

テレスコープアレイ実験による 最高エネルギー宇宙線の探索

有働 慈治*

Search for the Ultra High Energy Cosmic Rays with the Telescope Array Experiment

Shigeharu, UDO*

1 宇宙線

宇宙線とは地球の外から到来する放射線の総称で, 陽子やヘリウム(α線)などの原子核が主な成分だが, 広義には γ線やニュートリノを含めることもある. 宇宙線なるものの存在が初めて確認されたのは二十世 紀初頭のことで,オーストリアの物理学者へスが箔検 電器によってその存在を明らかにした.それから 100 年あまり経った今でも, 我々の修士論文の多くは

"1912年ヘスが、"と書き出されている.ヘスは後に、 宇宙線の発見によってノーベル物理学賞を受賞してい る.その後の様々な観測により、宇宙線が地磁気によ って跳ね返される10⁹ eVから10²⁰ eVに及ぶ広いエネ ルギー領域にわたって地球に飛来していることが分か って来た.人類が加速器によって原子核に与えられる 最大のエネルギーは現在でも~10¹³ eV であり、宇宙線 観測は素粒子理論の検証実験という側面も持っている.

宇宙線実験において実際に観測される"宇宙線"は, 必ずしも宇宙空間から飛来する原子核そのものではな く,大きく一次宇宙線と二次宇宙線とに分けられる. 一次宇宙線は宇宙からやってくる宇宙線そのものであ り,人工衛星,気球などによって,地球に到達する直 前に観測されている.これらの一次宇宙線が地球大気 に突入すると,大気中の原子・分子と核相互作用,ま たは電磁相互作用を起こして様々な二次粒子を作る. これが二次宇宙線で,無数に増殖した二次宇宙線粒子 がシャワーのように地表に降り注ぐ現象を空気シャワ ーと呼ぶ.空気シャワー現象は地表に設置した荷電粒 子検出器群(アレイと呼ばれる)やチェレンコフ望遠 鏡などで観測される.二次宇宙線からは一次宇宙線の 情報の多くが失われてしまうが,衛星などによる一次 宇宙線の直接観測に比べて大面積化や長時間の観測が

*特別助手 物理学教室 Research associate, Institute of Physics 容易なこと,また前述のように素粒子物理学としての 関心もあり,相補的に観測が進められている.

そもそも宇宙線のような高エネルギー粒子が「どこ で」「どのように」加速され、どんな経路を辿って地球 へとやってきたのかは、宇宙線発見当初から現在に至 るまで謎のままである.近年では、国際宇宙ステーシ ョンの利用など、一次宇宙線観測の大面積化・高性能 化によって~10¹² eV の領域で詳細なエネルギースペ クトルが測定できるようになってきたこと、また、X 線天文学の延長としてのγ線天文学によって宇宙線加 速源の探索・観測が数多く行われるようになったこと から、銀河系内に起源を持つ宇宙線の加速機構につい ては詳細な議論がなされている.

あるエネルギーを持った宇宙線の起源が銀河系内で あるか系外であるかの判断は,銀河系内の磁場の強さ による.銀河磁場はおおよそ 3μ G 程度と推測されて おり,10¹⁸ eV 程度のエネルギーを持った宇宙線のラー モア半径は数百 pc となる.これは銀河円盤の厚みと ほぼ同程度なので,これよりも低いエネルギーの宇宙 線は磁場によって銀河円盤内に捕らえられることにな る.地球で観測される宇宙線は,このようにして銀河 系内を旅してきたものであり,そのため一様等方に飛 来するように観測される.逆に,10¹⁸ eV よりも高いエ ネルギーの宇宙線が銀河系内で生み出された場合,そ の宇宙線は加速源からまっすぐにやってくるはずであ る.しかしながら,現在までの観測ではそのような異 方性(非等方性)は確認されておらず,10¹⁸ eV を超え る宇宙線の起源は銀河系外であると考えられている.

宇宙線のエネルギースペクトルは10⁹~10²⁰ eV にわ たっておおよそ E⁻³の冪で滑らかに繋がっている.ス ペクトルが冪関数で表せるということは、宇宙線が非 熱的な加速によって作られていることを示している. もし宇宙線の起源が 10¹⁸ eV を境に銀河系内から系外 に変わっているならば,加速機構が異なることも予想 され,その場合は当然スペクトルの冪も変化するはず である.図1に示すように、10¹⁵ eV 付近に Knee(膝), 10^{18~19} eV 付近には Ankle(踵)と呼ばれる微かな折 れ曲がりが見られるが,明確に冪が変わる程ではない. このように滑らかに繋がったスペクトルも,宇宙線を めぐる大きな謎の一つである.



