V01

Lebensdauer von Myonen

 $\begin{array}{ccc} \text{Amelie Hater} & \text{Ngoc Le} \\ \text{amelie.hater@tu-dortmund.de} & \text{ngoc.le@tu-dortmund.de} \end{array}$

Durchführung: 23.04.2025 Abgabe: xx.04.2025

TU Dortmund – Fakultät Physik

Inhaltsverzeichnis

1	Ziel	setzung	3		
2	Theorie				
	2.1	Standardmodell der Elementarteilchen	3		
		2.1.1 Myonen	3		
	2.2	Mittlere Lebensdauer von Elementarteilchen	3		
	2.3	Berechnung der theoretischen Untergrundrate	4		
3	Aufbau und Durchführung				
	3.1	Aufbau	5		
	3.2	Durchführung	6		
4	Aus	wertung	7		
	4.1	Verzögerungszeit vor der Koinzidenzschaltung	7		
	4.2	Kalibrierung des Multichannel-Analyzers			
	4.3	Bestimmung der Lebendauer von Myonen und der Untergrundrate $\ . \ . \ .$			
Αı	nhang		12		
	Orig	inaldaten	12		

1 Zielsetzung

Ziel dieses Versuchs ist die Bestimmung der Lebensdauer von Myonen aus einer Messreihe von Indiviuallebensdauern einzelner Myonen.

2 Theorie

2.1 Standardmodell der Elementarteilchen

Das Standardmodell der Teilchenphysik, wie es z.B. in [Astroteilchenphysik] erklärt wird, unterteilt die Elementarteilchen in Quarks, Leptonen und Eichbosonen. Quarks und Leptonen gehören zur Gruppe der Fermionen und lassen sich jeweils in drei Generationen einteilen, die sich insbesondere in ihrer Masse und Lebensdauer unterscheiden.

Quarks tragen eine sogenannte Farbladung und nehmen an der starken Wechselwirkung teil. Leptonen hingegen unterliegen nicht der starken, sondern der schwachen Wechselwirkung. Zu den geladenen Leptonen zählen das Elektron, das Myon und das Tauon, die jeweils eine elektrische Ladung von —e besitzen und zudem der elektromagnetischen Wechselwirkung unterliegen. Die zugehörigen Neutrinos ($\nu_{\rm e},\,\nu_{\mu},\,\nu_{\tau}$) sind elektrisch neutral. Im Gegensatz zu Elektronen sind Myonen und Tauonen instabil und zerfallen mit charakteristischen Lebensdauern τ .

2.1.1 Myonen

Myonen entstehen in der Erdatmosphäre in Höhen von etwa 15–20 km durch den Zerfall von Pionen. Diese Pionen entstehen zuvor bei der Wechselwirkung hochenergetischer kosmischer Protonen mit den Atomkernen der Luftmoleküle. Aufgrund ihrer kurzen Lebensdauer zerfallen die Pionen wie folgt:

$$\pi^+ \to \mu^+ + \nu_{\mu}$$

$$\pi^- \to \mu^- + \bar{\nu}_{\mu} .$$

Die dabei entstehenden Myonen besitzen eine mittlere Lebensdauer von $2,2\,\mu s$ und zerfallen in Elektronen, Neutrinos und Antineutrinos:

$$\mu^- \to e^- + \bar{\nu}_e + \nu_\mu$$
$$\mu^+ \to e^+ + \nu_e + \bar{\nu}_\mu.$$

Da sich Myonen mit Geschwindigkeiten nahe der Lichtgeschwindigkeit bewegen, erreichen sie trotz ihrer kurzen Lebensdauer die Erdoberfläche und können die Erdoberfläche bis in Tiefen von etwa 400 km durchdringen.

