

Title	動運動論的レーザー吸収で発生する高速電子特性の解 析
Author(s)	高木, 悠司
Citation	サイバーメディアHPCジャーナル. 2024, 14, p. 124- 127
Version Type	VoR
URL	https://doi.org/10.18910/96540
rights	
Note	

Osaka University Knowledge Archive : OUKA

https://ir.library.osaka-u.ac.jp/

Osaka University

動運動論的レーザー吸収で発生する高速電子特性の解析

高木 悠司 大阪大学 大学院理学研究科 大阪大学 レーザー科学研究所

1. はじめに

1.1 高強度レーザー生成プラズマ

出力が PW (ペタワット) 級の高強度レーザー を用いて物質を加熱・圧縮することで、温度が数 千万度、圧力が数百億気圧に達する高温高密度状 態を実現できる (図 1)。これは星内部や活動銀河 核周辺の状態に相当し、高圧物性研究・核融合研 究等のプラットフォームになると共に、高エネル ギー粒子源等への応用も期待されている。現在こ のような高エネルギー密度プラズマを実験室内 で作り出せるのは高強度レーザーだけである。

高強度レーザーとプラズマとのレーザープラ ズマ相互作用(Laser plasma interaction: LPI)は、レ ーザー強度・パルス長・プリパルス形状等のレー ザー照射条件にターゲットの形状・材質等の条件 も組み合わさった、多数のパラメーターが関与す る複雑な物理過程であり、解明しきれていない部 分が存在する。特に、レーザー強度が10¹⁷ W/cm² 以上の運動論的・相対論的強度領域と10¹³ W/cm² 以下の流体的強度領域との中間に位置する10¹⁴ ¹⁶ W/cm² 程度の強度領域でのLPI は、熱的平衡 にある流体的プラズマと粒子(運動論)的非線形 過程で発生する非熱的高速粒子とが混在する非 平衡状態にあるため、流体モデルや粒子(運動論) モデルでの解析が難しく理解が進んでいない。

1.2 中間的強度でのレーザープラズマ相互作用

強度が 10¹⁴⁻¹⁶ W/cm² 程度の中間的強度領域で の LPI では、誘導ラマン散乱(Stimulated Raman scattering: SRS)・誘導ブリルアン散乱(Stimulated Brillouin scattering: SBS)・二電子波崩壊不安定性 (Two plasmon decay: TPD)等の粒子的過程による レーザー光の吸収・散乱が起こる(図 2)。これら



図1:レーザー光と物質との相互作用の模式図。

の過程はピコ秒スケールで成長し、発生する周囲 のプラズマより一桁以上エネルギーの高い非熱 的高速電子は高密度プラズマ内にエネルギーを 輸送し、衝撃波等のナノ秒スケールのプラズマ流 体現象に影響を与える。

Particle in cell (PIC)法等を用いた運動論的コードは微小時間スケールでの LPI のシミュレーションを得意とし、中間的領域での粒子的過程による非線形な高速電子発生をシミュレートできるが、プラズマの流体運動のような大きな時空間スケールの計算は数値誤差の点から困難である。流



図 2:レーザー強度が 10¹⁵⁻¹⁶ W/cm² 程度の領域で起こる レーザープラズマ相互作用の模式図。

体コードは大きな時空間スケールの LPI をシミ ュレートできるが、粒子的な高速電子発生過程を 考慮できない。よって中間的領域のシミュレーシ ョンは難しく、これまで実験においても避けられ てきた強度領域であることから総合的な理解が 進んでいない。

しかし近年では、衝撃点火と呼ばれる中間的領 域での LPI で発生する高速電子を積極的に利用 する新たなレーザー核融合手法の提案がなされ たり[1]、ピーク強度が 10¹⁸ W/cm² 以上の超高強 度レーザーにおいてメインパルスに先駆する中 間的レーザー強度のプリパルス・ペデスタルによ る LPI がその後のメインパルスによる LPI に影 響を及ぼすことが分かってきた。このように中間 的領域での LPI の理解深化が重要となってきて いる。

2. 高速電子発生過程のシミュレーション

中間的領域でのLPIの難しさは粒子的・流体的 2つの時空間スケールが含まれる点にある。よっ て本研究では両者を切り分け、高速電子発生のみ に焦点を当て PIC 法による運動論的シミュレー ションからその発生過程を調べた。

