Anfängerpraktikum der Fakultät für Physik, Universität Göttingen

Messung von großen Widerständen Protokoll:

Praktikant: Felix Kurtz

Michael Lohmann

E-Mail: felix.kurtz@stud.uni-goettingen.de

m.lohmann@stud.uni-goettingen.de

Betreuer: Björn Klaas

Versuchsdatum: 03.09.2014

Testat:		

In halts verzeichn is

Inhaltsverzeichnis

1	Einl	Einleitung			
2	The 2.1 2.2 2.3 2.4	Messung mittels Kondensatorentladung	3 3 3 4		
3	Dure 3.1 3.2 3.3 3.4	hführung Kalibrieren des Ladungsmessgerätes	4 5 5 7		
4	Aus 4.1 4.2 4.3 4.4	4.4.3 Kapazität des Folienkondensators	7 7 8 8 9 10 10		
5	Disk 5.1 5.2	Vergleiche	11 11 12		
6	Anh	ing 1	12		
Lit	teratı	r	12		

1 Einleitung

Um einen Widerstand zu messen, nutzt man meistens das Ohmsche Gesetz. Ist der Widerstand jedoch hochohmig, stößt dieses Verfahren an seine Grenzen. Man arbeitet mit hohen Spannungen und kleinen Strömen. Außerdem sind die Innenwiderstände der Messgeräte ein großer Störfaktor. Deshalb werden wir in diesem Versuch lernen, wie man das besser machen kann.

2 Theorie

2.1 Messung mittels Kondensatorentladung

Entlädt man einen Kondensator mit der Kapazität C, auf dem sich anfangs die Ladung Q_0 befindet, über einen ohmschen Widerstand R, so fließt zuerst viel Ladung ab. Je weniger Ladung auf den Platten ist, desto weniger fließt ab. Dieser Ladungsabfall wird durch diese Formel beschrieben:

$$Q(t) = Q_0 \exp\left(-\frac{t}{RC}\right) \tag{1}$$

Kennt man die C und die Ladung, die sich auf dem Kondensator befindet, zu zwei verschiedenen Zeitpunkten t_1 und t_2 , kann man also den Widerstand R berechnen, über den der Strom abfließt:

$$R = -\frac{t_2 - t_1}{C \cdot \ln \frac{Q(t_2)}{Q(t_1)}}$$

2.2 Plattenkondensator

Der hier verwendete Kondenstor hat einen Plattenradius r=0.1 m, einen Plattenabstand d=0.005 m und eine Plattenzahl n=65. Für die Berechnung der Kapazität müssen also Randeffekte betrachtet werden. Dabei wird diese Formel verwendet:

$$C_n = (n-1)\,\varepsilon_0\,\varepsilon_r \left[\frac{\pi r^2}{d} + r\left(\ln\frac{16\pi r}{d} - 1 \right) \right] \tag{2}$$

2.3 Analoger Stromintegrator

Nach der Kirchhoffschen Knotenregel bei S gilt $I_R + I_C = 0$. Mit den folgenden Beziehungen der Ströme $I_R = U_E/R$ und $I_C = \dot{Q}_C = C\dot{U}_A$ erhält man:

$$U_A = -\frac{1}{RC} \int_{t_0}^t U_E \, \mathrm{d}t \tag{3}$$

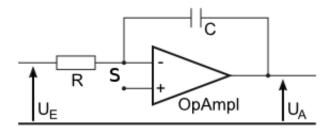


Abbildung 1: Schaltskizze des Stromintegrators

Die Ausgangsspannung U_A ist somit proportional zur geflossenen Ladung $Q = \int_{t_0}^t I_R dt$. Kennt man den Proportionalitätsfaktor, kann man Ladung messen.

2.4 RLC-Schwingkreis

$$\ddot{Q} + 2\beta \dot{Q} + \omega_0^2 Q = 0 \tag{4}$$

$$\beta = \frac{R_L}{2L}$$
 , $\omega_0 = \sqrt{\frac{1}{LC}}$, $\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \beta^2}$

Mit dem Logarithmischen Dekrement $\Lambda = \beta T$ ergibt sich für die Induktivität der Spule

$$L = \frac{1}{C\omega_0^2} = \frac{1}{C(\omega^2 + \beta^2)} = \frac{1}{C} \frac{T^2}{4\pi^2 + \Lambda^2}$$
 (5)

Für lange Spulen kann deren Induktivität L aus der Länge l, der Wicklungszahl n sowie der Querschnittsfläche A mit folgender Formel berechnet werden:

$$L = \mu_0 \cdot A \cdot \left(\frac{n}{l}\right)^2 \tag{6}$$

Dabei ist $\mu_0 = 4\pi \cdot 10^{-7} \,\mathrm{H\,m^{-1}}$ die Permeabilität des Vakuums.