2.2 Mittlere Lebensdauer von Elementarteilchen

Die Herleitung der mittleren Lebensdauer τ wird ausführlich in [**Techniques**] behandelt. Die Zerfallsgeschwindigkeit eines Teilchens ist proportional zur Anzahl der verbleibenden

Teilchen N(t) zu einem bestimmten Zeitpunkt t. Diese Beziehung wird durch die folgende Differentialgleichung beschrieben:

$$dN = -\lambda N(t), dt \tag{1}$$

wobei λ die Zerfallskonstante ist, die die Wahrscheinlichkeit für den Zerfall eines Teilchens pro Zeiteinheit beschreibt. Die Lösung dieser Gleichung ergibt das exponentielle Zerfallsgesetz:

$$N(t) = N_0 e^{-\lambda t} \tag{2}$$

wobei N_0 die Anfangszahl der Teilchen darstellt. Die mittlere Lebensdauer τ ist definiert als die Zeit, nach der die Zahl der verbleibenden Teilchen auf den Wert $\frac{1}{e}$ des ursprünglichen Werts abgefallen ist. Sie ist mit der Zerfallskonstanten λ durch die Beziehung

$$\tau = \frac{1}{\lambda} \tag{3}$$

verknüpft.

2.3 Berechnung der theoretischen Untergrundrate

Zur Berechnung der theoretischen Unterdrundrate wird die durchschnittliche Ereignisrate $N_{\rm Myon}$ im Szintillatortank von $20,7{\rm s}^{-1}$ verwendet. Die Wahrscheinlichkeit, dass ein weiteres Myon während der Suchzeit $T_{\rm S}=20~\mu{\rm s}$ in den Szintillatortank eintritt ist poissonverteilt. Die verwendete Poissonverteilung wird durch die Gleichung

$$P(k) = \frac{(T_{S} \cdot N_{Myon})^{k}}{k!} \exp{-T_{S} \cdot N_{Myon}}$$
(4)

beschrieben. Daraus ergibt sich für die Wahrscheinlichkeit, dass ein weiteres Myon einfällt zu $P(1) = 4,1383 \cdot 10^{-4}$. Bei einer Langzeitmessung von 4 Tagen ergibt sich eine durchschnittliche Startanzahl von 7153920 - 7153920 * 0,00041383 = 7150959 und eine Fehlerhafte Stoppanzahl von $7150959 \cdot P(1) = 2959$. Diese Verteilen sich auf die ersten 412 Kanäle. Daher kommt es zu der Untergrundrate pro Kanal von

$$U_{\text{theo}} = 7 \frac{\text{Counts}}{\text{Kanal}}$$

Bei einer Langzeitmessung von 2 Tagen ergibt sich eine Untergrundrate pro Kanal von

$$U_{\text{theo}} = 3, 5 \frac{\text{Counts}}{\text{Kanal}}$$

.

3 Aufbau und Durchführung

Der folgende Versuchsaufbau sowie die Durchführung basieren im Wesentlichen auf den Angaben in [anleitung V01].

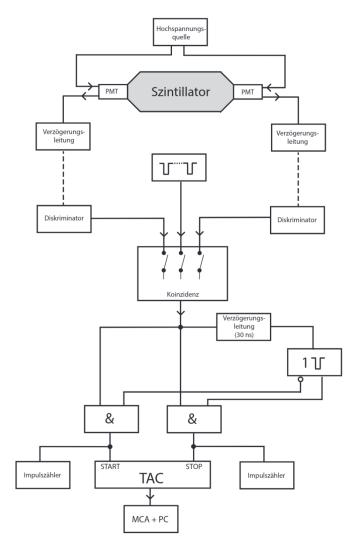
3.1 Aufbau

Der Versuchsaufbau zur Bestimmung der Lebensdauer von Myonen ist in der Abbildung 1 abgebildet. Er besteht aus einem Szintillatortank mit einem Volumen von ca. 50, L, an dessen beiden Enden jeweils ein Photomultiplier (PMT) angebracht ist. Der Szintillator erzeugt Lichtblitze (Szintillationen), wenn ein Myon hindurchtritt, welche von den PMTs in elektrische Signale umgewandelt werden [Teilchendetektoren]. Diese Signale werden über Verzögerungsleitungen an Diskriminatoren mit einstellbarer Schwelle weitergeleitet. Diese unterdrücken Rauschsignale, indem sie nur Pulse oberhalb eines definierten Spannungswerts durchlassen [Techniques]. Die Pulsdauer am Ausgang dieser Diskriminatoren lässt sich ebenfalls variieren.

Die Ausgangssignale werden anschließend einer Koinzidenzschaltung zugeführt, die nur dann ein Signal erzeugt, wenn beide Pulse gleichzeitig auftreten. Durch diese Koinzidenzbedingung werden echte Myonensignale von zufälligen Hintergrundereignissen unterschieden. Das daraus resultierende Signal dient als Startimpuls für die nachfolgende Zeitmessung.

