ブラックホール天体での宇宙線加速と 高エネルギー放射



木村成生

〈東北大学学際科学フロンティア研究所 〒981-8578 宮城県仙台市青葉区荒巻字青葉 6-3〉 e-mail: shigeo@astr.tohoku.ac.jp

我々の住む宇宙には宇宙線と呼ばれる高エネルギーの粒子が存在していますが、その起源天体は まだわかっていません.宇宙線は周囲の物質と相互作用して高エネルギー宇宙ニュートリノを放射 します.近年になり、高エネルギー宇宙ニュートリノの存在も明らかとなりましたが、その起源もま た謎となっています.宇宙線や高エネルギー宇宙ニュートリノの起源天体として、ブラックホール が駆動する高エネルギー天体が活発に議論されています.ブラックホールは周囲の物質を降着する ことで膨大な重力エネルギーを解放し、様々な高エネルギー現象を引き起こします.本記事では宇 宙線加速を含むブラックホールが駆動する高エネルギー現象に関する私の研究の一部を紹介します.

1. 宇宙線と宇宙ニュートリノ

我々の住む宇宙は宇宙線と呼ばれる高エネル ギーの荷電粒子で満たされていて、その大半は陽 子を含む原子核です. そのエネルギー分布は 10⁹ eVから10²⁰ eVの10桁以上にわたってべき型 をしていますが、その起源天体と生成機構は発見 から100年以上が経過した現在も未解明です。特 に、10¹⁵ eVを超えるような高エネルギー宇宙線 の起源天体と生成機構についてはほとんどわかっ ていません.荷電粒子である宇宙線は星間磁場に より簡単に進行方向を曲げられてしまうため、字 宙線の観測から起源天体を調べることは困難で す.また、宇宙線の大部分を担う原子核は観測し やすい電磁波である電波・赤外線・可視光線・X 線をほとんど出さないため、これらの信号から宇 宙線の起源を確定させることも容易ではありませ h.

宇宙線は周囲の物質や輻射と相互作用すること でガンマ線とニュートリノを放射します.高エネ

ルギー宇宙線が生成するようなガンマ線は銀河間 空間を伝播中に宇宙赤外線背景放射や宇宙マイク 口波背景放射などの低エネルギーの光子と相互作 用して吸収されてしまうため, 系外天体のガンマ 線の観測による高エネルギー宇宙線の起源天体の 同定は困難となります.一方、宇宙線が生成する 高エネルギーニュートリノは伝播中に吸収される ことなく直進してくるため、高エネルギーニュー トリノを放射している天体を同定することができ れば、そこには高エネルギー宇宙線が存在するこ との確たる証拠となります. 2013年, IceCube実 験が高エネルギー宇宙ニュートリノの証拠を報告 し[1], 高エネルギーニュートリノ天体物理学が 幕を開けました. IceCube実験はその後も宇宙 ニュートリノを継続して検出し続けており、高エ ネルギー宇宙ニュートリノの存在は確かなものと なりましたが、その起源天体は現在もわかってい ません。

宇宙線や宇宙ニュートリノの起源はブラック ホールや中性子星のような極限的な高密度天体で

あると考えられています. 特に、ブラックホール は宇宙で最も効率良くエネルギーを解放できる天 体だと考えられており、銀河系外宇宙線の起源天 体としてブラックホール天体が最も活発に議論さ れています。ブラックホールへとガスを降着させ ると、その静止質量エネルギーの約10%を放射 として取り出すことができます.また、降着によ り解放した重力エネルギーの大半を極域にある一 部の物質へと受け渡すことができれば、それらの 物質は細く絞られたプラズマ噴出流である相対論 的ジェットとして系から放出されます。 近年の磁 気流体シミュレーションによると、ブラックホー ルの回転エネルギーを引き抜くことで、ジェット のエネルギーは降着物質の質量エネルギーと同程 度となる場合があることもわかってきました [2]. 恒星の中心で発生する水素燃焼反応による エネルギー生成効率は静止質量エネルギーの 0.7%程度なので、ブラックホール降着現象によ る放射やジェットへのエネルギー変換は圧倒的に 効率が良いことがわかります.本稿では、銀河系 外のブラックホール天体である活動銀河核とガン マ線バーストにおける高エネルギー現象に関する 研究を紹介します.

ブラックホール降着流からの高エ ネルギー放射

私が宇宙線や高エネルギー天体現象に強い興味 を持ったのは,修士2年の頃,高エネルギー宇宙 物理の授業を受講した時でした.地球では実現で きない極限環境における複雑な天体現象の本質を 抜き出し,解析的に様々な現象を評価・計算して 理解できる点が魅力的でした.また,「宇宙で最 も速い荷電粒子群」が古くから観測されているの に,その起源天体も生成機構もまだ謎に包まれて いるということも興味深い点でした.

