# Anfängerpraktikum der Fakultät für Physik, Universität Göttingen

# Versuch 23 Röntgenstrahlung

Praktikant: Felix Kurtz

Michael Lohmann

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

m.lohmann@stud.uni-goettingen.de

Betreuer: Phillip Bastian

Versuchsdatum: 11.03.2015

Testat:		

## In halts verzeichn is

# Inhaltsverzeichnis

1	Einleitung					
2	2.3 Bremsstrahlung	3 4 4 5				
3	Durchführung	5				
4	Auswertung  4.1 Charakteristisches Spektrum von Eisen	6 6 6 7 7				
5	Diskussion	7				
6	Anhang 7					
Lit	eratur	7				

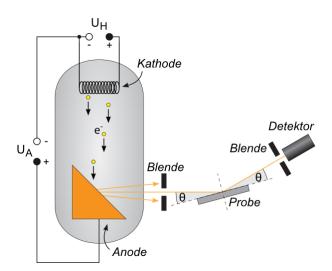
# 1 Einleitung

In diesem Versuch sollen mithilfe der Bragg-Reflexion die Eigenschaften von Röntgenstrahlung untersucht werden. Dabei kann zum einen die *Bremsstrahlung* als auch die für jedes Material charakteristische Strahlung beobachtet werden. Außerdem werden noch zwei Naturkonstanten der Atomphysik bestimmt: das *Plancksche Wirkungsquantum* und die *Rydberg-Frequenz*.

#### 2 Theorie

### 2.1 Röntgenröhre und Bragg-Reflexion

In einer Röntgenröhre (vgl. Abb.1) werden Elektronen durch einen Glühdraht emittiert und anschließend auf eine Anode beschleunigt. Dort wechselwirken sie mit dem Anodenmaterial und es entsteht elektromagnetische Strahlung. Diese ist bei den typischen Beschleunigungsspannungen  $U_A$ , die sich bei mehren Kilo-Volt bewegen, energiereicher als Licht. Man nennt sie im deutschen Sprachraum nach ihrem Entdecker WILHELM CONRAD RÖNTGEN Röntgenstrahlung.



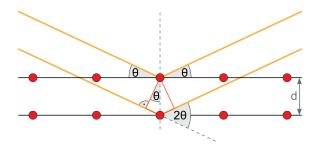
**Abbildung 1:** Aufbau einer Röntgenröhre mit Detektor. [LP2, Datum: 02.01.15]

Um die Strahlung zu charakterisieren, trifft sie auf ein Kristallgitter, dessen Atomabstand im Bereich der Wellenlänge liegt. Dort kommt es zur Bragg-Reflexion, welche in Abb.2 dargestellt wird. Die Strahlen werden an mehreren Kristallschichten reflektiert. Dabei kommt es zu Gangunterschieden, welche ein ganzzahliges Vielfaches n der Wellenlänge sein müssen, damit es zur konstruktiven Interferenz kommt und man am

Detektor ein Signal erkennt. So lässt sich also der Ablenkwinkel  $2\theta$  in eine bestimmte Wellenlänge  $\lambda$  umrechnen:

$$2d\sin\theta = n\lambda. \tag{1}$$

Dies nennt man die Bragg-Bedingung.



**Abbildung 2:** Bragg-Reflexion schematisch. [LP2, Datum: 02.01.15]

#### 2.2 Geiger-Müller-Zählrohr

Die Röntgenstrahlung wird durch ein Geiger-Müller-Zählrohr detektiert. Dort ionisiert sie nämlich Atome und setzt somit Elektronen frei. Diese lösen eine Kaskade an weiteren Elektronen aus und ein Strom kann gemessen werden. Da das Zählrohr eine gewisse Zeit benötigt, bis es ein neues Ereignis detektieren kann, (Totzeit), müssen die Impulsraten N (Impulse/Sekunde) durch folgende Formel korrigiert werden:

$$N_{\text{korrigiert}} = \frac{N_{\text{gemessen}}}{1 - \tau \cdot N_{\text{gemessen}}}.$$
 (2)

Dabei ist  $\tau$  die Totzeit, die sich typischerweise im Bereich von 100  $\mu$ s befindet. Man berechnet nämlich die Wahrscheinlichkeit mit ein, dass ein Ereignis stattgefunden hat, dieses aber nicht detektiert werden konnte.