2.1 シミュレーションの設定

PIC 法では格子状に分割したシミュレーショ ン空間内にプラズマを模した荷電粒子を配置す る。空間内での荷電粒子の運動に伴い発生する電 磁場及び外部電磁場(レーザー場)を各空間格子 上でマクスウェル方程式に従って求める。荷電粒 子の運動は自分の位置する格子上の電磁場から 運動方程式に従って計算される。

まず1次元シミュレーションを行った。PIC コ ードは PICLS コード[2]を使用した。図3にシミ ュレーションのセットアップを示す。1次元シミ ュレーション空間 x 軸上に陽子と電子からなる 水素プラズマを配置し、左(x 軸負方向)からレ ーザーを照射した。レーザーはp 偏光(電場はy 方向、磁場はz 方向に振動する)を用い、レーザ ー波長 λ は 1 μ m、レーザー強度は 10¹⁴ から 10¹⁶ W/cm²の間で変化させた。シミュレーション中レ

ーザーは常に照射し続ける。空間格子サイズは 1/20 μm(レーザー波長λを 20 分割)に設定した。 PICLS のアルゴリズムの都合上、空間格子のサイ ズを設定するとシミュレーションのタイムステ ップは~ 0.17 fs (レーザー周期を 20 分割)に自動 的に決定される。水素プラズマの密度 n の初期設 定は、最大密度をレーザー遮断密度 n_c(~10²¹ /cm³)の1.2倍、最小密度を1.2/e⁴ ~ 0.02倍に固 定し、指数関数的な密度勾配を仮定した。密度勾 配のスケール長 L は 50~800 µm の間で変化させ た (n x e^{-x/L})。よってプラズマの量及びシミュレ ーション空間の大きさはスケール長によって変 化する。陽子と電子はそれぞれ一空間格子につき 70 個ずつ配置し、初期温度がそれぞれ 1 keV と5 keV となる様に初期運動量分布を持たせた。シミ ュレーション空間は1次元だがプラズマの運動 量空間は3次元でシミュレーションを行なって いる。プラズマの左(レーザー照射)側に 1000 μm、右側に 500 μm の真空領域を設け、左右の境 界から 600 µm にダンピング(減速)領域を設定 した。それぞれのダンピング領域内を境界に向か って進むプラズマ粒子は初期温度程度まで減速 を受ける。これは発生した高速電子がいつまでも シミュレーション空間内に残り続ける事を防ぐ ためであり、実際のレーザープラズマ相互作用に おいて高速電子が高密度プラズマ中に抜け電荷 中性保持のため帰還熱電子流が発生することを 模擬している。大きな真空領域は両境界付近に減 速されたプラズマ粒子が溜まりレーザー入射等



を阻害するのを防ぐ目的である。

2.2 ゲートを用いた高速電子の測定

シミュレーション空間内にフラックスゲート を設置し、ゲートを左から右へ通過する電子のエ ネルギースペクトルを測定した(図4)。エネルギ ースペクトルの測定は1ps間ごとの間隔で100 psまで行った。レーザー強度が10¹⁵W/cm²以上 の時、測定されたスペクトルは平均エネルギーが 数10 keVと数100 keVの二成分からなることが 分かった。Maxwell分布を用いたフィッティング から両者を分け、数100 keVの平均エネルギーを 持つ成分に関して平均エネルギーとエネルギー フラックスの時間発展を調べた。どちらもおよそ 30 ps以降定常な値を記録し、その大きさは入射 レーザーの強度に大きく依存することが分かっ た。



図4:フラックスゲートで観測された高速電子のエ ネルギースペクトル。平均エネルギーが数10 keV (青色十字)と数100 keV(赤色十字)の二成分か らなる。Maxwell 分布を用いたフィッティングを行 なっている(灰色実線)。

3. 高速電子の加速機構の解明

3.1 電子軌道の解析

平均エネルギーが数 100 keV の成分の加速機 構を明らかにするために、特定の電子の位置・運 動量・受けた電磁場の大きさを毎タイムステップ ごとに出力する機能を PICLS コードに追加し、 電子の軌道を調べた。図5は時刻22 psにフラッ クスゲートに平均エネルギー程度のエネルギー を持って到達した電子の6 個の軌道を例示して いる。この加速の履歴から電子は、SRS, SBS 等 の LPI が作りだす密度揺動により発生する x 方 向の揺動的な電場 E_x によって統計的な加速過程 を経て数 100 keV までエネルギーを増加させる ことが分かった。密度揺動は数 10 ps かけて成長 し準定常的な状態に落ち着く。これに呼応して定 在波様の揺動電場 E_x が発生する。 E_x の平均的な 大きさとサイズから見積もられる一回の E_x との 相互作用による電子のエネルギー変化は1 keV 程 度である。この縦電場中を通り抜ける間に電子は 確率的にエネルギー増加(加速)も減少(減速) も受けるが、運の良い電子は多くの加速機会を得 て数 100 keV まで加速される。全体の平均エネル ギーは、相互作用回数を N として $N^{1/2}$ に比例する 拡散的な加速過程であることが分かった。