Das Koinzidenzsignal wird sowohl über zwei AND-Gattern als auch über eine zusätzliche Verzögerungsleitung von 30 ns an ein Monoflop weitergeleitet. Dieser erzeugt ein Zeitfenster, die sogenannte Suchzeit T_S , innerhalb derer ein Zerfallssignal erwartet wird. Die beiden AND-Gatter sind mit einem Time-Amplitude-Converter (TAC) verbunden. Eines der Gatter startet die Zeitmessnung beim Eintritt des Myons, das andere beendet sie beim Zerfall. Über zusätzliche Leitungen, die mit einem Impulszähler verbunden sind, ist es möglich, die Anzahl der Start- und Stoppimpulse getrennt zu erfassen. Durch diese Anordnung wird erreicht, dass die Zeitmessung startet, sobald ein Myon in das Detektor eintritt, und stoppt, wenn dieses zerfällt. Der TAC wandelt den Zeitabstand zwischen Start- und Stoppimpuls in eine analoge Spannung um, die proportional zur gemessenen Zeitdifferenz ist [Techniques].

Das Signal des TAC wird anschließend an einen Vielkanalanalysator (MCA) übergeben, der über einen PC mit entsprechender Messsoftware ausgelesen wird. Der MCA digitalisiert diese Spannungen und ordnet sie entsprechend ihrer Höhe diskreten Kanälen zu, wodurch ein Histogramm der Zerfallszeiten erzeugt wird [Teilchendetektoren]. Zur Kalibrierung steht zudem ein Doppelimpulsgenerator zur Verfügung, der bei 1, kHz Doppelimpulse mit variablen Zeitabständen erzeugt.



3.2 Durchführung

Zunächst wird zur Kalibrierung des MCA ein Doppelimpulsgenerator angeschlossen. Mit diesem wird gemessen, welcher zeitliche Abstand zwischen zwei Impulsen welchem Kanal im MCA zugeordnet wird. Die Kalibrierung sollte mit mindestens zehn Messpunkten im Bereich von $0,3-9,9\,\mu$ s durchgeführt werden. Um die Messgenauigkeit über den gesamten Bereich zu gewährleisten, sollte für alle Messpunkte die gleiche Messdauer einghalten werden. Hier wird die Messdauer von $30\,\mathrm{s}$ gewählt. Die Zählerraten können anschließend miteinander verglichen werden. Für den weitern Verlauf ist der Doppelimpulsgenerator nicht angeschlossen.

Sobald die Photomultiplier mit Hochspannung versorgt sind, sollten an ihren Ausgängen

Spanungssingale mit unterschiedlichen Amplituden zu erkennen sein. Dies kann mithilfe eines Oszilloskops überprüft werden. Anschließend werden die Schwellenwerte der Diskriminatoren so eingestellt, dass an beiden Ausgängen etwa 30 Impulse pro Sekunde erzeugt werden. Dabei sollte eine Pulsdauer von etwa $\Delta t=10\,\mathrm{ns}$ gewählt werden. Der Impulszähler hilft dabei, die Anzahl der Signale zu kontrollieren. Um die Koinzidenzschaltung richtig abzustimmen, verändert man die Verzögerungsleitungen systematisch an beiden Pulse in dem Bereich 0 – 30 ns und beobachtet die Veränderung der Impulsrate. Der gewählte Messbereich ist dabei so groß, dass sich die Halbwertsbreite später zuverlässig bestimmen lässt. Nachdem eine geeignete Verzögerung gefunden wurde, bleibt diese für den gesamten Versuch unverändert.

Nach abgeschlossener Kalibrierung wird die Langzeitmessung zur Bestimmung der Lebensdauer gestartet, welche für mindestens 24 h durchgeführt wird.

4 Auswertung

Bevor die Langzeitmessung durchgeführt wird, werden verschieden Bestandteile des Aufbaus kalibriert. Dazu wird die Verzögerung zwischen den eingehenden Signalen an der Koinzidenzschaltung systematisch variiert und die Impulsrate nach dieser gemessen. Außerdem werden Messdaten zur Kalibrierung des Multichannel-Analyzers (MCA) aufgenommen, um einen Zusammenhang zwischen der Channelzahl und der Zeit zwischen Start- und Stoppsignal herstellen zu können.

