東京大学宇宙線研究所 中期整備計画(2004-2009)提案書

宇宙線望遠鏡計画

宇宙線望遠鏡グループ 平成14年12月23日

1. 本研究計画の目的

有史以前から今日まで、宇宙は人類の尽きることのない知的好奇心の対象であった。 光学望遠鏡によって 本格的に始まった天文学は、電波、紫外線、X線、ガンマ線、ニュートリノとその観測手段を変えて止むこ となく発展し、一方では素粒子物理学の成果を包含して宇宙物理学が誕生した。 驚異的な現象を発見し、 それらを解明して来た半世紀における歴史は、例えば文献に明快に記されているが [1]、今日依然として残 る謎の現象もある。その一つが宇宙線、特に超高エネルギー宇宙線の存在と起源である。現在確認されてい る宇宙線の最高エネルギーは 10²⁰電子ボルト、すなわち 16 ジュール¹を超える。 この単一の素粒子としてプ ランク質量にも迫るエネルギーを担う宇宙線 (最高エネルギー宇宙線あるいはデカジュール粒子) は、宇

宙における超高エネルギーの天体現象や、現在の宇宙に取り残されたビッグバンの痕跡素粒子などに起源を持つと推定されている。従って、最高エネルギー宇宙線の解明は、宇宙における激烈な天体現象や ビッグバンの成り立ちと直接に結びついている。

最高エネルギー宇宙線の地球への到来も、また謎に 包まれている。特殊相対性理論によれば、最高エネ ルギー宇宙線は、その伝播中に宇宙背景放射と相互 作用してエネルギーを失い、一定距離(約1.5億光 年または50 Mpc)以遠からは地球に到達しない。 従って、地球に到達する宇宙線のエネルギーには、 エネルギー限界(GZK限界:後述)があることが予 言されていたが、宇宙線研究所明野観測所の AGASA 空気シャワー観測装置は10 例にも及ぶ GZK限界を超える宇宙線を観測し(図1)、その一 部が同一方向の点源から到来している可能性を示し



には、流量(観測頻度)に E³を掛けてプロットしてある。

た。 このような GZK 限界を超える最高エネルギー宇宙線の存在を確立し、その起源を解明することは、 今日の天文学、宇宙物理学、更には素粒子物理学の基本に関わる重要な課題である。

以上を踏まえ、本研究計画は、AGASA が発見した GZK 限界を超える宇宙線 (super - GZK 宇宙線)の存在 を確立すると共に、その発生起源と宇宙空間での伝播機構を解明することを目的とする。最高エネルギー宇 宙線の観測例数は少なく、AGASA によるエネルギー決定精度 (系統誤差)も約 20%である。GZK 限界を 超える最高エネルギー宇宙線の存否を確定する上で、これらは重要な障害となっている。この状況を打開す るために、本研究では AGASA の 9 倍の感度を持つ高信頼度の地表粒子検出器アレイと、空気シャワーの新 しい測定方法である大気蛍光望遠鏡を建設し、最高エネルギー宇宙線のハイブリッド観測を行う。両検出器 を併せた測定有効面積は AGASA の約 12 倍となる。 また、両検出器を使った同時観測によって、異なる 観測手法によるエネルギー測定結果を相互に較正し、最終的に宇宙線のエネルギーを 10%の精度で決定する。 これによって最高エネルギー宇宙線の存在を確実に検証し、その起源を解明する。

¹ $10^{20} \,\mathrm{eV} = 16 \,\mathrm{J} = 1.6 \,\mathrm{deca}$ Joule

² 陽子であると仮定する。

2. 最高エネルギー宇宙線が提起する物理

AGASA の観測は、超高エネルギーの宇宙線について、2つの大きな問題を提起している。

第 1 に、理論的に期待されるエネルギー限界よりも遥かにエネルギーの高い宇宙線が観測されていることである。図1に AGASA のエネルギースペクトラムを示す。観測されたスペクトラムは、GZK 限界の 10²⁰ 電子ボルト(eV)を超えて、高いエネルギーに向かって途切れることなく続いている [2,3]。

第2に、これらの宇宙線は全天 空からほぼ均等に到来しているが、 その一部は点源から放射されている ことである[4,5]。図2に示すよう に、10^{19.6} eV以上の事象は、銀河中 心や銀河平面、局所銀河群の作る平 面(超銀河面)などと相関を持たず、 全天空にほぼ均等に分布している [2,3]。 最高エネルギー宇宙線は銀 河系内磁場による偏向が小さいので、 この事実は宇宙線の源が、銀河系外 にあることを強く示唆する。また、 10^{19.6} eV以上の事象のうちには、2



図2 宇宙線の到来方向(赤道座標)。 水色の円が、到来方向 2.5⁰ 以内に2事象重なった doublet、ピンクが 3事象重なった triplet である。

つ以上の宇宙線が AGASA の到来方向分解能である 2.5⁰ 以内の 1 点から到来するように見える doublet / triplet 事象が6 組存在する。

エネルギー限界の問題: 銀河系外から到来する宇宙線にはエネルギー限界が存在する。10²⁰ eV を超える最高エネルギー宇宙線(陽子)は広大な宇宙空間を長距離伝播するうちに、高い確率でビッグバン 由来の宇宙背景放射と反応してエネルギーを失う。すなわち、このエネルギー領域においてもローレンツ不 変性が成立するものとすれば、宇宙背景放射(~10⁻³ eV)は、陽子の静止系で高エネルギーガンマ線と同等 であり(図3)陽子は核子共鳴状態に励起される。共鳴状態は 中間子を放出して崩壊するために大きなエ ネルギー損失が起こる。 すなわち、

$$(\sim 150 \text{ MeV}) + p$$
(静止) (1232) $^{0} + p \text{ or }^{+} + n$

Greisen – Zatsepin - Kuzmin (GZK)の3人は、宇宙背景放射が発見されてまもなく、1966年に、この機構に よって「1.5億光年(50 Mpc)以遠の源から飛来する10²⁰eV以上の超高エネルギー宇宙線は、上記の反応 により遮蔽され、地球で観測されるエネルギースペクトラムには10²⁰eV に鋭いカットオフが存在する」こ とを予言した[6,7]。宇宙線が原子核の場合でも、銀河間空間を満たす赤外放射によって核の光分解が起こり、 長距離の伝播は不可能である。 宇宙線の源が宇宙に均等に存在することを仮定すると、GZK限界が成立する条件は、宇宙背景放射

の密度(温度) 中間子光発生の反応断面積 れも疑いを容れにくい。 従って GZK 限界を超え る最高エネルギー宇宙線 は 1.5 億光年以内に主た る発生源がなければなら ないことになる。

点 源 天 体 の 問 題: 宇宙線は、宇宙空 間に存在するプラズマ衝 撃波との相互作用によっ



特殊相対性理論(ローレンツ不変性)であり、いず

図3 GZK 限界の起源 (宇宙線と宇宙背景放射の反応)

て加速されるが、「加速される粒子のラーモア半径は、加速領域より大きくなれない」という閉じ込め条件に よって加速限界が決まる。さらに加速中の放射損失や衝突による減速を考えると、10²⁰eV を超えるエネルギ ーまで粒子を加速できる候補は、電波銀河ローブ、活動銀河核、衝突銀河、ガンマ線バーストなど、大きな 広がりを持ち巨大なエネルギーを放射している最も活動的な天体に限られる [8]。 従って、最高エネルギ ー宇宙線の到来方向 1.5 億光年以内には、電磁波(電波、光、X線、線)でも明るく輝く高エネルギー天 体が同定されるはずである。 しかしながら、AGASA の 10²⁰ eV を超える 10 事象と doublet / triplet を作る 6 点源の背後には、探索の範囲を 3 億光年に広げてみても、このような天体が見つからない [4]。 よって、 GZK 限界を超え、近傍に対応天体を持たない最高エネルギー宇宙線の起源は謎である。

新たな物理への窓: 最高エネルギー宇宙線の起源は、既知の天体現象で説明することが困難であ るが、また素粒子物理や宇宙論の標準的な枠組みから説明することも容易でない。 このため、AGASA の 発見は多くの理論家の興味を呼び起こし、素粒子物理の標準的理論を超えた新しい物理に基づくモデルや、 未知の超高エネルギー天体現象に基づくモデルが提案されている。以下はいくつかの例であるが、最高エネ ルギー宇宙線の存在が確証されれば、標準的な素粒子と天体の理論を越える新たな物理への糸口となること を示唆している⁴。