図 1: 地磁気カットオフ以降の宇宙線エネルギースペ クトル.

2 最高エネルギー宇宙線とGZK カットオフ

広範なエネルギーにわたって観測される宇宙線であ るが、その到来頻度はエネルギーの3乗に比例して減 少しており、図1中に示されているように、10²⁰ eVで は1km²あたり100年に1イベントという低頻度にな ってしまう.従って観測例も少なく、低エネルギー領 域に比べて統計誤差も大きくなっている.観測の難し い領域ではあるが、現在までに観測された中で最も高 いエネルギーとされるものが10²⁰ eVのオーダーであ ることから、この領域を最高エネルギー領域と呼び、 100 km²を越える大型の空気シャワーアレイによる観 測が進められている.

1966 年, 宇宙線エネルギースペクトルの上限に関 する論文が発表された[1] [2]. 10²⁰ eV 領域の宇宙線を 考えると, 2.7K の宇宙背景輻射光子は相対論的には (宇宙線の静止座標系では)~10⁸ eV の高エネルギー y線と等価となる. 宇宙線粒子が陽子であるとして, 背景輻射光子との π 中間子光生成の平均自由行程は, 光子密度 550cm⁻³の仮定の下におよそ 3Mpc と予想された.これは銀河間の距離スケール(~10Mpc)より少 し小さい程度であり,銀河系外を起源と考えた場合, 最高エネルギー宇宙線が我々の銀河に到達するまでに 衝突を起こす可能性は非常に高い.1 回の反応で陽子 は1/10程度のエネルギーを失うとされ,また反応の断 面積は 3×10¹⁹ eV 以下では十分に小さい.つまり, 10²⁰ eV 以上の宇宙線は10¹⁹ eV 程度にエネルギーを失 った後に地球へ到達する.これを,提唱した 3 人 (Greisen, Zatsepin, Kuz'min)の名をとって GZK カ ットオフと呼ぶ.

3 AGASA, HiRes からハイブリッド観測へ

1998年,日本の大型空気シャワーアレイ実験 AGASA(Akeno Giant Air Shower Array)は、10²⁰ eV を超える最高エネルギー宇宙線が1 event/100 km²/year の頻度で観測され、GZKカットオフの予想 に反してエネルギースペクトルが延びているとする論 文を発表した[3].また、2000年には10^{19.6} eV以上の宇 宙線の中で、2.5[°]以内の同一方向から2イベントない しは3イベントが到来していると考えられる6組を報 告している[4].銀河磁場による曲がりが少ないという 最高エネルギー宇宙線の性質から、複数の事例の到来 方向に加速源があると考えるのは自然であるが、10年 近く経った現在でもAGASAの示す方向に電磁波(電 波~y線)で同定できる天体は見つかっていない.

AGASA から数年遅れて 2004 年, アメリカ・ユタ 州で大気蛍光法によって最高エネルギー宇宙線を観測 していた HiRes(High Resolution Fly's Eye)実験は, AGASA とは逆に GZK カットオフを再現するエネル ギースペクトルを発表した[5]. 図2に示されるように, GZK カットオフが予想される 5×10¹⁹ eV 以上で AGASA とは異なる振る舞いを見せている. 両者の到 来頻度の絶対値のずれは~25%で,二つの実験があげ ているエネルギーの系統誤差(~20%) にほぼ等しい. 仮にどちらかのエネルギースケールを 25%ずらすと, 10²⁰ eV 以上での差異は残るが,到来頻度の絶対値は おおよそ一致する. このことから,両者の観測方法, 特にエネルギー決定に系統的なずれがある可能性が高 いが, どちらがより正しい結果を示しているのかを判 断することは難しい.

