V703

DAS GEIGER-MÜLLERZÄHLROHR

Phuong Quynh Ngo phuong-quynh.ngo@tu-dortmund.de

Durchführung: 20.05.2020 Abgabe: 25.05.2020

TU Dortmund – Fakultät Physik

Inhaltsverzeichnis

1	Einleitung									3
2	Theorie								3	3
	2.1 Das Geiger-Müller-	-Zählrohr							. ;	3
	2.2 Erläuterung der Be	ereiche							. 4	1
	2.3 Die Totzeit und die	e Nachentladung							. !	5
	2.4 Charakteristik des	Zählrohrs						 •	. (3
3	Durchführung								(ĵ
	3.1 Messung der Chara	akteristik des Zählro	hres						. '	7
	3.2 Die Nachentladung	gen							. '	7
	3.3 Die Totzeit und En	holungszeit							. 8	3
4	Auswertung								8	3
	4.1 Aufnahme der Gei	ger-Müller Charakter	ristik						. 8	3
	4.2 Bestimmung der T	otzeit $T \dots \dots$. 10)
	4.2.1 Zwei-Quelle	en-Methode							. 10)
	4.2.2 Oszilloskop								. 1	1
	4.3 Bestimmung des Z	ählrohrstroms							. 15	2
5	Diskussion							14	1	
	5.1 Aufnahme der Gei	ger-Müller Charakter	ristik						. 1	4
	5.2 Bestimmung der T								. 1	4
		ählrohrstroms								
Lit	ceratur								1!	5

1 Einleitung

Das Geiger-Müller-Zählrohr ist ein Messinstrument, um die Intensität von ionisierter Strahlung zu messen. Das Zählrohr zählt dabei die Absorbtion von α - und β -Teilchen, sowie γ -Quanten. In dem Experiment sollen Daten bis zum Plateauanstieg, der Totzeit und der freigesetzten Ladungsmenge ermittelt werden.

2 Theorie

2.1 Das Geiger-Müller-Zählrohr

Das hier schematisch abgebildete Geiger-Müller-Zählrohr (Abbildung ??) setzt sich zusammen aus einem Kathodenzylinder, der mit einem Gasgemisch gefüllt ist und einem Anodendraht.

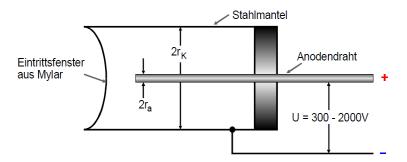


Abbildung 1: Der Querschnitt durch ein Endfenster-Zählröhrs, welches mit einem Gasgemisch gefüllt ist. Der Anodendraht führt axial durch.[1]

Das Gasgemisch besteht aus 100 mbar des Edelgases Argon und 10 mbar Ethylalkohol. Mithilfe des Gases werden Elektronen freigesetzt, die durch die ionisierte Strahlung mit den Atomen des Edelgases zusammenstoßen. Innerhalb des elektrischen Feldes wandern die freigesetzten Elektronen zur Anode. Die Öffnung des Zählrohrs ist mit einer Mylar-Folie bedeckt. Die Folie ist so dünn, dass sie bereits von α -Teilchen durchdrungen werden kann. Der Unterdruck sorgt dafür, dass die Folie eine nach innen gerichtete Wölbung besitzt. Mit der Anlegung der äußeren Spannung von ungefähr 300-2000 Volt wird ein radialsymmetrisches elektrisches Feld zwischen Kathode und Anode erzeugt, welches beschrieben wird durch

$$E(r) = \frac{U}{r \ln(\frac{r_k}{r_a})} \tag{1}$$

Hier entspricht r dem Abstand der Quelle zur Zählrohrachse, U gibt die Spannung an, $r_{(k)}$ bezeichnet den Radius des Kathodenzylinders und $r_{(a)}$ den des Anodendrahtes. Das Verhältnis zwischen beiden Radien wird durch

$$r_a < r < r_k \tag{2}$$

bestimmt. Wenn ein geladenes Teilchen in das Zählrohr gelangt, bewegt es sich solange innerhalb des Gasraumes bis seine Energie durch Ionisationsprozesse aufgebraucht ist. Die Beschleunigung der eingetretenen Teilchen verhält sich proportional zu $\frac{1}{r}$. Wenn die Zählrohrspannung variiert wird, können fünf unterschiedliche Bereiche des Ablaufs unterschieden werden. Die Verteilung wird in Abbildung 2 dargestellt.