- ビッグバン初期に生成した準安定の超重粒子、あるいは宇宙紐(cosmic string)などの位相欠陥 (topological defect)が、銀河系近傍で崩壊して超高エネルギー宇宙線を発生している。 粒子の質量が 大統一理論のスケール 10²⁵ eV であれば、その崩壊から GZK 限界を超えるエネルギーの粒子が数多く発 生する。 V.Berezinsky, V.A.Kuzmin, D.N.Schramm, 柳田勉らによって提唱された [9-12]。
- 2. 超高エネルギーのニュートリノが、重力によって銀河系近傍に集積している宇宙背景ニュートリノと反応して Z⁰粒子を作り、その崩壊生成粒子が観測されている。Z バースト模型と呼ばれ T.J.Weiler らによって提唱された [13]。
- 3. 超高エネルギーで特殊相対論に破れがあり、期待される (1232)の共鳴的生成が起こらない。ローレン

³ 銀河系に到来する宇宙線の源が、近傍の 50 Mpc 以内に集中していれば、GZK 限界を緩和することが可能である。しかし、AGASA の結果を説明するためには、通常の 10 倍以上の宇宙線源が必要で、光学的観測による銀河分布などと矛盾する。

⁴ super-GZK 事象の存在を報告した論文 (M. Takeda et al., PRL**81**:1163,1998)の引用回数は、SPIRES データベースによると、平成 14 年 11 月現在で 236 である。

ツ因子 が 10¹¹ に及ぶ領域では、これまで特殊相対性理論の実験的検証はなされていないので、このような提案が可能である。 佐藤文隆、S.R.Coleman, S.L.Glashow らによる [14,15]。

 近傍の銀河団や超銀河団から超高エネルギー粒子が放射されている。 ただし加速機構は不明であり、 銀河団の磁場構造や、主要な放射源天体と我々の銀河系との位置関係に特殊な仮定が必要である。 P. Biermann, G. Sigl らにより提唱された [16]。

新たな **征**見則 計画: 超高エネルギー宇宙線の頻度は極めて小さく、最も興味のある 10²⁰ eV 以上では、 1 km² の地表に 100 年に 1 度飛来する程度である。AGASA は、111 台のプラスチックシンチレータ検出器を 100 km² の地表に展開し、空気シャワー粒子が多数の検出器に同時入射する事象を測定する。このような計測 を光ファイバー網で行う技術は画期的なもので [17]、これによって検出感度を当時の世界レベルから一挙に ~5 倍広げることに成功し、大きな成果を導いた。 しかし、建設以来十数年を経て、AGASA の感度・装置 性能ともに限界に達しており、これ以上の起源解明に迫ることができない。

従って、本研究計画では、AGASA の約 12 倍の測定有効面積を持つ観測装置を建設し、 super-GZK 事象と点源の存在を確認し、その起源の解明を行う。すなわち、 装置規模を拡大して観測 事象数を増やし、少数例の統計誤差による不定性を除くとともに、 空気シャワーのエネルギーと到来方向 測定の決定精度を改善する。 具体的には、AGASA の約9倍の有効面積をもつ地上検出器アレイとAGASA の 約4倍の有効面積を持つ大気蛍光望遠鏡による空気シャワーの八イブリッド観測によって、それぞれの観 測方法の系統的誤差を減らし、エネルギースペクトラムの測定信頼度を格段に向上させる。 最近に至って GZK 限界の存在を肯定する新しい測定結果が発表されており(後述)最高エネルギー宇宙線問題の核心にある GZK **限界の有無について最終的な観測結果**を提示することは焦眉の課題である。 また 大気蛍光 法による宇宙線の粒子種同定は、後述のように Super-GZK 粒子の起源特定において本質的である。

3. 大気蛍光望遠鏡と地表粒子検出器によるハイブリッド観測



高エネルギーの宇宙線が大気に突入すると、大気 を構成する窒素・酸素などの原子核と衝突し、エ ネルギーが次々と多数の粒子に分配されてカスケ ードシャワーを作る。この過程で多数の 中間子 が発生するが、そのうち中性の ⁰は寿命が短いた めに、大半は次の核反応を起こす前にガンマ線対 へと崩壊する。ガンマ線は電子対を創生し、電子 は更に制動放射でガンマ線を創生する。以上の複 合過程により、空気シャワーが形成される。シャ ワーの最大発達点(電子数が最大になる点で Xmaxと表す)では、多数の低エネルギー電子・ 陽電子と光子が直径数キロの領域に広がる大規模 な空気シャワーとなる。

本研究計画では、地表に展開したプラスチック・シンチレータ粒子検出器群による観測と、空気シャワー中の荷電粒子が発生する紫外シンチレーション光(大気蛍光)の撮像観測を同時に行う(図4),地表検出器ア



図5 地表検出器と大気蛍光望遠鏡の配置

レイでは、観測した粒子数と到来時間の測定から、 空気シャワーのシミュレーションを援用して一次宇 宙線のエネルギーと到来方向を決定する。 蛍光望 遠鏡では、大気中でシャワー中心が作る軌跡を撮像 して到来方向を決め、軌跡の輝度(光量)から大気 中における空気シャワーの全エネルギーをカロリメ トリックに測定する。

大気蛍光法と地表検出器法は測定原理が異なるだけ でなく、空気シャワーのエネルギーを相補的に測定 することになる。すなわち、大気蛍光は空気シャワ ー中心軸付近(軸から~100m以内)でのエネルギ ー損失をシャワーの縦方向発達に沿って観測する。 これに対して、地表検出器は最大発達点付近の平面

内でシャワー軸から数100m-数kmの範囲において粒子密度の横方向の広がりを測定する。各々の方法は 単独で宇宙線粒子のエネルギーと到来方向を決定できるが、空気シャワー現象の統一的な理解には、双方の 結果が一致することが必要である。また実験手法を見ると、地表での粒子数測定によるエネルギー決定にお いては、シャワー発達初期における超高エネルギー核相互作用の不定性が介在しているのに対して、大気蛍 光測定では蛍光が大気中を伝播する過程での散乱減衰の不定性が存在している。本計画のハイブリッド観測 は両者の欠点を相互に補い、より高精度のエネルギー決定を実現する。これは、宇宙線望遠鏡計画の最終 段階における、大規模な大気蛍光望遠鏡による観測法を確立する上でも重要である。

言十画の概要: 観測装置は米国ユタ州ミラード郡、標高 1400 m の西部砂漠地帯に設置する。図5 に示 す領域に、荷電粒子を検出するプラスチック・シンチレータ検出器 576 台を 24 × 24 の碁盤目に設置する。 その周囲 3 ヶ所に大気蛍光観測用の望遠鏡ステーションを設けて、各ステーションからアレイの中心方向 120⁰の範囲に落下するシャワーを撮像観測する。地表検出器の間隔は 1.2 km、望遠鏡ステーションの間隔 は約 40 km で、観測装置は約 800 km² の面積に亘って設置されることになる。

本計画では、地表検出器と 蛍光望遠鏡を併せた検出有 効面積が AGASA の 12 倍 となり、1 年間で 12 例の super - GZK 事象を観測す ることができる(表 1)。 大気蛍光法では月のない暗 夜のみ測定可能で、観測効 率を含めた装置感度は地表

	装置感度	相対	角度	年間事象数	
	(km ² sr)	感度	分解能	>10 ¹⁹ eV	>10 ²⁰ eV
AGASA	162	(=1)	1.6°	100	1
本計画の地表検出器	1371	8.5	1.0°	700	9
同、大気蛍光望遠鏡 [*]	670	4.1	0.6°	300	4
同、同時計測**	165	1.0	0.4 [°]	80	1

*観測時間効率10%を仮定 **同12%を仮定

表1 装置感度・分解能・期待される観測事象数

検出器に較べて小さいが、到来方向や一次エネルギーの絶対値を直接的に測定できる利点がある。エネルギーが 10¹⁹ - 10²⁰ 電子ボルトの領域では年間約 80 事象が 2 つの検出器で同時観測されるが、これを使って 検出器相互の較正を行い、エネルギー決定の系統誤差 (absolute energy scale error)を 10%以下にするこ とが可能となる。 目的1:エネルギースペクト ラムの確定: AGASA のエネ ルギースペクトラムを図6に示す。図中 の点線は、宇宙に均等に宇宙線の源が分 布していると仮定した場合に、AGASA で観測されると期待されるエネルギース ペクトラムである⁵。AGASA が建設以来 10年間に測定した super-GZK 事象数は 10 年間に測定した super-GZK 事象数は 10 であるのに対して、GZK 限界から期 待される事象数は 1.6 で、AGASA の結 果はGZK 限界の存在を 4.0 の有意度で 否定している。 しかし AGASA のすべ



