Versuch Nr. V48

Dipolrelaxation in Ionenkristallen

Daniel Rau Sören Lippert daniel.rau@tu-dortmund.de soeren.lippert@tu-dortmund.de

Durchführung: 24. Januar 2018 1. Abgabe: 11. Februar 2018

TU Dortmund – Fakultät Physik Bachlor Medizinphysik

Inhaltsverzeichnis

1	Ziel	setzung	;	3				
2	Theorie							
3	Dur	chführu	ing	7				
4	Aus 4.1 4.2 4.3	4.1.1 Berech 4.2.1 4.2.2	mung der Aktivierungsenergie W . Korrektur des Untergrundes nung von W aus dem gesamten Kurvenverlauf Berechnung der Aktivierungsenergie W über linearen Anstieg Mittelung der Aktivierungsenergie W . nmung der Relaxationszeit Bestimmung der Heizrate $b_{\rm heiz}$	8 9 10 11 12 12				
5	Disk	cussion		14				
6	Tab	ellen		17				
7	Mes	swerte		22				
Lit	eratı	ır		26				

1 Zielsetzung

Im vorliegenden Versuch soll das temperaturabhängige Verhalten von Dipolen in Ionenkristallen untersucht werden. Hierzu sollen die Aktivierungsenergie W und die charakteristische Relaxationszeit τ_0 einer Probe bestimmt werden.

2 Theorie

Werden zweiatomige Kationen in ein einatomiges Ionenkristallgitter eingebaut entstehen aufgrund der Ladungsneutralität, wie in Abblidung 1a dargestellt, Kation-Leerstellen. Die Verbindungslinie zwischen dem eingebauten Kation und der Leerstelle gibt die Richtung des Dipols an, welcher sich zwischen diesen beiden Punkten ausbildet. Eine Richtungsänderung dieses Dipols kann aufgrund der Gittereigenschaften nur durch Leerstellendiffusion und somit nur in diskreten Werten erfolgen. Um diesen Prozess zu bewirken muss Energie in Form von Wärme in das System gebracht werden, bis eine bestimmte Aktivierungsenergie W erreicht wird. Die Dipole, die aufgrund ihrer thermischen Bewegung dazu in der Lage sind, diese Schwellenenergie aufzunehmen, sind nach der Boltzmannstatistik verteilt. Hierzu proportional ist die mittlere Zeit zwischen zwei Umorientierungen des Dipols, auch Relaxationszeit genannt.

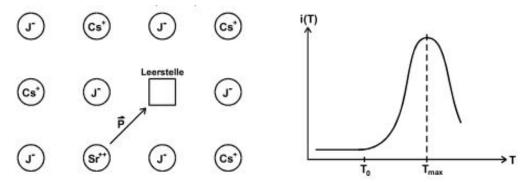
$$\tau(T) = \tau_0 \exp(W/kT) \tag{1}$$

Hierbei ist k die Boltzmannkonstante, T die Temperatur und τ_0 die charakteristische Relaxationszeit für die $\tau_0 = \tau(\infty)$ gilt.

Mittels eines elektrischen Feldes E lässt sich aufgrund der thermischen Bewegung der Gitterbausteine nur ein Bruchteil y der Dipolgesamtheit aus der statistischen Verteilung über alle Raumwinkel hin zum E-Feld ausrichten. Der Bruchteil y wird mit der Langevin-Funktion L(x) beschrieben, wobei $x=\frac{pE}{kT}$ mit dem Dipolmoment p ist. Da x<<1 wegen pE<<< kT lässt sich y aufgrund der Eigenschaften der Langevin-Funktion als

$$y = \frac{pE}{3kT} \tag{2}$$

schreiben.



(a) Dipol am Beispiel eines CsJ-Gitters mit (b) Erwarteter Verlauf der Stromdichte gegen-Sr²⁺-Kation [2] über der Temperatur [2]

Abbildung 1: Einfache Darstellung eines Dipols und der Verlauf der zumessenden Stromdichte

Bedingung für die Gültigkeit dieser Formel ist, dass die Zeit t in der das E-Feld die Dipole ausrichtet groß gegenüber der Relaxationszeit $\tau(T)$ ist. Durch schnelles Abkühlen dieser Verteilung der Ausrichtung des Bruchteils y der Dipole entlang des E-Feldes, gelingt es, aufgrund des exponentiellen Anstiegs der Relaxationszeit mit sinkender Temperatur, die Dipolausrichtungen einzufrieren. Durch das Kurzschließen und damit einhergehende Entladen der Kondesatorplatten wird sichergestellt, dass keine freien beweglichen Elektronen den Depolarisationsstrom beeinflussen. Dieser entsteht durch das Aufheizen der Probe mit einer konstanten Heizrate $b = \frac{dT}{dt}$ und dem damit verbundenen Relaxieren der Dipole zurück in die räumliche Winkelverteilung. Die Depolarisationsstromdichte j(t) ergibt sich nach

$$j(T) = y(T_{\rm P})p\frac{dN}{dt},\tag{3}$$

mit T_P als Polarisationstemperatur und $\frac{dN}{dt}$ als Zahl der pro Zeit und Volumeneinheit relaxierenden Dipole. Der erwartete Verlauf der Depolarisationsstromdichte gegen die Temperatur ist in Abbildung 1b dargestellt. Dieser Verlauf ergibt sich aufgrund der schnellen Abnahme der Relaxationszeit bis zu einem Maximum. Danach nimmt die Depolarisationsstromdichte wieder ab, da die Zahl der noch nicht relaxierten Dipole abnimmt und somit im gleichen Temperaturintervall weniger Dipole relaxieren können. Der Faktor $\frac{dN}{dt}$ ist mit dem Proportionalitätsfaktor $\frac{1}{\tau}$ proportional zur Zahl der noch pro Volumeneinheit orientierten Dipole.

$$\frac{dN}{dt} = \frac{N}{\tau} \tag{4}$$

Die Lösung dieser Differentialgleichung ist

$$N = N_{\rm P} \exp\left(-\frac{1}{b} \int_{T_0}^T \frac{dT'}{\tau(T')}\right) \tag{5}$$

 $N_{\rm P}$ ist dabei die Dipolzahl zu Beginn des Aufheizens also bei der Temperatur T_0 . Das lässt sich nun mittel Gleichung 4 in Formel 3 einsetzen und $\tau(T)$ durch Formel 1 ersetzen.

