# Etude du flux du rayonnement cosmique

Mona Dentler, Sabine Engelhardt Université Joseph Fourier, Grenoble 27 novembre 2011

Le rayonnement cosmique qui bombarde en permanence l'atmosphère terrestre, consiste des particules de très haute énergie de l'origine solare, galactique ou intergalactique. Ces particules interagissent avec les particules de l'atmosphère et créent des particules secondaires de durée plus ou moins court. Au niveau de sol on peut détecter pour la plupart des muons.

Dans cette TP nous mesurons le flux de muons crées par le rayon cosmique à l'aide de trois détecteurs de particules chargées. Ceux-ci sont monté une sur l'autre avec un certain distance pour permettre une mesure de coïncidence entre les détecteurs. Pour obtenir un bon résultat il faut premièrement calibré le système à l'aide des mesures préliminaires et deuxièment il faut calcule l'efficacité des détecteurs et les défauts peut-être par bruit mesuré.

# Table des matières

1.	. Le rayonnement cosmique	3
	1.1. Gerbes électroniques	3
	1.2. Hadronische Kaskade	4
2.	. Préliminaire	5
	2.1. Préparation des photomultiplicateurs	5
	2.2. Réglage de la coïncidence	5
	2.2.1. Générer un signal logique	6
	2.2.2. Comptage	6
	2.2.3. Première mesure	6
	2.2.4. Interprétation	7
	2.3. Mesure en coïncidence	7
	2.3.1. Détection	7
	2.3.2. Bruit	7
3.	. Mesure	7
4.	. Conclusion	7
Α.	. Références	7
В.	. Table des figures	8

# 1. Le rayonnement cosmique

TODO Sabine: übersetzen und kürzen, ev. Antworten ergänzen Les gerbes atmosphèriques sont créées quand le rayonnement cosmique arrive à l'atmosphère terrestre et les particules de très haute énergie interagissent avec les particules de l'atmosphère. A partir d'une particule primaire se forme beaucoup des particules secondaires. Le rayonnement cosmique se compose comme suivant :

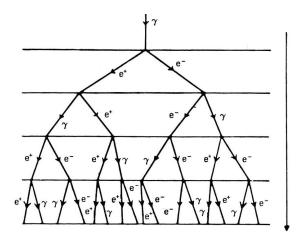
Protons (noyeaux de Hydrogen)  $\simeq 85 \%$ Particules  $\alpha$  (nouyeaux d'Helium)  $\simeq 12 \%$ Noyeaux avec  $Z \geq 3$   $\simeq 2 \%$  [1, S. 14] Electrons, rayonnement  $\gamma$   $\simeq 1 \%$ 

# 1.1. Gerbes électroniques

Les photons peuvent interagir en trois façon pour créer des particules secondaires :

- 1. Effet photoélectrique
- 2. Effet Compton
- 3. Annihilation électron-positon

Un photon d'énergie basse ne peut qu'integragir en effet photoélectrique et en effet Compton avec une particules de l'atmosphère, quand à un photons de très haute énergie qui peut créer un pair dans le cortège électronique d'un atome si l'énergie du photon est plus grande que la double énergie au repos d'un électron. Le positon et l'électron de la création d'un pair envoyent des photons secondaires par rayonnement continu de freinage. La création d'un pair ne peut pas avoir lieu dans le vide, car là il n'y a pas avoir en même temps la conservation d'impulse et d'énergie. Donc les photons  $\gamma$  peuvent traverser l'espace et ne déchaîne un gerbe que dans l'atmosphère terrestre.



#### FIGURE 1: Ablauf eines elektromagnetischen Schauers

Abbildung 1 zeigt ein einfaches Modell für einen elektromagnetischen Schauer, der durch  $\gamma$ -Strahlung erzeugt wird. Das sekundäre Photon kann dann wiederum ein Elektron-Positron-Paar erzeugen. Die Kaskade hört auf, wenn die jeweilige Energie der Teilchen die Paarbildungsenergie unterschreitet und die Bremsstrahlung keine weiteren Photonen mehr erzeugen kann, die ihrerseits energiereich genug für die Paarbildung sind.