図6 エネルギースペクトラム: 現在のAGASAと本計画3年の結果

ての事象のエネルギーを 18%下げてスペクトラムを再プロットすると、観測5 事象・期待1 事象となり、有 意度は 2.6 に下がる。 AGASA の energy scale error は 18%であるので [18]、これが GZK 限界の有無に 対する AGASA の結論である。

本計画では、中期計画内(2004–2009)の3年間の観測で、AGASAの10年間の3.5倍に相当する観測量を 達成することができる。AGASAの観測強度が正しければ、これによって10²⁰電子ボルト以上の事象を35 程度観測できる。同時に energy scale error を10%以下に抑えて一次宇宙線エネルギースペクトラムの結果 を提示し、GZK 問題の最終決着を行う。

目的2:Super-GZK 点源の確定: AGASA の観測した 10^{19.6} 電子ボルトを超える宇宙線 59
事象の中で、任意の2事象が作る離角(opening angle)の分布を図7左に示ず [5]。図の左端のピークは図2に示した5 doublets and 1 triplet の点源に対応し、離角 3⁰以下に合計 13 事象・8 事象対が含まれる。図中



の実線は、到来方向が完全に等方的であ る場合に期待される分布である。点源存 在の有意度は5 であり、何らかの放射 点源が宇宙に存在することは確実である。

本計画では、AGASA の 10 倍以上の感度 が得られるばかりでなく、地表検出器と 蛍光望遠鏡の双方で、AGASA を超える 角度分解能が実現される。事象対を構成 する宇宙線粒子が線などの中性粒子で あった場合、銀河系内外の磁場で軌道が 湾曲されないため、等方分布からの偶然

的な寄与は角度分解能の2乗に従って減少する。以上を考慮して、表2に本計画による点源信号の期待値を 示す。3 年間の地表検出器と蛍光望遠鏡の観測を併せると、全天で20近い点源が観測でき、各々に対して

⁵ 源でのエネルギー分布は E²⁷として、源の強度は 10¹⁹ 電子ボルトでの観測を再現するようにとる。期待されるスペクトルは、 AGASA によるエネルギー測定の分解能を考慮してプロットした。

⁶ 縦軸には、ほぼ離角の - 2 乗に近い立体角による weight を乗じている為、arbitrary scale となっている。

0.6° – 1.0°の精度で対応天体の探索が可能になる。また、現在の AGASA の観測数では、super-GZK 事象 (E>10²⁰電子ボルト)が点源から到来しているか否かを有意に判定できないが、本計画の観測でこれを明ら かにすることができる。

一方、点源からの放射粒子が荷電粒子である場合、磁場による曲がりから放射源は広がりを持つように見える。 その広がりの大きさは銀河系内外の磁場構造と粒子のエネルギーによって決まる。従って、銀河磁場 をスペクトロメータとして使い、宇宙線粒子の電荷を決める可能性が開ける。エネルギーが10²⁰電子ボルト の陽子は銀河磁場(~µG)によって約1⁰の偏向を受ける[19]。 銀河中心から遠い北天においては偏向の 方向がほぼ一定なので、点源を構成する事象の広がりを調べることによって、宇宙線粒子の電荷が正である か負であるかを決めることができる。

本計画では、高い到来方向分解能を使っ て AGASA では確証が得られていない 10¹⁹電子ボルト付近の点源(図7右)に ついても確定的な答えを得ることができ ると期待される。このエネルギー領域で は磁場による偏向が大きくなるため、も し点源の存在を確定できれば、磁場構造 そのものを測定することが可能となる。

	角度	角度 → 新度 → 図210		C.L.
		信号	雑音	
AGASA	1.6°	8	1.6	2.2 × 10 ^{-₄}
本計画の地表検出器*	1.0°	20.3	1.6	1.2 × 10 ⁻¹⁵
同、大気蛍光望遠鏡 [*]	0.6°	9.9	0.3	3.3 × 10 ⁻¹³
同、同時計測	0.4 [°]	8	0.1	2.2×10^{-14}

* 本計画3年間の測定

表2 点源観測:現在のAGASAと本計画による結果

4. 地表検出器アレイによる観測

シンチレーション検出器: 地表検出器アレイを構成する荷電粒子検出器としては、面積3 m²の プラスチックシンチレータを使用する。これを 1.2 km 間隔の碁盤目状に 24 × 24 の合計 576 台設置して、 地表面積 760 km²をカバーする。天頂角 45^oまでとった場合の装置感度は 1371 km² sr である。AGASA は 面積 2.2 m²のシンチレータを 1 km 間隔で合計 111 台並べたもので、新検出器は AGASA の約9 倍の感度を 持つことになる (表1)。AGASA のエネルギー分解能は入射エネルギーが 10²⁰ 電子ボルトで約 25%である が [18]、これは主として検出する粒子数の統計誤差と事象再構成における誤差によって決まっている。本計



図8 地表検出器シンチレータープロトタイプ

画では、検出器の設置間隔を 1.2 km に広 げるものの、検出器のシンチレータ面積を 広げることで検出粒子数の減少を補償し、 10²⁰電子ボルトでAGASA と同等のエネル ギー分解能を保持できる。 ただし、検出 できる宇宙線のエネルギー下限はシャワー 粒子を同時計測するシンチレータの台数 (N 3)で決まり、測定エネルギーの下限 はAGASAの10¹⁸電子ボルトから10^{18.5}電 子ボルトに上昇する。

シンチレータからの青色光は、波長変換剤 (wave length shifter)をドープした光フ ァイバーケーブルで緑色光に変換し、光電子増倍管まで導いて検出する。図8にプロトタイプの写真を示す。 厚さ1 cm のシンチレータの表面に、辺長10 cm の四辺形の溝(幅1.5 mm 深さ1.5 mm。角は丸めてある) を堀り、その中に直径1 mm の wave length shifter fiber (BCF91A)を埋めたものである。このデザイン の検出器50 台は、2000年4月以来 CERN のL3+C 実験において空気シャワー観測用アレイとして使用され ている [20]。この間、-10 から40 の屋外環境で安定に稼動している。プロトタイプのシンチレータは 面積0.5 m²であるが、最終的には3 m²の検出器を2台のシンチレータ検出器で構成する予定である。図9 にプロトタイプ検出器の宇宙線ミューオンに対する波高分布を示す。比較的広い入射角度分布を持つミュー オンの測定にもかかわらず良好な分解能を示し、十分な光電子数が得られて一様性にも問題のない事が分か る。

AGASAと本計画地上アレイとの較正: AGASAは厚さ5 cm のシンチレータからの光を PMT で直接に読み出す方法であり、本計画の装置とは異なる。本計画の薄型検出器は軽量かつ小容量に製作 が可能で、野外での設置や移設が簡単に行える。価格も比較的安価である。 一方、AGASA に較べて検出 器を通過する荷電粒子成分からの信号が小さくなり、低エネルギーの環境ガンマ線などによる雑音信号の影 響が大きくなる可能性がある。また、空気シャワー中には、電子に較べて2桁ほど多い低エネルギーガンマ

線が含まれるが(図28)、これらがシンチ レータに吸収されて発光する割合が減少す る。従って、地表検出器試作機をAGASA アレイに併設して同時計測を行い、空気シ ャワーに対する検出器の反応の相違を調べ る。これによって新検出器アレイの energy scale をAGASA と較正することができる。

全波形記録: 光電子増倍管からの 信号波形は40 MHzのフラッシュ ADC で AD 変換して連続的に記録する。AGASA では、時間的に積分・整形した信号から粒 子数と到来時間の最速値(leading edge)を 求めている。図10は、山梨大学グループが 30 m²のシンチレータ検出器でAGASA と 同時計測した波形記録である。図にはシャ ワーに含まれる比較的低エネルギーの中性 子によると見られる遅延信号がいくつか観 測されている。AGASA のアナログ回路で



は、時定数を超える遅延信号は積分値の誤差に繋がるが、本計画では全ての粒子の到来時間とパルス波高を 記録することで、データ解析時に不要な信号を取り除くことができ、エネルギー決定の系統誤差を減らすこ とができる。到来時間の測定に関しては、シャワーフロントにある最速粒子の到来時間の統計的変動によら ず、検出された粒子全ての到来時間分布を平均することにより、時間分解能を改善できる。各検出器におけ る時間基準を GPS (Global Positioning System)で20ナノ秒の精度で測定し、到来方向の精度をAGASA の1.60から10まで向上させる。