So erhält man für die Depolarisationsstromdichte

$$j(T) = \frac{p^2 E N_{\rm P}}{3k T_{\rm P} \tau_0} \exp\left(-\frac{1}{b\tau_0} \int_{T_0}^T \exp\left(-\frac{W}{kT'}\right) dT'\right) \exp\left(-\frac{W}{kT}\right). \tag{6}$$

Um nun die gesuchte Potentialschwelle W zu erhalten gibt es zwei Methoden. Für eine möglichst genaue Bestimmung der Potentialschwelle W wird Methode 1 angewandt, bei der die Schwellenenergie aus dem gesammten Kurvenverlauf bestimmt wird. Hierzu wird für die Polarisation P eine Differentialgleichung analog zu Gleichung 4 aufgestellt.

$$\frac{dP}{dt} = \frac{P(t)}{\tau(T(t))}\tag{7}$$

Durch die Integration des durch die Polarisation erzeugten Stromes i(t) ergibt sich nun einen Ausdruck für

$$\tau(T(t)) = \frac{\int_{t(T)}^{\infty} i(t)dt}{i(t(T))}.$$
(8)

Da t und T über eine lineare Funktion zusammenhängen, lässt sich Gleichung 8 auch als

$$\tau(T) = \frac{\int_{T}^{\infty} i(T')dT'}{bi(T)} \tag{9}$$

schreiben. Mit Formel 1 lässt sich nun ein Zusammenhang mit der Aktivierungsenergie W herstellen.

$$\frac{W}{kT} = \frac{\int_{T}^{\infty} i(T')dT'}{bi(T)\tau_0} \tag{10}$$

Somit lässt sich nun W bestimmen indem

$$\ln \frac{\int_T^{T*} i(T')dT'}{i(T)} \tag{11}$$

gegen $\frac{1}{T}$ aufgetragen wird. T^* ist dabei eine beliebige Temperatur bei der $i(T)\approx 0$ gilt. τ_0 lässt sich bestimmen, indem zunächst Gleichung 16 nach T differenziert wird und gleich 0 gesetzt wird.

$$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}T} \left(\frac{p^2 E N_{\mathrm{P}}}{3k T_{\mathrm{P}} \tau_0} \exp \left(-\frac{1}{b \tau_0} \int_{T_0}^T \exp - \left(\frac{W}{k T'} \right) dT' \right) \exp \left(-\frac{W}{k T} \right) \right) = 0 \tag{12}$$

Nun wird $T=T_{\rm max}$ gesetzt und der Vorfaktor durch Dividieren eliminiert. So erhält man

$$0 = \frac{W}{kT_{\text{max}}^2} - \frac{1}{b\tau_0} \exp\left(-\frac{W}{kT_{\text{max}}^2}\right) \tag{13}$$

Daraus lässt sich τ_0 also als

$$\tau_0 = \frac{kT_{\text{max}}^2}{Wb} \exp\left(-\frac{W}{kT_{\text{max}}^2}\right) \tag{14}$$

bestimmen. Eine weitere, mit weniger Rechenaufwand verbundene Möglichkeit die Potentialschwelle W zu bestimmen, ist Methode 2. Hierbei lässt sich im Anfangsbereich der Kurve der Depolarisationsstrom wegen

$$\int_{T_0}^{T'} \exp\left(-\frac{W}{kT}\right) dT' \approx 0 \tag{15}$$

als

$$j(T) \approx \frac{p^2 E N_{\rm P}}{3k T_{\rm P} \tau_0} \exp\left(-\frac{W}{k T}\right) \tag{16}$$

nähern. Für den Temperaturbereich indem diese Näherung gültig ist, lässt sich W aus der Steigung der Ausgleichsgeraden die durch ein Diagramm gelegt wird, in dem $\ln(j)$ gegen $\frac{1}{T}$ augetragen ist, berechnen.

3 Durchführung

Zunächst wird die sich in dem in Abbildung 2 dargestellten Aufbau befindliche Probe über die Heizwicklung auf ca. 50°C erwärmt.

Ist diese Temperatur erreicht, wird mit der Ausrichtung der Dipole begonnen, indem mit dem Kondensator ein elektrisches Feld erzeugt wird. Nach ca. 20 Minuten wird mit dem Einfrieren des Polarisationszustandes begonnen, indem die Probe mit flüssigem Stickstoff, welcher den Kühlfinger umgibt, auf -60°C abgekühlt wird. Zu sehen ist sowohl der Kühlfinger als auch die Heizspule in der rechts stehenden Abbildung in der Mitte unten. Nachdem bei dieser Temperatur das E-Feld abgeschaltet und die Platten durch Kurzschließen vollständig entladen sind, wird mit dem Aufheizen der Probe begonnen bis

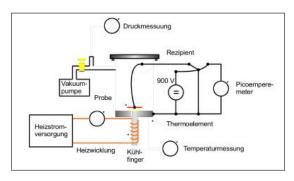


Abbildung 2: Aufbau der Messvorrichtung [2]

sie eine Temperatur von 60° C erreicht. Dabei sollen Heizraten zwischen $1,5^{\circ}$ C/min und $3,0^{\circ}$ C/min gewählt werden. Jede Minute wird die Probentemperatur und der Depolarisationsstrom von dem Thermometer und dem Picoamperemeter abgelesen. Die Messung wird für zwei verschiedene Heizraten durchgeführt.