3.2 キャビティー間での電子の捕捉

SRS は低密度プラズマ中に密度揺動を作り出 すが、特にキャビティーと呼ばれるスパイク状の 低密度構造を発生させる。このキャビティー内に は電磁場が捕捉され、レーザー場より数倍大きい ソリトン様の振動電磁場を形成する。この振動電 磁場が常にプラズマをキャビティーから追い出 す方向にローレンツ力を発生させることにより キャビティーは長い時間その構造を保ち続ける。 よってキャビティーは常に電子を跳ね返すため、 キャビティー間を往復し続ける電子のトラップ 運動が起こることを発見した。粒子間衝突による 散乱がない場合、キャビティーはおおよそx方向 の運動量 p_x が 1.5 m_ec 程度までの電子を捕捉する。 ここで m_e は電子質量、cは光速である。このトラ ップ運動は電子の p_x を変更するが、加速すなわ ち p_x の増加にはあまり寄与しないことも判明し た。

4. 大規模 2 次元 PIC シミュレーション

多次元の場合でも、1次元シミュレーションか ら判明した電子の加速及びキャビティー間での トラップ運動が同様に発生するかを調べるため に、2次元 PIC シミュレーションを行った。1次 元シミュレーションを y 方向に 5 μm 拡張させ、 典型例としてレーザー強度が1016W/cm2、プラズ マスケール長が 100 µm の場合でシミュレーショ ンを行った。y方向の境界条件は周期境界に設定 した。多次元シミュレーションの場合1次元より も高い空間解像度が求められるため、空間格子サ イズは1次元の場合の半分の1/40 µm に設定し た。その分計算資源削減のためにプラズマの左側 の真空領域を 500 µm、右側の真空領域を 200 µm にそれぞれ減らし、一格子内のプラズマ粒子数も 30 個に削減した。図6に2次元シミュレーショ ンの様子を示す。

4.1 キャビティーの構造変化と電子加速

2次元シミュレーションの場合、キャビティー は y 方向の密度揺動による共鳴吸収により 1 次 元の場合よりも構造を保ち続けることが難しい。 従ってキャビティーは十分成長できず発生する ローレンツ力も小さくなる。これにより 2 次元シ



図6: 2次元シミュレーションでの電子密度揺動の様子。

ミュレーションの場合、トラップできる電子の*px* は 0.3 *m_cc* まで減少した。一方で*E_x*の大きさは1 次元シミュレーションの場合とさほど変わらず、 ゲートで観測された高速電子の平均エネルギー も 1 次元シミュレーションの場合と同程度であ った。この結果はキャビティーによる電子のトラ ップ運動は電子の加速にはあまり寄与しないと いう 1 次元シミュレーションの解析結果と整合 する。

5. おわりに

強度が10¹⁵⁻¹⁶W/cm²のレーザーとプラズマとの 相互作用における高速電子発生過程について大 規模1次元及び2次元 PIC シミュレーションを 用いてその詳細を明らかにした。高速電子の内数 100 keV の平均エネルギーを持つ成分について、 改良した PIC コードを用いて1次元シミュレー ションから電子の軌道を調べた。電子は密度揺動 に起因して発生するレーザー伝搬方向の電場中 での統計的な加速により数 100 keV まで加速さ れることが分かった。また、この強度領域でのLPI に起因した密度構造による特異な電子のトラッ プ運動も発見した。2次元シミュレーションから 多次元性がトラップ運動を弱める方向に働く一 方で、電子の平均加速エネルギーには影響を与え ないことが明らかになった。

参考文献

- (1) D. Batani et al., Nucl. Fusion **54** 054009 (2014).
- (2) Y. Sentoku and A. J. Kemp, J. Comput. Phys. 227, 6846-6861 (2008).