図 11 に、トリガーとデータ収集システムの概念図を示す。 フラッシュ ADC の出力は時間積分し、µ粒子



図 11 地表検出器のトリガーとデータ収集装置の概念図 ステムへ送られる。

の 1/3 程度の信号(=level-0)が検出されれ ば、前後の一定時間の ADC 出力を GPS の時 間記録と共にメモリーに貯蔵する。信号波高 がµ粒子の3倍以上であれば(=level-1)、信号 の大きさと時間を中央データ収集(DAQ)シ ステムに送り出し、DAQ のプログラムによ って同時計測を判断する(=level-2)。各検出 器における level-1 頻度は~100Hz である。 少なくとも3つの検出器が同時計測すること を level-2 のトリガー条件とすると、アレイ 全体でもトリガーの頻度は~1Hz である。 level-2 トリガーは各検出器に伝送されて、メ モリーに貯蔵されていた level-0 の波形記録 から対応する部分が選択されて中央 DAQ シ

太陽電池と無線DAQ: 各検出器は広大な実験サイトに 1.2 km の間隔で設置するが、このために 電力供給用電線や通信用光ファイバーを設置するのは困難である。 従って、本計画では太陽電池パネルと バックアップ蓄電池を併用して自家発電を行い、所要電力を賄う。この為に検出器における総消費電力を 10 ワット以内に抑える省電力設計を行う。また、データ収集には 5 km 程度の通信が可能な小電力の無線 LAN 部品を使って無線 DAQ システムを構築する。特に、各検出器からの level-1 信号を 1 秒分(~100 トリガー) のリストにまとめて 1 秒に 1 度送出することにすれば、無線 LAN への負荷は問題とならない。以上に述べ た地表粒子検出器システムは軽量・小容積で、無線 LAN・自家発電装置・GPS を備えているために屋外での

設置に手間がかからない。性能に較べて低コストで、容易に 拡張したり再配置できるのが特徴である。

5. 大気蛍光望遠鏡による観測

ステレオ観測: 米国ユタ州西部砂漠地帯の大気は、 乾燥して透明度及び晴天率が高く大気蛍光法による観測に適 している。ここでは、初代 Fly's Eye と後継の High Resolution Fly's Eye (HiRes)が、1980年代から大気蛍光 の観測を行っている⁷ [21,22]。 大気蛍光観測の望遠鏡ステ ーション(図12)は、地表近くで発生する霧などの影響を避 けるために、周囲から100 m – 200 m 高くなった小丘の頂 上あるいは中腹に設置する。各ステーションには十数台の望 遠鏡を集中的に配置して、全体で方位角120%、 仰角3°-34° の夜空から到来する大気蛍光を測定する。本計画では、約40



図12 観測ステーションの概念図。屋上 の天文ドームから大気透明度較正のた めに紫外レーザーを射出する。

¹ HiRes は米軍管理下の射爆試験場 (Dugway Proving Ground)内に設置されている。本計画の装置は、そこから 100 キロほど南に離れたユタ州政府および連邦政府所有の土地を借用して設置する。



km の間隔で合計3ヶ所の観測ステーションを設け(図 5) 2 つ以上のステーションによる同時観測を行う。こ のステレオ(複眼)観測を用いると、宇宙線の到来方向 やシャワーまでの距離が、シャワーの幾何学的配置から 一意的に決まる[®](図13)。また全事象の約60%は、3 つのステーションで同時測定されるが、この場合には一 つの空気シャワーに対して3つの独立なエネルギー測定 ができ、測定の信頼度を評価する大きな手掛かりとなる。 望遠鏡システム全体の感度は、少なくとも1ヶ所の観測 ステーションがシャワーから45 km 以内にあるように 観測範囲を限定するとしてAGASAの約4倍となる(表

広視野望遠鏡: 望遠鏡は口径 3m の球面反射鏡を使った広視野望遠鏡で、1台が約18°×18°の視野を持つ(図14)。 反射鏡は曲率半径 6 m の正六角形セグメント球面鏡 18 枚からなる合成鏡である。セグメント鏡は、厚さ10 mm の強化 ガラスを球面に熱加工して作り、表面にアルミを蒸着した後、 酸化アルミの保護皮膜を形成する。撮像カメラは反射鏡の正 面 3 m の焦点面に置く。カメラや鏡の支持構造は、強風下で も観測が可能なように、風速15 m/s の風に対して像のプレ が 5 mm 以内であるように設計されている。

高感度・高速の撮像: カメラは 16×16 本の光電 子増倍管(PMT)を隙間なく平面に配列したものである(図



図 14 望遠鏡プロトタイプ



図 15 撮像カメラのプロトタイプ

15)。PMT は2イ ンチ径であるが、

撮像面の不感領域を少なくする為に正6角形の光電面を持ってい る。各々のPMTは約1度×1度の視野を担当し、この範囲の夜 空から到来する蛍光のみを検出する。空気シャワーからの蛍光は、 直線状に並んだ数十本のPMTに次々と信号を与えて行く。大気 蛍光は波長300 nmから430 nmにわたる紫外領域の数本の輝 線からなるので、光電面としてはバイアルカリ、PMTの窓材と しては硼珪酸ガラスを用いる。使用予定のPMTは医療機器のガ ンマカメラ用に大量に生産されており、安定度・信頼度ともに良 好である。カメラの前面には紫外光を透過し、可視光を遮蔽する 色ガラスフィルターを取り付けて夜光による雑音を低減する。

較正: 測定した光電子数から空気シャワーのエネルギーを求めるためには、望遠鏡光学素子の装置定数を正しく求める必要が

⁸ この方法による到来方向や距離の測定は、純粋に幾何学的で、大気透明度の良し悪しに影響されない。

ある。 鏡の反射率・フィルターの透過率・PMT の量子効率については、波長依存性を含んだ絶対較正曲 線を事前に測定してデータベースを作る。望遠鏡に組み込んだ後は、反射鏡の中心(及びカメラ周辺)に取 り付けたキセノン発光管による拡散光源を用いて、数点の波長領域でこれらの較正係数の経年変化をモニタ ーする。このキセノン光源は、カメラを構成する 256 ピクセルの PMT・エレクトロニクスのゲインを相対 的に揃える為にも使用する。カメラ中の数本の PMT には光量を絶対較正した小型標準光源を接着し、任意 の時間にピクセルゲインの絶対較正値を求め、相対較正と照合できるようにする。標準光源としては、近紫 外で発光するアルミ酸化イットリウムシンチレーターの小さな結晶に微弱アルファ線源を塗布したもの (YAP)を用いる。また、この YAP 光源と紫外発光 LED を組み合わせたスキャナーを製作し、カメラ前面 を走査して、ピクセルゲインの詳細な2次元分布を測定してデータベースとして保管する。

 (微弱信号のトリガーと記録: 蛍光望遠鏡の電子回路は、定常的な夜光バックグラウンドの下で 微弱な信号を検出しなければならない。特に遠方の空気シャワーがステーションから逃げてゆく方向に落ち るとき、蛍光信号の幅は 10 μ 秒を超え、エネルギーが下がるにつれて夜光雑音との区別が難しくなる(図 16) 従って、最良の感度を得るために以下のような方式の電子回路を使用する。

- 1. PMT は DC 結合とし、夜光による DC 成分を直接測定す るとともに、時定数に影響されない正確な信号波形の記録 を目指す。
- 2. パイプライン ADC を使い 200 ナノ秒毎に 12 ビット精度 で信号波形を AD 変換して記録する。
- AD 変換器出力を高速デジタル信号処理チップ (DSP: Digital Signal Processor) に入力し微弱信号の検出をソフ トウェアで行う。