4 Auswertung

4.1 Berechnung der Aktivierungsenergie W

Zu Beginn wird aus dem gemessenen Strom i die Stromdichte j berechnet, indem der Strom durch die Kreisfläche A geteilt wird. Die im Experiment verwendete Probe besitzt einen Durchmesser d=3 mm [2], sodass die Stromdichte durch

$$j = \frac{i}{A} = \frac{i}{\pi \cdot \left(\frac{d}{2}\right)^2} \tag{17}$$

berechnet werden kann.

4.1.1 Korrektur des Untergrundes

Zu beachten ist, wie in den Abbildungen 3a und 3b zu sehen, den nahezu linear ansteigenden Untergrundeffekt zu berechnen und abzuziehen. Aus diesem Grund werden jeweils einige Werte vor und nach dem ersten Peak ausgewählt und eine lineare Ausgleichsgerade durch diese gezogen. Die entsprechenden Werte sind in den Tabellen 2 und Tabelle 3 zu sehen.

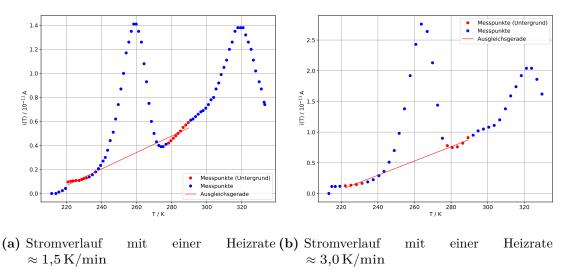


Abbildung 3: Temperaturabhängiger Verlauf des Depolarisationsstroms

Für den Depolarisationsstrom mit einer Heizrate von 1,5 K/min kann die Ausgleichsgerade (y(x) = ax + b) des Untergrundeffekt durch die Parameter

$$\begin{split} a_{\rm Ausgleich} = & (6.9 \pm 0.2) \cdot 10^{-14} \, \frac{\rm A}{\rm K} \\ b_{\rm Ausgleich} = & (-1.44 \pm 0.06) \cdot 10^{-11} \, \rm A \end{split}$$

bzw. für eine Heizrate von etwa 3,0 K/min durch

$$\begin{split} a_{\rm Ausgleich} = & (1.16 \pm 0.04) \cdot 10^{-13} \, \frac{\rm A}{\rm K} \\ b_{\rm Ausgleich} = & (-2.5 \pm 0.1) \cdot 10^{-11} \, \rm A \end{split}$$

beschrieben werden. Die beiden Geraden sind in den jeweiligen Abbildungen eingezeichnet.

4.2 Berechnung von W aus dem gesamten Kurvenverlauf

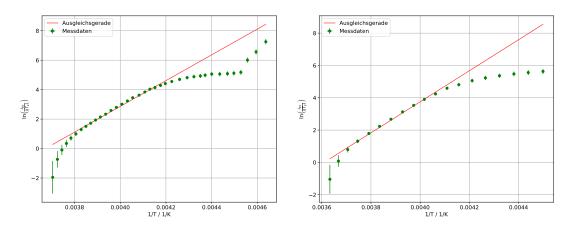
Anschließend kann das Integral berechnet werden und in die Formel 11 eingesetzt werden. Für die Berechnung des Integrals wird jeweils zwischen zwei Messpunkten eine Gerade der Form

$$a_{\text{Anstieg}} \cdot T + b_{\text{Anstieg}}$$

gezogen und die Fläche zwischen dieser Geraden und der Ausgleichsgeraden für die Hintergrundeffekte berechnet. Es wird somit jeweils zwischen zwei Messpunkten das Integral

$$\int_{T_1}^{T_2} \left(a_{\text{Anstieg}} \cdot T' + b_{\text{Anstieg}} - a_{\text{Ausgleich}} \cdot T' - b_{\text{Ausgleich}} \right) dT' \tag{18}$$

ermittelt. Durch Aufsummieren der Teilintegrale bis zum jeweiligen Punkt, wird das Gesamtintegral $i_{\rm Int}$ berechnet (Tabelle 4 und 5). In Abbildung 4a und 4b sind $ln(i_{\rm Int}/i(T_2))$ gegen $^1/T$ aufgetragen und eine Ausgleichsgerade durch die berechneten Wertepaare gelegt worden.



(a) Bestimmung der Aktivierungsenergie mit (b) Bestimmung der Aktivierungsenergie mit einer Heizrate $\approx 1.5 \, \text{K/min}$ einer Heizrate $\approx 3.0 \, \text{K/min}$

Abbildung 4: Bestimmung der Aktivierungsenergie

Es ergibt sich eine Steigung und Y-Achsenabschnitt von

$$\begin{split} a_{\rm int_1} = & (8700 \pm 200) \: {\rm K} \\ b_{\rm int_1} = & -32 \pm 1 \end{split}$$

für die Heizrate von $1.5\,\mathrm{K/min}$ und für die Heizrate von $3.0\,\mathrm{K/min}$ ist die Steigung bzw. Y-Achsenabschnitt von

$$\begin{split} a_{\rm int_2} = & (9600 \pm 200) \: {\rm K} \\ b_{\rm int_2} = & -34 \pm 1. \end{split}$$

