

3. 高出力レーザーを用いた無衝突衝撃波と磁場生成・増幅実験

3. Experiments on Collisionless Shock and Magnetic Field Generation/Amplification using High–Power Laser Systems

3.1 レーザー生成プラズマにおける磁場生成・増幅実験

3.1 Magnetic Field Generation and Amplification in Laser Produced Plasmas

蔵満康浩 KURAMITSU Yasuhiro 國立中央大學物理學系 (原稿受付:2015年12月15日)

宇宙空間における磁場は無衝突衝撃波の生成や高エネルギー粒子・宇宙線の加速に本質的な役割を果たしている.しかし,そもそもなぜ宇宙のいたるところに磁場が存在するのか,どのように最初の磁場が作られ,それがどのように現在観測される値にまで増幅されるかは,宇宙物理における未解決の大問題である.近年のレーザー技術の進歩により,直接観測することが難しい宇宙の現象を実験的に検証することが可能になってきている.本節では近年我々が取り組んでいるレーザーを用いた宇宙の磁場に関する実験的研究の中から,磁場の起源,磁場が存在しない状態から有限の磁場を生成する実験,および,宇宙線の加速に必要だと考えられている磁場の増幅に関する近年の成果と今後の展開を俯瞰する.

Keywords:

magnetic field, collisionless shock, cosmic ray, instability, turbulence, laboratory astrophysics

3.1.1 はじめに

本小特集第2章にあるように,宇宙空間は磁場とプラズ マに満たされており、これらの相互作用が様々な現象を引 き起こす.無衝突衝撃波とそれに伴う粒子加速もその一つ であり、特に無衝突衝撃波を介した Fermi 加速, いわゆる Diffusive shock acceleration (DSA) は宇宙線の起源の最有 力候補と考えられている. DSA では、プラズマの粒子が磁 場で繰り返し散乱されることで加速されるため、磁場の存 在が不可欠な要素となっている.我々が住む地球や,最も 身近な恒星である太陽も星内部のダイナモによる磁場を もっており、恒星の集合である銀河や、その銀河の集合で ある銀河団なども、その構成要素の運動に伴うダイナモ効 果による磁場を有している. さらには天体の存在しないボ イドと呼ばれる領域にも磁場が存在することが知られてい る.磁場が存在しない状態から、どのように最初の種磁場 をつくり、それをどのように現在観測される値まで増幅す るかは、宇宙物理における未解決の重要な問題である.

このような「歴史的な」問題は一般に物理には現れない が、天文や地球物理ではしばしば「なぜこうなったか」と いう歴史が大きな問題になる.宇宙の進化や地球の磁場が その良い例で、なぜ現在のような宇宙になったか、どのよ うに我々の住む惑星が形作られたかは、天文や惑星科学で も重要なテーマになっている.これらの問題に答えるため には、限られた痕跡を観測的に探すか、理論モデルを数値 的に検証する方法がとられる.これらに加え、近年のレー ザー技術の進歩により、直接観測できない宇宙の現象を、 相似則を用いて実験室内で模擬し、実験的に検証すること が可能になってきている.太陽・地球近傍の宇宙空間プラ ズマでは人工衛星を用いたその場観測により、プラズマや 磁場の詳細な情報が得られるが、現象のどこを見ているの かは、ローカルな物理量の変化から類推するしかない.

一方,直接アクセスできない天体現象からはローカルな 物理量は得られないが,望遠鏡などを用いた撮像によりグ ローバルな現象の描像を得ることができる.宇宙ではグ ローバルな物理量とローカルな物理量は同時に得られない が,レーザーを用いた実験室宇宙物理ではこれらを同時に 計測することができる.

天体現象の撮像と同様に,実験室ではレーザー生成プラズ マからの発光を捉えることで衝撃波の構造を受動的に撮像 することが可能である.さらに,外部からのプローブ(可 視光,X線,粒子線等)を用いてプラズマの密度分布や電 磁場の分布を能動的に捉えることも可能である.これらプ

Department of Physics, National Central University, Jung-Li 32001 Taiwan

author's e-mail: yasu@ncu.edu.tw



Journal of Plasma and Fusion Research Vol.92, No.2 February 2016

図1 宇宙における磁場の起源の模式図.