銀河系外の宇宙線や宇宙ニュートリノの起源天 体として,ガンマ線バーストやブレーザーといっ た相対論的ジェットをもつ天体が主に議論されて きています.相対論的ジェット天体は,ガンマ線 帯域で非熱的な放射が観測されているため,非熱 的な宇宙線電子がいることはほぼ確実です.電子 が加速されているなら,陽子も同時に加速してい ると考えるのが自然です.しかし,ガンマ線で検 出されているブレーザーやガンマ線バーストと IceCube実験が捉えている宇宙ニュートリノ信号 の相関解析の結果,これらの天体は観測されてい るニュートリノ信号の支配的な起源ではないこと がわかってきました [3, 4].

私が宇宙線研究に興味を持ち始めた頃,降着円 盤の中で磁気リコネクションや乱流により宇宙線 が加速されるというシミュレーションが行われ始 めました [5,6]. この頃は降着流からの高エネル ギー放射を考えた研究は少なく,理論的にありそ うなのに議論されていない印象でした.そこで, これまで行っていた星・惑星形成研究から博士過 程の研究テーマを「ブラックホール降着流におけ る宇宙線」へと変更することに決めました.本節 では,その頃から続けている活動銀河核の降着流 からの高エネルギー放射の研究について述べま す.

2.1 ブラックホール降着流の分類

ブラックホールは周囲のガスを降着させること で重力エネルギーを解放して明るく輝き,活動銀 河核やX線連星として観測されます.ブラック ホールへと落ち込む降着流は一般に角運動量を 持っているため,直接ブラックホールへと落ち込 むことはできません.したがって,ブラックホー ル天体が定常的に輝くためには,降着ガスから角 運動量を輸送する過程が必要です.この過程とし て最も有望なものは円盤内で駆動される乱流で す.ブラックホールのまわりを差動回転するガス 円盤は磁気流体力学的に不安定であることが線形 解析からわかっており(磁気回転不安定性[7]), この不安定性が成長することによって降着プラズ マ中で乱流が発達する様子が多くの磁気流体シ ミュレーションで確認されています[8,9].

ブラックホールへの降着円盤では、ブラック ホールへと落ち込むガスの量(質量降着率)に よって状態が変化することが知られています(図 1左). 質量降着によるエネルギー解放率(降着 光度: $L_{acc} \approx M c^2$) が降着円盤からの放射の明る さを決めます. 降着光度がエディントン光度 (L_{Edd})と同程度の明るい活動銀河核の場合 $(L_{acc} = L_{Edd})$, 降着円盤が効率的に輻射冷却し, 幾何学的に薄く光学的に厚い標準降着円盤となり ます [10]. 標準降着円盤からの放射は紫外線に ピークをもつ熱放射だと考えられますが、実際の 明るい活動銀河核からはそれ以外にベキ型のX線 放射も観測されています. このX線成分は、標準 円盤の上空またはブラックホール近傍に存在する コロナと呼ばれる希薄な高温プラズマが放射して いると考えられています.一方,降着光度がエ ディントン光度より十分に小さい低光度活動銀河 核 ($L_{acc} \ll L_{Edd}$) では、降着ガスは輻射による冷 却が非効率となって、標準降着円盤が形成されな い代わりに幾何学的に厚く光学的に薄い高温降着 流が形成されると考えられています [11]. 低光 度活動銀河核からは紫外線に対するX線の強度が 比較的強くなっており,標準円盤が存在しないこ

とと無矛盾です [12].

2.2 ブラックホール降着流での宇宙線加速

硬X線の観測から、高温降着流や高温コロナで は電子温度は10億度から100億度程度の超高温 となっていることがわかっています。また、べき 型の放射を作るためには、これらの降着プラズマ は密度が小さく光学的に薄い必要があります. こ のような高温で希薄なプラズマではクーロン散乱 による熱化が非効率で,陽子の温度と電子の温度 が異なる2温度プラズマとなります.また、クー ロン散乱が非効率なため、陽子のエネルギー分布 は熱的なマクスウェル分布から外れ、非熱的な分 布を持つことが可能となります.一方,活動銀河 核の降着流で電子が非熱的に加速されるかどうか は自明ではありません. 高温降着流中の相対論的 な温度を持つ熱的電子はシンクロトロン自己吸収 による熱化が効率的です。高温コロナでは比較的 電子温度が低く密度が高いため、 クーロン散乱に よる熱化が効率的となります.