Da die Ausgleichsparameter $a_{\text{Ausgleich}}$ und $b_{\text{Ausgleich}}$ fehlerbelastet sind, ist auch das Integral über den Depolarisationsstroms fehlerbelastet. Der Fehler des Integrals (Formel 18) errechnet sich aus

$$\Delta I = \sqrt{\left(\frac{T^2 \, \Delta a_{\text{Ausgleich}}}{2}\right)^2 + (\Delta b_{\text{Ausgleich}} T)^2}.$$
 (19)

Durch Umstellen des Verhältnis (Formel 10)

$$a = \frac{W}{k_{\rm B}} \iff W = a \cdot k_{\rm B}$$
 (20)

kann die Aktivierungsenergie W zu

$$W_{1a} = (120 \pm 3) \cdot 10^{-21} \,\text{J} = (0.75 \pm 0.02) \,\text{eV}$$

für die Messreihe mit Heizrate $b\approx 1.5\,\mathrm{K/min}$ berechnet werden. Analog kann dies für die Messreihe mit $b\approx 3.0\,\mathrm{K/min}$ ermittelt werden. Es ergibt sich eine Aktivierungsenergie von

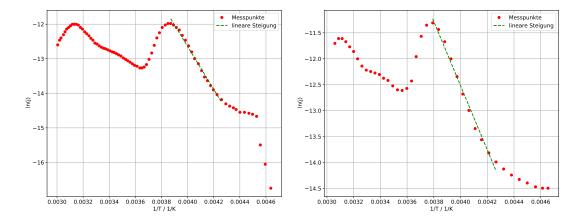
$$W_{2\mathrm{a}} = (133 \pm 3) \cdot 10^{-21} \, \mathrm{J} = (0.83 \pm 0.02) \, \mathrm{eV}.$$

4.2.1 Berechnung der Aktivierungsenergie W über linearen Anstieg

Eine andere Methode zur Bestimmung der Aktivierungsenergie W ist es $\ln(j)$ gegen $^1/T$ im Anfagsbereich der Depolarisationskurve aufzutragen und mit Hilfe einer Ausgleichsgerade sowie dem Verhältnis

$$a = -\frac{W}{\mathbf{k}_{\mathrm{B}}} \iff W = -a \cdot \mathbf{k}_{\mathrm{B}}$$
 (21)

dieses zu berechnen. Der Zusammenhang wurde in der Theorie in Formel 16 gezeigt und für die Berechnung umgestellt. Grundlage hierfür ist die in Formel 15 erwähnte Näherung und die daraus resultierende Annahme (Formel 16). In Abbildung 5a und Abbildung 5b ist $\ln(j)$ gegen $^1/T$ gezeigt, während die errechneten Werte in Tabelle 6 und 7 abgebildet sind. Im jeweiligen lineare Anstieg des Graphen ist die erwähnte Ausgleichsgerade eingezeichnet, um aus dessen Parametern die Aktivierungsenergie zu bestimmen.



(a) Bestimmung der Aktivierungsenergie mit (b) Bestimmung der Aktivierungsenergie mit einer Heizrate $\approx 1.5 \, \text{K/min}$ einer Heizrate $\approx 3.0 \, \text{K/min}$

Abbildung 5: Bestimmung der Aktivierungsenergie durch linearen Anstieg

Für die Messreihe mit der niedrigeren Heizrate ergeben sich die Parameter

$$a = (-6200 \pm 100) \text{ K}$$

 $b = 12.1 + 0.5$

und resultierend eine Aktivierungsenergie von

$$W = (85 \pm 1) \cdot 10^{-21} \,\text{J} = (0.53 \pm 0.01) \,\text{eV}.$$

Bei analogem Vorgehen für die andere Messung lassen sich die Parameter

$$a = (-6200 \pm 200) \text{ K}$$

 $b = (12.2 \pm 0.9) \cdot 10^{-21}$

und eine Aktivierungsenergie W von

$$W = (85 \pm 3) J = (0.53 \pm 0.02) eV$$

ermitteln.

4.2.2 Mittelung der Aktivierungsenergie W

In den beiden letzten beiden Unterkapiteln wurden die folgenden Werte für die Aktivierungsenergie W bestimmt:

Integralmethode:

$$W_{1\mathrm{a}} = (120 \pm 3) \cdot 10^{-21} \, \mathrm{J}$$
 und $W_{2\mathrm{a}} = (133 \pm 3) \cdot 10^{-21} \, \mathrm{J}$

Methode der linearen Steigung:

$$W_{1\rm b} = (85 \pm 1) \cdot 10^{-21} \, {\rm J}$$
 und $W_{2\rm b} = (85 \pm 3) \cdot 10^{-21} \, {\rm J}$

Eine Mittelung der Werte einer Messreihe ergibt eine Aktivierungsenergie von

$$\begin{split} W_1 &= (102 \pm 2) \cdot 10^{-21} \, \mathrm{J} = (0.64 \pm 0.01) \, \mathrm{eV} \\ &\quad \text{und} \\ W_2 &= (109 \pm 2) \cdot 10^{-21} \, \mathrm{J} = (0.68 \pm 0.01) \, \mathrm{eV} \end{split}$$

wobei der Fehler durch die Gauß'sche Fehlerfortpflanzung mit der Formel

$$\Delta W = \frac{1}{2} \sqrt{(\Delta W_a)^2 + (\Delta W_a)^2} \tag{22}$$

berechnet wird.