HiRes 実験で用いられている大気蛍光法は,前身である Fly's Eye 実験によって確立された.大気蛍光法

では,大気中で発生した宇宙線空気シャワー中の電子 が窒素分子を励起することで発せられる微かな蛍光に よって宇宙線を検出する.この大気蛍光は二次粒子か ら等方に発せられるため,広視野・高感度の望遠鏡を 用い,空気シャワーを真横から観測する方法がとられ る.AGASAのように,二次粒子そのものを地表に設置 した装置で検出する地表検出器アレイと比べて、

● 1 ヶ所に設置した装置で、広範囲を観測できる
● 空気シャワーの縦方向発達が観測できる



図2: HiRes 実験によって発表された10¹⁷~10²¹ eVの 宇宙線エネルギースペクトル. 冪の変化が分かりやす くなるよう,縦軸にはエネルギーの3乗がかけられて いる. 紗のかかった領域は系統誤差を表す.

- 一次宇宙線エネルギーの見積もりにシミュレーション依存が少ない
- などの利点がある.反面,
 - 月のない晴れた夜しか観測できない
 - 蛍光の発光効率に不定性がある
 - 蛍光減衰量は大気透明度に左右されやすい

といった点では地表検出器アレイに劣る.

AGASAとHiResの不一致は単に二つの実験の齟齬 というだけではなく、GZKカットオフの有無によって 素粒子論・宇宙論にまで大きな影響を及ぼす話題とな った.仮にAGASAの観測結果が正しいとして、宇宙背 景輻射の存在、銀河系近傍に加速源が見つからないこ とを説明するために次のような可能性が考えられている.

- ビッグバンの生き残りの超重粒子の崩壊[6]
- 超高エネルギーニュートリノから生成されたウ ィークボゾン(Z⁰)の崩壊[7]
- 超高エネルギー領域での特殊相対論(ローレンツ 変換)の破れ[8]

いずれも俄かには受け容れがたいものであるが、これらの説が 2、3 年のうちに続々と提案されたことが、 AGASA の観測結果が驚きをもって迎えられたことを 物語っている.

これらの素粒子論・宇宙論的な興味も尽きないが、 まずは実験的な不一致を解消し、GZK カットオフの在 否に決着をつけなければならない. そのために計画さ れたより大規模な実験が, 南半球で行われている Pierre Auger 実験と、北半球で行われている TA (Telescope Array) 実験である. どちらも大規模地表 検出器アレイと大気蛍光望遠鏡の両方を備えており. 一つの空気シャワーを二つの装置で同時に観測するこ とによって AGASA と HiRes の差異を明らかにしよう している. その規模は, Auger が 3000km², TA で 700km²とされており、どちらも AGASA の有効面積 (100 km²; 最高エネルギー宇宙線を年間に1 例検出 できる大きさ)を上回っている. Auger 実験は 2008 年 の完成を前に、一部の検出器を用いた観測で既に AGASA の3倍のデータを取得し、解析結果を発表し ている. エネルギースペクトルについては HiRes 同 様10^{19.5}eVから先で到来頻度が減少するようなスペク トルを公表している[9] が、到来頻度の絶対値は HiRes よりも 20%程度低い. また、6×1019 eV 以上の 宇宙線到来方向について, AGN (Active Galactic Nuclei:活動銀河核)と相関が見られると報告したが [10]、統計量が増えるにつれて相関は弱くなっている ようだ.

4 テレスコープアレイ実験

テレスコープアレイ(Telescope Array: TA)実験は, AGASA, HiRes の結果を受けて日本とアメリカの研 究者の協力の下に 2004 年に建設が開始された. 先行 する Auger 実験との大きな違いは,地表検出器アレイ に AGASA と同じプラスチックシンチレーターを用い ていること, HiRes 実験と同じ大気状態を期待できる アメリカ・ユタ州を実験地に選んだことである. 更に, HiRes 実験で実際に使用されていた大気蛍光望遠鏡 をそのまま移設し,新たに製作した望遠鏡と同時に観 測しているため,TA 実験と HiRes 実験の比較が可能と なっている.

大気蛍光望遠鏡は HiRes 実験からの移設も含め,2007 年末に全数が完成し観測を開始した.地表検 出器アレイも,2008 年春にほぼ全数の設置が完了し大 気蛍光望遠鏡とのハイブリッド観測を続けている.