陽子に対してクーロン散乱が効かない高温降着 流などの無衝突プラズマ中でも磁気回転不安定性 は発達することが示されており [5, 13],高温降 着流も磁気乱流が発達していると考えるのが自然



図1 左図:2種類の降着円盤構造の概念図.左側は高温降着流をもつ低光度活動銀河核,右側が標準円盤と高温コ ロナをもつ明るい活動銀河核.高温降着流や高温コロナでは宇宙線が加速され,周囲の光子や陽子と相互作用 してガンマ線やニュートリノを放射します.右図:ブラックホール降着流からの宇宙高エネルギー光子背景放 射(黒線)と高エネルギーニュートリノ背景放射(青線).点線は低光度活動銀河核からの寄与,破線は明るい 活動銀河核からの寄与を表します.黒細線は熱的光子による放射,灰色細線は電磁カスケード放射を表しま す.データ点は様々なガンマ線観測衛星によるデータ,色付き領域はIceCube実験の観測結果を表します. 0.01 GeV から10³ GeV のガンマ線背景放射には他の天体の寄与が必要となります.右図は文献[17]から修正 して転載.

です.磁気乱流が発達して磁場が強い領域ができ ると,増幅された磁場は磁気リコネクションに よってエネルギーを散逸します.いくつかのグ ループが高温降着流中の無衝突プラズマを模擬し たプラズマシミュレーションを行い,高温降着 流内部では磁気リコネクションによって非熱的 な宇宙線が加速されうることが示されています [5,14].

上記のシミュレーションで確認されたのは低エ ネルギーの宇宙線であり、高エネルギー宇宙 ニュートリノを生成するには宇宙線をさらに加速 する必要があります. 降着流内部では. Fermi二 次加速と呼ばれる過程が効率的であると考えられ ます [15]. 磁化したプラズマ中を漂う宇宙線粒 子は磁場の周りをジャイロ運動します. そのジャ イロ半径は高エネルギーの宇宙線ほど大きくなり ます. プラズマ中の磁場が乱れている時. 宇宙線 はジャイロ半径と同程度のスケールの揺らぎや磁 気流体波と相互作用します。宇宙線は磁気流体波 の静止系で等方に散乱されるため、磁気流体波に 追突するとエネルギーを減らし、磁気流体波と正 面衝突するとエネルギーを増やします. そのた め, 個々の宇宙線粒子はランダムにエネルギーを 増減させ、 宇宙線粒子のエネルギー分布関数はエ ネルギー空間で拡散します. その結果, 一部の幸 運な粒子は高エネルギーへ加速されていきます. 降着流内部で生じるこの過程は、次の章で述べる ように数値シミュレーションによっても確かめら れています.

降着流内部で加速された宇宙線は様々な効果に よりエネルギーを失ったり系から逃走したりしま す. 冷却過程として,熱的陽子との非弾性散乱に よるパイ中間子生成 $(p+p \rightarrow p+p+\pi \pm \pi \pm \pi + p)$,光子との相互作用によるパイ中 間子生成 $(p+y \rightarrow p+\pi^0 \pm \pi \pm \pi + p)$,光子との相互作用による電子・陽電子対生成 $(p+y \rightarrow p+e^++e^-)$,陽子シンクロトロン放射 の4つの過程が考えられます.降着流はコンパク トな領域なため、光子密度も陽子密度も他の宇宙 空間や宇宙線生成領域と比べて高く、陽子の冷却 効率が比較的良い系です.また、高温降着流やコ ロナは幾何学的に厚く、ブラックホールへの落下 速度が速いと考えれらています [16].そのため、 ブラックホールへの落下による系からの逃走を考 慮に入れる必要があります.

我々は上記の効果をすべて考慮に入れて,低光 度活動銀河核の高温降着流内部とセイファート銀 河の高温コロナでの乱流加速現象を定式化し,活 動銀河核の降着流における宇宙線加速を準解析的 に計算しました.低光度活動銀河核では観測デー タが乏しいため,高温降着流内部での物理量の見 積もりは理論ベースで進めます.降着流に関連す る不定のパラメータは近傍の低光度活動銀河核の X線の観測データを元に較正しました.その結 果,典型的な高温降着流では,光子や陽子の密度 がそこまで高くないため宇宙線の最高エネルギー は落下による逃走で決まり,典型的には宇宙線は 10¹⁵-10¹⁶ eV程度まで加速されることがわかりま した [17, 18, 19].