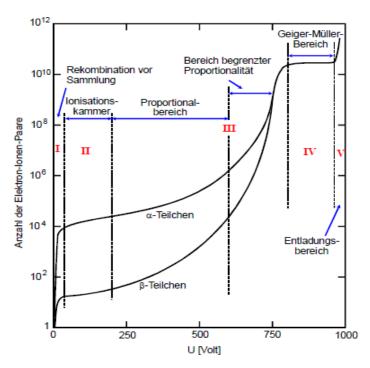


Abbildung 2: Die Anzahl der erzeugten Elektron-Ionenpaare als Funktion der Spannung U bei einem Proportionazählrohr.[1]

2.2 Erläuterung der Bereiche

- i Rekombination Im ersten Bereich, der Rekombination, werden nur geringe Ionisationsprodukte an der Anode gemessen. Bei niedriger Zählrohrspannung rekombinieren die Teilchen häufig wieder.
- ii Ionisationskammer Den zweiten Bereich bildet die Ionisationskammer. In diesem Bereich steigt die Feldstärke, die Rekombination sinkt und viele Elektronen erreichen die Anode. Der Ionisationsstrom stellt sich proportional ein.
- iii Proportionalitätsbereich Bei Erhöhung der Spannung bildet sich der Proportionalitätsbereich. Die freigesetzten Elektronen verfügen über die Potenz Ionisationsvorgänge auszulösen. Es entsteht die sogenannte Townsend-Lawine bei der Elektronen,

aufgrund der Zusammenstöße andere Elektronen zur Ionisation anregen.

- iv Geiger-Müller-Bereich Im vierten Abschnitt, dem Geiger-Müller-Bereich, entstehen bei hohen Energien Elektronen und auch hochenergetische UV-Photonen. Gleichfalls entstehen Sekundärelektronen, die aus der metallischen Oberfläche des GMZ stammen. Es kommt zur Entstehung von Elektronenlawinen, was zum Verlust der Proportionalität zwischen der Ladung und der Teilchenenergie führt. Im Bereich vier wird ausschließlich die Intensitätsmessung der Strahlung durchgeführt.
- v Entladungsbereich Als letzter Bereich gilt der Entladungsbereich. Hier wird die Spannung erhöht (in der Theorie 960 V- 100 V). Die Zahl der Nachentladungen steigt schlagartig.

2.3 Die Totzeit und die Nachentladung

Die Totzeit T und Erholungszeit T_E werden in Abbildung 3 dargestellt.

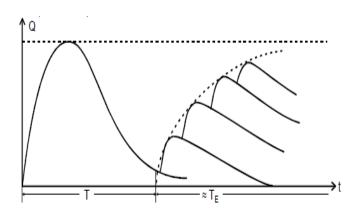


Abbildung 3: Totzeit Tund Erholungszeit T_E mit Nachentladungen.[1]

Unter Totzeit T wird die Zeit verstanden, in der die einfallenden Teilchen die Kathode nicht erreichen. Die trägen positiven Ionen halten sich im Gasgemisch auf und bilden einen radialsymmetrischen Ionenschlauch. Dadurch wird die elektrische Feldstärke an der Kathode in Nähe des Drahtes gemindert. Die Elektronen fließen beim Entladevorgang schnell ab.

Die Erholungszeit T_E beschreibt die Zeit, die benötigt wird, um alle Ionen zu neutralisieren ,bzw. bis alle Ionen abgewandelt sind, und einen raumladungsfreien Zustand herzustellen. Die Ladungsimpulse nehmen ihre Ausgangsamplitude an.

Zusätzliche elektrische Impulse werden in der Nachentladung neutralisiert. Die Sekundärelektronen erzeugen den negativen Effekt der Nachentladung. In dem Gasgemisch wird die Nachentladung unterdrückt. Die Ionisationsenergien sind zu gering um Moleküle zu ionisieren. Durch das Hinzufügen von Ethylalkohol in das Zählrohr wird eine Kollision der Edelgasionen mit den Alhokolionen provoziert. Eine Kollision mit dem Mantelmaterial findet weniger bis gar nicht mehr statt. So werden keine Elektronen aus dem Mantel gelöst. Die Ethylalkoholionen werden durch die Energieaufnahme in Schwingung versetzt, sodass keine Nachentladung stattfinden kann.

2.4 Charakteristik des Zählrohrs

Zunächst wird die Charakteristik des Zählrohrs in einer Kurve bei konstanter Intensität in Abbildung 4 dargestellt.