ラズマのマクロな構造に加え、磁気プローブやトムソン散 乱計測を用いることで、磁場やプラズマのローカルな物理 量も同時に得ることができる.これらは実験室宇宙物理の ユニークで強力な特徴であり、我々はこれまで無衝突衝撃 波を始め様々な問題を実験的に研究してきた(本小特集 1、3、および4章).ここでは、近年我々が特に注目して いる宇宙の磁場に関する実験について紹介する.

3.1.2 磁場生成実験

A. 磁場生成の理論的背景

宇宙の磁場生成には幾つかのモデルがあるが,観測的に それを実証することは極めて難しい.実験室宇宙物理で は、このように直接観測的に実証できない宇宙の現象を, 実験室で模擬することを目的としている.図1は超新星爆 発のように、雰囲気プラズマ中でのプラズマの爆発的な膨 張と、それに伴うであろう磁場の生成を模式的に示してい る.膨張するプラズマと雰囲気プラズマの相互作用によ り、フォワード衝撃波とリバース衝撃波がそれぞれのプラ ズマ中に励起され、これらのプラズマをコンタクト面が隔 てている。Biermann 効果は、熱的なバロクリニック効果 で、温度の勾配と密度の勾配がずれている場合に ($\nabla T \times \nabla n \neq 0$)磁場が生成される磁気流体 (MHD)的効果 で、特に衝撃波面で有効だと考えられている。

磁場が存在しない系では、膨張するプラズマと雰囲気の プラズマが対向流を形成し、Weibel 不安定性により磁場 フィラメントが励起されうる.不安定性の初期段階では、 電子スケールの細かいフィラメントが形成されるが、フィ ラメントの統合により徐々に大きなフィラメントが形成さ れ、イオンを捕捉できるくらいまで成長すると、プラズマ の流れが散乱され衝撃波が形成される[1].Weibel 不安定 性は、対向流系のような速度空間に異方性がある場合に有 効で、運動論的な効果である.

また、広く知られているように2つの流体が接してお り、そこに速度シアーがある場合は、Kelvin-Helmholtz 不 安定性が励起される. 図1中のコンタクト面においても、 速度シアーがある場合はKelvin-Helmholtz 不安定性が成長 しうる.近年の数値計算によると、Kelvin-Helmholtz 不安 定性に伴う電子の運動論的な効果で、磁場の無い状態から 有限の磁場を生成されることが示唆されている[2].この 電子スケールの磁場がイオンのスケールを超えてグローバ ルなスケールまで成長しうるかは、今後の研究の展開を待 たねばならない.

Kelvin-Helmholtz 不安定性により磁場が生成されれば, 衝撃波下流域全体にわたって磁場が存在することになり, Biermann 効果や Weibel 不安定性よりもより大きなスケー ルで磁場を生成することが可能である.さらに広い範囲に 磁場を生成する可能性があるのが,相対論的なバロクリ ニック効果による種磁場生成である[3].Biermann battery 効果は熱的なバロクリニック効果で,密度と温度勾配 にずれがある熱力学的な非平衡状態が磁場のソースになっ ているが,相対論的なバロクリニック効果では,プラズマ



図2 二つの衝撃波の下流域を分けるコンタクト面に励起される Kelvin-Helmholtz 不安定性.

Special Topic Article

のローレンツ因子と熱力学量の勾配にずれがある場合に磁 場生成され,熱力学的に準平衡な状態でも磁場を生成する ことができる.相対論的なプラズマの広がりがあれば,ど こでも磁場を生成することが可能である.

B. 著者らがこれまで行ってきた実験結果

我々はこれまで衝撃波に伴うBiermann battery効果によ る磁場生成実験を行った[4].磁場が存在しない状態で,固 体ターゲットを高出力レーザーで照射し,爆発的に膨張す るプラズマを生成する.雰囲気の媒質が存在する場合は衝 撃波が生成される.計測はプローブレーザーを用いた干渉 計による衝撃波のイメージング,ストリークカメラを用い 衝撃波の伝搬の時間発展,磁気プローブを用いたローカル な磁場計測を行った.このような衝撃波などのプラズマの グローバルな構造と,ローカルな磁場の同時計測は,宇宙 空間プラズマや天体プラズマでは不可能であり,実験室宇 宙物理の大きな強みである.実験結果は磁場の無い状態で も,衝撃波があればBiermann battery効果により種磁場が 生成されることを示している[4].