一方,明るいセイファート銀河などの活動銀河 核では十分な量の観測データがあるため、様々な 波長帯で観測的な相関関係が得られています. そ れらの経験的相関関係と多重コンプトン散乱がX 線の光子指数を決めていると考え、X線の光度を 与えると様々な物理量を導くことができるモデル を構築しました. 高温コロナでは標準円盤からの 紫外線光子の密度が高く,宇宙線の最大エネル ギーは紫外線と宇宙線の相互作用で電子・陽電子 対を生成する過程で決まり、典型的には10¹⁴ eV 程度となることがわかりました [20, 21]. 明るい 活動銀河核の方が低光度活動銀河核に比べて宇宙 線の最大エネルギーが小さいというのは直感に反 するようですが,明るい天体では光子の密度が大 きくなるので、より低いエネルギーの陽子に対し ても光子と陽子の相互作用による冷却が効き、宇 宙線陽子の最大エネルギーが小さくなります.

◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆◆ 研究奨励賞

2.3 ブラックホール降着流からの高エネルギー 放射

宇宙線と陽子や光子との相互作用で生成された 荷電パイ中間子はミューオンとニュートリノに崩 壊し、ミューオンはさらに2つのニュートリノと 電子または陽電子へと崩壊します ($\pi^{\pm} \rightarrow 3\nu + e^{\pm}$). 一方、中性パイ中間子は2つの光子へと崩壊しま す ($\pi^{0} \rightarrow 2\gamma$).宇宙線と物質や光子の相互作用で は $\pi^{0} と \pi^{\pm}$ の生成量はほぼ同じであるため、天体 からはほぼ同量の高エネルギーニュートリノと高 エネルギーガンマ線が放射されることになりま す.

この性質から、宇宙ニュートリノの起源天体に 対して制限をつけることができます. IceCube実 験が検出している宇宙ニュートリノ背景放射のス ペクトルは低エネルギー側で強度が強くなってい て、10¹³ eV付近のニュートリノ強度はフェルミ 衛星が検出している10¹¹ eV程度の宇宙ガンマ線 背景放射の強度よりも大きくなっています. 宇宙 論的な距離で生成されたガンマ線は銀河間空間を 伝播中に系外銀河が放射する宇宙赤外線背景放射 や宇宙マイクロ波背景放射と相互作用して、より 低いエネルギーのガンマ線として地球に飛来しま す.もし宇宙ニュートリノ背景放射の起源天体か ら中性パイ中間子の崩壊でできたガンマ線が同時 に放射されていると、10¹¹ eV付近のガンマ線背 景放射を過剰に作ってしまうことになり、そのよ うな理論モデルはガンマ線観測データと矛盾して しまいます. この問題を避けるためには、宇宙 ニュートリノ背景放射の起源天体はガンマ線に対 して光学的に厚くなっている必要があります.例 えば、低エネルギーの光子が豊富にあり、光子同 士の相互作用 $(\gamma + \gamma \rightarrow e^+ + e^-)$ によって 10^{10} eV 以上の高エネルギー光子を吸収するような天体が 宇宙ニュートリノ背景放射の起源となるべきで す. このように、ガンマ線が出てこないニュート リノ源は「隠されたニュートリノ源」と呼ばれて います [22].

我々は前節で求めた宇宙線分布と背景の光子・ 陽子分布を用いて高温降着流とコロナからの ニュートリノ放射を計算しました.ニュートリノ のエネルギーは宇宙線陽子の5%程度となるた め、典型的な高温コロナでは10¹³ eV程度,高温 降着流では10¹⁵ eV程度のニュートリノが放射さ れます.様々な光度の天体でのニュートリノ放射 を計算し,X線や輝線の観測から得られている活 動銀河核の光度関数を用いて宇宙全体のニュート リノ総量を求め、宇宙ニュートリノ背景放射への 活動銀河核の寄与を計算した結果,活動銀河核の 降着流は観測されている宇宙ニュートリノ背景 放射のすべてを説明できることがわかりました (図1右) [17,18,20].

ニュートリノと同時に放射されるガンマ線は. 背景の光子場と相互作用して電子・陽電子対を生 成します. これらの電子・陽電子対がさらにガン マ線を放射し、電磁カスケードが発生します. 我々は電子・陽電子対とガンマ線の輸送方程式を 一様近似の枠組みの元で定式化し、降着流から逃 走してくるガンマ線スペクトルも計算しました. 明るい活動銀河核の高温コロナで生成される高エ ネルギーのガンマ線は完全に吸収され、フェルミ 衛星が検出しているエネルギー帯域のガンマ線は 出てくることができません.したがって,高温コ ロナは「隠されたニュートリノ源」となります. 低光度活動銀河核の高温降着流でも多くの場合に は10¹¹ eVの光子は隠されるため、宇宙ニュート リノ背景放射と矛盾することはありません(図1 右).活動銀河核の降着流は、宇宙ガンマ線背景 放射と矛盾することなく宇宙ニュートリノ背景放 射の起源となれます.