以上により、データ採取条件の変化(夜光、航空機、星光、雷 などのバックグラウンドの変化)に対してソフトウェアで迅 速・柔軟に対処することができる。

AD 変換器ボードで認識された PMT 毎の蛍光信号は、ボード 単位でトリガーモジュールへ送られる。トリガーモジュールで

は、カメラ上の空気シャワーの軌跡を認識し、トリガーを発生する。この間、デジタル化された PMT の信号は各 AD 変換器ボードに一時貯蔵され、トリガーの発生と共にオンライン計算機によって収集される。データ収集の際は、認識された軌跡の周辺の PMT 信号、及び蛍光信号と時間的に前後する部分のバックグラウンド情報も同時に取り込み、微弱信号を正確に記録する。空気シャワーの1事象に対して、デジタル化されたデータ量は約 2000 バイトである。観測される空気シャワーの頻度は、10¹⁶電子ボルト以上の全ての宇宙線について、1 ステーションあたり 0.3 Hz 以下であるので、フロントエンド電子回路からのデータ収集は通常の Ethernet 技術で行う。

i遠I鬲管理: 砂漠地帯に設置され、互いに数十キロ離れた望遠鏡システムを安定的に運用し、信頼できるデータを取るためには観測ステーションの遠隔管理・遠隔監視が重要である。3 基の観測ステーションは 無線マイクロ波ネットワークと衛星電話回線で結び、最もアクセスの容易な1ステーションに運用管理のセンターをおいて、ここから全てのステーションを集中管理する。各ステーションでの温湿度やシャッターの



図 16 PMΤ信号のシミュレーション。

11

開閉状態、望遠鏡格納庫内の明るさな どは専用の環境モニターシステムで監 視し、ネットワークを使って運用管理 センターで管理する。電気系統やデー タ収集装置の動作モニター、監視カメ ラによる格納庫内外の安全管理なども 同様に行なう。また、人工衛星からの 気象画像、近傍の飛行場からの気象デ ータなども運用管理センターで受信し て記録する。地表検出器アレイの遠隔 管理・監視もこのセンターで行う。

1生能: これまでに述べた設計仕様から期待される望遠鏡のエネルギー・ 到来方向・Xmaxの測定精度をモンテカルロ法によって求めた[23]。 図17は、空気シャワーシミュレーションを用いて擬似事象を発生させ、これを再構成プログラムにかけて、どのような精度で元のパラメータが再現されるか



をチェックしたものである。2つ以上のステーションで50以上の長さの軌跡が観測されることを条件とした。図から明らかなように、各パラメータともに分解能に大きな裾野が見られることもなく、正常なガウス分布に近い形で再構成されている。これは、空気シャワーがステレオ観測された場合には、比較的遠方の事象であっても、十分な精度で測定できることを示している。

大気透明度の補正: 大気蛍光は、発生点から望遠鏡に至る光路で、大気分子や、雲や塵などのア エロゾルによって散乱され、失われる。大気分子による Rayleigh 散乱を原因とする損失は大気密度のみの 関数であり、理論的に計算して補正することができる。地表における大気圧とラジオゾンデによる高度依存 性データを用いると、補正の不定性は5%以内に抑えられる。一方、アエロゾルによる Mie 散乱の損失は大 気の状態や場所によって変動するため、個々の空気シャワーを観測した時点で、光路における大気透明度を

測定して補正する必要がある。大気蛍光法による エネルギー決定で考えられる不定性について表 3 にまとめる。表からも明らかなように、大気透明 度の補正が最も重要である。大気透明度の測定は 紫外のレーザーパルス光を大気中に射出し、その 散乱光の強度を測定して行う。レーザー射出点に 戻ってくる最後方散乱光を測定する方法(Lidar 法)と、射出点から離れた場所で側方散乱光を測 定する二つの方法を開発しており、両者を併用し て大気透明度補正の不定性を10%以内に抑える。

項 目	誤差
大気蛍光の発光効率とスペクトラム	5%
大気蛍光の散乱損失の評価	< 10%
観測装置の絶対感度較正	5%
逸失エネルギー(µ+)	5%
統計誤差(再構成の誤差)	6%
	< 15%
	。当本

表3 大気蛍光法によるエネルギー測定の誤差

透明度測定1: ライダー法: 明野観測所では、小パワー(5mJ)の Nd:YAG レーザーと口径

16 cm の放物面鏡受光装置を用いたライダーを試作して大気透 明度の試験観測を行なった [24]。受光素子としては紫外透過型 フィルターを接着した光電子増倍管を用い、出力信号はデジタ ルスコープで AD 変換して記録した。装置を経緯台にのせ、全 天の任意の方向にレーザーが射出できるようにした。また、赤 外線 CCD カメラも同様にマウントし、ライダー観測と同時に、 天空の放射温度測定による雲の監視を行なった。 装置全体は



図19 明野村の大気透明度

が減衰長5km に相当する。

左下の黄丸がレーザーの設置場 所である。青が減衰長 20 km 赤 天文ドームに入れて保護 し、ネットワーク接続に よって柏の宇宙線研究所 から遠隔観測を行なった。 図 18 に典型的な観測例 を示す。垂直、水平射出 の各々について、それぞ れレーザー256, 1000 発 の射出を積分したもので ある。試作機の小レーザ ー・小受光器でも、10 km までの範囲で大気の状態 が明瞭に観測できること が判る。



図18 最後万敗乱されにレーリー元 に散乱点までの距離の2乗を掛けて 補正し、距離の関数でプロットした。

図 18 で、測定曲線の傾きは散乱によるレーザー光の減衰の程度を表す。 ここで大気の消散係数 (Extinction Coefficient,減衰長の逆数)と、 測定される最後方散乱(=180^o)の微分断面積の間に=C^k(k は 0.5 - 1.0, C は任意定数)なる関係が成立することを仮定すると、測 定曲線から大気の任意の場所での消散係数を求めることができる (Klett の方法),レーザーを水平方向から垂直方向まで、5 度おき

に仰角を増やして射出し消散係数を測定した結果を図 19 に示す。この例では、高さにして 10 km 、水平距離にして 10 km の範囲で、大気断面の消散係数分 布が測定されている。

透明度測定2:側方散乱: 最後方散乱 を利用したライダーの利点は、発光・受光の光量絶 対値を必要とせずに、大気の消散係数の分布が求められることである。一方、この消散係数の値は、 = C^k(前節)という単純な仮定の下に求められたものである。大気中における実際のアエロゾル粒子の分布が、種類・粒径・密度共に一定でないことを考えると、別の方法で消散係数を測定して、この方法の系統誤差を評価する必要がある。本計画では、Lidar法に加えて、同じレーザーの側方散乱光を利用





した大気モニター装置を製作し、Lidar 法と併用して、大気透明度モニタ ーの信頼度を高める(図 20)。この方法において使用するレーザーは、 米国基準局(NIST)で較正されたピロ電気型のエネルギーメーターを使 って 3%の絶対精度でパワー(従ってレーザーパルス中の光子数)が較 正されているものとする。これを垂直に射出し、十分な高空での Rayleigh 散乱を使えば、この散乱光は強度の知れた標準光源として扱える。この 散乱光を絶対感度較正済みの PMT で測定すれば、散乱点から望遠鏡ま での大気透明度を求めることができる。ユタ現地において HiRes グルー プが2年間この方法を用いて測定した(Mie 散乱による)垂直減衰量の 平均値は 4±2(sys)%で、本計画の建設予定地近くでは、大気透明度

砂漠標準大気モデルより良好であることを示している(図21)。

が米国の

測定計画:本計画では、まず明野観測 所で運用している Lidar 原型器のレーザー出 力を5倍し、反射鏡口径を3倍して、20 km 遠方までの測定が出来るシステムを開発する。 同時に、レーザーパワーと望遠鏡感度を絶対 測定して、側方散乱測定に使用する。受光望 遠鏡にはマルチアノード PMTを使用し、Mie 散乱の前方ピークによる多重散乱の効果(受 光像の滲み)を測定できるようにする。この



図22 大気透明度測定用レーザーの配置案。

ような大気透明度測定装置を、図22に見られるように、蛍光望遠鏡ステーションのある3ヶ所に加えて、あと1ヶ所に設置する。これによって、地表アレイ領域に落下する宇宙線について後方散乱と側方散乱の2つの方法で大気透明度を測定し、10%以下の精度で大気透明度を補正する。

6. 起源解明への手掛り



宇宙線核種の同定: 空気シャワーの最大発達点Xmax は一次宇宙線の粒子種によって異なる。大気蛍光法では、空気シャワーの 縦方向発達を撮像するので、Xmax を 30 g/cm²程度の分解能で測定す ることができる(図17)。10¹⁸ eV の陽子と鉄原子核が空気シャワーを 作った場合に、Xmax がどのように分布するかを図23 に示す。事象ご とのバラツキは大きいが、平均で100 g/cm²程度の違いがあり、本計画 の分解能では十分分離が可能である。シミュレーションを利用して陽 子・炭素・鉄の3 成分が均等に混ざった空気シャワー事象を作り、事 象毎に Xmax を使って3 成分の分離を試みると、60%以上の確率で陽 子・炭素・鉄のどのグループに属するかを決定でき、平均化学組成に関し ては最終的に 10%以下の誤差で決定できる。本計画で測定される super-GZK 事象のうちに鉄などの原子核が明白に同定されると、衝撃波 加速が唯一の加速機構となり、超重粒子崩壊仮説やZバースト模型(3ページの起源仮説 1と2)は直ちに否定 される。また、super-GZK 陽子が同定されて起源天体までの距離が確定すれば、特殊相対論の破れの検証(3ペ ージの起源仮説3)が行えるかもしれない。このように、最高エネルギー宇宙線の粒子種の同定は、起源の解明に 必須である。