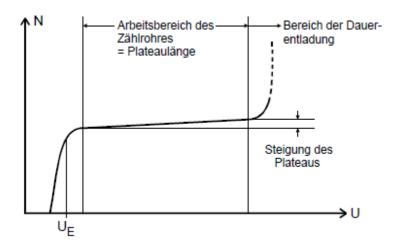


Abbildung 4: Charakteristik des GMZs bei konstanter Intensität.[1]

Die Pulsrate N wird dabei als Funktion der Spannung U beschrieben. Bei U_E beginnt der Auslösebereich. Im Anschluss zeigt sich ein linearer Bereich, der den Plateauabschnitt kennzeichnet. Im Idealfall besitz das Zählrohr eine Steigung des Plateaus von Null. In der Praxis ergibt sich jedoch eine geringe Steigung, Grund dafür sind die Nachentladungen. Die Qualität des Zählrohres und die Abbildung des Plateaubereiches charakterisieren die Güte des Experiments. Der Zusammenhang bildet sich je kleiner die Steigung und je länger der Plateaubereich ist, desto hochwertiger ist das Zählrohr. Nach dem Plateau tritt der Bereich der Dauerentladung ein und die Nachentladung steigt stark an.

3 Durchführung

Zunächst wird in Abbildung 5 der Aufbau der Versuchsapparatur gezeigt.

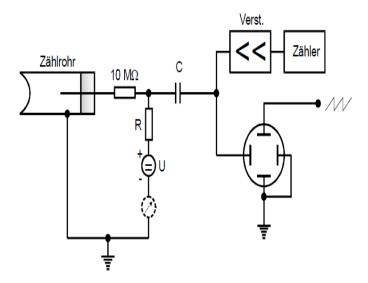


Abbildung 5: Schaltskizze des Versuchaufbaus.[1]

Auf dem Zähldraht wird die Ladung Q gesammelt und fließt über den Widerstand R ab. Dabei wird ein Spannungsimpuls erzeugt, der am Kondensator C aufgenommen wird und im Impulszähler registriert wird. Mithilfe eines Oszillographen werden diese Impulse sichtbar dargestellt.

3.1 Messung der Charakteristik des Zählrohres

Für die Messung wird eine β -Quelle vor dem Endfensterzählrohr platziert. Mit diesem Aufbau wird der Zusammenhang der Zählrate von der Spannung (300 V-700 V) und dem mittleren Zählrohrstrom \bar{I} ermittelt. Die freigesetzte Ladungsmenge wird durch den mittleren Zählrohrstrom bestimmt. Es gilt

$$\Delta Q = \frac{\overline{I}\Delta t}{Z} \,. \tag{3}$$

Dabei ist Δt die Messzeit und Z die Zählrate. Es werden 40 Messungen in einem Intervall von 60 s durchgeführt.

3.2 Die Nachentladungen

Der Abstand zwischen β -Quelle und Zählrohr bleibt unverändert und der Ladungsimpuls für 350 V und 700 V werden auf dem Oszilloskop betrachtet. Die Kurve aus Abbildung 3 entsteht auf dem Display.

3.3 Die Totzeit und Erholungszeit

Die Totzeit wird über 2 Methoden ermittelt, die oszillosgraphische Darstellung und die Zwei-Quell-Methode. Für die erste Methode werden drei Messungen mit $450\,\mathrm{V}$, $550\,\mathrm{V}$ und $650\,\mathrm{V}$ aufgenommen. Es wird, wie in Abschnitt 3.2 "Die Nachentladung"beschrieben, vorgegangen. Die Totzeit und die Erholungszeit werden ermittelt.

Für die zweite Methode werden ebenfalls des drei Messungen vorgenommen. Bei gleichbleibender Betriebsspannung von $450\,\mathrm{V}$ wird zunächst die Impulsrate von N_1 untersucht. Dann wird eine zweite, schwächere β -Quelle hinzugefügt und die Impulsraten beider Quellen werden gemessen. Im letzten Schritt wird lediglich die Impulsrate N_2 der zweiten Quelle gemessen. Um die Richtigkeit zu überprüfen, muss folgende Bedingung

$$N_{1+2} < N_1 + N_2 \tag{4}$$

gelten. Aus den ermittelten Daten errechnet sich die gesuchte Totzeit näherungsweise durch