4.3 Bestimmung der Relaxationszeit

Um die Relaxationszeit τ_0 zu bestimmen wird Formel 14 verwendet. Der auftretende Fehler auf τ_0 kann durch

$$\Delta \tau_{0} = \sqrt{\left(-\frac{k_{\mathrm{B}} T_{\mathrm{max}}^{2}}{W b_{\mathrm{heiz}}^{2}} \cdot e^{-\frac{W}{k_{\mathrm{B}} T_{\mathrm{max}}}} \cdot \Delta b_{\mathrm{heiz}}\right)^{2} + \left(-\frac{\left(k_{\mathrm{B}} T_{\mathrm{max}} + W\right) T_{\mathrm{max}}}{W^{2} b_{\mathrm{heiz}}} \cdot e^{-\frac{W}{k_{\mathrm{B}} T_{\mathrm{max}}}} \cdot \Delta W\right)^{2}}$$
(23)

ermittelt werden. In dieser Formel steht $b_{\rm heiz}$ für die Heizrate, welche im folgenden Unterkapitel für die beiden Messreihen bestimmt wird.

4.3.1 Bestimmung der Heizrate b_{heiz}

Für die Berechnung der durchschnittlichen Heizrate werden die Temperaturen gegen die Messzeit aufgetragen und eine Ausgleichsgerade angelegt. In Abbildungen 6 und 7 sind die beiden Messreihen und deren Ausgleichsgerade abgebildet. Die Ausgleichsparameter der Geraden der Form $b_{\rm heiz} \cdot T + c$ sind:

$$b_{\rm heiz} = (2434 \pm 4) \cdot 10^{-5} \, \frac{\rm K}{\rm s} = (1{,}460 \pm 0{,}002) \, \frac{\rm K}{\rm min}$$

$$c = (213.9 \pm 0.1) \, \rm K$$

Für die zweite Messreihe ergeben sich die Parameter

$$b_{\text{heiz}} = (4807 \pm 10) \cdot 10^{-5} \frac{\text{K}}{\text{s}} = (2,884 \pm 0,006) \frac{\text{K}}{\text{min}}$$

 $c = (211,5 \pm 0,1) \text{ K}.$

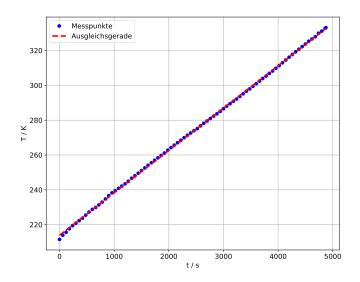


Abbildung 6: Berechnung der mittleren Heizrate für die Messung mit $b_{\rm heiz} \approx 1.5\,{\rm K/min}$

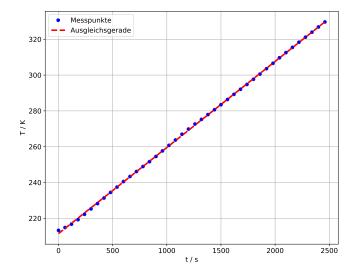


Abbildung 7: Berechnung der mittleren Heizrate für die Messung mit $b_{\rm heiz} \approx 3.0 \, {\rm K/min}$

4.3.2 Berechnung der der Relaxationszeit

Die für das Berechnen der Relaxationszeit τ_0 bzw. deren Fehler notwendigen Werte sind unten dargestellt.

1.Messreihe mit $b_{\rm heiz}\approx 1.5\,{\rm K/min}$:

$$\begin{split} T_{\mathrm{max}} = & 264,\!25\,\mathrm{K} \\ W_{1} = & (102\pm2)\cdot10^{-21}\,\mathrm{J} \\ b_{\mathrm{heiz}} = & (2434\pm5)\cdot10^{-5}\,\frac{\mathrm{K}}{\mathrm{s}} \end{split}$$

2.Messreihe mit $b_{\text{heiz}} \approx 3.0 \, \text{K/min}$:

$$\begin{split} T_{\rm max} = & 263{,}75\,{\rm K} \\ W_2 = & (109 \pm 2) \cdot 10^{-21}\,{\rm J} \\ b_{\rm heiz} = & (4807 \pm 10) \cdot 10^{-5}\,\frac{{\rm K}}{{\rm s}} \end{split}$$

Wodurch sich durch Einsetzen in Formel 14 die Relaxationszeiten

$$\begin{split} \tau_{0_1} = & (3\pm 2) \cdot 10^{-10} \, \mathrm{s} \\ \tau_{0_2} = & (2\pm 1) \cdot 10^{-11} \, \mathrm{s} \end{split}$$

ergeben. Der Fehler berechnet sich mit Formel 23.

5 Diskussion

Werden die auf die beiden verschiedenen Methoden bestimmten Aktivierungsenergien wie in Tabelle 1 miteinander verglichen, lässt sich die Erwartung, dass Methode 2 durch den Einbezug der gesamten Messkurve bessere Ergebnisse liefert, verifizieren. In der Tabelle steht W_a für die mit Methode 1 bestimmte Schwellenenergie und W_b für selbige mit Methode 2 bestimmt. Die prozentuale Abweichung bezieht sich auf den Literaturwert.