超高エネルギーガンマ線の検出: ガンマ線のXmax は、超高エネルギー領域で極めて興味 深い振舞を示す(図24)。まず10¹⁸⁵ eV を超えると物質密度効果[®]によって反応断面積が下がり、大気の奥深 くまで侵入するようになる。一方10¹⁹³ eV を超えると、地上~1000 km の高度で地磁気と反応して対創生を起 こし、大気上層に到達する頃には数百個のシンクロトロン放射ガンマ線を含む電磁シャワーとなっている。

このために平均の Xmax は急激に小さくな る。北方から到来するガンマ線ほど、進行 方向に垂直な地磁気成分が大きいので、強 い地磁気効果を受ける [25-27]。従って super-GZK 事象の大半がガンマ線となる超 重粒子崩壊の場合には、物質密度効果によ って大気深く侵入する事象や地磁気による 南北効果によってガンマ線の同定が可能に なる。ガンマ線の検出は super-GZK 事象が 素粒子物理起源であることの直接的な証明 である。



超高エネルギー宇宙ニュートリノの探索: 低エネルギーのニュートリノは極めて不活性で、反応せずに地球を貫通する。しかし反応断面積はエネルギーと共に増加し、10²⁰eVになると、地球大気を水平に横切った場合(~36 kg/cm²)には~10³の割合で大気と反応して水平空気シャワーを作る。 ガン



マ線が中性 中間子の崩壊から生じるのと同様に、超高エネル ギーのニュートリノは荷電 中間子の崩壊から発生する。10¹⁹ 電子ボルトを超える宇宙ニュートリノが検出されれば、 super-GZK 事象の粒子崩壊起源を直接に示唆することになる。 AGASA で観測している super-GZK 事象が超重粒子の崩壊から 生じていると仮定すると、蛍光望遠鏡の3年間の運用で期待さ れるニュートリノは1事象程度である。期待値は小さいが、ニ ュートリノによる水平空気シャワーは特徴的で識別がし易く、 Xmax が1500 g/cm²以上の事象に限ると、陽子宇宙線を起源と するバックグラウンドを完全に排除することができる(図25)。 また、南極の氷床を使ってニュートリノ反応から生じるµ粒子 を検出するIceCube などのニュートリノ専用検出器に較べると、 検出のエネルギー閾値は2-3桁大きくなるが、大気ニュートリ

ノの雑音が存在せず、ニュートリノが作る空気シャワーを直接に同定できるのが特色である。

異方性とクラスター: 宇宙線の到来方向異方性や点源天体の同定も super-GZK 事象の起源解明に

⁹ Landau - Pomeranchuk - Migdal による。LPM 効果とも呼ばれている。

重要である。例えば、ダークマターである超重粒子は銀河系の重力によって集合し、銀河系中心に近いほど 密度が高くなる。10²⁰ eV 以上のエネルギーでは銀河系内磁場による偏向が小さいので、super-GZK 事象が主 として銀河中心方向から到来していれば超重粒子起源の間接的な証拠となる。また、銀河系外で super-GZK 宇宙線を放射する天体が同定されれば、起源解明に向けた最も直接的な手がかりとなる。AGASA では、50 ほどの観測例から点源事象(クラスター)を同定したが、観測されたクラスターの約2割は背景事象の偶然 の重なりによるものであり、対応天体の同定にも至っていない。本計画では、5 年間の観測で 10¹⁹⁶ eV 以上の 事象を 300 例以上集めて、クラスターを探索する。この事例数があれば、クラスターを構成する事象のみに 限ったエネルギースペクトラムを得ることも可能である。これには、天候を問わず一様かつ継続的に天空を サーベイ出来る地表検出器アレイの特徴が有効に寄与する。特に本計画のアレイは、銀河中心を直接に覗か ない北半球に位置している為に、宇宙線が銀河中心付近の磁場によって複雑な偏向を受けることがない。ま た北半球には特別な銀河系外天体が多く、super-GZK クラスターと対応天体の探索に最適である。

7. シミュレーションとデータ解析

本研究における物理データ解析の流れを図 26 に示す。一次宇宙線の エネルギー 到来方向 粒子種 (Xmax)を高い信頼度で決定し、その系統的誤差を評価するためには、10¹⁹eV 以上のエネルギーを持って

地球に入射する陽子および鉄等の原 子核・ガンマ線などが作る空気シャ ワーについて、大気蛍光望遠鏡と地 表検出器のハイブリッド観測が提供 する多くの測定量を正しく再現する 空気シャワーシミュレーションと検 出器シミュレーションの開発が必須 である。

図 26 に示した解析手続で重要な点 は、再構成(reconstruction) プログ ラムに対してシミュレーションが提 供する擬似データが、実データと同 様に解析できることである。その為 には空気シャワーシミュレーション が4 次元(空間+時間) のシャワー粒 子分布を低エネルギー粒子に至るま で正確に与える必要がある。"Full Simulation"は計算時間から不可 能なので、これにかわる省略法 (thinning/unthinning, bootstrap, 理論計算,準乱数の援用など)を検 討している。



ー次宇宙線と空気原子核との反応は、重心系エネルギーに換算して現存する加速器実験の領域より4桁以上 高い。従って空気シャワーシミュレーションにおいて、シャワー発達に大きな影響を持つ衝突断面積・多重 度・非弾性度などのパラメータは、実験データから理論的外挿によって決めなければならない。本研究では、 このパラメータ調整を、実験データと擬似データの比較によって行う。シャワー理論も同時に援用する。こ の際に重要なのは、大気蛍光法によるシャワーの縦方向発達分布、地上検出器による粒子横方向分布・粒子 数の天頂角依存性などについて、シミュレーションが観測データを正しく再現することである。シミュレー ションで使用するハドロン反応モデルの妥当性についても、理論的検討のみでなく、データの再現性の点か ら検証を行う。本計画のハイブリッド観測が提供するデータは、これまでの地表検出器あるいは大気蛍光望 遠鏡単独の観測に較べて格段に豊富な情報をもたらし、空気シャワー現象自体及び超高エネルギー相互作用 の理解を深める為にも有用である。

8. 計画の意義と競争力

活性化する最高エネルギー宇宙線の観測: 2002年の時点で最高エネルギー宇宙線の 観測を行っているのは、地表検出器である AGASA と大気蛍光望遠鏡である High Resolution Fly's Eye (略称 HiRes)の2実験である。 AGASA による super-GZK 事象の発見を契機として、超大型の地表観測器計画で ある Pierre Auger の建設が認められ、宇宙からの観測計画である EUSO も新たに提案されて活発な開発研究 が始まっている [28,29]。

計画名	概 要	感度 (km ² sr)	観測 開始
Pierre Auger	南米アルゼンチンの平原に 1600 台の水タンク検出器を並べて 3000 km ² の領域で観測を行う。大気蛍光望遠鏡を併設する。 2002 年現在で、水タンク 40 台と望遠鏡プロトタイプが稼動し ている。	7,000	2006
EUSO	宇宙ステーションから広視野の望遠鏡で地表を見て、大気蛍光 を観測する。2002 年現在 ESA(European Space Agency)の phase-A 計画として認められており、概念設計と検出器要素の 開発研究が行われている。	~ 50,000	~ 2010

G Z K 限界の存在を示唆する HiRes 実験 ギー領域におけるエネルギースペクトラムを発表した (図 27) [30,31]。1998年の実験開始以来はじめての 発表である。この測定によると 10²⁰電子ボルトを超え る宇宙線は1事象であり、スペクトラムは GZK 限界 の存在と矛盾しない。しかし同測定結果は 10^{18.6} – 10^{19.6}eV の領域でも AGASA に較べて 1/2 程度の宇宙線 強度であり、このことは HiRes によるエネルギー測定 が AGASA に較べて系統的に低い値を取ることを示唆 している。実際に HiRes の energy scale を 25 % 上げて