我々のシナリオに基づくと、ニュートリノ信号 の強度は大まかにX線光度と比例します.我々は 近傍のセイファート銀河や低光度活動銀河核をX 線光度で明るい順に並べ、今後の観測・実験で活 動銀河核降着流からのニュートリノが検出可能か 調べました.その結果、次世代のニュートリノ検 出器(KM3NeT, IceCube-Gen2)によって近傍の セイファート銀河からのニュートリノ信号を高い 確度で検出することができることがわかりました [21].したがって,将来のニュートリノ観測に よってこのシナリオは手堅く検証できます.低光 度活動銀河核からのニュートリノはセイファート 銀河よりも弱いですが,IceCube-Gen2があれば 3から4ニュートリノ事象を近傍の天体の方向か ら検出できる可能性があります[17,19].

加えて、低光度活動銀河核の高温降着流にいる 熱的電子が出す放射が. 宇宙 MeV ガンマ線背景 放射の起源となり得ることも明らかとなりました (図1右) [17]. 高温降着流中の熱的電子は相対 論的な温度になっていて、シンクロトロン放射に よってミリ波を放射します. 質量降着率が比較的 高い高温降着流では、シンクロトロン光子を熱的 電子が何度もコンプトン散乱によって叩き上げる コンプトン化過程が効率的に発生し、ミリ波から ガンマ線帯域までハードなべき型の光子分布を作 り出します. このコンプトン化で生成された光子 の最大エネルギーは電子温度に対応しています. シンクロトロン放射もコンプトン化も放射効率が 温度の非常に急峻な関数となっているため、電子 温度は降着流の不定なパラメータや物理量にほぼ 依存せず約100億度に保たれます.この温度に対 応するコンプトン化された光子の最高エネルギー は10^e eV程度となります. これは明るい活動銀 河核の高温コロナのカットオフエネルギーよりも 1桁程度高くなっていて、起源の不明であった宇 宙MeVガンマ線背景放射を自然に説明できます. 過去の研究では宇宙 MeV ガンマ線背景放射は非 熱的粒子からの放射で説明する理論がほとんどで したが、今回のシナリオでは熱的な電子が MeV ガンマ線を放射します.熱的な宇宙から非熱的な 宇宙へと遷移しているエネルギーは、これまで考 えられていたよりも高いのかもしれません.

2022年, IceCube実験は近傍のセイファート銀 河NGC1068からニュートリノ信号が来ている強 い証拠を見つけました [23]. 太陽の次に見つ かった2番目の定常宇宙ニュートリノ源となりま す.NGC1068からのニュートリノ信号強度はガ ンマ線強度と比べて1桁以上高く、「隠された ニュートリノ源 です. したがって. コンパクト な放射領域が必要で,星形成領域や広がった電波 ジェットはニュートリノの発生源にはなれません [24]. この天体は降着率が高いため、標準円盤と 高温コロナからなる系と思われます. 我々の高温 コロナモデルをこの天体に適用した結果, NGC1068からのニュートリノ信号はコロナモデ ルの枠組みで説明可能であることがわかりまし た. このシナリオに基づくと、NGC1068はIce-Cube実験で最初に検出されるべきニュートリ ノ源と予言されます. これは, IceCubeが北天 (declination δ >-5 deg) に感度があり, NGC1068 はダストトーラスによる吸収を補正したX線強度 が北天で最も明るい天体だからです。したがっ て, 高温コロナがニュートリノ放射領域の最有力 候補と言えるでしょう.他のモデルとして、降着 衝撃波 [25] や円盤風 [26] が議論されています.

ブラックホール降着流での宇宙線 加速シミュレーション

私は博士過程の頃に前節のような現象論的な研 究の一部を行い,その結果を様々な研究会で講演 してきました.当時は「非標準的な宇宙線加速を 考える必要があるモデルだ」、「パラメータが多す ぎて何でも言えそうだ」という批判的なコメント が多くきました.最近は、ブラックホールの影の 撮像 [27] やNGC1068からのニュートリノ信号 [23] などから、降着流における非熱的現象とい うテーマに対する批判的なコメントは少なくなり ましたが、当時はこの現象はあまり認知されてい なかったように思います.上記の批判に対して反 論するには、自分で数値シミュレーションを行っ て降着流で宇宙線加速が起こるということを実証 した上で普及していくべきだと考えました.そこ で,ポスドク1年目の頃から降着流での宇宙線加 速シミュレーションを始めました.