Tabelle 1: Vergleich von Literatur [1] und Messwerten

Heizrate / K/min	${\rm Literaturwert}/{\rm eV} \big $	W_b / eV	Abweichung / %	W_a / eV	Abweichung /%
1,5 3,0	0,66 0,66	$^{0,75\pm0.02}_{0,83\pm0.02}$	14 26	$^{0,53\pm0.01}_{0,53\pm0.02}$	20 20

Darüberhinaus fällt auf, dass die Werte der für die beiden verschiedenen Heizraten sich bei der zweiten Methode nur in ihrem Fehler unterscheiden, was von einer gelungenen Wahl der Heizspannung zeugt. Auch die Abweichungen von lediglich maximal 26% spricht für einer gelungenen Versuchsdurchführung ohne große Fehlerquellen. Die teilweise höheren Abweichungen bei Methode 1 lassen sich zum einen durch die schon beschriebenen Fakt erklären, dass es sich bei dieser Methode lediglich um eine Näherungsmethode handelt und darüberhinaus der Bereich der Näherungsmethode subjektiv gewählt wurde. Da

analoge Messinstrumente verwendet wurden kann es zu Ablesungsfehlern gekommen sein, die ob der guten Ergebnisse aber keine große Rolle gespielt haben. Zu Beginn der Messungen kam es zu großen Varianzen des Depolarisationsstroms, weshalb diese Werte in der Auswertung nicht berücksichtigt wurden. Im Gegensatz zu den gemessenen Ativierungsenergien weisen die berechneten Relaxationszeiten

$$\tau_{0_1} = (3\pm 2)\cdot 10^{-10}\,\mathrm{s} \text{ und}$$

$$\tau_{0_2} = (42\pm 1)\cdot 10^{-11}\,\mathrm{s}$$

mit einer Differenz von 3 bzw. 4 Größenordnungen einen deutliche Abweichungen vom Literaturwert [1]

$$\tau_0 = 4 \cdot 10^{-14} \,\mathrm{s}$$

auf. Auf eine Bestimmung der relativen Abweichung wird auf Grund dieser großen Abweichung verzichtet. Gründe für diese Differenz zwischen Literatur- und Messwerten könnte das exponentielle Verhältnis zwischen der Aktivierungsenergie W und der Relaxationszeit τ_0 sein (siehe Formel 14). So wirkt sich eine kleine Schwankung in der Aktivierungsenergie deutlich in der Berechnung der Relaxationszeit aus. Jedoch kann dies alleine nicht die Abweichung um minestens 3 Größenordnungen erklären, sondern spricht dafür, dass im Experiment und / oder in der Auswertung Vereinfachungen angenommen wurden oder Fehler aufgetreten sind.

6 Tabellen

 Tabelle 2: Umgerechnete Messwerte der 1. Messung $(b_{\rm heiz}=1,5\,{\rm K/min})$

$i(T) / 10 \cdot 10^{-11} A$	T/K	<i>t</i> / s	$i(T) / 10 \cdot 10^{-11} A$	T/K	t/s
0,000	211,55	0	0,390	275,15	2520
0,000	213,95	60	0,410	276,75	2580
0,012	215,65	120	0,420	278,25	2640
0,024	217,65	180	0,440	$279,\!55$	2700
0,042	219,45	240	0,460	280,95	2760
0,096	220,85	300	0,480	$282,\!35$	2820
0,102	$222,\!35$	360	0,500	$283,\!65$	2880
$0,\!105$	223,75	420	0,520	285,05	2940
0,108	$225,\!45$	480	$0,\!550$	$286,\!55$	3000
0,108	$227,\!25$	540	0,570	288,05	3060
0,117	228,75	600	0,590	289,45	3120
0,123	229,85	660	0,610	290,85	3180
$0,\!129$	$231,\!35$	720	0,620	292,15	3240
0,138	232,95	780	0,640	$293,\!65$	3300
$0,\!156$	234,75	840	0,660	$295,\!15$	3360
0,180	$236,\!65$	900	0,680	$296,\!65$	3420
0,207	$238,\!25$	960	0,690	297,95	3480
$0,\!234$	239,45	1020	0,710	299,45	3540
0,270	240,85	1080	0,740	300,95	3600
0,300	$242,\!15$	1140	0,780	$302,\!45$	3660
0,360	243,45	1200	0,800	303,95	3720
0,440	244,95	1260	0,870	$305,\!35$	3780
0,510	$246,\!65$	1320	0,920	$306,\!85$	3840
0,620	248,05	1380	0,990	$308,\!25$	3900
0,740	$249,\!55$	1440	1,050	$309,\!85$	3960
0,870	251,05	1500	1,110	$311,\!35$	4020
1,000	$252,\!55$	1560	1,200	312,95	4080
1,170	254,05	1620	1,260	$314,\!55$	4140
1,260	$255,\!55$	1680	1,350	$316,\!15$	4200
1,350	$256,\!95$	1740	1,380	317,75	4260
1,410	$258,\!35$	1800	1,380	$319,\!25$	4320
1,410	259,75	1860	1,380	320,75	4380
1,350	$261,\!15$	1920	1,320	$322,\!25$	4440
1,260	262,75	1980	1,260	323,75	4500
1,080	$264,\!25$	2040	1,200	$325,\!35$	4560
0,930	$265,\!65$	2100	1,110	$326,\!65$	4620
0,750	$267,\!05$	2160	1,020	327,95	4680
0,600	$268,\!45$	2220	0,930	329,95	4740
0,500	269,95	2280	0,870	331,15	4800
0,430	$271,\!35$	2340	0,760	$332,\!75$	4860
0,400	$272,\!65$	2400	0,740	$333,\!15$	4875
0,390	$273,\!95$	2460	17		

 Tabelle 3: Umgerechnete Messwerte der 2. Messung $(b_{\rm heiz}=3.0\,{\rm K/min})$