3 Durchführung

3.1 Kalibrieren des Ladungsmessgerätes

Dazu wird der Eichkreis nach Abb. 2 verschaltet. Der Eichgenerator wird in der Stellung Zeitmessung mit dem Oszilloskop auf verschiedene Zeitdauern der Spannungsimpulse eingestellt. Erwartet werden Werte zwischen 50 und 500 Millisekunden. Je eingestellter Zeitdauer wird dann in der Stellung Eichen dreimal der Messwert des Ladungsmessgerätes notiert. Dies geschieht für 5 verschiedene Zeiten.

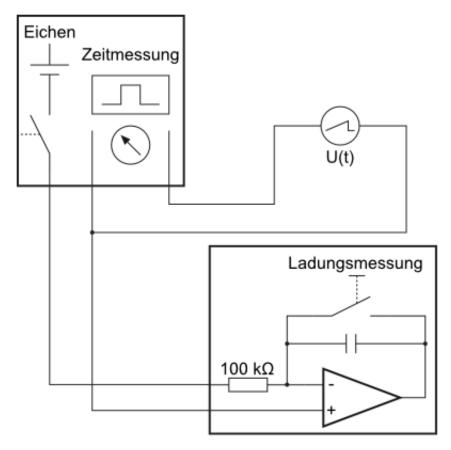


Abbildung 2: Kalibrieren: Schaltplan [LP1, Datum: 25.09.2014]

3.2 Entladung des Plattenkondensators

Der Plattenkondensator wir mit 220V aufgeladen und sofort durch den Messkreis entladen. Dabei wird die geflossene Ladung gemessen. Dies geschieht fünfmal.

Nun wird der Kondensator wieder aufgeladen und nach bestimmten Zeiten (t=0, 1,2,3,5 Minuten) über das Ladungsmessgerät entladen. Die verbleibende Ladung wird notiert. In der Zwischenzeit ist Ladung über den Isolationswiderstand des Kondensators abgeflossen. Mit dieser Methode kann man eben diesen bestimmen.

Parallel wird der unbekannte Widerstand R_x geschaltet und vorige Messung für folgende Zeiten wiederholt: 0, 2, 4, 6, 8, 10, 20, 30 und 60 Sekunden. Für jede Zeitspanne werden zwei Werte aufgenommen.

3.3 Schwingkreise

Man tauscht im Messkreis das Ladungsmessgerät durch das Oszilloskop. Dieses soll den Spannungsverlauf U(t) am Kondensator zeigen.

1. Plattenkondensator alleine

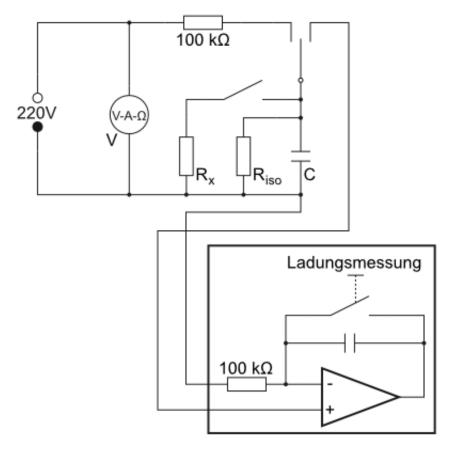


Abbildung 3: Entladen: Aufbau [LP1, Datum: 25.09.2014]

- 2. Kondensator und $2M\Omega$ -Widerstand parallel dazu
- 3. Kondensator und Widerstand R_x parallel dazu
- 4. Kondensator und Drosselspule parallel
- 5. Kondensator und Luftspule parallel
- 6. Kommerzieller Kondensator (Folienkondensator) und 2M Ω -Widerstand parallel dazu

Die vom Oszilloskop angezeigten Spannungsverläufe werden mit dem zugehörigen Drucker ausgedruckt. Bei Messungen von einem RC-Kreis sollte man die *Abfallzeit* vom Oszilloskop berechnen lassen, also die Zeit, die zwischen 90% und 10% der Maximalspannung vergeht¹. Dies vereinfacht die Auswertung. Bei den RLC-Kreisen benötigt man die Periode der abklingenden Schwingung. Zur Erzielung guter Ergebnisse mussten wir am Oszilloskop die Einstellung *Tastknopf* auf 50x stellen.

