<sup>4)</sup> Wei-Yen WOON<sup>5)</sup> Che-Men CHU<sup>5)</sup> Kuan-Ting WU<sup>5)</sup> Chun-Sung JAO<sup>6)</sup> Yao-Li LIU<sup>6)</sup> 諌山 翔伍<sup>7)</sup> 時安 敦史<sup>8)</sup> Harihara Sudhan KUMAR<sup>8)</sup> 富田 健太郎<sup>9)</sup> 福田 祐仁<sup>4)</sup> 蔵満 康浩<sup>1)</sup> Kentaro SAKAI Kosuke HIMENO Shuta J. TANAKA Tatiana PIKUZ Yuki ABE Takumi MINAMI Tomoya TAGUCHI Kazumasa ODA Soichiro SUZUKI Fuka NIKAIDO Kiyochika KURAMOTO Toshiharu YASUI Yuichi SAKAI Hideki KOHRI Masato KANASAKI Kenji KAJI Hiroyuki TANABE Chihiro INOUE Seiichiro MOCHIZUKI Reona OZAKI Keita TOYONAGA Hajime MAEKAWA Hiromitsu KIRIYAMA Kon AKIRA Kotaro KONDO

Wei-Yen WOON Che-Men CHU Kuan-Ting WU Chun-Sung JAO Yao-Li LIU Shogo ISAYAMA Atsushi TOKIYASU Harihara Sudhan KUMAR Kentaro TOMITA Yuji FUKUDA Yasuhiro KURAMITSU

# <sup>1)</sup>大阪大学 <sup>2)</sup>青山学院大学 <sup>3)</sup>神戸大学 <sup>4)</sup>量研 <sup>5)</sup>National Central University <sup>6)</sup>National Cheng Kung University <sup>7)</sup>九州大学 <sup>8)</sup>東北大学 <sup>9)</sup>北海道大学

#### (概要)

高強度超短パルスレーザーが駆動する非平衡非定常プラズマ現象を解像するために、高強度レー ザー自体の散乱光を用いた診断法の開発を行った。散乱光の空間分布をイメージング、波長スペク トルを空間分解分光計測でそれぞれ計測した。イメージング計測の結果は電子の空間分布に対応す る輝度分布を示しており、高強度レーザーの光路上の密度分布を測れることを示した。一方、散乱 スペクトルには波長方向に周期的な構造の存在を確認した。粒子シミュレーションと比較すること により、この構造が磁化プラズマ中の波動モードである Bernstein 波との共鳴スペクトルである可能 性があることが分かった。これは磁場強度の診断に使用可能だと考えられる。今後はほかの手法で 独立に磁場を計測することによって Bernstein 波共鳴のさらなる証拠をとらえることを目指す。

## <u>キーワード</u>:非平衡プラズマ 高強度レーザー 散乱光

## 1. 目的

トムソン散乱とは光の電場により振動する電子がアンテナとしてはたらき、光を2次放出する現象である。プラズマ中では電子が collective にふるまうため、散乱光のスペクトルは特徴的なダブルピーク構造を示し、その形状を解析することで電子とイオンの温度、密度、速度等の局所的なパラメーターを求めることができる [1]。単色の電磁波による散乱スペクトルの形状は Dynamic structure factor で記述されるが [1,2]、これは密度揺動の時空間フーリエ変換で定義されるため、時間的にプラズマの状態が変化する系での散乱スペクトルは一般に知られていない。一方で、宇宙では無衝突衝撃波や磁気リコネクションのような高エネルギー現象において、非平衡プラズマが普遍的に存在している。それらを模擬する高出力レーザー実験が行われているが [3]、現状ではそのような非平衡プラズマからの散乱スペクトルの解析にも平衡を仮定した Dynamic structure factor が使用されている [4]。我々はこのような非平衡プラズマの一例として、運動論的に不安定なプラズマ

からの散乱スペクトルについて理論・シミュレーションを用いて研究してきた [5,6]。不安定性の 成長が飽和するまでにかかる時間と比べて計測の積分時間が長い場合、散乱スペクトルの形状は不 安定性が飽和した後の電子・イオンの分布関数で定義される Dynamic structure factor で説明できる ことが分かった。しかし、不安定性が成長している時刻のような、時間的に大きく分布関数が変化 するプラズマに対する散乱スペクトルは未知の領域である。

運動論的な不安定性に限らず、非平衡プラズマからの散乱スペクトルを計測するためには、プラ ズマの状態が変化する時間スケール程度かそれ以下の時間分解能をもつ計測を行わなければなら ない。時間分解能は主に入射光のパルス幅で決まるため、フェムト秒程度のパルス幅を持った光源 が必要になる。J-KAREN レーザー等のチャープパルス増幅法による高強度レーザーは、フェムト 秒のパルス幅を持ちながら極限的な電磁場によって電子を瞬時に (フェムト秒で)相対論的な領域 まで加速し、著しく Maxwell 分布からずれた分布関数を形成する。一方でイオンはその慣性により 電子に追随できない。イオンの運動の時間スケールはピコ秒程度であり、加速された電子とイオン との間に生じる collective な効果によりイオンの分布関数がピコ秒スケールで変化する、非平衡か つ非定常なプラズマを生成することが可能である。これによる散乱光を計測すれば、分布関数が変 化している時間スケールでの散乱光について議論することができるようになる。

光と物質の相互作用を研究する高強度レーザー生成プラズマの実験では、常に駆動レーザー自体の散乱光が存在する。散乱光はレーザーとターゲットが相互作用している時刻の情報を持っているはずである。散乱光を用いたプラズマ診断として、2次元イメージを撮影することで密度の空間分布を測る例はあるが[7]、波長スペクトルからパラメーターを推定することはほとんど行われていない。この領域を開拓していくのが本研究の最終目標である。

