Titel der Arbeit

BACHELORARBEIT

zur Erlangung des akademischen Grades Bachelor of Science (B. Sc.) im Fach Physik



eingereicht an der Mathematisch-Naturwissenschaftlichen Fakultät Institut für Physik Humboldt-Universität zu Berlin

> von Herrn Jan-Lukas Krieg geboren am 09.01.1995 in Berlin

Betreuung:

- 1. Prof. Dr. Thomas Lohse
- 2. Priv.-Doz. Dr. K. Hennig

eingereicht am: 10. Februar 1999

Widmung

Hier folgt dann eine Widmung.

Contents

T	gan	ıma-As	stronomie		
	1.1	Entste	hung hochenergetischer Strahlung		
		1.1.1	inverser Comptoneffekt		
		1.1.2	Zerfall von schweren Teilchen		
3		1.1.3	Materie-Antimaterie-Annihilation		
		1.1.4	Bremstrahlung		
$egin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$		1.1.5	unbekannte Effekte		
	1.2	Queller	n hochenergetischer Strahlung		
		1.2.1	Supernova Ueberreste		
		1.2.2	Pulsare		
		1.2.3	Quasare		
		1.2.4	Stelare		
		1.2.5	Aktive Galaxien		
		1.2.6	Binaere Systeme		
		1.2.7	Gamma Ray Bursts		
	1.3	Detekt	ion von Strahlung		
		1.3.1	Luftschauer		
		1.3.2	Cherenkov Strahlung		
		1.3.3	bodengestuezte Detektion mit Teleskopen		
2	Das	Chere	enkov Telescope Array		
3	Bilo	ildanalyse			
	3.1	CCD F	Kameras		
3	3.2				
	3.3	Helligkeit der Bilder			
	3.4	_	ation der Werte		
		3.4.1	AbhÄngigkeit von der Belichtungszeit		
		3.4.2	AbhÃngigkeit vom gain		
	3.5				
1	Doi	ntinam	odell		
4	4.1	ntingm Koordi	inatens des MST		
$egin{array}{c} 2 \ 3 \end{array}$	4.1				
	$\frac{4.2}{4.3}$				
	_		eklung von Pointingmodellen		
	4.4	vereini	lachtes Folhtingmodell für ieste Azimutwerte		

List of Figures

List of Tables

gamma-Astronomie

Die Astronomie ist die Wissenschaft des Universums und beschreibt die Bewegung und Eigenschaften von Himmelsk\(\tilde{A}\)¶rpern wie Planeten oder Galaxien, interstellarer Materie und Strahlung. Betrachtete man frueher nur Licht im optisch sichtbaren Bereich, so sind im 20. Jahrhundert einige zusatliche Quellen dazugekommmen. Dazu zaehlen die von Viktor HESS durch Ballonversuche entdeckte kosmische Strahlung, die Roentgen-/bzw die Gammastrahlung sowie die Neutrinoastronomie. Die Gammaastronomie beschaftigt sich mit Photonen im Bereich von bis . Photonen haben den Vorteil, dass sie nicht wie geladene Teilchen durch elektromagnetische Felder abgelenkt werden und somit ihre Quelle leichter detektiert werden kann. Zudem sind sie auch noch deutlich leichter zu detektieren sind als Neutrinos. Da die Energie dieser Photonen so hoch ist, koennen sie nicht thermischen Ursprungs sein sondern kommen aus anderen Quellen, deren Untersuchung das Ziel der Hochenergie-Gamma-Astronomie ist.

.1 Entstehung hochenergetischer Strahlung

.1.1 inverser Comptoneffekt

Durch den Comptoneffekt koennen hochenergetische Photonen einen Teil ihres Impulses und Energie an ein freies Elektron uebergeben. Dieser Prozess kann auch invers ablaufen und somit kann ein niederenergetisches Photon, zum Beispiel aus dem kosmischen Mikrowellenhintergrund (E), durch einen Stoss mit einem Elektron eine hohe Energie bekommen.