4.1 地表検出器アレイ

4.1.1 検出器

TA 実験の地表検出器アレイは,507 台の検出器を およそ 700km²の領域に 1.2 km の格子状に配置した ものである(図 3). 各検出器は 3m² のプラスチックシ ンチレーター二層からなり,シンチレーター上に 2cm 間隔で波長変換ファイバーを這わせることよって効率 的に光を光電子増倍管(PMT) に集めている.データ



図 3: TA 実験サイト俯瞰図.小さな黒四角は地表検出 器,その周囲には 3 ヶ所(北,南東,南西)の大気蛍光 望遠鏡ステーションがある.望遠鏡ステーションの少 し内側,地表検出器アレイの縁の丸印はコミュニケー ションタワーを示す.

収集には無線 LAN を使い, PMT やエレクトロニクス に必要な電力は全て太陽電池によって賄われ, 日中の 余剰電力はバッテリーに蓄えられ, 夜間の動作電力に なる.

各検出器は個別のトリガーによって 0.3MIP (Minimum Ionization Particle:物質中での電離損失 が最小の状態にある粒子,またはその電離損失量)以 上の信号を検知すると,PMT の波形を FADC によっ て記録する. 個別トリガーの頻度は 750Hz にのぼり, 後述するシャワートリガーのために一時保存される他, 検出器のキャリブレーションデータとしても使われる. 個別トリガーの中で 3MIP 以上の信号を検知した検 出器は,無線 LAN を通じてコミュニケーションタワ ーと呼ばれるホスト・エレクトロニクスにそのトリガ ーのタイムスタンプを送る.コミュニケーションタワ ーはアレイ全体で3ヶ所に設置されており,それぞれ が100~200 台の検出器からトリガーのリストを受け 取り,"隣接する3台"が8µs以内に信号を検知し た場合に空気シャワーと判断する.3MIPトリガーは 20 Hz,空気シャワートリガーは 0.01Hz 程度で,ト リガー効率は10^{18,7} eV以上で100%である[11].図4 はユタ州の砂漠に設置された地表検出器である.左側 手前から右奥に向かって数台の検出器が整然と並んで いる様子がわかる.



図 4: 南から北へと並ぶ地表検出器. 黒く格子模様が 入ったように見えるのはソーラーパネルで,シンチレ ーターは暗箱に入れられてテーブルの天板の位置に置 かれている. 検出器右側のポールに取り付けられた無 線 LAN アンテナはコミュニケーションタワーの方向を 向いている.

地表検出器にはプラスチックシンチレーターの他 に Auger 実験にも採用されている水チェレンコフ検 出器が良く使われる.空気シャワー粒子を平面で検出 するプラスチックシンチレーターに比べ,背の高いタ ンクを使う水チェレンコフ検出器は,天頂角の大きな 空気シャワーに対しても高い感度を維持できるという 利点がある.しかし,体積の大きさ故に,空気シャワ ー中の電磁成分(電子やy線など)による信号に比べ て,高エネルギーµ粒子からの信号を強く検知してし まう.空気シャワー中でµ粒子に分配されるエネルギ ー量は核相互作用や一次宇宙線の核種に依存するため, 電磁成分に強い感度を持つプラスチックシンチレータ ーに比べてエネルギー決定が困難である.そのため, Auger 実験では大気蛍光望遠鏡によってのみ一次宇宙 線のエネルギーを決定しており、AGASA と HiRes の エネルギースケールの違いについて、本質的な理解を 得られないと思われる.また、一次宇宙線が γ 線であ った場合には μ 粒子はほとんど発生しないため、エネ ルギーの見積もりには電磁成分に感度の高いシンチレ ーターが有利である.

4.1.2 モンテカルロ・シミュレーション

水チェレンコフ検出器であれプラスチックシンチレー ターであれ、地表検出器アレイによるエネルギー決定に はシミュレーションが不可欠である.空気シャワー中の 二次粒子の約 90%は電磁成分と考えられており、これら の粒子は臨界エネルギー(それ以上他の粒子と反応せず、 増殖に寄与しなくなるエネルギー)になるまで制動輻射 と電子対生成によってエネルギーを失い、増殖していく. その過程は計算によってよく再現できることが知られて いる.しかし、空気シャワー中には電磁成分に比べて寿 命が長く、高いエネルギーを保持したまま地表に到達す るµ粒子や、稀には核子も存在する.これらの粒子がど のくらい生成されるかは確率的に決まるため、モンテカ ルロ・シミュレーションによってたくさんの仮想空気シ ャワーを生成し、観測量から統計的にエネルギーを推定 する.