$$T \approx \frac{N_1 + N_2 - N_{1+2}}{2N_1 N_2} \,. \tag{5}$$

4 Auswertung

4.1 Aufnahme der Geiger-Müller Charakteristik

In diesem Teil des Versuches wird die Anzahl der Zerfälle in Schritten von $\Delta U=10\,\mathrm{V}$ gemesen (Integrationszeit $\Delta t=60\,\mathrm{s}$). Die Spannungen sind von 320 bis 700V eingestellt. Die Intensitäten werden durch die Formel

$$N = \frac{N_{60}}{60} \tag{6}$$

und deren Fehler werden durch die Formel

$$\Delta N = \sqrt{N} \tag{7}$$

bestimmt. Diese Messwerte und berechneten Werte sind in Tabelle 1 aufgelistet.

 ${\bf Tabelle~1:}~{\rm Die~Mess daten~zur~Geiger-M\"uller~Kennlinie}.$

U/V	$N_{60}/{ m Imp}$	$N/(\mathrm{Imp/s})$	$\Delta N/(\mathrm{Imp/s})$
320	9672	161,200	12,696
330	9689	161,483	12,708
340	9580	159,667	12,636
350	9837	163,950	12,804
360	9886	164,767	12,836
370	10041	$167,\!350$	12,936
380	9996	166,600	12,907
390	9943	165,717	12,873
400	9995	$166,\!583$	12,907
410	9980	$166,\!333$	12,897
420	9986	$166,\!433$	12,901
430	9960	166,000	12,884
440	10219	$170,\!317$	13,051
450	10264	171,067	13,079
460	10174	$169,\!567$	13,022
470	10035	$167,\!250$	12,933
480	10350	$172,\!500$	13,134
490	10290	$171,\!500$	13,096
500	10151	169,183	13,007
510	10110	$168,\!500$	12,981
520	10255	170,917	13,074
530	10151	169,183	13,007
540	10351	$172,\!517$	13,135
550	10184	169,733	13,028
560	10137	168,950	12,998
570	10186	169,767	13,029
580	10171	$169,\!517$	13,020
590	10171	$169,\!517$	13,020
600	10253	$170,\!883$	13,072
610	10368	$172,\!800$	13,145
620	10365	172,750	13,143
630	10224	$170,\!400$	13,054
640	10338	$172,\!300$	13,126
650	10493	174,883	13,224
660	10467	$174,\!450$	13,208
670	10640	177,333	13,317
680	10939	182,317	13,502
690	11159	185,983	13,638
700	11547	192,450	13,873

Die Kennlinie zur Bestimmung der Charakteristik des Zählrohrs wird in Abbildung 6 veranschaulicht, indem die Zählrate gegen die Spannung aufgetragen werden.

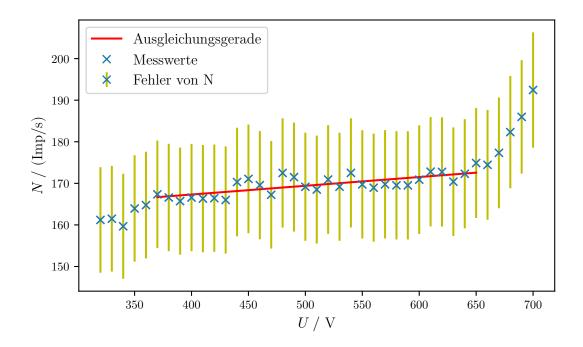


Abbildung 6: Die Kennlinie zur Bestimmung der Charakteristik des Zählrohrs.

In das Geiger-Plateau (Der Bereich wird von 370V bis 650V betrachtet) wird eine lineare Regression hinzugeführt. Die Ausgleichsgerade besitz die Form:

$$y = a \cdot t + b \tag{8}$$

mit y = N, t = U.

Die Parameter ergeben sich zu

$$a = (0,02104 \pm 0,00369) \frac{\text{Imp}}{\text{sV}}$$
$$b = (158,89246 \pm 1,87570) \frac{\text{Imp}}{\text{s}}.$$

Der Plateauanstieg des Geiger-Muller Zahlrohres beträgt also $2{,}104\%$

4.2 Bestimmung der Totzeit T

4.2.1 Zwei-Quellen-Methode

Als näschtes wird die Totzeit mithilfe der zwei Quellen Methode bestimmt, in dem die $^{204}Tl-$ Quelle näher an das Geiger-Müller Zählrohr gerückt wird, um eine Totzeitkorrektur

zu erhalten. Die Impulsraten der Quellen werden in dem Zeitintervall $\Delta t = 120\,\mathrm{s}$ gemessen und lauten:

$$\begin{split} N_{1_{120}} &= 96041\,\mathrm{Imp} \\ N_{1+2_{120}} &= 158479\,\mathrm{Imp} \\ N_{2_{120}} &= 76518\,\mathrm{Imp}. \end{split}$$