#### 1.2. Hadronische Kaskade

Hochenergetische Protonen oder schwerere Kerne, also die Hadronen der kosmischen Höhenstrahlung, stoßen in der Atmosphäre mit den Atomkernen der Luftmoleküle zusammen. Da im Mittel 50% der hochenergetischen Protonen in der Atmosphäre bei einer Tiefe von ca. 800 kg m<sup>-2</sup> absorbiert werden und weil die Atmosphäre eine Tiefe von ca. 10 000 kg m<sup>-2</sup> ist [2, S. 133] besitzt, reagieren die Teilchen bereits in den obersten Schichten und dringen nicht selbst bis zur Erdoberfläche durch. Nachgewiesen werden können sie daher nur über die von ihnen ausgelösten Sekundärteilchen-Schauer.

Bei der Kollision entstehen vor allem  $\pi^+$ ,  $\pi^-$  und  $\pi^0$ , alle drei Sorten von Pionen. <sup>1</sup> Von der Wechselwirkung mit den Atomkernen sind meist nur eines bis zwei der Nukleonen im Target-Kern betroffen. Diese werden jedoch so stark beeinflusst, dass sie aus dem Atomkern herausgeschleudert werden.

Nach einer hilfreichen empirischen Faustregel entstehen für einfallende Protonen mit einer Energie über 1 GeV bei Kollisionen mit Luftmolekülen grob  $2E^{1/4}$  neue, geladene und hochenergetische Teilchen, wobei E in GeV angegeben wird. Zur Veranschaulichung soll Abbildung 2 dienen.

Im Flug zerfallen viele der geladenen Pionen in Myonen über die Reaktionen

$$\begin{array}{ccc} \pi^+ & \to & \mu^+ + \nu_\mu \\ \pi^- & \to & \mu^- + \overline{\nu}_\mu \end{array} \right\} \text{mittlere Lebensdauer} : 2,551 \cdot 10^{-8} \, \text{s} \quad \pi^0 \quad \to \quad 2\gamma \ \right\} \text{mittlere Lebensdauer} : 8,4 \cdot 10^{-17} \, \text{s}$$

Die Myonen werden durch Ionisation abgebremst und zerfallen in Positronen, Elektronen und Myon- bzw. Elektron-(Anti-)Neutrinos

$$\begin{array}{ccc} \mu^+ & \rightarrow & \mathrm{e}^+ + \nu_\mathrm{e} + \overline{\nu}_\mu \\ \mu^- & \rightarrow & \mathrm{e}^- + \overline{\nu}_\mathrm{e} + \nu_\mu \end{array} \right\} \mathrm{mittlere} \ \mathrm{Lebens dauer} : 2,2001 \cdot 10^{-6} \ \mathrm{s}$$

In den obersten Luftschichten entstehen viele der Myonen, bevor die Pionen Gelegenheit zu weiteren Kernwechselwirkungen haben. Die entstandenen Produkte fliegen in einer gewölbten Scheibe zum Erdboden. Die Wölbung rührt daher, dass die Teilchen mit einem größeren Streuwinkel einen etwas längeren Weg zum Erdboden zurücklegen müssen. Von der gewaltigen Anzahl an Sekundärteilchen erreichen nur noch die relativ langlebigen Myonen die Erdoberfläche und können dort detektiert werden.

<sup>1.</sup> Weitere Produkte können Strange Particles, und selten auch (Anti-)Nukleonen sein.

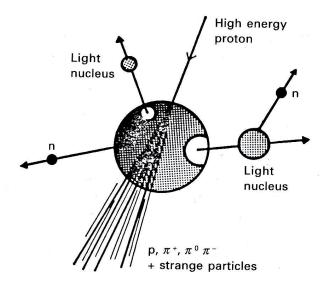


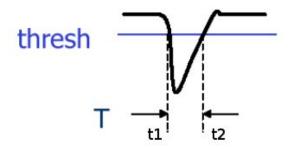
FIGURE 2: Schematische Reaktion eines hochenergetischen Protons mit einem Atomkern in der Atmosphäre

[2, S. 133]

### 2. Préliminaire

## 2.1. Préparation des photomultiplicateurs

Todo ausführen Pour obtenir une bonne mesure les signaux emettés des deux photomultiplicateurs doivent être précise. L'image suivant montre un bon signal d'un PMT en mesurant un photon  $\gamma$ . Il n' y a qu'un signal bien défini et à peine de bruit qui peut déranger le signal. Quand même il faut mettre un seuil (thresh) pour qu'on ne mesure que les vraies signaux.