最高エネルギー宇宙線による空気シャワーのシミュ レーションには、大容量の HDD と高速な CPU が必要 となる.空気シャワー中の二次粒子数は、10²⁰ eV の場 合でおおよそ 10¹¹ コであり、それら膨大な数の粒子ー つーつについてエネルギーなどの物理量を全て記録す ることは難しい.従来はモンテカルロ・シミュレーシ ョンに近似計算を混ぜ、例えば検出される粒子数だけ を記録するなどの方法で簡易シミュレーションが行わ れていた.

TA 実験では、空気シャワーシミュレーションコード COSMOS [12] を用い、近年の高速な CPU を並列化す ることによって 10¹⁹ eV の空気シャワーシミュレーショ ンを 10 日程度で生成することを可能とした. この方法 によって、エネルギー、到来天頂角、一次宇宙線核種別 に 100 例以上のシミュレーションを行い、空気シャワ ーの発達段階毎に二次粒子の物理量(粒子種別、エネル ギー,距離、到来方向、到来遅延時間など)のデータベー スを作成した. それとは別に、大量生成が可能な簡易シ ミュレーションから各粒子ではなくシャワー全体の情 報(全粒子数など)のデータベースを用意し、この二つ のデータベースから適宜、詳細な物理量を呼び出すこ とで"疑似"フルモンテカルロ・シミュレーションとし て利用できる[13].

モンテカルロ・シミュレーションによるエネルギー 推定において、最も不定性が高い部分は核相互作用モ デルである.現在、代表的なモデルがいくつか存在す るが、いずれも加速器実験(10¹⁴ eV 程度)からの外挿 であり、モデル毎の違いは高エネルギーになるにつれ て大きくなる.これらのモデルを比較するために、異 なる核相互作用モデルによる複数のデータベースを構 築中である.

4.2 大気蛍光望遠鏡

4.2.1 検出器

大気蛍光法は大気をシンチレーターとした巨大な全 吸収型カロリーメータと考えることができる.空気シ ャワーの縦発達を観測でき、全発光量からエネルギー を見積もるために地表検出器アレイと比べてエネルギ ー決定精度が高いとされる.しかし、大気蛍光は非常 に弱い光であるため、どれだけ集光力があるかが光学 系の重要な性能のひとつである.TA実験で新たに開発 した大気蛍光望遠鏡は40 km 遠方の10¹⁸ eV の空気シ ャワーを検出できるよう設計された.

大気蛍光望遠鏡は広範囲を観測するために 12~14 台が1ヶ所に設置され、風雨をしのぐためのステーシ ョンと呼ばれる建物に収容されている. TA 実験では、 地表検出器アレイの北西、南東、南西の3ヶ所にステ ーションが設置されている. それぞれは約30km 離れ ており、100°以上の広い方位角を観測することで、地 表検出器アレイで検出される空気シャワーを必ず1ヶ 所以上のステーションで検出することができる.

北西の MD (Middle Drum) と呼ばれるステーショ ンには、HiRes 実験で使用されていた望遠鏡がそのま ま移設されている. MD ステーションに設置された 14 台の望遠鏡は 4 分割された直径 2 m の鏡と 256 本の PMT からなり、方位角 16°、仰角 14°の視野をもっ ている.後述する他の 2 ヶ所のステーションと同程度 の視野になるよう、7列2段に配置されて 112°×28° を観測している[14]. 南側の2つのステーションは BR (Black Rock) と LR (Long Ridge) と呼ばれ、日本で 開発されたより大型の望遠鏡が 12 台ずつ設置されて いる.各望遠鏡の視野は方位角 18°、仰角 15°で、こ れを 6 列 2 段に配置し、108°×30°の視野を観測して いる.反射鏡は 18 枚の分割鏡によって構成される直 径 3m の球面鏡で、焦点面には六角形の光電面をもつ PMT 256 本を蜂の巣状に並べたカメラを設置してい る. 図5にBR ステーションの外観を示す.3つの開口 部からそれぞれ 4 台の望遠鏡が夜空を観測している. ステーションは高さおよそ10 m,開口部は8 m 四方 である.



図 5: 観測前の BR ステーション. 反射鏡と梯子状の 架台に載せられたカメラが開口部から見えている.

