無衝突衝撃波における粒子加速 Particle Acceleration in Collisionless Shocks

星野 真弘 Masahiro Hoshino

東京大学大学院理学系研究科 The University of Tokyo, Graduate School of Science

熱的エネルギーを凌駕する非熱的高エネルギ 一粒子がしばしば観測される。高温希薄なプラ ズマで満たされている宇宙においても同様で、 例えば、太陽フレアや磁気圏における磁気リコ ネクション、超新星爆発衝撃波、ガンマ線バー ストや活動銀河核ジェットでの衝撃波でも、非 熱的高エネルギー粒子が作られている。このよ うな宇宙で生成されている高エネルギー粒子 (宇宙線)はHessの発見から100年以上経つが、 その加速機構には未解決課題が山積している。 無衝突衝撃波による粒子加速機構としては、 これまで統計フェルミ加速が有力な物理機構 として議論されてきており、荷電粒子が衝撃波 の上流および下流域の乱流場で散乱され衝撃 波横切って何度も往復することでエネルギー を獲得するモデルが広く受け入れられている。 しかしこの機構が働くには、粒子のジャイロ半 径が衝撃波の厚み程度になるまで加速される ことが必要である。この初期加速の課題は、注 入問題と呼ばれており、衝撃波面近傍での極め て非線形のプラズマ過程に支配される波動と 粒子の相互作用の理解が必要であり、我々の理 解は未だに乏しい。特に電子の注入問題は、イ オンに比べてそのジャイロ半径が小さいため、 効率よい初期加速機構が必要である。本講演で は、最近のプラズマ粒子シミュレーションやレ ーザー実験等の研究成果を踏まえて、初期加速

無衝突プラズマ系では、プラズマ加熱に伴い

を担う波動励起について紹介する。 無衝突衝撃波は、臨界マッハ数(マッハ数 3 程度)を超えると、衝撃波面のダイナミックな 変動が発現し、多種多様の大振幅波動が励起さ れることが知られている。また衝撃波の性質は、 マッハ数、プラズマ温度、衝撃波面に対する磁場 配位などに依存し、これらのパラメタによってプ ラズマ波動の性質が大きく異なることも知られ ている。図1に示したのは、宇宙空間で観測され る様々な衝撃波を衝撃波速度とアルフベン速度 でまとめたものであるが、衝撃波注入問題の理解 には、異なるパラメタ空間における初期加速に有 効なプラズマ不安定を同定し、その性質を理解す ることが必要である。

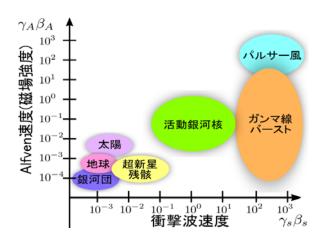


図1 プラズマ宇宙で観測される衝撃波

まず超新星残骸衝撃波では、10TeV にも達する 相対論的電子によるシンクロトロン放射が観測 されているが(Koyama et al. Nature 1995)、光速 の数%から10%程度で伝搬する衝撃波のマッハ数 は100程度以上を超えるのが一般的である。高マ ッハ数の衝撃波での電子加速は、近年粒子シミュ レーションで精力的に調べられてきた(e.g., Hoshino & Shimada, ApJ, 2002; Amano & Hoshino, ApJ, 2009; Matsumoto et al. Phys. Rev. Lett., 2013)。大きく二つの加速機構が重要 であると考えられており、ひとつは反射イオン領 域(foot)で Buneman 不安定により励起された静 電場による電子波乗り加速であり、もうひとつが 衝撃波面近傍での Weibel 不安定により形成され た磁気島との相互作用による加速である (Matsumoto et al., Science, 2015)。図2は、衝 撃波近傍でのプラズマ密度と磁力線であるが、衝 撃波面近傍でイオン慣性長スケールの磁気島が 作られ、電子が磁気島と相互作用することで初期 加速が起きていることが分かってきた。

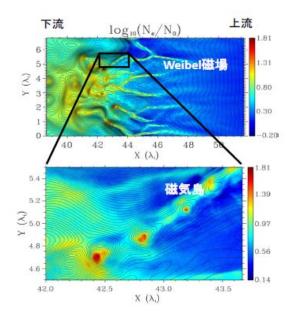


図2 2次元 PIC 衝撃波での磁気島形成と 乱流加速(磁力線と密度)

次に衝撃波に流れ込む流速が相対論的速度と なる活動銀河核、ガンマ線バースト、パルサー風 などは、10²⁰eVにも達する高エネルギー粒子が加 速されていると考えられている。相対論衝撃波の 特徴として、大振幅の電磁波が衝撃波上流に先駆 波として伝搬することである。先駆波は衝撃波で のシンクロトロン・メーザー不安定により励起さ れるが、弱磁場の衝撃波では大振幅の電磁波を励 起できるので航跡場加速の可能性が議論されて いる (Lyubursky ApJ 2006; Kuramitsu et al. ApJ 2008; Kuramitsu et al. Phys. Rev. E, 2011; Iwamoto et al. ApJ 2017, 2018)。図3に示した のは2次元PICシミュレーションの結果であり、 左側領域が密度と磁場が圧縮された衝撃波下流、 右側が上流に対応。上流域に大振幅の先駆波(電 磁波)が伝搬していること、粒子加速が起きてい ること(not shown here)が分かってきている (e.g. Hoshino ApJ 2008)

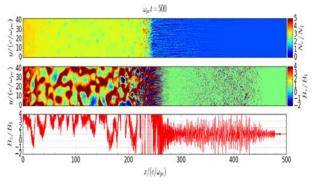


図3 上から密度と磁場のカラーの等高線、 下図が磁場のx軸に沿った波形。右側 が上流、左側が下流に対応。

レーザー実験でも興味深い成果が得られている。例えば、非磁化状態の双方向プラズマ流衝突で衝撃波をつくる実験がローレンスリバモアのNIF、米国ロチェスター大のOmega、阪大レーザー研の激光XII号などで始まっており、シミュレーション研究と相補的な研究が進んでいる。激光XII号では静電衝撃波の形成に成功し(Sakawa et al. Adv. Phys.: X 2016)、レーザー強度を更に上げると、Weibel不安定による自己磁場生成により磁気音波の衝撃波へと発展することが予想されている(Kato & Takabe, ApJ 2008)。図4は、Omegaでのレーザー実験であるがWeibel不安定による磁場発生が確認されている(Huntington et al. Nature Phys. 2015)。

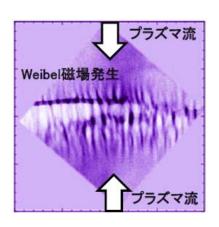


図 4 Omega 実験 radiography、上部と下部 からの双方向プラズマ流で発生した Weibel 磁場

以上のように衝撃波はプラズマ波動の宝庫であり、講演ではこれらの波動と粒子の初期加速・加熱研究の現状と展望について議論する。

謝辞 本稿の内容は、共同研究者である天野孝伸 氏、松本洋介氏、松清修一氏、加藤恒彦氏、岩本 昌倫氏、坂和洋一氏、蔵満康浩氏らと執筆した論 文等をもとにしております。