Kelvin-Helmholtz 不安定性による磁場生成の一つの直接 的な検証方法として、レーザーを用いた実験が行われてい る. 図2は、フランスのLULIで行われた実験の(a)側面か らの概念図、(b)上からの概念図、(c)プロトンビームを 用いた電磁場のイメージ,(d)流体シミュレーションの結 果を示している. プロトンのエネルギーは数 MeV で, 実験 で生成される程度のプラズマの密度では、数メートルもの 平均自由行程を持つ. プロトンのイメージの濃淡は、プロ トンの軌道がプラズマの電磁場構造で曲げられたことを示 してる.実験の詳細は[5]を参照してほしいが、レーザーを 用いて高速の対向流を作り、その相互作用により2つの衝 撃波を励起し、図1の一部を実験的に再現している.実験 では1ビームのレーザーにより平行平板を照射し対向流を 生成している[図2(a), (b)]. このため, 左右のプラズマ は速度や広がりにおいて非対称であり、コンタクト面に速 度シアーが存在する. このシアーが Kelvin-Helmholtz 不安 定性を励起し下流域に渦を生成する. これらは輻射流体 コードと流体コードを組み合わせて数値的にも再現されて いる[図2(d)].数値計算では、渦による圧力勾配と電場 の準平衡状態を仮定することで、電場を見積もることがで き,下流全域にわたって乱流的な電場が励起されることが 示唆されている[図2(d)下].プロトンのイメージに見ら れる横方向の擾乱は, Kelvin-Helmholtz 不安定性に起因す る乱流電場によると考えられる[5].

C. 著者らがこれから行おうとする実験計画

Weibel 不安定性を介した衝撃波生成は,世界最大のレー ザーである米国国立点火施設(Natinal Ignition Facility: NIF)で検証が進められている.詳細は本小特集3.3章にあ るが,NIF実験ではWeibel不安定性を介した無衝突衝撃波 の生成に焦点が当てられている.字宙磁場の起源として は,磁場が励起される領域が比較的狭い衝撃波の遷移層に 限られるという問題が残される.

衝撃波は超音速の上流の運動エネルギーを亜音速の下流 の熱エネルギーに変換するマクロな構造で,一般のプラズ



図3 電磁場の分離実験の模式図. 複数のプロトンビームを用い ることで電場と磁場を分離し、Kelvin-Helmholtz 不安定性 にともなう磁場生成を実験的に検証する.



図4 (a)非相対論的なレーザーによる磁場生成と(b)相対論的な レーザーによる磁場生成の概念図.

マではクーロン衝突が無視できるため、プラズマ中の電磁 場がこの変換を担っている.外部磁場が存在しない場合に は、静電衝撃波[6]とWeibel不安定性を介した衝撃波が励 起されうるが、数値計算による見積によるとWeibel不安定 性を介した衝撃波を励起するにはNIFクラスのレーザーが 必要になると考えられている[1].このため、先に述べた Kelvin-Helmholtz不安定性についての実験では、プロトン のイメージを解釈するために、電場を仮定したが、Kelvin -Helmholtz不安定性により磁場が生成される可能性も残さ れている[2].実験的に電磁場の分離を検証するためには、 複数のプロトンビームを用いる必要がある.単純な静電場 構造なら、静電場と直交するどの方向からプロトンを入射 しても得られるイメージに変化はない.しかし,磁場構造 が存在する場合には,磁場に垂直に一つのビームを入射し た場合と,例えばそれに180度の方向から入射した場合で は, $\vec{v} \times \vec{B}$ により粒子軌道のずれは逆になる.

