Cherenkov Telescope Array 計画大口径望遠鏡用光電子増倍管の開発

永吉勤 埼玉大学理工学研究科物理機能系専攻

Abstract

2015年より建設が予定されている Cherenkov Telescope Array(CTA) 計画において大口径望遠鏡に搭載さ れる光検出器には光電子増倍管 (PMT) が採用される。PMT は浜松ホトニクス社を共同開発を行っており、 現在は設計段階から量産体制へと移行しつつある。第一弾の量産分として、1000本の PMT が納品されてお り、我々はこれらの性能評価を進めている。

CTA の光検出器に対する性能要求として、標準動作ゲイン 4×10⁴、パルス幅 3.0 ns 以下、量子効率 35 %以上、時間分解能 1.3 ns 以下、アフタパルス発生確率確率 0.02 %以下、という要求値が課せられおり、こ れを量産型 PMT 満たしているかを試験する必要がある。またアフタパルスとは、入射光の検出後数マイク ロ秒にわたって発生する疑似信号であり、本来の信号と全く同じ波形のため後段のエレクトロニクスでノイ ズとして判別することが難しい。そのためアフタパルスの発生確率はガンマ線イベントに対するエネルギー 閾値を劣化させる重大な要因となるため、特に慎重に評価しなければならない。

今回我々は量産型 PMT のアフタパルス発生確率に重点をおいて性能評価試験を行い、その結果アフタパルス発生確率は想定される動作状態においては要求値を満たしている事を確認出来た。本講演では PMT の 開発状況と上記の性能評価試験について報告を行う。

1 CTA計画

ガンマ線領域での宇宙線観測は、宇宙線起源と予想 される超新星残骸や活動銀河核での量子加速、対消滅 ガンマ線からのダークマター探査など高エネルギー 分野での重要な位置にある。Cherenkov Telescope Array 計画ではこのようなガンマ線源を1000以上発 見、系統研究が期待される。

1.1 ガンマ線の観測

ガンマ線が大気に入射した場合、電子陽電子対生 成を起こす。そして生成された電子と陽電子が制動 放射によりガンマ線を放射し、放出されたガンマ線 は再び対生成を誘起する。この過程の繰り返しによっ て、雪崩的に増加した二次電子が地表に降り注ぐ空 気シャワーと呼ばれる現象が発生する。このシャワー 中の電子陽電子が大気中の光速を超えた場合、チェ レンコフ光を放出する。このチェレンコフ光を地上 で捕える望遠鏡をチェレンコフ望遠鏡という。複数 のチェレンコフ望遠鏡で捕えたチェレンコフ光のイ メージからシュミレーションにより空気シャワーを 再構成し、元のガンマ線の到来方向、エネルギーを 測定することが出来る。

ー方で、陽子などのハドロンも大気に入射した際 に空気シャワー (ハドロンシャワー)を起こす。空気 シャワーの 99 %はこのハドロンシャワーであるた め、ガンマ線シャワーを観測する際にはハドロンシャ ワーとの分離が必要である。ハドロンシャワーはガ



図 1: ガンマ線(左)とハドロン(右)のシャワーの縦方向の発達(上)と焦点面カメラにおけるチェレンコフ光子の分布(下)?

ンマシャワーに比べて横への広がりが大きく、ガン マ線シャワーはコンパクトである(図1上)。このた めハドロンシャワーを焦点面カメラで撮像した場合 にシャワー像が拡散した像になるのに対して、ガン マ線シャワーのシャワー像は楕円形の像(図1下)に なる。この違いを利用し、チェレンコフ光の集光・撮 像を行う事でガンマ線起源か、ハドロン起源かを判 別することが出来る。

このガンマ線観測の手法は撮像型チェレンコフ望 遠鏡によるステレオ観測と呼ばれ、10 GeV を超え るガンマ線観測において有効な手段となる。

1.2 Cherenkov Telescope Array 計画

Cherenkov Telescope Array(CTA) 計画とは、複数 のチェレンコフ望遠鏡を設置することで、従来より も一桁高い感度かつ広いエネルギー領域でのガンマ 線観測の実現を目指す、世界 25 カ国による国際共同 実験計画である。