#### 2. 方法

J-KAREN レーザーを冷却ガスジェットシステムにより生 成した水素またはアルゴンのガス・クラスターターゲットに 照射し、J-KAREN レーザー自体の散乱光を取得する実験を 行った。図1に実験概念図を示す。レーザー軸から135度、 水平面から 20 度の斜め下側に伝搬する散乱光をレンズで像 転送し、CCD カメラで 2 次元イメージを計測した。また、 ビームスプリッターを用いて一部の散乱光を空間分解可能 な自作の分光器を用いて、波長スペクトルを取得した。分光 器は複数設置し、角度分布を調べた。ショットごとにレーザ ー上流側で入射光の波長スペクトルを取得した。ガスジェッ トノズルの温度によりクラスターサイズを、プラズマミラー の有無でプレパルスレベルを制御し、イメージおよび波長ス ペクトルの変化を調べた。散乱スペクトルの形状と密接に関 係する電子とイオンの分布関数を電子スペクトロメーター、 トムソンパラボラ、固体飛跡検出器、シンチレーター等の粒 光を同時に行う。 子計測器を用いて取得した。



図 1 実験概念図。散乱光をビームス プリッターで分けてイメージング・分 光を同時に行う。

#### <u>3. 結果及び考察</u>

イメージング計測の結果、レーザーが空間的に集光されていく様子に対応する輝度分布を確認した。ウォ ラストンプリズムを用いて光の偏光を調べると、計測した光がメインレーザーと同じ偏光を持つことから、 この光が散乱光であることがわかる。レーザー集光位置付近の輝度が低いが、散乱光の強度は入射したレー ザーの強度と散乱体の密度に比例し、集光位置では強度が大きいため、集光位置における密度が低いことに 対応する。この原因として、レーザーのプレパルスによってターゲットがメインパルスの到達前に破壊され た可能性が考えられる。プラズマミラーを導入してプレパルスレベルを抑えたショットでは、レーザー集光 点付近の輝度はプラズマミラーがない場合に比べて高くなることから、レーザーのプレパルスによってター ゲットがメインパルスの到達前に破壊されること、およびプラズマミラーを導入することでそれを抑制でき ることがわかった (not shown)。

図 2(a)に水素クラスターターゲットを用いた実験の概念図を示す。黒、赤、青がそれぞれ小さいクラスター、大きいクラスターの中央、大きいクラスターの端からの散乱光に対応する。図 2(b)は実際のスペクトルを示し、色は図 2(a)の概念図に対応している。黒で示すスペクトルは周期的に波打つような形状を示している。これは赤と青で示すスペクトルに見られるエタロン効果による細かい構造(約 3~4 nm の周期長)に比

べて有意に異なる周期長をもち、この長さはショット・位置ごと に異なる。例えば黒のスペクトルに周期的構造が見える波長域で は青のスペクトルにも周期的構造が見えているが、青の方が長い 周期長をもつ。2次元イメージと比較することで、この周期的な 構造は小さいクラスター状のプラズマ、もしくはガス状のプラズ マからの散乱光によく見られることがわかった。結果を解釈する ために、小さなクラスターの極限として均一な水素プラズマを初 期に配置し、これに対してレーザーを伝播させる2次元の粒子シ ミュレーションを行った。その結果、電子がレーザーの ponderomotive 力で加速されることにより流れる電流でレーザー 軸に巻き付くキロテスラ級の強い準定常磁場が生成されること がわかった (not shown)。シミュレーションで求めた波長スペク トルは実験と同様に周期的な構造を示し、生成された磁場の強度 と構造の周期が相関していることが分かった (not shown)。磁場 がある場合にトムソン散乱のスペクトルは、ジャイロ運動に関連 して、電子・イオンのジャイロ周波数を整数倍した周波数でピー クを持つ周期構造が現れる。協同トムソン散乱の枠組みで考える と、これは磁化プラズマ中の静電波である Bernstein 波との共鳴 スペクトルだと理解できる [8]。シミュレーションにより、波長 スペクトルの周期長と自己生成磁場の電子ジャイロ周波数で決 まる周期長が矛盾しないことから、計測された散乱光の波長スペ



図 2(a) 水素クラスターターゲット を用いた実験の概念図。(b) 異なる位 置の散乱スペクトル。エタロン効果に 対応する信号のほかに、ほぼ一定の周 期長をもつ信号が存在する。

クトルが Bernstein 波共鳴で説明できることが分かった。Bernstein 波共鳴スペクトルの周期長は磁場強度に 比例するので、高強度レーザー実験における磁場強度の診断に使えると考えられる。今後はほかの手法で独 立に磁場を計測することによって Bernstein 波共鳴のさらなる証拠をとらえることを目指す。

### 4. 引用(参照)文献等

[1] D. H. Froula et al., "Plasma scattering of electromagnetic radiation: theory and measurement techniques," Academic Press (2011).

- [2] S. Ichimaru, "Basic Principles of Plasma Physics," Westview Press, (1973).
- [3] Y. Kuramitsu et al., Nat. Commun. 9, 5109 (2018).
- [4] F. Fiuza et al., Nat. Phys. 16, 916-920 (2020).
- [5] K. Sakai et al., Phys. Plasmas 27, 103104 (2020).
- [6] K. Sakai et al., Phys. Plasmas 30, 012105 (2023).
- [7] N. Nakanii et al., Phys. Rev. ST Accel. Beams 18, 021303 (2015).
- [8] S. B. Korsholm et al., Phys. Rev. Lett. 106, 165004 (2011).