Die Intensitäten werden durch die Formel (6) und deren Fehler werden durch die Formel (7) bestimmt und ergeben sich zu

$$\begin{split} N_1 &= (800, 342 \pm 28, 290)\,\mathrm{Imp/s} \\ N_{1+2} &= (1320 \pm 36, 341)\,\mathrm{Imp/s} \\ N_2 &= (637, 650 \pm 25, 252)\,\mathrm{Imp/s}. \end{split}$$

Die Totzeit wird durch die Formel (5) ermittelt. Der Fehler für die Totzeit T wird dabei über die Gauß´sche Fehlerfortfplanzung

$$\Delta f = \sqrt{\sum_{i=1}^{N} \left(\frac{\partial f}{\partial y_i}\right)^2 (\Delta y_i)^2} \tag{9}$$

$$\varDelta T = \sqrt{ \left(\ \frac{N_{1+2} - N_2}{2N_1^2 N_2} \varDelta N_1 \right)^2 + \left(\ \frac{N_{1+2} - N_1}{2N_1 N_2^2} \varDelta N_2 \right)^2 + \left(\ \frac{-1}{2N_1 N_2} \varDelta N_{1+2} \right)^2 }$$

berechnet. Somit ergibt der Wert von der Totzeit T zu

$$T = (114, 957 \pm 47, 273) \,\mu\text{s}.$$

4.2.2 Oszilloskop

Die Totzeit T wird in diesem Versuchteil auch mit dem Oszilloskop zu bestimmen. Die Momentaufnahme für die Bestimmung der Totzeit T ist in Abbildung 7 zu sehen. Die Totzeit T lässt sich aus dem Bild sehr ungenau ablesen und beträgt daher $T=100\,\mu\text{s}$. Die Erholungszeit kann aus diesem Bild nicht bestimmt werden.

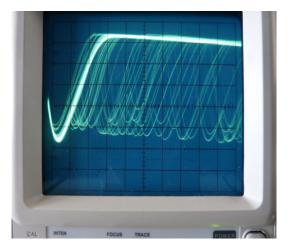


Abbildung 7: Momentaufnahme zur Bestimmung der Totzeit T mit dem Oszilloskop.[1]

4.3 Bestimmung des Zählrohrstroms

Wahrend der Aufnahme der Geiger-Muller Kennlinie (1. Teil des Versuches) wird alle 50V der Zahlrohrstrom I am Amperemeter zur Bestimmung des Zählrohrstroms abgelesen. Die Ablesegenauigkeit am Amperemeter beträgt $\Delta I = 0,05\,\mu\text{A}$.

Die Intensitäten N werden durch die Formel (6) und deren Fehler ΔN werden durch die Formel (7) aus den Zählraten N_{60} bestimmt.

Die Zahl der freigesetzten Ladungen pro eingefallenen Teilchen wird aus dem mittleren Zahlrohrstrom I durch die Formel

$$Z = \frac{I}{e_0 N} \tag{10}$$

bestimmt. Der Fehler von Z wird durch die Gleichung (9)

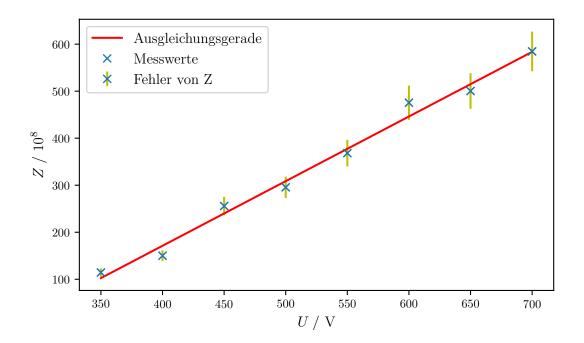
$$\varDelta Z = \sqrt{ \left(\ \frac{1}{e_0 N} \varDelta I \right)^2 + \left(\ \frac{-I}{e_0 N^2} \varDelta N \right)^2 }$$

gerechnet. Diese Messwerte und berechneten Werte sind in Tabelle 2 aufgelistet.