¹aus der Anleitung (S. 29) des verwendeten Oszilloskops TDS 2001C, abgerufen am 09.09.2014: http://www.praktikum.physik.uni-goettingen.de/allgemeines/anleitung/downloads/TDS200E_71048501.pdf

3.4 Messungen mit dem Multimeter

Mit dem Multimeter werden folgende Größen gemessen:

- \bullet ohmsche Widerstände R_L der beiden Spulen
- ohmscher Widerstand R_2 (2M Ω)
- Isolationswiderstand $R_{\rm iso}$ des Plattenkondenstaors
- unbekannter Widerstand R_x
- \bullet Kapazitäten C der beiden Kondensatoren

Außerdem werden die Daten der Luftspule an deren Ende abgelesen.

4 Auswertung

4.1 Kalibration des Ladungsmessgerätes

Um das Ladungsmessgerät zu eichen, lässt man einen konstanten Strom I für eine bestimmte Zeit t fließen. Es fließt also insgesamt die Ladung $Q = I \cdot t$. Trägt man also die abgelesen Skalenteile gegen die tatsächliche Ladung auf - wie in Abb.4 - kann man nun Skalenteile in Coulomb über die Geradensteigung m umrechnen. Es ergibt sich:

$$m = 0.8729 \pm 0.0017 \text{ Skt./}\mu\text{C}$$

Da der Fehler sehr klein ist, wird er bei den nun folgenden Umrechnungen weggelassen.

4.2 Berechnung von ε_0

Wir legen an den Kondensator eine Spannung an und lassen danach die aufgebrachte Ladung über das Ladungsmessgerät abfließen. Mit folgender Formel kann dann die Kapazität berechnet werden.

$$C = \frac{Q}{U}$$

$$\sigma_C = \frac{1}{U^2} \cdot \sqrt{Q^2 \cdot \sigma_U^2 + \sigma_Q^2 \cdot U^2}$$

Mit einer angelegten Spannung $U=(220\pm0.1)\,\mathrm{V}$ und einer gemessenen Ladung $Q=(8.89\pm0.07)\cdot10^{-7}\,\mathrm{C}$ folgt für die Kapazität des Plattenkondensators

$$C = (4.04 \pm 0.03) \text{ nF}$$
 (7)

Stellt man (2) nun nach der elektrischen Feldkonstante ε_0 um und setzt die oben angegebenen Angaben des Plattenkondensators sowie die gemessene Kapazität ein, erhält man

$$\varepsilon_0 = (9.19 \pm 0.07) \cdot 10^{-12} \frac{\text{A s}}{\text{V m}}$$
 (8)

4.3 Entladung des Kondensators

Trägt man die Ladung, die sich auf dem Plattenkondensator befindet und über einen Widerstand R abfließt, logarithmisch gegen die Zeit auf (Abb. 5 und 6), ergibt sich nach (1) eine Gerade. Aus der Geradensteigung m kann mit dem obigen Ergebnis für die Kapazität der Widerstand R berechnet werden.

$$R = -\frac{1}{C \cdot m}$$

$$\sigma_R = \frac{1}{C^2 \cdot m^2} \cdot \sqrt{C^2 \cdot \sigma_m^2 + m^2 \cdot \sigma_C^2}$$

Setzt man nun die Geradensteigung $m_{\rm iso} = (-0.01600 \pm 0.0016) \,\rm s^{-1}$ aus Abb. 5 ein, erhält man für den Isolationswiderstand $R_{\rm iso}$ des Plattenkondensators folgenden Wert:

$$R_{\rm iso} = (15 \pm 1) \, \mathrm{G}\Omega \tag{9}$$

Analog wird der Gesamtwiderstand $R=(2.4\pm0.2)~\mathrm{G}\Omega$ aus der zweiten Messung mit $m_{\mathrm{ges}}=(-0.103\pm0.011)~\mathrm{s}^{-1}$ berechnet. Dieser setzt sich jedoch aus dem eben berechneten Isolationswiderstand und dem unbekannten Widerstand R_x zusammen, die parallel geschaltet sind.