.1.2 Zerfall von schweren Teilchen

Zerfallen schwerere Teilchen in Photonen, so wird die Ruheenergie dieses Teilchens in kinetische Energie der Photonen umgewandelt. Ein Beispiel hierfuer ist der Zerfall des neutralen Pions, die haufig bei der Kollision von Atomkernen entstehen. Das Pion hat eine Ruhemasse von 135MeV und zerfaellt fast ausschliesslich in zwei Photonen, die dann eine Energie von ungefaehr 68 MeV haben.

.1.3 Materie-Antimaterie-Annihilation

Bei der Kollision von Materie mit Antimaterie vernichten sich die beiden Teilchen und es entstehen Neue. Dies koennen Photonen sein oder Teichen, die wiederum in Photonen zerfallen. Ein prominetes Beispiel hierfuer ist die Elektron-Positron-Annihilation. Besitzen die beiden Teilchen keine kinetische Energie, so zerfallen sie in zwei Photonen mit der Energie E=511keV.

.1.4 Bremstrahlung

Durchfliegen hochenergetische Teilchen Materie, so kann es vorkommen, dass diese eng an den Atomen vorbeifliegen und abgelenkt werden. Durch diese Ablenkung werden Photonen abgestrahlt.

.1.5 unbekannte Effekte

Hochenergetische Photonen koennen auch nach Prinzipien erzeugt werden, die man heute noch nicht versteht. So koennte es moeglich sein, dass hochenergetische Photonen durch den Zerfall von Partikeln der dunklen Materie stammen. Die Supersymmetrie sagt zum Beispiel den Zerfall von schweren WIMPS in Photonen vorraus. Durch Detektion solcher Ereignisse liesse sich auf neue Physik schliessen.

.2 Quellen hochenergetischer Strahlung

Ziel VHE-Astronomie ist es die Quellen hochenergetischer Gammastrahlung zu erforschen. Folgende Quellen sind bekannt:

- .2.1 Supernova Ueberreste
- .2.2 Pulsare
- .2.3 Quasare
- .2.4 Stelare
- .2.5 Aktive Galaxien
- .2.6 Binaere Systeme
- .2.7 Gamma Ray Bursts

.3 Detektion von Strahlung

Prinzipiell laesst sich zwischen bodengestuetzter und satellitengestuetzter Gammaastronomie unterscheiden. Durch den Einsatz von Satelliten vermeidet man den stoerenden Einfluss der Erdatmosphaere, muss dafuer Abstriche in der Groesse der Detektoren machen und mit hohen Kosten kalkulieren. Hier soll sich nur mit der bodengestuetzten Variante beschaeftigt werden.

.3.1 Luftschauer

Treten hochenergetische Photonen in die Materie ein, so wechselwirken sie mit dieser ueber Paarbildung. Das entstehende Elektron bzw Positron verliert daraufhin Energie durch Bremstrahlung, worauf die entstehenden Photonen wieder durch Paarbildung wechselwirken koennen. Somit steigt die Anzahl der Teilchen exponentiell an und die durchschnittliche Energie nimmt exponentiell ab, bis die Teilchen ioniserend sind und der Schauer verschwindet. Die entstehenden Teilchen lassen sich nicht direkt nachweisen, da der Schauer bereits in einer Hoehe von ca 10km verschwindet.

.3.2 Cherenkov Strahlung

Cherenkov Strahlung tritt auf, wenn geladene sich Teilchen in Materie schneller als Photonen bewegen und lÄsst sich analog zum Äceberschallknall erklÄren. Das geladene Teilchen polarisiert auf seiner Trajektorie die einzelnen Atome, die somit Licht sphaerisch abstrahlen. Da sich das Teilchen allerdings schneller als das Licht bewegt, entsteht ein Kegel konstruktiver Interferenz. Somit entsteht ein Lichtblitz, der sich kegelfoermig mit dem Oeffnungswinkel $\theta = \arccos\left(\frac{1}{\beta n}\right)$ ausbreitet.