Tabelle 2: Die Messdaten zur Bestimmung des Zählrohrstroms.

U/V	$I/\mu A$	N_{60}/Imp	$N/(\mathrm{Imp/s})$	$\Delta N/(\mathrm{Imp/s})$	$Z/(10^{10} \text{Ladungen})$	$\Delta Z/(10^{10}\mathrm{Ladungen})$
350	0,3	9837	163,950	12,804	1,144	0,089
400	0,4	9995	$166,\!583$	12,907	1,501	0,116
450	0,7	10264	171,067	13,079	2,557	0,196
500	0,8	10151	169,183	13,007	2,955	$0,\!227$
550	1,0	10184	169,733	13,028	3,682	0,283
600	1,3	10253	170,883	13,072	4,755	0,364
650	1,4	10493	174,883	$13,\!224$	5,003	0,378
700	1,8	11547	192,450	13,873	5,846	0,421

Die Zahl der freigesetzten Ladungen pro eingefallenen Teilchen Z wird gegen die Spannung getragen. (siehe Abbildung 8)



 ${\bf Abbildung~8:}$ Grafik zur Bestimmung des Zählrohrstroms.

Die Ausgleichsgerade besitz die Form:

$$y = a \cdot t + b \tag{11}$$

mit y = Z, t = U.

Die Parameter ergeben sich zu

$$a = (1,3749 \pm 0,0587) \cdot 10^8 \frac{\text{Ladungen}}{\text{V}}$$

 $b = (-378,7815 \pm 31,5175) \cdot 10^8 \text{Ladungen}.$

5 Diskussion

Bei diesem Versuch wird die ^{204}Tl – Quelle so plaziert, dass bei einer mittleren Zahlrohrspannung eine Zahlrate von 100 Imp/s nicht überschritten wurde. Es ist wichtig zur Vermeidung von Totzeit-Korrekturen und von Verkürzung der Lebensdauer des Zahlrohres, weil die Lebensdauer eines mit organischen Substanzen gefüllten Zählrohres ist bei so größer Schwingungsamplitude begrenzt ist .

5.1 Aufnahme der Geiger-Müller Charakteristik

Die Integrationszeit pro Zahlrohrspannung in dem Versuchteil $\Delta t = 60\,\mathrm{s}$ wird so gewählt, damit die Zahlrate im Geiger-Plateau in der Großenordnung von $N = 10000\,\mathrm{Imp}$ liegt. Da der Plateauanstieg sehr gering ist, müssen dabei so viele Werte wie möglich sehr genau ausgemessen werden. Außerdem wird die solche Messzeit gewählt, dass der relative statistische Fehler jedes Messpunktes bei <1% liegt.

Bei einem idealen Zählrohr soll der Plateauanstieg null betragen. Experimentiell besitzt der Anstieg den Wert i.h.v 2,104%. Die Abweichung zum Vergleich mit idealem Wert ist ziemlich gering. Eine Fehlerquelle stellt dar, dass der Bereich des Geiger-Plateaus nicht genau bestimmt und nach Einschätzung gewählt wird.

5.2 Bestimmung der Totzeit T

Bei der Bestimmung der Totzeit wird keine Aussage über die Richtigkeit und Genauigkeit der Totzeit getroffen.

Durch die Zwei-Quellen-Methode ist die Totzeit $T=(114,957\pm47,273)\,\mu{\rm s}$ bestimmt mit der erfüllten Bedingung $N_{1+2} < N_1 + N_2 \ (158479\,{\rm Imp} < 172559\,{\rm Imp}).$

Mit dem Oszilloskop ist die Totzeit $T=100\,\mu s$ ungenau abzulesen, weil die Impulse in dem Bild von Momentaufnahme sehr schwer zu erkennen ist. Aus diesem Grund ist die Erholungszeit durch Oszilloskop auch nicht zu bestimmen.

5.3 Bestimmung des Zählrohrstroms

Bei der Bestimmung des Zählrohrstroms wird der Strom abgelesen. Der Ableserfehler ist ein Grund für die großen Fehler von der Zahl der freigesetzten Ladungen pro eingefallenen Teilchen Z so wie von Zählrohrstrom. Trotz der Abweichung weisen die Daten insgesamt einen linearen Verlauf auf (lineare Regression).

Literatur

[1] Das Geiger-Müllerzählrohr. Eingesehen am 19.05.2020. URL: https://moodle.tu-dortmund.de/mod/folder/view.php?id=596939.