# 2.3 Bremsstrahlung

Das Elektron überträgt Energie an das Photon, wenn es mit dem Anodenmaterial wechselwirkt. Läuft dieser Prozess ideal ab, gibt das Elektron seine gesamte Energie  $E=e\cdot U_A$  an das Photon ab, dessen Energie  $E=h\cdot \nu=\frac{hc}{\lambda}$  beträgt. Setzt man also beide Energien gleich, kann man die minimal erreichbare Wellenlänge  $\lambda_{\rm gr}$  berechnen:

$$\lambda_{\rm gr} = \frac{hc}{e \cdot U_A} \,. \tag{3}$$

Sie hängt nur von der Beschleunigungsspannung  $U_A$  ab, da die Elektronenladung e, die Vakuum-Lichtgeschwindigkeit c sowie das Plancksche Wirkungsquantum h Naturkonstanten sind.

Da aber die wenigsten Photonen die gesamte Elektronenenergie erhalten, ergibt sich eine typische, kontinuierliche Intensitätsverteilung, deren Maximum sich bei einer etwas größeren Wellenlänge befindet. Man nennt dies *Bremsstrahlung*.

### 2.4 Charakteristische Röntgenstrahlung

Neben der Bremsstrahlung misst man auch noch die für das Anodenmaterial charakteristische Strahlung. Dabei entspricht die Photonen-Energie genau einer Differenz von zwei Energieniveaus:  $E_{\rm ph} = h\nu = E_s - E_f$ . Ist das untere Niveau  $E_f$  die K-Schale, spricht man von K-Linien. Der Übergang von der L-Schale auf die K-Schale wird mit K $\alpha$  bezeichnet, der von M-Schale mit K $\beta$ . Diese Energiedifferenzen der K-Linien kann man mithilfe des Moseley-Gesetzes

$$\nu_K = R_{\nu}(Z - 1)^2 \left(\frac{1}{n_f^2} - \frac{1}{n_s^2}\right) \tag{4}$$

berechnen. Dabei ist  $\nu_K$  die Frequenz des Photons,  $R_{\nu}$  die Rydberg-Frequenz, Z die Kernladungszahl des Atoms und  $n_s$  bzw.  $n_f$  kennzeichnen das obere/untere Niveau. Für die K-Schale ist n=1, für die L-Schale gilt n=2, etc. Analog kann man auch die Energien für die anderen Linien berechnen. Dabei muss aber die Kernladungszahl um die für jede Schale typische Abschirmkonstante  $\sigma$  verringert werden. Anhand der obigen Formel (K-Schale) erkennt man:  $\sigma_K=1$ .

Die Intensität  $I_K$  der charakteristischen Strahlung hängt über

$$I_K \sim I_A \cdot (U_A - U_K)^{3/2}$$
 (5)

von dem Anodenstrom  $I_A$  sowie der Anodenspannung  $U_A$  und dem Ionisationspotential  $U_K$  ab.

# 3 Durchführung

Zuerst wird das Anodenmaterial notiert. Da wir mit der Eisen-Röhre gearbeitet haben, werden die einzustellenden Werte nur für diese angegeben.

Nach Anschalten der Röntgenröhre, des Computers und Starten des Messprogramms MEASURE wird zuerst die charakteristische Strahlung vermessen. Im Programm stellt man dazu folgende Werte ein: Anodenspannung  $U=25\,\mathrm{kV}$ , Anodenstrom  $I=1\,\mathrm{mA}$ , Winkelschritt  $\Delta\theta=0.1^\circ$  und Integrationszeit  $\Delta t=2\,\mathrm{s}$  sowie den zu vermessenden Winkelbereich. Dieser ist für jedes Anodenmaterial unterschiedlich, für Eisen soll zwischen

 $\theta_{\rm min}=3^{\circ}$  und  $\theta_{\rm max}=80^{\circ}$  gemessen werden.