$i(T) / {}^{-11}A$	T/K	t / s
0,000	213,25	0
$0,\!114$	$214,\!85$	60
$0,\!114$	216,75	12
$0,\!117$	$219,\!25$	180
$0,\!126$	$222,\!25$	240
$0,\!135$	$225,\!25$	300
$0,\!147$	$228,\!25$	360
$0,\!165$	$231,\!35$	420
$0,\!189$	$234,\!45$	480
$0,\!225$	$237,\!45$	540
$0,\!290$	$240,\!55$	600
0,360	$243,\!35$	660
0,510	$246,\!15$	720
0,700	248,95	780
0,980	$251,\!65$	840
1,380	$254,\!55$	900
1,920	$257,\!65$	960
2,430	260,75	1020
2,760	263,75	1080
2,640	266,95	1140
2,130	$269,\!85$	1200
1,440	$272,\!65$	1260
0,900	$275,\!25$	1320
0,780	277,95	1380
0,750	$280,\!65$	1440
0,760	$283,\!45$	1500
0,820	$286,\!35$	1560
0,910	$289,\!25$	1620
0,950	$292,\!05$	1680
1,020	294,75	1740
1,050	$297,\!65$	1800
1,080	$300,\!55$	1860
1,110	$303,\!55$	1920
1,200	$306,\!55$	1980
1,380	$309,\!65$	2040
1,590	$312,\!55$	2100
1,740	$315,\!45$	2160
1,920	$318,\!35$	2220
2,040	$321,\!15$	2280
2,040	323,95	2340
1,860	$326,\!85$	2400
1,620	329,65	2460

 Tabelle 4: Werte des Integrals von i(T) der 1. Messung $(b_{\rm heiz}=1.5\,{\rm K/min})$

T/K	Integral von i(T) / $10 \cdot 10^{-11}$ A	Integral von $\Delta i(T) / 10 \cdot 10^{-11} A$	$i(T) / {}^{-11}A$
269,950	0,071	0,079	0,500
268,450	0,289	$0,\!163$	0,600
267,050	0,681	$0,\!242$	0,750
$265,\!650$	1,318	$0,\!321$	0,930
$264,\!250$	2,199	$0,\!399$	1,080
262,750	3,406	$0,\!484$	1,260
261,150	4,926	$0,\!574$	1,350
259,750	6,376	$0,\!653$	1,410
258,350	7,881	0,731	1,410
256,950	$9,\!357$	0,810	1,350
$255,\!550$	$10{,}742$	0,889	1,260
254,050	12,106	0,973	1,170
$252,\!550$	13,290	1,058	1,000
251,050	$14,\!264$	$1{,}142$	0,870
$249,\!550$	15,059	$1,\!226$	0,740
248,050	15,682	1,311	0,620
$246,\!650$	$16,\!117$	1,389	0,510
244,950	16,509	1,485	0,440
$243,\!450$	16,760	1,569	0,360
$242,\!150$	16,898	1,643	0,300
$240,\!850$	16,989	1,716	$0,\!270$
$239,\!450$	17,055	1,794	$0,\!234$
$238,\!250$	17,084	1,862	0,207
$236,\!650$	17,094	1,952	0,180
234,750	17,081	2,059	$0,\!156$
$232,\!950$	17,054	$2{,}160$	$0,\!138$
$231,\!350$	17,027	2,250	$0,\!129$
$229,\!850$	17,006	2,334	$0,\!123$
228,750	16,994	2,396	$0,\!117$
$227,\!250$	16,980	2,481	0,108
$225,\!450$	16,975	2,582	0,108
223,750	16,988	2,678	$0,\!105$
$222,\!350$	17,010	2,756	0,102
$220,\!850$	17,041	2,841	0,096
$219,\!450$	17,042	2,919	0,042
$217,\!650$	16,999	3,021	0,024
$215,\!650$	16,946	3,133	0,012

 Tabelle 5: Werte des Integrals von i(T) der 1. Messung $(b_{\rm heiz}=3.0\,{\rm K/min})$

T/K	Integral von i(T) / $10 \cdot 10^{-11}$ A	Integral von $\Delta i(T) / 10 \cdot 10^{-11} A$	$i(T) / 10 \cdot 10^{-11} A$
275,250	0,317	$0,\!283$	0,900
$272,\!650$	1,561	$0,\!555$	1,440
$269,\!850$	4,709	0,849	2,130
266,950	9,806	1,153	2,640
263,750	$16,\!552$	1,488	2,760
260,750	22,669	1,803	2,430
$257,\!650$	27,797	$2{,}127$	1,920
$254,\!550$	31,409	$2,\!452$	1,380
$251,\!650$	33,526	2,756	0,980
248,950	34,667	3,039	0,700
$246,\!150$	35,281	3,333	0,510
$243,\!350$	35,511	3,626	0,360
$240,\!550$	$35{,}523$	3,920	$0,\!290$
$237,\!450$	35,433	4,244	$0,\!225$
$234,\!450$	35,301	$4,\!559$	0,189
$231,\!350$	35,181	4,884	$0,\!165$
$228,\!250$	35,107	5,209	$0,\!147$
$225,\!250$	35,097	$5,\!523$	$0{,}135$
222,250	35,160	5,837	0,126

 Tabelle 6: Werte für die Aktivierungsenergiebestimmung der 1. Messun
g $(b_{\rm heiz}=1.5\,{\rm K/min})$