配置する望遠鏡の口径は23 m,12 m,6 mの三種 類あり、これを半径 10 km² に配置する。三種類の望 遠鏡を配置することで観測可能領域は 20 GeV から 100 TeV と拡大され、MAGIC や H.E.S.S の感度が 1 TeV のエネルギーに対して~10 mCrab であるの に対して、CTA では~1 mCrab 程度と一桁以上の感 度が向上する。エネルギー領域の拡大は三種類の望 遠鏡がそれぞれ別々のエネルギー領域を観測するこ とで実現する。口径が23mの望遠鏡が20GeV~1 TeV、12 m が 100 GeV~10 TeV、6 m が 1 TeV~ 100 TeV をそれぞれ観測する。またより多くのチェ レンコフの望遠鏡でステレオ観測することでより正 確にガンマ線の到来方向や発生高度を決定し、精度 の高いシャワーの再構成が可能になる。日本チーム では三種類の望遠鏡の内の大口径望遠鏡の開発を中 心に CTA 計画に貢献している。

2 CTA 大口径望遠鏡

ガンマ線エネルギーの低くなることに比例してチェ レンコフ光子の総数が減少するため 20 GeV から1

TeV の低エネルギー領域をカバーする CTA の大口 径望遠鏡の口径はの 23 m となっている。また焦点 面カメラのサイズは直径 2.5 m の大きさとなってい る。焦点面カメラは 1855 本の光電子増倍管 (PMT) から構成され、夜光によるバックグランドを最小限 に抑えるため、超高速エレクトロニクスにより積分 時間を数ナノ秒まで短くしている。

2.1 光電子増倍管

光電子増倍管 (PMT) は、入射した光子が光電効果 によって管内に電子を放射し、電子を増幅させて出 力する光検出器である。

光子がガラス窓を通過し光電面に入射し光電効果



図 2: PMT の構造の概略

により、光電面内の電子を励起させ、光電子を放出す る。放出された光電子は集束電極によってダイノー ド上に集束される。ダイノード間には数100 V 程度 の電圧がかっており、加速された電子がダイノード に衝突することで二次電子が放出され電子が増幅す る。この様に一段目のダイノードによって増幅され た二次電子は、同様にして後段のダイノードで増幅 されていく。こうして増幅された電子は、陽極に集束 していき、電流として出力される。PMTへの印加電 圧は、PMT中の回路によって各ダイノードに決まっ た電圧比に分割されるため、ダイノードでの電子の 増幅率はダイノード間にかけられた電圧によって決 定する。

2.2 CTA 大口径望遠鏡光検出器用 PMT

大口径望遠鏡に使用される光電子増倍管は図3の ように PMT 本体に高電圧電源と、プリアンプを合 わせた一組の PMT ユニットとして使用される。光 電子増倍管の陽極から出力された電流は、プリアン ら出力される。

CTA が PMT に要求する性能の一部を表1に示す。



図 3: 高圧回路、Preamp 回路を含めた PMT ユニット

表 1: CTA の要求性能	
標準動作ゲイン	$\sim 4\times 10^4$
量子効率	35 %以上
時間分解能	1.3 ns 以下
アフタパルス	0.02 % 以下
パルス幅	$2.5{\sim}3.0~\mathrm{ns}$

夜光からのアフタパルスの発生確率が高い場合、 大口径望遠鏡のエネルギー閾値や数10 GeV の低エ ネルギー帯域での感度や時間分解能を劣化させる原 因となる。そのため本研究では PMT の性能要求の なかでもアフタパルス発生確率に重点を置き、性能 評価試験を行った。また PMT のゲインは動作時間 ととも減少するため、CTA の稼働を続けていく中で PMT への印加電圧を上げることが予想される。印加 電圧を上げることでアフタパルス発生確率が要求値 を超えてはならないので、アフタパルス発生確率の 印加電圧依存に対する依存性を調べた。

アフタパルスの評価測定 3

アフタパルス 3.1

パルス後、数百ナノ秒から数マイクロ秒まで分布し、 電源によって PMT への印加電圧のコントロールを

達する (1 p.e. は1 個分の光電子 (photoelectron) を プによって電圧信号として光電子増倍管ユニットか 励起させる光量に相当する信号レベルのこと)。CTA 大口径望遠では、入射光のパルスが1 p.e. あたり、 4 p.e. 以上のアフタパルスの発生確率が 0.02 %以下 であることが要求されている。

> 本研究において、アフタパルスの発生確率は以下 のように定義した。

$$\mathbf{R}_{\mathrm{AP}} \equiv \frac{1}{C_{\mathrm{signal}}} \cdot \frac{N_{\mathrm{AP}}}{N_{\mathrm{Main}}} \left[\frac{\%}{\mathrm{p.e.}} \right]$$

RAP, Csignal, NAP, NMain はそれぞれアフタパルス発 生確率、メインパルスの電荷量、アフタパルスのイ ベント数、メインパルスのイベント数である。メイ ンパルスは入射光のパルスの事である。つまり RAP は 1p.e. あたりのアフタパルスの発生確率である。