$$R_x = \left(\frac{1}{R} - \frac{1}{R_{\text{iso}}}\right)^{-1}$$

$$\sigma_{R_x} = \frac{1}{\left(R_{\text{iso}} - R\right)^2} \cdot \sqrt{R_{\text{iso}}^4 \cdot \sigma_R^2 + R^4 \cdot \sigma_{R_{\text{iso}}}^2}$$

Es ergibt sich also:

$$R_x = (2.8 \pm 0.4) \text{ G}\Omega$$
 (10)

4.4 Messungen mit dem Oszilloskop

Die ausgedruckten Spannungsverläufe befinden sich im Anhang. Wie erwartet ergibt sich folgendes: Bei RC-Schaltungen ergibt sich eine abfallende Exponentialfunktion. Je größer der Widerstand bzw. die Kapazität, desto größer die Abfallzeit. Bei den RLC-Kreisen ergibt sich eine abfallende Schwingung: Je größer der Widerstand bzw. kleiner die Induktivität, desto schneller fällt die Einhüllende ab. All dies wird in der nachfolgenden Auswertung verifiziert.

4.4.1 Eingangswiderstand des Oszilloskops und Kapazität des Plattenkondensators

Da das Oszilloskop die Abfallzeit t_A zwischen 90% und 10% misst, kann man daraus die Steigung $m = -\frac{1}{RC}$ der Geraden bestimmen, die sich ergeben würde, wenn man die Spannung wieder logarithmisch gegen die Zeit aufträgt. Dies folgt - wie oben - aus (1).

$$m = \frac{\ln \frac{1}{9}}{t_A}$$

$$\sigma_m = \left| \ln \frac{1}{9} \cdot \frac{\sigma_{t_A}}{t_A^2} \right|$$

Es ergeben sich die Steigungen aus Tabelle 1. Dabei ergibt sich der zeitliche Fehler σ_{t_A} bei der ersten Messung als statistischer Fehler, da wir dort zwei Messungen gemacht haben. Für die anderen wurde ein Fehler von $0.1\,\mathrm{ms}$ angenommen.

Messung	Abfallzeit [ms]	Steigung
C und R_{oszi}	8.47 ± 0.09	$m_{\rm oszi} = (-259.4 \pm 2.8) \rm s^{-1}$
C und R_{oszi} sowie R_2 parallel	5.86 ± 0.10	$m_{\rm ges} = (-375.0 \pm 6.4) \rm s^{-1}$
C und R_{oszi} sowie R_x parallel	8.50 ± 0.10	$m_x = (-258.5 \pm 3.0) \mathrm{s}^{-1}$
C_2 und R_{oszi} sowie R_2 parallel	4.27 ± 0.10	$m_2 = (-514.3 \pm 12.0) \mathrm{s}^{-1}$

Tabelle 1: Abfallzeiten und Steigungen der RC-Messungen mit dem Oszi

Da man bei den ersten beiden Messungen den gleichen Kondensator verwendet, ergeben sich zwei Gleichungen mit zwei Unbekannten: C und $R_{\rm oszi}$.

Stellt man beide Gleichungen nach nach $-\frac{1}{C}$ um, erhält man $m_{\text{oszi}} \cdot R_{\text{oszi}} = m_{\text{ges}} \cdot R_{\text{ges}}$, wobei $R_{\text{ges}} = \left(R_{\text{oszi}}^{-1} + R_2^{-1}\right)^{-1}$ gilt. Dies kann nun nach R_{oszi} umgestellt werden.

$$\begin{split} R_{\text{oszi}} &= R_2 \cdot \left(\frac{m_{\text{ges}}}{m_{\text{oszi}}} - 1\right) \\ \sigma_{R_{\text{oszi}}} &= \frac{1}{m_{\text{ogzi}}^2} \cdot \sqrt{m_{\text{ges}}^2 \cdot R_2^2 \cdot \sigma_{m_{\text{oszi}}}^2 + m_{\text{oszi}}^2 \cdot \left(R_2^2 \cdot \sigma_{m_{\text{ges}}}^2 + \sigma_{R_2}^2 \cdot (m_{\text{ges}} - m_{\text{oszi}})^2\right)} \end{split}$$

Der Wert $R_2=(2019\pm1)\,\mathrm{k}\Omega$ entstammt der Messung mit dem Multimeter. Setzt man diesen und obige Werte ein, erhält man für den Eingangswiderstand des Oszilloskops folgenden Wert:

$$R_{\text{oszi}} = (900 \pm 60) \text{ k}\Omega$$
(11)