# 2.2. Réglage de la coïncidence

TODO neue Daten einsetzen

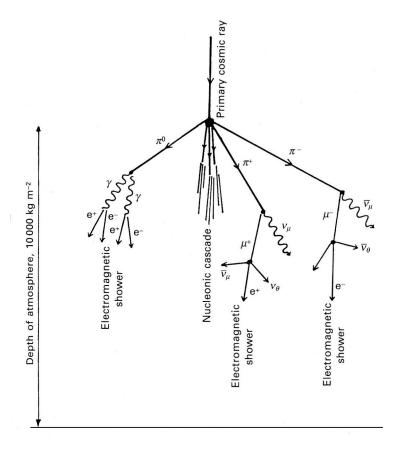


FIGURE 3: Hadronischer Schauer

#### 2.2.1. Générer un signal logique

Le module de coïncidences ne peut qu'évaluer des signaux logique, alors il faut générer un signal logique du signal analytique des PMT. Nous avons utilisé deux discriminateurs pour réussir à le faire. De façon à pas obtenir des cascades des signaux à partir d'un seul signal, il faut ensuite mettre le seuil découvrit et mettre la largeur des créneaux à environ 600 ns. Les signaux des deux PMT sont observés à l'oscilloscope aous l'aspect s'ils sont en coïncidence.

#### 2.2.2. Comptage

Après avoir observer les signaux en coïncidence sur l'écran de l'oscilloscope (malheuresement nous n'avons pas réussi à faire un screenshot) nous avons relié les sorties des deux discriminateurs à un module de coïncidence. Le sortie de celui est connecté à l'echelle de comptage. Une mesure de 10 s a montré que les signaux sont comptés.

#### 2.2.3. Première mesure

TODO Daten

#### 2.2.4. Interprétation

Nous suposse que les dates sont decrit par la distribution de Poisson :

$$P_{\mu}(n) = \frac{\mu^n}{n!} \cdot e^{-\mu}$$

Avec la moyenne  $\mu$  et le nombre de fois n. On trouve pour  $\lim n \to \infty$  que  $\bar{n}$ , la moyenne experimentale tend vers  $\mu$  et l'écart type  $\sigma$  vers  $\sqrt{\mu}$ :

$$\bar{n} = \sum_{n=0}^{\infty} n \cdot P_{\mu}(n) = e^{-\mu} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\mu^{n}}{(n-1)!} = \mu \cdot e^{-\mu} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\mu^{k}}{(k)!} = \mu \cdot e^{-\mu} \cdot e^{\mu} = \mu$$

$$\sigma^{2} = \overline{(n-\bar{n})^{2}} = \overline{n(n-1)} + \bar{n} - \bar{n}^{2} = \sum_{n=0}^{N} n(n-1) \cdot P_{\mu}(n) + \mu - \mu^{2} = e^{-\mu} \sum_{n=2}^{\infty} \frac{\mu^{n}}{(n-2)!} + \mu - \mu^{2} = \mu^{2} + \mu - \mu^{2} = \mu$$

L'écart type de nos dates est dans les limites de  $\sqrt{\mu}$  ce qui dit que les nombres mesurés sont bien. Il y a des petites différences qui peut être expliqué par le fait que plus des désintégration ou plus de bruit étaient mesuré.

#### 2.3. Mesure en coïncidence

TODO alles einsetzen

- 2.3.1. Détection
- 2.3.2. Bruit
- 3. Mesure

## 4. Conclusion

#### A. Références

- [1] Dania Burak. Nachweis kosmischer myonen mittels wasser-cherenkov-zähler. Master's thesis, Universität Karlsruhe, 2007.
- [2] Malcolm S. Longair. *High Energy Astrophysics. Vol. 1 : Particles, photons and their detection.* Cambridge University Press, 2 edition, 1992.

# B. Table des figures

1.	Ablauf eines elektromagnetischen Schauers	3
2.	Schematische Reaktion eines hochenergetischen Protons mit einem Atomkern	
	in der Atmosphäre	5
3.	Hadronischer Schauer	6