$\frac{1}{\ln(j)}$	T/K	ln(j)	T/K
	1 / IX	<u> </u>	•
-16,747	$215,\!65$	-13,265	$275,\!15$
-16,054	$217,\!65$	$-13,\!215$	276,75
$-15,\!494$	$219,\!45$	-13,191	$278,\!25$
$-14,\!667$	$220,\!85$	-13,145	$279,\!55$
$-14,\!607$	$222,\!35$	$-13,\!100$	280,95
$-14,\!578$	223,75	-13,058	$282,\!35$
$-14,\!549$	$225,\!45$	-13,017	$283,\!65$
$-14,\!549$	$227,\!25$	-12,978	$285,\!05$
$-14,\!469$	228,75	-12,922	$286,\!55$
$-14,\!419$	$229,\!85$	$-12,\!886$	$288,\!05$
$-14,\!372$	$231,\!35$	$-12,\!851$	$289,\!45$
$-14,\!304$	$232,\!95$	$-12,\!818$	$290,\!85$
$-14,\!182$	234,75	$-12,\!802$	$292,\!15$
-14,039	$236,\!65$	-12,770	$293,\!65$
$-13,\!899$	$238,\!25$	-12,739	$295,\!15$
-13,776	$239,\!45$	-12,710	$296,\!65$
$-13,\!633$	$240,\!85$	$-12,\!695$	$297,\!95$
$-13{,}528$	$242,\!15$	$-12,\!666$	$299,\!45$
$-13,\!346$	$243,\!45$	$-12,\!625$	300,95
$-13{,}145$	244,95	$-12,\!572$	$302,\!45$
$-12,\!997$	$246,\!65$	$-12,\!547$	$303,\!95$
$-12,\!802$	$248,\!05$	$-12,\!463$	$305,\!35$
$-12,\!625$	$249,\!55$	$-12,\!407$	$306,\!85$
$-12,\!463$	$251,\!05$	$-12,\!334$	$308,\!25$
$-12,\!324$	$252,\!55$	$-12,\!275$	$309,\!85$
$-12,\!167$	$254,\!05$	$-12,\!219$	$311,\!35$
$-12,\!093$	$255,\!55$	$-12,\!142$	$312,\!95$
$-12,\!024$	$256,\!95$	-12,093	$314,\!55$
-11,980	$258,\!35$	-12,024	$316,\!15$
-11,980	259,75	$-12,\!002$	317,75
$-12,\!024$	$261,\!15$	$-12,\!002$	$319,\!25$
$-12,\!093$	262,75	$-12,\!002$	320,75
$-12,\!247$	$264,\!25$	-12,046	$322,\!25$
$-12,\!396$	$265,\!65$	-12,093	323,75
$-12,\!612$	$267,\!05$	-12,142	$325,\!35$
-12,835	$268,\!45$	$-12,\!219$	$326,\!65$
$-13,\!017$	$269,\!95$	$-12,\!304$	327,95
$-13,\!168$	$271,\!35$	$-12,\!396$	$329,\!95$
$-13,\!240$	$272,\!65$	$-12,\!463$	$331,\!15$
$-13,\!265$	273,95	$-12,\!598$	$332,\!75$

 Tabelle 7: Werte für die Aktivierungsenergiebestimmung der 1. Messun
g $(b_{\rm heiz}=3.0\,{\rm K/min})$

ln(j)	T/K	ln(j)	T/K
$-14,\!495$	214,85	-11,959	272,65
$-14,\!495$	216,75	$-12,\!429$	$275,\!25$
$-14,\!469$	$219,\!25$	$-12,\!572$	277,95
$-14,\!395$	$222,\!25$	$-12,\!612$	$280,\!65$
$-14,\!326$	$225,\!25$	$-12,\!598$	$283,\!45$
$-14,\!241$	$228,\!25$	$-12,\!522$	$286,\!35$
$-14,\!126$	$231,\!35$	$-12,\!418$	$289,\!25$
-13,990	$234,\!45$	$-12,\!375$	$292,\!05$
$-13,\!816$	$237,\!45$	$-12,\!304$	294,75
$-13,\!562$	$240,\!55$	$-12,\!275$	$297,\!65$
$-13,\!346$	$243,\!35$	$-12,\!247$	$300,\!55$
-12,997	$246,\!15$	$-12,\!219$	$303,\!55$
$-12,\!681$	$248,\!95$	$-12,\!142$	$306,\!55$
$-12,\!344$	$251,\!65$	$-12,\!002$	$309,\!65$
$-12,\!002$	$254,\!55$	$-11,\!860$	$312,\!55$
$-11,\!672$	$257,\!65$	-11,770	$315,\!45$
$-11,\!436$	260,75	$-11,\!672$	$318,\!35$
$-11,\!309$	263,75	$-11,\!611$	$321,\!15$
$-11,\!353$	$266,\!95$	$-11,\!611$	323,95
$-11,\!568$	269,85	-11,703	326,85

7 Messwerte

V48. D.20.	leit ESS	y n	(F)	70-11	Volta Volta
-616	0 60 120 1360 360 360 360 420 480 540 600 660 720 840 900 1200 1200 1200 1200 1200 1380 1440 1560 1680 1680 1680 1680 1680 1680 1680 16	Verse 10 10 10 10 10 10 10 10 10 10 10 10 10			

					72-17
10.10 MA	Temp in oc	Zeot in S	Verst.		
5.6 6.2 6.6 6.8 6.7 9.7 9.7 9.7 9.7 9.7 9.7 9.7 9.7 9.7 9	149 1673 1774 1900 2308 2408 2613 2788 2613 2788 283, 1 3677 3878 4410	3060 3120	1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1		

1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1 1	100 C C C C C C C C C C C C C C C C C C	2 eiein 5 60 720 780 240 300 366 420 540 660 780 780 780 780 780 780 780 780 780 78	VECOCOCOCOCOCOCOCOCOCOCOCOCOCOCOCOCOCOCO	
			CJ-	

Literatur

- [1] R. Muccillo und J. Rolfe. Effect of Irradiation on Impurity-Vacancy Dipoles in KBr Crystals Doped with Strontium. 28. Jan. 2018. URL: http://onlinelibrary.wiley.com/doi/10.1002/pssb.2220610223/abstract..
- [2] V48: Dipolrelaxation in Ionenkristallen. 28. Jan. 2018. URL: http://129.217.224. 2/HOMEPAGE/PHYSIKER/BACHELOR/FP/SKRIPT/V48.pdf.