Nun kann leicht die Kapazität des Plattenkondensators bestimmt werden.

$$\begin{split} C &= -\frac{1}{m_{\text{oszi}} \cdot R_{\text{oszi}}} \\ \sigma_C &= \frac{1}{m_{\text{oszi}}^2 \cdot R_{\text{oszi}}^2} \cdot \sqrt{m_{\text{oszi}}^2 \cdot \sigma_{R_{\text{oszi}}}^2 + R_{\text{oszi}}^2 \cdot \sigma_{m_{\text{oszi}}}^2} \end{split}$$

Aus unseren Werten ergibt sich:

$$C = (4.3 \pm 0.3) \text{ nF}$$
 (12)

4.4.2 Bestimmung des unbekannten Widerstandes R_x

Analog formen wir nun die Gleichungen um, die aus der ersten und dritten Messung folgen, und lösen nach dem unbekannten Widerstand R_x auf.

$$\begin{split} R_x &= \frac{R_{\text{oszi}}}{\frac{m_x}{m_{\text{oszi}}} - 1} \\ \sigma_{R_x} &= \frac{1}{\left(m_x - m_{\text{oszi}}\right)^2} \cdot \sqrt{m_{\text{oszi}}^2 \cdot \sigma_{R_{\text{oszi}}}^2 \cdot \left(m_x - m_{\text{oszi}}\right)^2 + R_{\text{oszi}}^2 \cdot \left(m_x^2 \cdot \sigma_{m_{\text{oszi}}}^2 + m_{\text{oszi}}^2 \cdot \sigma_{m_x}^2\right)} \end{split}$$

Wir erhalten folgenden Wert:

$$R_x = (-0.3 \pm 1.2) \text{ G}\Omega$$
 (13)

4.4.3 Kapazität des Folienkondensators

Nimmt man sich die Gleichungen aus der zweiten und der letzten RC-Messung mit dem Oszilloskop ($2M\Omega$ -Widerstand parallel), kann nun leicht nach der Kapazität C_2 des herkömmlichen Kondensators aufgelöst werden, da der Gesamtwiderstand $R_{\rm ges}$ beider Messungen gleich ist.

$$\begin{split} C_2 &= \frac{m_2}{m_{\text{ges}}} \cdot C \\ \sigma_{C_2} &= \frac{1}{m_{\text{ges}}^2} \cdot \sqrt{C^2 \cdot m_2^2 \cdot \sigma_{m_{\text{ges}}}^2 + m_{\text{ges}}^2 \cdot \left(C^2 \cdot \sigma_{m_2}^2 + m_2^2 \cdot \sigma_C^2\right)} \end{split}$$

Man erhält:

$$C_2 = (3.1 \pm 0.2) \text{ nF}$$
 (14)

4.4.4 Induktivität und ohmscher Widerstand der Spulen

Nun werden die abklingenden Schwingungen der RLC-Kreise untersucht. Zunächst werden die Extrema abgelesen und logarithmisch aufgetragen (Abb. 7 und 8). Es ergibt sich eine Gerade, deren Steigung $-\beta$ beträgt. Des Weiteren wurde die Periode T der Schwingung vom Oszilloskop gemessen. Dies lieferte jedoch nur bei der Drosselspule einen verlässlichen Wert. Bei der Luftspule misst man die Zeit für eine bestimmte Anzahl an Perioden und teilt durch diese. Wir nehmen dabei eine Ungenauigkeit von 2%

an. Mithilfe von (5) können nun die Induktivitäten berechnet werden. Dabei ergibt sich aus der Fehlerfortpflanzung folgende Formel:

$$\sigma_{L} = \frac{T}{C^{2} \left(\beta^{2} T^{2} + 4\pi^{2}\right)^{2}} \sqrt{4\beta^{2} C^{2} \sigma_{\beta}^{2} T^{6} + 64\pi^{4} C^{2} \sigma_{T}^{2} + \sigma_{C}^{2} T^{2} \left(\beta^{2} T^{2} + 4\pi^{2}\right)^{2}}$$

Aus der Definition von β kann nun der Innenwiderstand R_L der Spule bestimmt werden:

$$R_L = 2 \cdot \beta \cdot L$$

$$\sigma_{R_L} = 2 \cdot \sqrt{\beta^2 \cdot \sigma_L^2 + L^2 \cdot \sigma_\beta^2}$$