宇宙線粒子加速シミュレーションでは, Particle-In-Cell (PIC) という手法が主に用いられます. この手法では、熱的粒子を含めたすべてのプラズ マ粒子の軌道運動を解くため、計算コストが非常 に大きく, 天体スケール全体を取り扱うことは不 可能です.一方、粒子を粗視化して流体として取 り扱う磁気流体シミュレーションでは、天体ス ケールの乱流場を難なく取り扱うことができま す. そこで. 我々は磁気流体シミュレーションに より得られた天体スケールの乱流場中で宇宙線粒 子の軌道を計算することで降着流内部での宇宙線 加速過程を調べました。この手法では、宇宙線は すでに高エネルギーまで加速されていると仮定し て計算を始めます. それにより、大スケールの乱 流場と宇宙線粒子の相互作用を追うことができる ようになり、降着流で実現する宇宙線の最高エネ ルギーを見積もることが可能になると考えまし た.

まず,我々はshearing boxという局所近似を用 いた計算手法 [28] で降着流内部の乱流場を計算 しました [29].弱い縦磁場に貫かれた円盤のご く一部を切り出した一様な計算領域を用意し,電 磁場の時間発展を計算します.磁気回転不安定性 により乱流場が発達し,速度勾配により方位角方 向の磁場が増幅されます.その中で多数の宇宙線 粒子の軌道を計算した結果,宇宙線のエネルギー 分布の時間進化はエネルギー空間における拡散現 象として記述できることを明らかにしました.こ の計算からは,高エネルギーの宇宙線加速現象に は速度シアが大きな役割を果たしているという示 唆が得られました.実空間の運動も拡散でよく記 述できますが,方位角方向とその垂直方向で拡散 係数が異なる非等方拡散であることもわかりまし た.これらの結果は,同様の手法を用いた最近の 研究でも確認されています [30].

しかし、高温降着流は幾何学的に分厚く移流も 速いため、shearing box近似はあまり良い近似で はないと考えられます. そこで、我々は大域的 な磁気流体シミュレーションを用いて同様の計算 を行い、より現実的な乱流場中で宇宙線加速過程 を調べました [9]. 大域的な磁気流体シミュレー ションでは、ブラックホールから離れた場所に力 学平衡の回転するトーラスを用意し、その中に弱 い磁場を埋め込んで計算を始めます. するとトー ラス中で磁気回転不安定性によって磁場が増幅さ れ、乱流が発達して角運動量が輸送され、ブラッ クホールへとガスが落ちていきます. 降着流内部 の磁場構造は乱流状態となっており(図2左)、 平均的な磁気圧はガス圧と比べて10%程度まで 増幅されます. 磁場は作動回転によって引き伸ば



図2 左図:降着流の赤道面での磁場強度分布(color contour)と典型的な宇宙線粒子軌道の赤道面への射影(実線).星は宇宙線粒子の初期位置,丸印が計算終了時の位置を表します.中図:宇宙線のエネルギー分布の時間進化.右図:シミュレーションの結果得られたエネルギー空間での拡散係数のエネルギー依存性.点がシミュレーション結果,点線が解析的見積もりを示しています.中図と右図は文献[9]から修正して転載.

されるため,方位角方向の磁場成分が卓越してい て,その他の方向の磁場成分より3から4倍程度 強くなっています.

上記の計算で得られた磁気乱流データを用いて 多数の宇宙線粒子の軌道計算を行った結果. 降着 流内部での宇宙線加速現象はやはりエネルギー 空間での拡散現象で表せることを確認しました (図2中). エネルギー空間の拡散係数のパラメー タ依存性から、今回の計算では宇宙線粒子は最も 大きなスケールの波と相互作用していることも明 らかとなりました(図2右)、大局的な計算では 速度シアによる加速は重要でないこともわかりま した.これは、速度シアが重要となるジャイロ半 径の大きな宇宙線粒子はすぐに降着流から逃走し てしまうためです.また、宇宙線粒子の実空間で の運動を調べたところ、宇宙線粒子は方位角方向 に運動する傾向にあることがわかりました(図2 左). これは差動回転により方位角方向へと磁場 が引き伸ばされており、宇宙線粒子はその磁場に 沿った方向へと運動するからです. 今回のシミュ レーションでは、大多数の宇宙線粒子はブラック ホールへと落ち込むことなく,動径方向外側へと 逃走していくことも判明しました. これは内側の 方が磁場が強いため、宇宙線粒子が内側へと運動 しようとすると磁気ミラー効果により反射され, 外側へと運動の向きを変えるからだと考えていま す.