各 PMT からの信号は FADC でデジタル化され、バ ックグラウンド光量の移動平均・標準偏差と比較する ことで光の入射を検知する.光を検知した PMT の情 報は1カメラ毎にまとめられ、隣接する5本以上の PMT が空気シャワーらしき軌跡を構成しているかど うかの判定が行われる.もし軌跡が検出されれば、ス テーション全体にトリガーが送られ,隣接するカメラ でもデータが保存される. 空気シャワーの軌跡が2つ (以上) のカメラにまたがっている場合には、カメラ周 辺部で隣接する 4 本以上の PMT が判定基準となる. ステーション全体にトリガーを送るエレクトロニクス には GPS が組み込まれており、内部クロックと連携 して全カメラを 2.5 µ s 以内に同期させている. この GPS による同期は 3 ステーション全てで行われてお り、複数のステーションによる同時観測(ステレオ観 測) を可能にしている. また, 同じ精度の GPS が地表 検出器にも搭載されており,ハイブリッド観測に役立 てられている.

4.2.2 キャリブレーション

大気蛍光法は光学的な観測であるため, PMT で検出 する光量がエネルギー決定精度に直接影響する.その ため,TA 実験では PMT ゲインの絶対較正と相対較正 [15],大気による減衰量の見積り[16] および電子ビー ムを用いた蛍光発光量測定[17] を行っている. ● PMT ゲイン較正

BR, LR ステーションの全 6144 本の PMT は二 段階のゲイン較正によって感度を調整されてい る.

まず,絶対光量測定システム CRAYS (Caliblationusing RAYleigh Scattering) [18] によって,印加電圧とゲインの関係が測定され た.CRAYS は波長 337.1nmの窒素レーザーを窒 素ガスを充填した暗箱に通して,暗箱中のレイ リー散乱光を PMT で検出するもので,レーザー 強度とバッフルによる PMT 視野の調整によっ て入射光量を制御することができる.入射光量 は 8%の精度で制御され,測定した 75本の PMT の光電子 1 コあたりの FADC カウント値は,印 加電圧の調整によって RMS 1%で揃えられた. これら 75本の PMT は,基準 PMT として 1 カ メラに 3 本ずつが取り付けられている.基準 PMT 以外の PMT のゲインは,反射鏡中央に設 置された一様光源 Xe フラッシュによって基準

PMT と同じゲインになるよう調整される. 全 PMT のゲインは、Xe フラッシュの光源の一様性, 幾何学的な補正も含めて 2%の精度で調整され ている.

この他,基準 PMT の劣化などを発見するために, PMT 中央部に YAP (YAIO3:Ce+241Am) と呼ば れる密封放射線源による定常光源が取り付けら れ,観測中も常時モニターされている.また, Xe フラッシュでは PMT 光電面の積分値によっ てゲインが調整されているが,光電面の感度は 必ずしも一様ではない.そこで光源に UV LED を用いた X-Y ステージを作成し,光電面の相対 的な感度を 4mm 間隔で測定した.これらのキャ リブレーションによって,全 PMT の出力が 3% 以内で安定していることが確認されている.

● 大気モニター

大気蛍光は空気シャワーから望遠鏡に届くまで に散乱され,光量を失う.光量の減衰は空気分 子によるレイリー散乱と,塵や埃,エアロゾル によるミー散乱にわけて考えられる.このうち, レイリー散乱による減衰は,大気の温度分布な どを考慮することで 5%程度の精度で計算でき る.温度分布は観測サイト近傍で打ち上げられ ているラジオゾンデのデータを利用し,極端な 天候の日を除いた毎月の平均値からレイリー散 乱の寄与を計算している. 大気透明度は大気蛍光の波長に近い紫外線レー ザーを用いた LIDAR(LIght Detection And Ranging)によって測定する. LIDAR は BR ステ ーションに設置されており、大気中に射出した レーザーの後方散乱光を小型の望遠鏡と PMT で受光し,距離毎の減衰の変化から微分的に大 気透明度を導く.透明度の指標は消散係数 α と 呼ばれ,指数関数で表される減衰量 exp(- α R) の形で現れる. レイリー散乱による消散係数は 地表付近ではおおよそ 0.06km-1 で.10km 遠方 からの光は exp(-0.06×10) ≃54.9 %に減衰す る. 仮にミー散乱成分が 0.01km⁻¹だけ上乗せさ れたとすると減衰量は 49.7 %となり、5.2%の差 が生じる.実際のαの値は高度によって変化す るため、できるだけ精度良く高度の関数として 求める必要がある. 2007 年秋からの定常的な観 測によって消散係数の分布が求められ、その最 頻値は 0.09 km⁻¹であった.