HiRes グループは、2002 年 8 月に最高エネル



AGASA のスペクトラムと比較すると¹⁰、低エネルギー領域で2つのスペクトラムは良く一致すると共に、10²⁰ 電子ボルト以上の HiRes 事象数は4となる。

発表された HiRes のスペクトラムは、2 基の望遠鏡ステーションからの単眼観測を組み合わせたもので、本 来複眼で観測を行うべく設計された HiRes 検出器としては不完全なものである。また、大気中での蛍光の散 乱損失補正には、すべての事象に対して同じ値(過去2年間に測定された大気透明度の平均値)を使用して いる。HiRes の測定は今後改善され、スペクトラムも改訂される見通しであるが、HiRes の論文が公にされた 現時点では「GZK 限界の存否について、AGASA も HiRes も決定的な観測結果を得ていない」と結論するの が妥当であろう。今後、確定的な結果を得るためには、観測事象数の増加とエネルギー測定の系統誤差の改 善が必須である。

Pierre Auger 計画: Auger計画では、 直径3.6 m, 高さ1.2 m の水タンクを1.5 km 間 隔で地表に並べて観測を行う。水タンク内のチ ェレンコフ光による測定では、タンクを貫通す るµ粒子に対する感度が最大である。シャワー の最大発達点Xmax近くでシャワーを構成する 粒子数としては、critical energy付近の電子・陽 電子と、より低エネルギーのガンマ線が圧倒的 であるが(図28)、これらの粒子の大半は、タ ンク水の表層付近で吸収されるか、あるいはチ ェレンコフ発光の閾値を下回るために計数され ない。従ってAugerのエネルギー測定はµ粒子



の検出を主体とすることになる。一方、本計画で使用するプラスチックシンチレータ検出器では、µ粒子・ 電子とも、ほぼ同一の発光量が得られる。シャワーのコアから遠い地点での電子・陽電子密度はµ粒子に較 べて 10 倍以上多いので、本計画での地表検出器アレイのエネルギー測定はシャワー中の電子・陽電子(電磁 シャワー成分)の検出を主体としていることになる。同じ理由で、Augerの検出器が 10 m²の水タンク面積 を必要とするのに対して、本研究計画では 3 m²のプラスチックシンチレータで十分である。

本計画の利点1: 電磁成分の 測定: 図29は空気シャワーモンテカル 口計算の結果である。天頂角30⁰の宇宙線空 気シャワーが大気中で失ったエネルギーの総 量をシャワーを引き起こした一次宇宙線のエ ネルギーで割った比率をプロットしたもので ある。10²⁰電子ボルトでは90%を超えるエネ ルギーが主として電磁成分として大気中で吸 収され、残りはµ粒子やニュートリノに担わ れたエネルギーとして(地中に)持ち去られ ることが判る。図から推測されるように、シ





¹⁰ 同論文で HiRes の energy scale error は 21% と評価されている。

ャワー中のµ粒子の数やエネルギーは、シャワー初期のハドロン相互作用の詳細¹¹や一次宇宙線の粒子種(陽 子か原子核か)に大きく依存する。従ってµ粒子密度に依存した Auger のエネルギー測定は、本計画での電 磁成分主体の測定に較べて、一次宇宙線核種が不明であることにより、より大きな系統的不定性を持つ¹²。

本計画の利点2:北天の測定:Auger 計画はアルゼンチン(南緯35度)に建設され、銀河中心を含む南天の観測を行う。本計画は米国ユタ州ソルトレーク市近郊(北緯39度)に建設され、銀河中心から離れた北天の観測を行う。super-GZK事象の起源を解明する為には、Auger と本計画によって天球上のすべての領域をカバーして点源天体を探索することが重要であるが、銀河磁場による偏向が小さく偏向の方向も定まっている北天での観測が、点源天体の同定に有利である。

Auger が計画通り進めば、本計画の4倍以上の感度を持った検出器が1年先駆けて完成する¹³。したがって Auger は本計画の最大のライバルであるが、本計画による観測は エネルギー測定方法(電子vs µ粒子) 点源探索領域(北天vs南天)の2点でAuger と異なる独自の意義を持っている。また、本計画はAGASA による発見の確定と、直面する最大の課題である super-GZK 問題の解決を目的としており、本計画に参加す る AGASA 共同研究者が自らこれを行うことは必然的責務である。

9. 参加研究者

研究の対象においても測定器技術においても、天文・宇宙物理学と高エネルギー物理学の境界が消えつつあ る今日、本計画は宇宙線物理学と高エネルギー物理学の研究者が結集して行う。以下に日本の共同研究者の リストを示す。

所属	氏名	分 担 (*)
愛媛大学・理学部・教授	吉井尚	大気蛍光望遠鏡(撮像カメラ)
大阪市立大学・理学研究科・教授	川上三郎	地表検出器(検出器)
大阪市立大学・理学研究科・助教授	林嘉夫	地表検出器(検出器)
大阪市立大学・理学研究科・助手	吉越貴紀	地表検出器(検出器)
神奈川大学・工学部・講師	日比野欣也	シミュレーション
近畿大学・理工学部・助教授	千川道幸	蛍光望遠鏡 (大気モニタ)
高エネルギー加速器研究機構・素核研・教授	藤井啓文	データ収集システム(設計・指導)
高エネルギー加速器研究機構・素核研・助教授	松田武	蛍光望遠鏡(全般・助言)
高エネルギー加速器研究機構・素核研・助教授	田中真伸	電子回路(設計・指導)
高知大学・理学部・助手	中村亨	地表検出器(検出器)
埼玉大学・理学部・助教授	井上直也	シミュレーション(検出器)

¹¹ 図 29 では異なったハドロン相互作用モデル (SIBYLL と QGSJET) による違いとして現れている。

¹² Auger が水タンクを採用した理由は、大天頂角のシャワー、特にニュートリノを起源とする水平シャワーに対する感度を大きく取る 為である。

¹³ Auger の技術開発は順調に進んでいる。 一方、南米の経済危機に伴ってアルゼンチン・ブラジルの貢献が困難となり、水タンク 検出器の製作予算については予定の半分(800台分)が確保されているのみである。 南半球 Auger の完成は2005年末と伝えられて いる。 本計画の地表検出器も2005年に完成するが、大気蛍光望遠鏡は翌年の完成である。

芝浦工業大学・システム工学部・教授	笠原克昌	シミュレーション (空気シャワー)
千葉大学・理学部・助教授	河合秀幸	地表検出器 (電子回路・DAQ)
千葉大学・理学部・助教授	吉田滋	地表検出器 (電子回路・DAQ)
通信総合研究所・研究員	篠野雅彦	蛍光望遠鏡 (大気モニタ)
東京工業大学・大学院理工学研究科・教授	垣本史雄	蛍光望遠鏡(撮像カメラ)
東京工業大学・大学院理工学研究科・助手	荻尾彰一	蛍光望遠鏡(撮像カメラ)
東京大学宇宙線研究所・教授	福島正己	全般(望遠鏡・地表検出器)
東京大学宇宙線研究所・助教授	瀧田正人	蛍光望遠鏡(設計・開発・データ解析)
東京大学宇宙線研究所・助教授	手嶋政廣	蛍光望遠鏡(望遠鏡開発)
東京大学宇宙線研究所・助手	大西宗博	地表検出器(設計・開発・データ解析)
東京大学宇宙線研究所・助手	林田直明	蛍光望遠鏡 (大気モニタ)
東京大学宇宙線研究所・技術職員	大岡秀行	地表検出器(電子回路・DAQ)
東京大学宇宙線研究所・技術職員	下平英明	蛍光望遠鏡(望遠鏡開発・試験)
東京大学宇宙線研究所・技術職員	鳥居禮子	全般(データベース管理・事務)
東京大学宇宙線研究所・学振研究員	桜井信之	蛍光望遠鏡(大気モニタ・電子回路)
広島市立大学・情報科学部・助教授	田中公一	地表検出器(検出器)
放射線医学総合研究所・研究員	内堀幸夫	地表検出器(電子回路・DAQ)
放射線医学総合研究所・研究員	安田仲宏	地表検出器 (電子回路・DAQ)
武蔵工業大学・工学部・講師	門多顕司	蛍光望遠鏡(撮像カメラ)
山梨大学・工学部・教授	本田建	地表検出器(AGASA 較正)
山梨大学・教育人間科学部・助手	橋本勝巳	地表検出器(AGASA 較正)