.3.3 bodengestuezte Detektion mit Teleskopen

Da aufgrund der Atmosphaere weder das primaere Photon noch die Teilchen des Luftschauers detektiert werden koennen, versucht man die Cherenkovstrahlung, die durch den Luftschauer entsteht zu detektieren. Dazu muss eine grosse Flaeche abgedeckt werden, da selbst bei vertikaler Einstrahlung der Schauer einen Durchmesser von ca 250m haben kann

Das Cherenkov Telescope Array

Mit dem Bau des Cherenkov Telescope Arrays (CTA) werden verschiedene Ziele verfolgt:

Bildanalyse

Zu Beginn war der MST Protoyp in Adlershof noch nicht mit einem Cherenkovdetektor ausgestattet, sondern nur mit einfachen CCDs. Mit diesen wurde die Helligkeit des Nachthimmels beobachtet.

.1 CCD Kameras

.2 Verwendete Kamera

Das MST ist mit verschiedenen Kameras ausgestattet, wobei nur Bilder der sogenannten Sky-CCD verwendet wurden. Die Sky-CCD ist eine ist eine Kamera des Typs Prosilica GC 1350 mit folgenden technischen Daten.

Die Bilder wurden mit mit drei verschieden Belichtungszeiten (1s, 10s und 20s) und vier verschieden gain-VerstÄrkungsstufen (0dB, 7dB,14dB und 21dB) aufgenommen. Die Bilder wurden in Schwarz-WeiÄŸ mit einer Farbtiefe von 8Bit aufgenommen, das heiÄŸt jedem Pixel wird ein Wert von 0 bis 255 zugewiesen, wobei der Wert 255 der maximalen Helligkeit entspricht.

.3 Helligkeit der Bilder

Um die Helligkeit der Bilder zu bestimmen wurde auf das arithmetische Mittel verzichtet, da dieses durch den Einfluss heiÄÿer Pixel in Richtung zu hoher Helligkeit verschoben wird. HeiÄÿe Pixel sind Pixel, die nicht ordnungsgemÃÄÿ funktionieren und nicht proportional auf das einfallende Licht reagieren, sondern schneller hell werden. Gerade bei lÃngeren Belichtungszeiten kommt es so vor, dass diese Pixel auch bei eher dunklen Bildern des Nachthimmels den maximalen Helligkeitswert annehmen. Um diesen Effekt zu minimieren, wurde jeweils der Median der Verteilung berechnet. Da die Helligkeit der Pixel der Digitalkamera nur ganzzahlige Werte annehmen kann, aber gerade im dunklen Bereich eine prÃzisere Helligkeit erreicht werden soll, wurde die Verteilung innerhalb eines Bins als kontinuierlich. Zudem wurde noch die Breite der Verteilung berechnet. Dazu wurde der Bereich einer Standardabweichung also 37, % links und rechts des zuvor berechneten Medians gewÃhlt.

Zur Analyse des Zusammenhangs der Belichtungszeit bzw des gains auf die Helligkeit der Bilder wurde der Datensatz "run 199" verwendet, der am von bis aufgenommen wurde. F \tilde{A}_4^1 r jedes einzelne Bild wurde die Belichtungszeit und der gain sowie wie oben beschrieben der Median der Helligkeitsverteilung sowie deren Breite bestimmt

.4 Korrelation der Werte

Im folgenden soll untersucht werden, wie sich Helligkeit und Breite in AbhÄngigkeit der Belichtungszeit und des gains verhalten.

.4.1 AbhÄngigkeit von der Belichtungszeit

Eine lÄngere Belichtungszeit bedeutet, dass die Blende der Kamera lÄnger geĶffnet bleibt. Daraus folgt die Erwartung, dass die Anzahl der detektierten Photonen proportional steigt und somit auch der Median der Helligkeitsverteilungen.

.4.2 AbhÄngigkeit vom gain

.5 Fazit

Pointingmodell

Das Pointing von Teleskopen beschäftigt sich damit, dass das Teleskop so ausgerichtet wird, wie es erw \tilde{A}_{4}^{1} nscht ist. Häufig ist das Problem, dass die eingestellte Position nicht exakt mit der gewä $\frac{1}{4}$ nschten Position \tilde{A}_{4}^{1} bereinstimmt. Grä $\frac{1}{4}$ nde dafä $\frac{1}{4}$ r kä \P nnen Fehler in der Präzision oder auch die Elastizität einzelner Bauteile sein. Da man die aufgenommen Daten mit den Bekannten Postionen am Himmel vergleichen kann, kann man versuchen ein Modell zu finden, welches die Fehler verkleinert oder im Idealfall sogar eliminiert.