4.1 Verzögerungszeit vor der Koinzidenzschaltung

Die Verzögerung Δt vor der Koinzidenzschaltung wird für den weiteren Versuch so gewählt, dass die Anzahl der Pulse nach der Schaltung (im Folgenden Counts genannt) maximal ist. Um diese Verzögerung zu finden, werden bei Verzögerungen von -30ns bis 30ns die Counts in einem Zeitraum von 30s gemessen. Die CountsN haben eine zugehörige Unsicherheit von \sqrt{N} . Die Messwerte sind in Tabelle (1) aufgeführt. In der Abbildung (2) sind neben den Messwerten die Ausgleichskonstante durch das in dem Bereich $\Delta t = \pm 10$ ns vermutete Plateau und die Halbwertsbreite der Funktion dargestellt. Die Höhe des Plateaus beträgt $11, 27 \frac{\text{Counts}}{\text{s}}$. Zur Bestimmtung der Halbwertsbreite Δt_{HWB} wird der Abstand beider Flanken auf halber Höhe der Ausgleichkonstanten berechnet. Daraus ergibt sich $\Delta t_{HWB} = 11,44$ ns.

Die Auflösungszeit t_{AZ} wird durch $t_{AZ}=|2\cdot 10~{\rm ns}-\Delta t_{HWB}|$ berechnet. Daraus ergibt sich $t_{AZ}=8,56{\rm ns}.$

Tabelle 1: Anzahl von der Koinzidenzschaltung ausgehende Pulse in Abhängigkeit von der Verzögerung.

Verzögerung Δt [ns]	Counts N [1/s]	Verzögerung Δt [ns]	Counts N [1/s]
-30	$0,00 \pm 0,00$	1	$10,67 \pm 3,27$
-28	$0,00 \pm 0,00$	2	$11,80 \pm 3,44$
-26	$0,03 \pm 0,18$	3	$11,37 \pm 3,37$
-24	$0,00 \pm 0,00$	4	$9,\!30 \pm 3,\!05$
-22	$0,00 \pm 0,00$	5	$8,77 \pm 2,96$
-20	$0,00 \pm 0,00$	6	$7{,}00~\pm~2{,}65$
-18	$0,00 \pm 0,00$	7	$5,\!63 \pm 2,\!37$
-16	0.03 ± 0.18	8	$4,03 \pm 2,01$
-14	$0,03 \pm 0,18$	9	$3,60 \pm 1,90$
-12	$0,00 \pm 0,00$	10	$2,\!30~\pm~1,\!52$
-10	$0,\!10\pm0,\!32$	12	$0,70 \pm 0,84$
-9	$0,23 \pm 0,48$	14	$0,\!23 \pm 0,\!48$
-8	0.87 ± 0.93	16	$0,03 \pm 0,18$
-7	$1,\!57~\pm~1,\!25$	18	$0,\!07 \pm 0,\!26$
-6	$3,23 \pm 1,80$	20	$0,07 \pm 0,26$
-5	$5,03 \pm 2,24$	22	$0,03 \pm 0,18$
-4	$7,\!43 \pm 2,\!73$	24	$0,00 \pm 0,00$
-3	$8,\!27 \pm 2,\!88$	26	$0,00 \pm 0,00$
-2	$9,40 \pm 3,07$	28	$0,00 \pm 0,00$
-1	$10,93 \pm 3,31$	30	$0,00 \pm 0,00$
0	$11,57 \pm 3,40$		

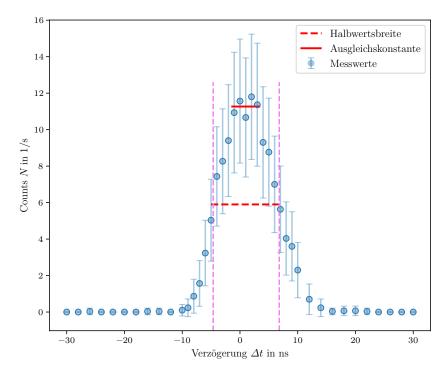


Abbildung 2: Darstellung der Messwert der Variation der Verzögerungszeit mit Ausgleichskonstante und Bestimmung der Halbwertsbreite.