(*) subject to change

国際共同実験:本研究計画は日米で共同の実験グループを組織して遂行する。米国研究者の代表は、 ユタ大学物理学科の Piene Sokolsky 教授で HiRes グループの責任者である。日本チームは、上で述べた主要 な検出器の建設と設置に責任を負う。米国チームは、検出器の設置に必要な土地の借用やインフラ整備に責 任を持つ。既に望遠鏡建設サイト3ヶ所の土地使用許可を得ており、ここに可般型レーザーと大気モニター 用望遠鏡を設置して、定期的に大気透明度の測定を実施している。地表検出器についても借用申請を準備中 である。地表検出器は占有面積が小さく、電力線・光ファイバーなどの設置による環境負荷も無いので、許 可取得に問題はないと考えられる。HiRes グループは大気蛍光法による宇宙線観測のパイオニアである。大 気透明度の測定方法や望遠鏡の較正方法などで独自の技術を持っており、望遠鏡の運用やデータ解析の経験 を生かして、最高エネルギー宇宙線の測定精度向上にむけて共同で研究を行う。また、HiRes グループ固有 の研究課題として、10¹⁷から10¹⁸⁵電子ボルトの領域で宇宙線粒子種とエネルギースペクトラムの精密測定を 行い、宇宙線起源が銀河系内から銀河系外へと遷移する様相を観測的に明らかにすることを目指す。これは、 本研究計画に接続して、さらに低いエネルギーへと研究を拡張するものである。今後、本計画での観測装置 と連携した観測計画を立案して、国立科学財団 (NSF)に予算申請を行う予定である。下の表に米国の参加 者を示す。

所属	氏名	役割
University of Utah, Physics Department, Professor	Pierre Sokolsky	米国グループ責任者
University of Utah, Physics Department, Assoc. Professor	Charles Jui	

University of Utah, Physics Department, Assoc. Professor	Kai Martens	
Rutgers University, Physics Department, Professor	Gordon Thomson	
Rutgers University, Physics Department	Steve Schnetzer	
University of Montana, Assoc. Professor	John Belz	

10. 予算と建設計画

経費: 本計画に必要な経費を以下に示す。総額 26.2 億円は、装置の建設、維持運用(2004-2009) サイトに関連する米国負担分、AGASA の運用・撤去などを含む、本提案書で述べた計画の総費用である。

項目	金額(千円)	備 考
大気蛍光望遠鏡製作費	1,043,253	
蛍光集光望遠鏡	348,040	望遠鏡躯体・反射鏡・格納庫・レーザー射出塔・シャッター・発 電機・空調機・環境監視装置・組立調整室・輸送費・作業費
蛍光撮像装置	351,593	筐体・固定治具・フィルター・光電子増倍管・ブリーダー・プリ アンプ・高圧電源・高圧ケーブル・較正装置・作業費・輸送費
信号処理装置	167,020	A D変換器モジュール・トリガーモジュール・低圧電源・低圧ケ ーブル・光ケーブル・基板・クレート・ラック・輸送費・作業費
データ収集装置	23,200	ネットワーク機器・管理PC・オンラインPC・データ蓄積器
データ前置処理装置	39,600	データ解析PC・IO・輸送費・設置費
大気透明度較正装置	113,800	多波長レーザー・光学部品・経緯台・移動式レーザー射出装置・ 雲監視装置・輸送費・設置作業費
地表検出器製作費	973,900	
地表検出器	507,600	シンチレーター・波長変換ファイバー・光電子増倍管・高圧電源・ 太陽電池自家発電電源・輸送費・組立設置作業費
地表検出器読み出し	320,100	FADCモジュール・無線LAN・GPSクロック・データ収集 PC・輸送費
AGASA 検出器整理統合	146,200	光ケーブル等撤去・産業廃棄物処理・保安要員・諸経費・AGASA 運用 (2004+2005)
サイト・インフラ整備費	165,000	望遠鏡サイト準備・地表検出器サイト準備・通信インフラ
維持運用費	320,883	修理スペア等・通信運搬・保守・借上・雑役務・電気光熱水
旅費	120,159	国内旅費・外国旅費
総計	2,623,195	

年次計画: 建設の年次計画を以下に示す。 南半球 Auger が建設を終了する 2006 年に、本計 画の地表検出器も定常観測を始める。 大気蛍光望遠鏡が完成してハイブリッド観測が始めら れるのは1年後の 2007 年である。

項目	2004	2005	2006	2007	2008	2009
サイト整備						
望遠鏡の現地試験						
望遠鏡の製作						
望遠鏡の設置						
地表検出器の現地試験	_					
地表検出器の製作						
地表検出器の設置						
AGASA との同時計測による較正						
地表検出器定常観測		1				
ハイブリッド定常観測						

11. 将来について

第1期中期計画(2004-2009)では、super-GZK 事象とクラスター事象の存在を確定する。同時に大気蛍光に よる超高エネルギー空気シャワーの高精度観測法を確立する。これに基づいて、第2期中期計画(2010-2015) では宇宙線望遠鏡の最終計画[23]に進み、最高エネルギー宇宙線の起源を確実に解明する。最終計画では10 基の大気蛍光観測ステーションにより、6500 km² sr (AGASA の 40 倍)を実現する。これによって素粒子物 理起源のガンマ線やニュートリノの発見が期待できる。また、第1期計画中にクラスター事象の対応天体が 発見されれば、緊急に地表検出器アレイを拡張して、粒子線による天文学・宇宙空間物理学の道に進むこと も考えられる。

12. 参考文献

- 1. 物理学会誌第51巻557頁(1996年),小田稔
- 2. M. Takeda et al., Phys.Rev.Lett.81:1163-1166,1998.
- 3. N. Hayashida et al., Astrophys.J.522:225,1999.
- 4. Y. Uchihori et al., Astropart.Phys.13:151-160,2000.
- 5. M. Chikawa et al., Proceedings of the 27th ICRC (Hamburg, 2001) HE1.04.
- 6. K. Greisen, Phys.Rev.Lett.16:748,1966
- 7. G. T. Zatsepin and V. A. Kuzmin, JETP Lett.4:178,1966.
- 8. R.D. Blandford. Phys.Scripta T85:191-194,2000 and references therein.
- 9. V. Kuzmin and I. Tkachev, JETP Lett.68:271-275,1998.
- 10. V. Berezinsky, P. Blasi and A. Vilenkin, Phys.Rev.D58:103515,1998.
- 11. K. Hamaguchi, I. Izawa, Y. Nomura and T. Yanagida , Phys.Rev.D60:125009,1999.
- 12. V. Berezinsky, Nucl.Phys.Proc.Suppl.81:311-322,2000.
- 13. T.J.Weiler, Astropart.Phys.3:303,1999.
- 14. H. Sato and T.Tati, Prog.Theo.Phys.47:1788,1972.

- 15. S. Coleman and S. L. Glashow, Phys.Rev.D59:116008,1999.
- 16. G.Sigl, M.Lemoine and P.Biermann, Astropart. Phys. 10:141, 1999.
- 17. N.Chiba et al., Nucl.Instrum.Meth.A311:338-349,1992.
- 18. M. Takeda et al, astro-ph/0209422, submitted to Astropart.Phys..
- 19. T.Stanev, Astrophys.J.479:290-295,1997.
- 20. O.Adriani et al., Nucl.Instr.Meth.A488:209-225,2002.
- 21. R. M. Baltrusaitis et al., Nucl.Instrum.Meth.A240:410,1985.
- 22. T. Abu-Zayyad et al., Nucl.Instrum.Meth.A450:253-269,2000.
- 23. The Telescope Array Project: Design Report. July 19, 2000.
- 24. T. Yamamoto et al. Nucl.Instrum.Meth.A488:191-208,2002.
- 25. L. D. Landau and I. J. Pomeranchuk, Dokl.Akad.Nauk SSSR 92:535,1935.
- 26. A. B. Migdal, Phys. Rev. 103:1811,1956.
- 27. K.Kasahara, Proc. of International Symposium on Extremely High Energy Cosmic Rays: Astrophysics and Future Observatories, Tanashi, Tokyo, 1996, pages 221-230.
- 28. The Pierre Auger Observatory Design Report, 2nd ed., 14 March, 1997.
- 29. EUSO, Extreme Universe Space Observatory, A Proposal for the ESA F2/F3 Missions.
- 30. T. Abu-Zayyad et al., astro-ph/0208301, submitted to Astropart. Phys., Aug. 2002.
- 31. T. Abu-Zayyad et al., astro-ph/0208243, Aug.2002.