LIDAR と同様に紫外線レーザーを使用した CLF(Central Laser Facility) が実験サイト中央 に設置されている. CLF は3 つの大気蛍光望遠 鏡ステーションからほぼ等距離となるような地 点に設置され, 垂直に射出したレーザーの側方 散乱をすべてのステーションで観測する. ある 高度(LIDAR での観測によれば~5km) 以上で はレイリー散乱が支配的であるという仮定の下 で、計算で求めたレイリー散乱量と実際に観測 された光量との差がミー散乱による減衰を表す ことになる.ここでの透明度の指標は VAOD(Vertical Aerosol Optical Depth) と呼ば れ, 減衰量は exp(-VAOD) で表される. ミー散 乱の消散係数 α_{mie} との関係は VAOD(R) = $\int_{0}^{R} \alpha$ mie(r)dr であり、一次元大気(大気状態が高さの みに依存する)と考えた場合には LIDAR によっ て求められた消散係数と比較することが可能で ある. CLF と同様の観測は HiRes 実験でも行わ れており、その際に求められた VAOD は高度 2.5 ~3.5 km で 0.034~0.036 であった. TA 実験サ イトでは10%程度の違いがあると予想される. 現在, LIDAR は大気蛍光観測の開始前と終了直 前に水平と垂直の消散係数を測定している. CLF は大気蛍光観測中, 30 分毎にレーザーを射

出し大気蛍光望遠鏡で観測している.

電子線形加速器

ELS (Electron Light Source) と呼ばれる小型

電子加速器を用いて、エネルギーの分かってい る電子ビームを大気中に射出し、 そこから発生 する空気シャワーによる大気蛍光を大気蛍光望 遠鏡で直接測定する.これによって、電子のエ ネルギーと蛍光光量, PMT 信号までの絶対較正 を行う.これまでの大気蛍光観測では、別に測 定された蛍光の発光効率を仮定し、更に鏡の反 射率・PMT 感度などを積み重ねる必要があった が、ELSによって発光効率・望遠鏡感度などをま とめて較正することが可能となる. ELSはBRス テーションの正面.100m離れた場所に設置され、 最大で 4×107 eV の電子ビームを射出できる.1 μsのパルス中には 109 コの電子が含まれ、これ は 4×10¹⁶ eV のエネルギー損失に相当し, 10km 先の 4×10²⁰ eV と等価である. 電磁成分のエネ ルギー損失はシミュレーションで良く再現でき るため、実際に観測された光量と比較することで 絶対較正ができる. ELS は高エネルギー加速器 研究機構の協力によって製作され,現在は実験 サイトに設置されて最終調整が行われている.

4.3 観測状況

TA 実験は、2008 年より地表検出器と大気蛍光望遠 鏡によるハイブリッド観測を開始した。2007 年末から 続けられている大気蛍光望遠鏡の観測時間は実稼働率 およそ 10%で 2000 時間を越えた.地表検出器の観測 は1年半にわたって96%以上の稼働率を保ち、AGASA 実験の全観測量の 2/3 に達しようとしている.

図 6 に、3 ヶ所の大気蛍光望遠鏡と地表検出器で観 測された空気シャワーの例を示す.空気シャワーの中 心は BR ステーションに近い領域で地表に到達してお り、BR ステーションではっきりと大気蛍光イメージ が捉えられている. MD, LR の両ステーションからは それよりも2 倍程遠いが、MD ステーションでは空気 シャワーが3 つのカメラの視野を横切っている様子 がわかる.このようなハイブリッドイベントは、2008 年5月~2009年5月の1年間で2000 例以上が観測さ れ、そのうち200 例が2 ヶ所以上の大気蛍光望遠鏡で 観測されたステレオ・ハイブリッドイベントである [19].