4.2 Kalibrierung des Multichannel-Analyzers

Zur Kalibrierung des Multichannel-Analyzers werden die Kanäle gemessen, die bei verschiedenen Zeitdifferenzen befüllt werden. In Tabelle (2) sind die Nummern der gefüllten Kanäle mit der zugehörigen Zeitdifferenz $\Delta t_{\rm K}$ aufgeführt. Falls bei der gleichen Zeitdifferenz mehr als ein Kanal befüllt wird, wird ein Mittelwert abhängig von der Höhe der Counts in den verschiedenen Kanälen für die Kanalnummer verwendet. Die Messwerte und eine lineare Regression sind in Abbildung (3) graphisch dargestellt. Die Ausgleichsgerade der Form $\Delta t_{\rm K} = m \cdot {\rm Kanalnummer} + n$ stellt einen Zusammenhang zwischen Zeitdifferenz und Kanalnummer her, sodass diese in einander umgerechnet werden können. Aus der Augleichsrechnung ergibt sich $m=0,0217\pm0,0000$ und $n=0,0965\pm0,0033$.

Tabelle 2: Gefüllte Kanäle bei verschiedenen Zeitdifferenzen.

Kanalnummer	Zeitdifferenz $\varDelta t_{\rm K}$ [µs]	Kanalnummer	Zeitdifferenz Δt_K [µs]
9	0,3	235	5,2
42	1,0	267	5,9
74	1,7	300	6,6
106	2,4	341	7,5
138	$3,\!1$	364	8,0
170,69	3,8	396	8,7
203	4,5		

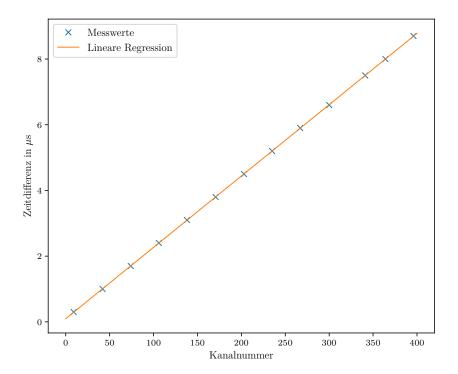


Abbildung 3: Darstellung der Messwerte der Kalibrierung des Multichannel-Analyzers mit Ausgleichsgerade.

4.3 Bestimmung der Lebendauer von Myonen und der Untergrundrate

Die Lebensdauer von Myonen wird aus einer Langzeitmessung über mehrere Tage bestimmt. Die aufgenommenen Messwerte sind graphisch in Abbildung (4) mit einer Ausgleichsfunktion dargestellt. Die Ausgleichsfunktion hat nach der Gleichung (2) die Form

$$N(t) = N_0 e^{-\lambda t} + U.$$

Für die Werte ergeben sich aus der Ausgleichsrechnung

$$N_0 = 306, 8 \pm 43, 8$$

$$\lambda = (2,7618 \pm 0,2214) \frac{1}{\mu s}$$

$$U = 3,77 + 0,53.$$

Für die Ausgleichsrechnung werden die ersten 16 Messwerte und die letzten 100 exkludiert. Die ersten 16 Messwerte sind ungewöhnlich niedrig für eine exponentielle Verteilung und die letzten 100 Kanäle enthalten keinen von 0 verschiedenen Wert.

Die Untergrundrate entspricht dem Paramter U aus der Ausgleichsfunktion und ist dementsprechend

$$U = (3,77 \pm 0,53) \frac{\text{Counts}}{\text{Kanal}}.$$

Die Lebensdauer τ wird mithilfe von Gleichung (3) zu $\tau = (0, 362 \pm 0, 029)$ µs.

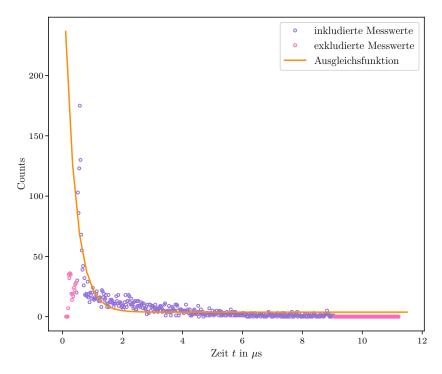


Abbildung 4: Darstellung der Messwerte zur Berechnung der Lebensdauer von Myonen mit Ausgleichsfunktion.

Anhang

Originaldaten