これらの計算から,高温降着流での宇宙線加速 を明らかにするには,大域的なシミュレーション が必要であることがわかります.しかし,大域的 なシミュレーションで必要な解像度を実現するの は簡単ではありません.電磁場のパワースペクト ルを計算した結果,今回のシミュレーションでは 初期に注入した宇宙線粒子のジャイロ半径程度の 波は数値拡散の影響を強く受けていたことがわか りました.現実的な磁気流体波と宇宙線粒子の相 互作用を取り入れるには,より高解像度かつ高次 精度の数値シミュレーションを行う必要がありま す.また,宇宙線粒子の実空間での変位の分散を 調べたところ,通常の拡散よりも早く変位の分散 が大きくなる超拡散現象が見られました.局所近 似の計算とは定性的な性質から変わってしまって いますが,その原因についてもよくわかっていま せん.今後,さらなる研究が必要です.

ブラックホールジェットからの高 エネルギー放射

自分がポスドク研究員になってしばらくした 頃,LIGO実験が連星ブラックホールからの重力 波事象を検出しました [32]. これを契機に重力 波天体からの電磁波やニュートリノ放射の研究も 始めました. 2017年3月に参加した研究会で, 重力波とニュートリノの同時検出は可能なのか議 論になっていました.そこで,我々は中性子星を 含む高密度星連星合体事象が短いガンマ線バース トの起源だとした場合,それに付随する残光から の高エネルギーニュートリノ事象が重力波と同時 に検出可能なのかを見積もることにしました.

観測されている短いガンマ線バーストの光度曲 線には、1秒程度の軟ガンマ線帯域で明るい即時 放射成分に続いて、100秒程度の長期放射成分、 1万秒程度のプラトー放射成分などが存在します (図3左).長期放射やプラトー放射は標準的なガ ンマ線バーストの前進衝撃波による残光モデルで は説明がつかず、中心エンジンが予想よりも長期 間活動してジェットを射出している傍証となって います (図3中). 我々は、これらの長期活動時 に放射されるジェットからのニュートリノ強度を 計算し、長期ジェットに付随するニュートリノ強 度の方が即時放射のニュートリノ強度よりも強い ことを示しました(図3右).楽観的な場合には, 現状のニュートリノと重力波の検出器群を10年 程度運用すると60%以上という高い確率でニュー トリノと重力波の同時検出の可能性があることを 示しました [31]. 将来の検出器 IceCube-Gen2の 時代には95%以上の確率で検出可能と予言され



図3 左図:短いガンマ線バーストの光度曲線の概略図.中図:短いガンマ線バーストの中心エンジンの長期活動の 概念図.即時放射のあと100秒から1万秒に渡って中心エンジンが活動し、即時放射のジェットが作る前進衝 撃波からの放射に加えて長期放射などの成分を作ります.右図:距離300 Mpcで発生する短いガンマ線バース トからのニュートリノ信号のスペクトル.右図は文献[31]から修正して転載.

るため,ニュートリノが未検出であった場合には 謎の多い長期活動ジェットのパラメータに強い制 限をつけることも可能となります.

非常に幸運なことに、この計算が終わった頃に 連星中性子星合体事象からの重力波検出の噂が流 れ、この結果をまとめた論文は投稿後わずか1週 間ほどで受理されました。2017年8月のことで す.その後、2017年10月には史上初の連星中性 子星合体事象からの重力波の検出(GW170817) と多波長(電波、可視赤外、X線、軟ガンマ線) での電磁波対応天体を観測したという報告があ り[33]、お祭り騒ぎとなりました。タイミングよく GW170817が発生してくれたおかげで、多くの国 際研究会に招待され、AAS Novaでも記事になりま した。GW170817の検出がなければ、この論文は ここまでの注目を集めなかったことでしょう。

5. おわりに

ここまで,ブラックホール天体からの高エネル ギー放射の研究を紹介してきました.近傍の ニュートリノ天体として電波で暗い活動銀河核が 同定されており,ブラックホール降着流はIce-Cube実験が検出している宇宙ニュートリノの有 力な起源と考えられています.そこでの宇宙線加 速現象の詳細はまだよくわかっておらず,数値シ ミュレーションを用いた更なる研究が必要です. また,短いガンマ線バーストはニュートリノと重 力波と電磁波というすべてのメッセンジャーを 使って観測できる可能性があり,同時検出が実現 すればブラックホールが駆動するジェットの物理 の解明に向けて大きく前進できるでしょう.

振り返ってみると、私がブラックホール天体で の高エネルギー現象の研究を始めてから、多くの 歴史的発見や天体現象が起こっています.本稿で 触れたものだけでも、高エネルギー宇宙ニュート リノの検出 [1],近傍のニュートリノ放射天体の 同定 [23],連星ブラックホールからの重力波の 検出 [32],重力波と電磁波対応天体の検出 [33], ブラックホールの影の撮像 [27] などがあります. 触れなかったものも入れるときりがありません. 今後も大型の実験・観測計画が実現して新たな発 見が続くと期待できるので、理論研究を通じて高 エネルギー現象や宇宙線の起源の探求を続け、微 力ながら業界の発展に貢献していきたいと思いま す.