測定方法 3.2

アフタパルス測定のセットアップを図に示す。光



図 4: アフタパルス測定のセットアップ図

源には青色 LED を用い、pulse generator によって1 kHz の頻度で LED driver が駆動し、10nsec 以下で 発光が行われる。driver には kapstinsky 回路 (Kapustinsky, et. al.1985) を用いた。LED の光は光ファ イバーを用いて暗箱の中へと伝えれ、PMT を照射す る。また pulse generator からは LED の発光と同期 したトリガー信号が出力される。このトリガー信号に PMT 内の残留ガスが電子の衝突によってイオン よって、LED 照射のたびに PMT から出力された波 化し、このうちの正イオンが光電面まで戻るイオン 形データを1GHz のサンプリングレートで FLASH フィードバックと呼ばれる現象により、アフタパル ADC で取得る。また直流電源によって高圧回路とプ スが発生する。アフタパルスの発生時間は入射光の リアンプにへの駆動電圧を供給し、別ラインの直流 信号レベルは数 p.e. から大きいもので数十 p.e. まで 行う。 メインパルス後 2µs の範囲のイベントを 30 万回測定し RAP を得た。

以上のセットアップで型番 NoZQ5851、ZQ5853、 ZQ5861 の 3 本の PMT の R_{AP} を印加電圧 1000~ 1300 V の場合で測定した。設計上 1500 V までの印 加が可能だが PMT への負荷を減らすために今回の 上限を 1300 V までとした。

4 結果と考察

PMT3本の測定結果を図5に示す。 それぞれのPMTの4p.e. 以上でのR_{AP}は型番、高



図 5: 縦軸は R_{AP}[%] であり、横軸はアフタパルス電荷に対する 閾値である。三つのグラフはそれぞれ ZQ5851(上)、ZQ5853(中)、 ZQ5861(下)の測定結果である。またプロットされた黒、赤、緑、 青の点はそれぞれ印加電圧が 1000 V,1100 V,1200 V,1300 V のときの場合である。

電圧によらず要求値の 0.02 %以下を十分に満たす結 果となった。印加電圧に対する R_{AP} の依存性は、印 加電圧の上昇に伴って R_{AP} が増加する傾向に見える が、誤差の範囲で一致しているため顕には見えない。 そこで印加電圧 1500 V での R_{AP} を値を調べるため、 PMT ごとの測定結果を一次関数でフィッティングし た。図 6 に各 PMT のフィッティングした直線と 4p.e. 以上の R_{AP} を示す。

このときの印加電圧に対する R_{AP} の依存性は、 (4.27±4.04)×10⁻⁶ [%/V](ZQ5851)、(4.56±0.61)×



図 6: 縦軸は要求基準となる 4p.e. 以上での R_{AP} [%] であり、横軸は印加電圧 [V] である。赤、緑、青の点と線はそれぞれ ZQ5851、ZQ5853、ZQ5861、ZQ5861 の測定結果と一次関数でフィッティング結果である。またエラーバーの大きさはそれぞれの測定での統計誤差である。

10⁻⁶ [%/V](ZQ5853)、(7.15 ± 1.79) × 10⁻⁶ [% /V](ZQ5861) となる。またそれぞれの型番での印加 電圧 1500 V で予想される R_{AP} は以上のようになる。

ZQ5851 : $R_{AP} = (0.00574 \pm 0.0104) [\%/V]$

ZQ5853 : $R_{AP} = (0.00528 \pm 0.0016) [\%/V]$

ZQ5861 : $R_{AP} = (0.00671 \pm 0.0046) \ [\%/V]$

どの型番の PMT も印加電圧 1500 V において R_{AP} の値は 0.02 %以下であることが分かる。以上より今回の測定では量産型 PMT の R_{AP} は予想される動作環境において常に要求値を満たしていると結論が得られた。

5 まとめ

本研究では CTA の PMT への性能要求の内、アフ タパルスに注目し、量産型 PMT の性能評価試験を 行った。測定の結果量産型 PMT はアフタパルスに 関しての予想される印加電圧においては要求値を十 分に満たしている事が分かった。

今後はアフタパルス以外にも PMT に要求される 性能、パルス幅、量子効率についての測定を進めて いく。

Reference

Aharonian et al. 1997, Astropart. Phy., 6, 343

- The CTA Consortium et al. 2010, Experimental Astronomy, 32:193-316
- Kapustinsky, et al., 1985, Nuclear Instruments and Methods in Physics Research A241 612-613