現在,我々は台湾の國立中央大學(NCU)で稼働中の 100 TW レーザー施設を用いた電磁場の分離実験を計画し ている.NCU 100 TW レーザーは3本のエネルギーと波長 の異なるビームライン,ビームラインあたり2つの独立な 短パルス,さらに4つのターゲットチャンバーを有してお り,複数のプロトンビームを生成することもできる[7]. 図3は実験の概念図を示している.1本もしくは2本の非 圧縮ビームで対向流プラズマを生成し,2本の短パルスで 2方向からのプロトンを用いた電磁場のイメージングを行 う.ディテクターは radiocromic film (RCF)のスタックを 用い,プロトンの向きとエネルギーの違いによる,軌道の ずれの違いから電磁場の分離を行う予定である.

また、NCU 100 TW レーザーを用いることで、相対論的 な電子を生成することができる. 図4は、(a)非相対論的 な強度の(長パルス)レーザーで固体を照射した場合の磁 場の生成と、(b)相対論的な強度の(短パルス)レーザー を用いた場合の磁場の生成を模式的に示している.真空 チャンバーの中で固体を長パルスで照射すると、固体と垂 直方向に広がるアブレーションプラズマが生成される.プ ラズマの密度はこの広がりの方向に勾配を持つが、プラズ マの温度は真空中の膨張なので、この方向にはほぼ等温で 広がる.温度勾配はむしろ固体ターゲットにそって存在す る.このため図4(a)に示すように、レーザーの照射面を取 り囲むような磁場が生成される.一方短パルスで固体を照 射する場合は、この熱的なバロクリニック効果に加えて相 対論的な効果で磁場が生成されると考えられる.レーザー の電場で強制振動される電子のローレンツ因子(y)は、規 格 化 さ れ た レー ザー の 電 場 の 振 幅 程 度 に な る. NCU 100 TW レーザーを用いると, $\gamma \sim 10$ 程度になり, こ の相対論的な電子の広がりに起因する磁場の生成を実験的 に検証する計画である.磁場の計測には先に述べた多ビー ムのプロトンを用いたイメージングを用いる.

プロトンビームの生成も,基本的には短パルスと固体の 相互作用である.我々が計測に用いるように,プロトン ビームの応用は広く,近年では医学的な応用をめざした研 究も多くなされている.このためにはプロトンのエネル ギーをさらに上げる必要があるが,一つの足かせになって いると考えられるのが,この短パルスと固体の相互作用に よる自己生成磁場である.プロトンのエネルギーを上げる ために,レーザーの強度を上げると,この自己生成磁場も 強力になり,プロトンを捕捉して加速を妨げると考えられ る.超相対論的強度のレーザーと固体の相互作用で生成さ れる磁場を理解することは,プロトンビームの生成とそれ を用いた応用に本質的に関わっている.

また、レーザーと固体との相互作用で生成される磁場 は、レーザーを用いた磁気リコネクションの研究にしばし ば用いられる[8-10].これまでは、図4(a)の非相対論的な レーザーを2ビーム用いて、二つの膨張する磁場を用いて リコネクション実験を行ってきたが、これを相対論的な レーザーに置き換えることで、相対論的な磁気リコネク ションを実験的に研究することができる。 NCU 100 TW レーザーでは、磁場を生成するために2本の 相対論ビームを用い、磁場の計測にさらに2本の相対論 ビームを用いることができる。このように、NCU 100 TW レーザーは、複数本の相対論ビームを同時に使え、他に類 を見ない多彩な実験を遂行することが可能である。



図5 側面からのレーザーとプラズマの概念図(上段),及び側面からのシャドー計測の結果(下段).(a)レーザーのオフセットなしの場合,(b)レーザーのオフセットがある場合,及び(c)ターゲットに複数のスリットがある場合.

Special Topic Article

3.1.3 磁場増幅実験

磁場をどのように増幅し維持するかは、地球磁場や太陽 のダイナモや乱流などと関連して、実験室から宇宙論的大 規模構造にわたる広い分野で活発に研究が行われている. また、先に述べたように粒子の加速には磁場が不可欠だと 考えられており、さらにその効率を上げるためには、粒子 の加速サイトで磁場が増幅されている必要があると考えら れている.ここでは、その1例として、磁場の非一様と衝 撃波を介した磁場増幅に関する、我々の取り組みを紹介す る.