.1 Koordinatens des MST

Als geeignetes Koordinatensystem f \tilde{A}_{4}^{1} r den Betrieb eines Teleskops erweist sich ein mit zwei Winkeln zu beschreibendes System, das den Kugelkoordinaten \tilde{A} hnelt. Der Azemutwinkel beh \tilde{A} lt seinen Namen und zeigt in der Regel bei 0° in Richtung Norden. Der Polarwinkel beh \tilde{A} lt ebenfalls seine Bedeutung und wird Elevation genannt.

.2 Kameras des MST

Der Prototyp des MST besitzt drei Kameras in der Mitte des Reflektors. Die Sky-CCD, f \tilde{A}_4^1 r die im hier folgenden ein Pointingmodell entwickelt wird, ist schr \tilde{A} g montiert, sodass sie am Detektorarm vorbei guckt um Bilder des Nachthimmels aufzunehmen. Aus diesen Bildern lassen sich mithilfe der Astrometry-Software die Koordinaten der Kamera bestimmen, die als die wahren Koordinaten angenommen werden.

.3 Entwicklung von Pointingmodellen

Da man aus den gew \tilde{A}_{4}^{1} nschten Koordinaten der CCD die Koordinaten des Drives bestimmen l \tilde{A} sst, dr \tilde{A}_{4}^{1} ckt man sie als Funktion voneinander aus. az $_{D}=f_{az}(az_{C},el_{C})el_{D}=f_{el}(az_{C},el_{C})$ Diese Funktionen werden so optimiert, dass die Gleichung m \tilde{A} ¶glichst gut erf \tilde{A}_{4}^{1} llt wird.

.4 Vereinfachtes Pointingmodell für feste Azimutwerte

ZunÃchst wurde ein Datensatz (run281), bei dem die vier feste Elevationswerte am Drive eingestellt wurden, verwendet. In diesem Modell wird die Position der Kamera durch zwei Drehungen beschrieben (eine um die x-Achse und eine um die z-Achse). Somit lÃsst sich die Position des Drives bzw der Kamera durch die Richtungsvektoren beschreiben. Da sich diese Vektoren durch Transformationen die unabhÃngig von el und az sind ineinander \tilde{A}_{4}^{1} berf \tilde{A}_{4}^{1} hren

lassen, kann das Modell auch entwickelt werden, indem die Drive und CCD Koordinaten in 4.3 untereinander tauscht. Das hat zum Vorteil, dass man die Funktionen nur f \tilde{A}_{4}^{1} r eine Variable fitten muss.

Die Richtungsvektoren lassen sich durch zwei weitere Drehungen um den Elevationswinkel und den Azimutwinkel in Position bringen. Aus den resultierenden Vektoren lassen sich wiederum die wahren Azimut- und Elevationswerte bestimmen. az=arctan $\left(\frac{y}{x}\right)$ $el=\arcsin(z)$ wobei x,y und z den einzelnen Koordinaten der Vektoren entsprechen. Somit ergeben sich f \tilde{A}_4^1 r dieses Modell folgende Funktionen. Hier m \tilde{A}_4^1 ssen noch die beiden Winkel durch Fits am Datensatz bestimmt werden. Die Fits wurden jeweils f \tilde{A}_4^1 r die vier Azimutwerte und die beiden Pointingfunktionen unabh \tilde{A} ngig durchgef \tilde{A}_4^1 hrt, sodass sich f \tilde{A}_4^1 r jeden Fit neue Parameter ergeben. Zus \tilde{A} tzlich wurden konstante Fehlerbalken berechnet, die die Bedingung $\frac{\chi^2}{doF}$ erf \tilde{A}_4^1 llen. Diese ergeben sich durch.

Selbst"andigkeitserkl"arung

Text der Selbständigkeitserklärung.