Für die Drosselspule ergibt sich:

$$L = (9.6 \pm 0.7) \,\mathrm{H} \;,\; R_L = (6.1 \pm 0.5) \,\mathrm{k}\Omega$$
 (15)

Für die Luftspule erhält man:

$$L = (0.018 \pm 0.001) \,\mathrm{H} \;,\; R_L = (160 \pm 10) \,\Omega$$
 (16)

5 Diskussion

5.1 Vergleiche

Zuerst vergleichen wir die beiden Werte für den **unbekannten Widerstand** R_x , die man über die Entladungsmessung (10) sowie aus der Schwingkreismessung (13) erhält, um festzustellen, welche der beiden Messmethoden geeigneter ist. Man stellt fest, dass zumindest beide Wert im G Ω -Bereich liegen. Der zweite Wert ist jedoch negativ und hat einen sehr großen Fehler. Dies ist dem zu geringen Eingangswiderstand des Oszilloskops (11) geschuldet, der etwas kleiner als $1 \text{ M}\Omega$ ist. Somit sind die Abfallzeiten, die man bei den Schaltungen Kondensator alleine bzw. mit R_x parallel erhält, kaum verschieden. Könnte man einen größeren Eingangswiderstand einstellen, wäre diese Messmethode auch besser geeignet.

Trotzdem ergeben sich bei der Kapazitätsmessung passable Werte: Die beiden Werte (7) und (12) für die **Kapazität des Plattenkondensators** weichen nur um 6% voneinander ab. Außerdem liegt der erste Wert im Fehlerintervall des zweiten. Der Wert $C = (4.07 \pm 0.02)\,\mathrm{nF}$ aus der Multimetermessung liegt in beiden Fehlerintervallen.

Vergleicht man die Kapazität des Plattenkondensators mit der des herkömmlichen Folienkondensators (aus den Abfallzeiten berechnet: (14) oder mit dem Multimeter gemessen: $C_2 = (3.18 \pm 0.02) \,\mathrm{nF}$), fällt auf, dass der zweite etwa eine drei Viertel so große Kapazität hat wie ersterer hat, obwohl er deutlich kleiner ist. Dies hat verschiedene

Gründe: Zum einen ist der Plattenabstand viel geringer als die 5 mm unseres Kondensators. Zum anderen ist in dem herkömmlichen Kondensator keine wirkliche Platte zu finden, sondern eine Folie die öfter gewickelt ist, sodass die Fläche größer wird. Außerdem kann man zwischen die Platten ein Dielektrikum bringen. All dies erhöht die Kapazität und so ist das Resultat nicht verwunderlich.

Mit dem Multimeter haben wir für die Drosselspule einen Widerstand $\mathbf{R_L} = (748\pm1)\,\Omega$ gemessen, für die Luftspule $R_L = (98.1\pm0.1)\,\Omega$. Diese Werte vergleichen wir nun mit den berechneten Werten aus der RLC-Messung: (15) und (16). Während der Wert aus der Schwingkreismessung bei der Luftspule etwa 60% größer ist, ist er bei der Drosselspule eine Größenordnung größer. Dies ist auf den induktiven Widerstand der Spulen bei Wechselstrom zurückzuführen. Während das Multimeter bei Gleichspannung misst, wurde die andere Messung bei Wechselspannung durchgeführt. Da die Induktivität der Drosselspule deutlich größer ist, ist dort der Effekt auch viel stärker.

Luftspule: Aus den Spulendaten und $l = 1.0 \,\mathrm{m}$, $\emptyset = 50.8 \,\mathrm{mm}$ sowie $n = 2800 \,\mathrm{ergibt}$ sich mit (6) eine Induktivität $L = 0.01997 \,\mathrm{H}$. Von diesem Wert weicht der von uns gemessene Wert (16) 10% ab. Dies ist jedoch ein gutes Ergebnis, da nicht nur bei der Durchführung Fehlerquellen zu finden sind, sondern aufgrund der graphischen Auswertung auch dort.

Der gemessene Wert für die Elektrische Feldkonstante (8) weicht weniger als 4% vom Literaturwert $\varepsilon_0 \approx 8.85 \cdot 10^{-12} \frac{\text{As}}{\text{Vm}}$ ab.