Danach vermisst man für die Spannungen U=23,26,29,32 und 35 kV die Grenzwellenlänge und die Intensität der charakteristischen Strahlung, also für Eisen den Winkelbereich zwischen 3° und 15° sowie zwischen 17° und 24°. Wieder ist  $I=1\,\mathrm{mA},\,\Delta\theta=0.1^\circ$  und  $\Delta t=2\,\mathrm{s}.$ 

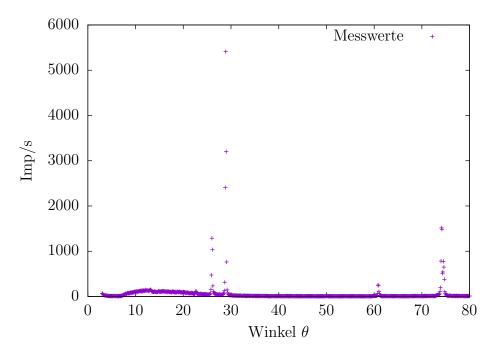
Als nächstes werden die Absorptionskanten von Kupfer und Nickel vermessen. In der Ablage auf dem Gerät befindet sich ein Kästchen mit Absorptionsfolien. Man wählt die entsprechenden mit deiner Dicke von 0.025 mm. Die weiteren Werte betragen  $U=25\,\mathrm{kV},$   $I=1\,\mathrm{mA},~\Delta\theta=0.1^\circ$  und  $\Delta t=30\,\mathrm{s}.$ 

Als letztes wird in einem Bereich zwischen 8° und 16° mit  $\Delta\theta=1$ ° die Absorption verschiedener Materialien (verschiedene Kernladungszahlen) vermessen. Dazu wird als erstes ein Spektrum ohne Absorber aufgenommen, dann 0.08 mm dickes Aluminium sowie 0.025 mm dickes Zink und Zinn. Die weiteren Werte betragen  $U=25\,\mathrm{kV},\,I=1\,\mathrm{mA}$  und  $\Delta t=30\,\mathrm{s}.$ 

# 4 Auswertung

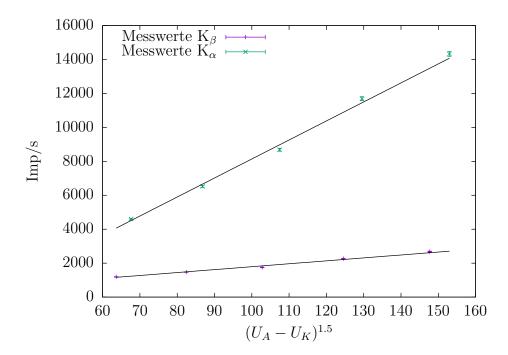
#### 4.1 Charakteristisches Spektrum von Eisen

#### 4.1.1 Wellenlängen und Energien



**Abbildung 3:** Spektrum aus Messung 2

				Energie $E$ [eV]		
	$\mid n \mid$	Winkel $\theta$	Wellenlänge $\lambda$ [pm]	Messwert	Lit. Wert	
V	1	$28.9^{\circ} \pm 0.2^{\circ}$	$194.3 \pm 1.3$	$6380 \pm 50$	6391, 6404	
$\Lambda_{\alpha}$	2	$74.1^{\circ} \pm 0.2^{\circ}$	$193.3 \pm 0.2$	$6414 \pm 14$	0591, 0404	
$K_{\beta}$	1	$26.0^{\circ} \pm 0.2^{\circ}$	$176.2 \pm 1.3$	$7040 \pm 60$	7058	
	2	$60.8^{\circ} \pm 0.2^{\circ}$	$175.5 \pm 0.4$	$7065 \pm 17$		



#### 4.1.2 Abhängigkeit von der Anodenspannung

## 4.1.3 Grenzwellenlänge der Bremsstrahlung

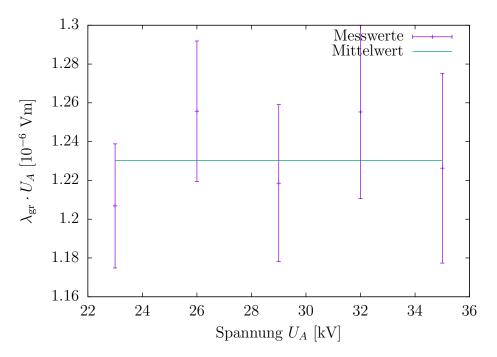
$$h = (6.57 \pm 0.06) \ 10^{-34} \text{J s}$$
 (6)

# 5 Diskussion

# 6 Anhang

# Literatur

[LP2] Lehrportal der Universität Göttingen. https://lp.uni-goettingen.de/get/text/4385.



**Abbildung 4:** Produkt aus Beschleunigungsspannung und zugehöriger Grenzwellenlänge in Abhängigkeit der Spannung