謝 辞

この度は研究奨励賞という栄誉ある賞をいただ き光栄に思います.研究の基礎を教えてくださっ た釣部通さん,天体高エネルギー現象の世界へ導 き多くの活発な議論をしてくださった當真賢二さ ん,村瀬孔大さん,シミュレーション研究へと 誘ってくださった犬塚修一郎さん,鈴木建さん, 富田賢吾さんに深く感謝します.また,学生時代

の指導教員である長峯健太郎さん,現在のメン ターである田中雅臣さんにも進路や考え方など多 くの助言をいただきました.その他にも多くの共 同研究者や友人に恵まれました.この場を借りて 感謝を申し上げます.数値計算には国立天文台 CfCAのアテルイIIを使用しました.

最後に、学生時代に多くのことを学ばせてくだ さった高原文郎さんに深く感謝します.彼の宇宙 線加速過程や降着現象に関する授業がなければ、 私はブラックホール降着や宇宙線の研究をしてい なかったことでしょう.退官後も研究室に頻繁に 来て研究指導をしていただきました.彼の早すぎ るご逝去は残念でなりません.ご冥福をお祈りい たします.

参考文献

- [1] Aartsen, M. G., et al., 2013, Phys. Rev. Lett., 111, 021103
- [2] Tchekhovskoy, A., et al., 2011, MNRAS, 418, L79
- [3] Aartsen, M. G., et al., 2017, ApJ, 843, 112
- [4] Aartsen, M. G., et al., 2017, ApJ, 835, 45
- [5] Hoshino, M., 2013, ApJ, 773, 118
- [6] Lynn, J. W., et al., 2014, ApJ, 791, 71
- [7] Balbus, S. A., & Hawley, J. F., 1998, Rev. Mod. Phys., 70, 1
- [8] Machida, M., & Matsumoto, R., 2003, ApJ, 585, 429
- [9] Kimura, S. S., et al., 2019a, MNRAS, 485, 163
- [10] Shakura, N. I., & Sunyaev, R. A., 1973, A&A, 24, 337
- [11] Yuan, F., & Narayan, R., 2014, ARA&A, 52, 529
- [12] Ho, L. C., 2008, ARA&A, 46, 475
- [13] Kimura, S. S., et al., 2021, Nat. Commun., 12, 5615
- [14] Quataert, E., et al., 2002, ApJ, 577, 524
- [15] Bacchini, F., et al., 2022, ApJ, 938, 86
- [16] Stawarz, Ł, ., & Petrosian, V., 2008, ApJ, 681, 1725

- [17] Narayan, R., & Yi, I., 1994, ApJ, 428, L13
- [18] Kimura, S. S., et al., 2015, ApJ, 806, 159
- [19] Kimura, S. S., et al., 2019, Phys. Rev. D, 100, 083014
- [20] Murase, K., et al., 2020, Phys. Rev. Lett., 125, 011101
- [21] Kheirandish, A., et al., 2021, ApJ, 922, 45
- [22] Murase, K., et al., 2016, Phys. Rev. Lett., 116, 071101
- [23] IceCube Collaboration, 2022, Science, 378, 538
- [24] Murase, K., 2022, ApJ, 941, L17
- [25] Inoue, Y., et al., 2020, ApJ, 891, L33
- [26] Inoue, S., et al., 2022, arXiv:2207.02097
- [27] Event Horizon Telescope Collaboration, 2019, ApJ, 875, L1
- [28] Hawley, J. F., et al., 1995, ApJ, 440, 742
- [29] Kimura, S. S., et al., 2016, ApJ, 822, 88
- [30] Sun, X., & Bai, X.-N., 2021, MNRAS, 506, 1128
- [31] Kimura, S. S., et al., 2017, ApJ, 848, L4
- [32] Abbott, B. P., et al., 2016, Phys. Rev. Lett., 116, 061102
- [33] Abbott, B. P., et al., 2017, ApJ, 848, L12

High-Energy Phenomena Powered by Black Holes

Shigeo S. KIMURA

Frontier Research Institute of Interdisciplinary Sciences Tohoku University, 6–3 Aramaki, Aza-Aoba, Aoba, Sendai, Miyagi 980–8578, Japan

Abstract: Our Universe is filled with high-energy charged particles, called cosmic rays, whose origin has been mystery for a long time. Cosmic rays can produces high-energy neutrinos *via* interaction with ambient matter. Recently, cosmic high-energy neutrinos are also discovered, but their origins are still unknown. High-energy phenomena caused by black holes are actively discussed as the origin of cosmic rays and neutrinos. In this article, I will review my work on high-energy phenomena powered by black holes.