5.2 Ladungsmessgerät

Der Stromintegrator misst sehr genau. Dies ist am geringen Fehler bei der Kalibration zu erkennen. Während des Versuches stellten wir jedoch fest, dass er einen Offset zu besitzen schien, der $\leq 0.01\,\mathrm{Skt}$.-Teile war und ein wenig schwankte. Dieses Phänomen haben wir in der Auswertung nicht beachtet. Hätten wir es getan, würde evtl. der letzte Messwert in Abb.6 besser zu den vorigen passen und sich somit ein kleinere Steigung der Geraden ergeben. Dann wäre auch R_x kleiner. Für diesen Wert haben wir jedoch keinen Vergleich, da R_x zu groß ist, um ihn mit dem Multimeter messen zu können.

6 Anhang

Literatur

[LP1] Lehrportal der Universität Göttingen. https://lp.uni-goettingen.de/get/text/4070.

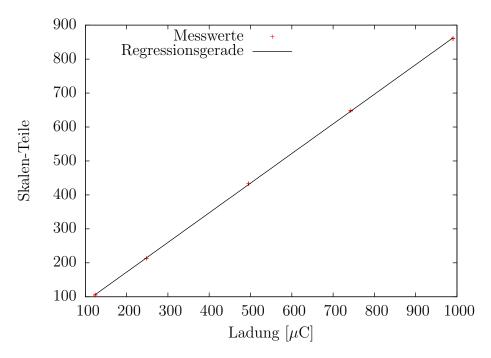


Abbildung 4: Skalenteile des Messgeräts in Abhängigkeit der geflossenen Ladung

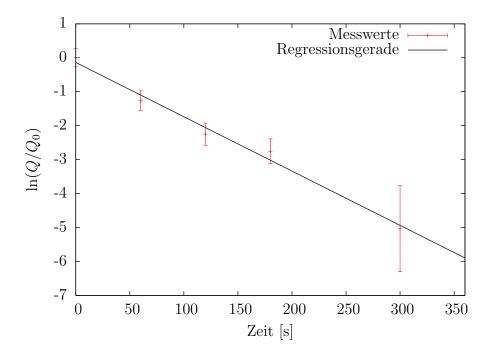


Abbildung 5: Entladung des Kondesators über den Isolationswiderstand $R_{\rm iso}$

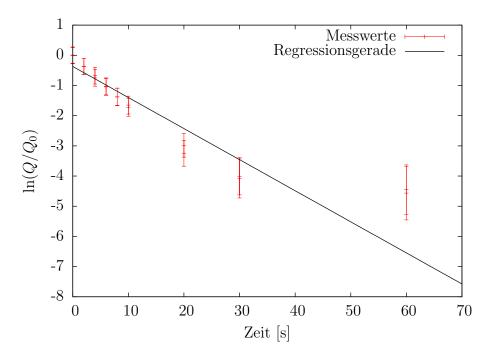


Abbildung 6: Entladung des Kondesators über R_x und $R_{\rm iso}$

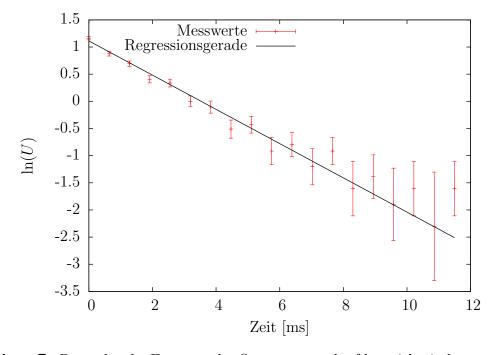
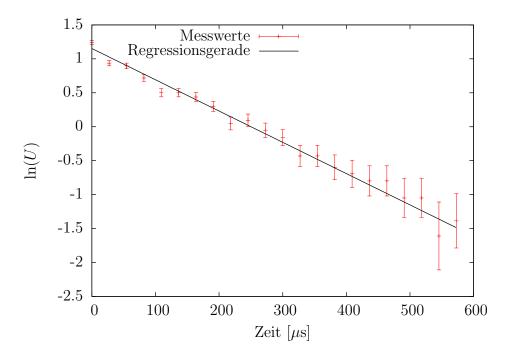


Abbildung 7: Drosselspule: Extrema des Spannungsverlauf logarithmisch gegen die Zeit



 $\textbf{Abbildung 8:} \ \textit{Luftspule} : \text{Extrema des Spannungsverlauf logarithmisch gegen die Zeit}$