5 最高エネルギー宇宙線観測の今後

近年,γ線天文学の発展によって銀河系近傍に宇宙 線加速源が次々と発見され,宇宙線加速のメカニズム



図 6: 2008 年 10 月に観測されたトリプル・ハイブリッドイベント.中央の図は実験サイトの俯瞰図で,図中の矢印 は空気シャワーの地表到達点と到来方向の方位角を表している.右上は地表検出器のイベント・ディスプレイで, 円の大きさは各検出器の検出粒子数に比例している.点線は検出器アレイの縁を表す.右下と左側の 2 つの図は, それぞれ BR, MD, LR の大気蛍光望遠鏡で捉えられた空気シャワーのイメージである.

についても徐々に解明されつつある.しかし,観測さ れている高エネルギーγ線は~10¹² eV までの領域で, これらの観測から予想される粒子加速では超高エネル ギースペクトルを説明できない.GZK カットオフ問題 から始まった最高エネルギー宇宙線観測であるが,銀 河磁場による曲がりが無視できるという特徴から,γ 線天文学の先の超高エネルギー宇宙粒子線天文学とし ての可能性も含んでいる.

また, Auger 実験が発表しているエネルギースペク トルは 10^{19.5} eV での冪の変化を示唆してはいるが, 10²⁰ eV を越える宇宙線の存在は否定していない. つ まり, GZK カットオフが正しいとしても, スペクトル はさらに高いエネルギー領域に続いており, そこから 宇宙線化学組成などの情報が得られるはずである. 同 時に, 十分な統計量によって少し低い Ankle 領域のス ペクトルを詳細に調べることも, 宇宙線加速の謎に近 付く鍵のひとつかも知れない.

現在稼働中のAuger実験とTA実験は、それぞれ南 半球と北半球を観測しており、銀河系外からの宇宙線 を観測する上では相補的と言える.Auger実験では北 天を観測する北 Auger計画が進められている.TA実 験では、Ankle領域よりも低い3×10¹⁶ eVから10¹⁸ eV を狙う TALE (Telescope Array Low Energy extension) を計画している[20]. その他にも,新たな試みとして, 空気シャワーが発する大気蛍光を宇宙から観測する JEM-EUSO 計画[21]が進行中である. JEM-EUSO 計 画は地上の検出器を凌駕する 200,000km²の領域を観 測でき,圧倒的な統計量による GZK カットオフ問題 以後の宇宙粒子線天文学を目的としている.今後 5 年 の間にはこれらの実験によって GZK カットオフ問題 が決着し,宇宙粒子線天文学によって最高エネルギー 領域での物理過程の理解が深まることが期待される.

参考文献

[1] Greisen, K., Physical Review Letters, 16, 748, (1966)

- [2] Zatsepin, G. T. and Kuz'min, V. A., Soviet Journal Experimental and Theoretical Physics Letters, 4, 78, (1966)
- [3] Takeda, M. et al., Physical Review Letters, 81,1163, (1998)
- [4] Uchihori, Y. et al., Astroparticle Physics, 13, 151,(2000)
- [5] Abbasi, R. U. et al., Physical Review Letters,

92,151101, (2004)

- [6] Kuzmin, V. and Tkachev, I., Soviet Journal ofExperimental and Theoretical Physics Letters, 68(1998), p.271
- [7] Weiler, T.J., Astroparticle Physics, 3, 303, (1999)
- [8] Sato, H. and Tati, T., Progr. Theor. Phys., 47,1788, (1972)
- [9] Yamamoto, T. et al., in Proc. of the 30th ICRC,4, 335, (2007)
- [10] Abraham, J. et al., Science, 318, 938, (2007)
- [11] Nonaka, T. et al., in Proc. of the 31st ICRC,(2009)
- [12] Kasahara, K., http://cosmos.n.kanagawa-u.ac.jp/
- [13] Kido, E. et al., in Proc. of the 31st ICRC, (2009)

- [14] Jui, C.C.H. et al., in Proc. of the 31st ICRC,(2009)
- [15] Tokuno, H. et al., Nuclear Instruments and Methods in Physics Research A, 601, 364, (2009)
- [16] Tomida, T. et al., in Proc. of the 31st ICRC,(2009)
- [17] Shibata, T. et al., Nuclear Instruments and Methods in Physics Research A, 597, 61, (2008)
- [18] Kawana, S. et al., in Proc. of the 31st ICRC,(2009)
- [19] Ikeda, D. et al., in Proc. of the 31st ICRC, (2009)
- [20] Matthews, J.N. et al., in Proc. of the 31st ICRC,(2009)
- [21] http://jemeuso.riken.jp/