近年の超新星残骸のX線計測によると、磁場が背景のレ ベルから100倍のオーダーで増幅されていることが示唆され ている[11]. 本小特集2.2章にあるように, MHD シミュレー ションでは、密度の非一様と衝撃波により Richtmeyer-Meshkov 不安定性を介して数百倍の磁場の増幅が可能で ある[12,13]. これを実験的に検証するために必要な要素 は、衝撃波、外部磁場、さらに密度の非一様である. 衝撃 波に関する実験は本章や本小特集3.1章及び3.3章でも紹介 されているように、すでに様々な実験が行われている.外 部磁場を用いた実験も進められている[14]. 図5は、大阪 大学の Gekko XII レーザーを用いて行われた密度の非一様 についての要素実験の概念図と結果である[15]. 上段が側 面から見たレーザーとプラズマの概念図を、下段が側面か らのシャドー計測の結果を示している.図5(a)では一点 にレーザーを集光した場合を表しており、比較的等方にプ ラズマが広がっている.図5(b)では複数ビームをずらし て照射することで、複数のプラズマを相互作用させること でプラズマの広がりに構造をもたせてある. 図5(c)では ターゲットに複数の溝を掘ってあり、ターゲットの薄いと ころからは比較的希薄で高速のプラズマが、ターゲットの 厚い部分からは高密度で低速のプラズマが生成される.こ れらの相互作用からフィラメント状の密度構造が生成され ていることがわかる. さらに, 最近はこれらの3つの要素 を統合した実験が行われており、詳細については著者に よって専門誌上で報告の予定である.

3.1.4 まとめ

宇宙の磁場は、宇宙の様々な高エネルギー現象に本質的 に関わっている.

特に本小特集で広く議論されているように,無衝突衝撃波 とそこで生成される高エネルギー粒子・宇宙線の加速メカ ニズムには磁場が必要不可欠な要素となっている.この宇 宙磁場がそもそもどのように生成され,どのように現在観 測される値まで増幅されたかは未解決の問題であり,様々 なモデルが考えるらているが観測的な検証は困難である.

ここでは、それらの中からレーザーを用いて行われてい る検証実験と、今後の実験計画を紹介した。幾つかのモデ ルはすでに実験的に検証されており、また検証が進められ ている.これらの実験は、観測的には実証不可能な現象に おいて、他で得られない実際のデータと知見を提供してく れる.

宇宙の磁場の起源を理解するために、レーザー生成プラ ズマ中の磁場の生成を理解することで、さらにその磁場を 他の現象にも応用できる.レーザープラズマ中で磁場の生 成をコントロールし、またその為に磁場の計測を開発・改 良することで、今後はさらに、生成された磁場を用いた磁 気リコネクションなどの実験を計画している.

参 考 文 献

- [1] H. Takabe *et al.*, Plasma Phys. Control. Fusion **50**, 124057 (2008).
- [2] E.P. Alves et al., ApJ 746, L14 (2012).
- [3] S.M. Mahajan and Z. Yoshida, Phys. Rev. Lett. **105**, 095005 (2010).
- [4] G. Gregori *et al.*, Nature **481**, 480 (2012).
- [5] Y. Kuramitsu et al., Phys. Rev. Lett. 108, 195004 (2012).
- [6] Y. Kuramitsu et al., Phys. Rev. Lett. 106, 175002 (2011).
- [7] Y. Kuramitsu *et al.*, High Energy Density Physics **17**, Part A, 198 (2015).
- [8] P.M. Nilson et al., Phys. Rev. Lett. 97, 255001 (2006).
- [9] J. Zhong *et al.*, Nature Phys. **6**, 984 (2010).
- [10] Q.-L. Dong et al., Phys. Rev. Lett. 108, 215001 (2012).
- [11] Y. Uchiyama et al., Nature 449, 576 (2007).
- [12] T. Inoue *et al.*, ApJ **695**, 825 (2009).
- [13] T. Sano et al., ApJ 758, 126 (2012).
- [14] H. Yoneda et al., Phys. Rev. Lett. 109, 125004 (2012).
- [15] Y. Kuramitsu et al., Ap&SS 336, 269 (2011).