

Name: Marius Pfeiffer

Matrikel-Nr.: 4188573

E-Mail: marius.pfeiffer@stud.uni-heidelberg.de

Betreut durch: Valentin Krems

17.02.2025

Versuch 256: Röntgenfluoreszens



Abbildung 1: Versuchsaufbau

Inhaltsverzeichnis

1 Einleitung	2
1.1 Physikalische Grundlagen	2
1.2 Versuchsdurchführung	2
2 Messprotokoll	3
3 Auswertung	4
4 Zusammenfassung und Diskussion	5

1 Einleitung

Nachdem wir in Versuch 255 das Röntgenspektrum genauer untersucht hatten, setzen wir uns in Versuch 256 mit der sogenannten Röntgenfluoreszens auseinander. Röntgenfluoreszens beschreibt die Abstrahlung einer sekundären Röntgenstrahlung, bei der Interaktion von Röntgenstrahlung mit Materie.

1.1 Physikalische Grundlagen

Trifft Röntgenstrahlung auf Atome von Materie, kann diese Elektronen aus den inneren Schalen der Atome herauslösen. Rücken daraufhin Elektronen von den äußeren Schalen in die dadurch entstandenen Fehlstellen nach, so wird die dabei frei werdende Energie in Form einer sekundären Röntgenstrahlung abgestrahlt. Für die frei werdende Energie bei einem Elektronenübergang von der Schale n_2 zur Schale n_1 gilt, angenähert aus dem Bohr'schen Atommodell,

$$\Delta E = E_2 - E_1 = chR_\infty \left(\frac{(Z - \sigma_{n1})^2}{n_1^2} - \frac{(Z - \sigma_{n2})^2}{n_2^2} \right). \quad (1)$$

In diese Rechnung gehen neben der Lichtgeschwindigkeit h , dem Planck'schen Wirkungsquantum h und der Rydberg-Konstante R_∞ auch die Kernladungszahl Z und die Abschirmkonstanten σ_i ein, welche beide Materialabhängig sind. Daher ist die Röntgenfluoreszens charakteristisch für die bestrahlte Probe. Mit einer mittleren Abschirmkonstante σ_{12} , welche die σ_i ersetzt und der Rydberg-Energie $E_R = chR_\infty$ ($\approx 13.6\text{eV}$) können wir die obige Gleichung umschreiben zu

$$\Delta E = E_2 - E_1 = E_R(Z - \sigma_{12})^2 \left(\frac{1}{n_1^2} - \frac{1}{n_2^2} \right). \quad (2)$$

Betrachten wir speziell die K_α -Strahlung der Übergänge $n_2 = 2 \rightarrow n_1 = 1$, können wir die Abschirmkonstante für nicht zu schwere Kerne mit einer Ladungszahl bis etwa $Z \approx 30$ mit $\sigma_{12} \approx 1$ annähern. Damit können wir die Gleichung weiter vereinfachen zu

$$\sqrt{\frac{E}{E_R}} = (Z - 1) \sqrt{\frac{3}{4}}. \quad (3)$$

1.2 Versuchsdurchführung

2 Messprotokoll

Messprotokoll 256 Marius Pfeiffer
Robert Grossch 17.02.2025

Reihenfolge Spektren

#	Element	Farbe	μ_{α}		μ_{β}	
			μ	σ	μ	σ
1	Molybdän	schwarz	17.46	0.18	19.57	0.17
2	Eisen	rot	6.38	0.17	7.03	0.42
3	Nickel	blau	7.46	0.18	8.26	0.21
4	Zink	lila	8.64	0.18	9.59	0.16
5	Zirconium	cyan	15.78	0.18	17.67	0.19
6	Titan	ultramarin	4.44	0.19	4.44	0.19
7	Kupfer	pink	8.04	0.17	8.91	0.14
8	Silber	rostbraun	21.89	0.21	24.59	0.18

Kalibrierung

Fe : $\mu = 111$, $\sigma = 3$, 6.40keV

Mo : $\mu = 279$, $\sigma = 3$, 17.46keV

Lesierung

Probe 1, schwarz Fe, Cr

Probe 2, schwarz Cu, Zn

Probe 3, rot Cu, Zn

Probe 4, blau Fe, Ni

Probe 5, lila Cu, Ga, Ge

U.K

3 Auswertung

4 Zusammenfassung und Diskussion

$$x = 3 \frac{1}{|\text{cm}|} \quad (4)$$

$$x = 3 \text{ cm} \quad (5)$$

$$H = \frac{\vec{p}^2}{2m} + \frac{m}{2}\omega^2\vec{q} \quad (6)$$

$$\vec{p}^2 = \delta_{ij}p_ip_j \quad (7)$$

$$\vec{q}^2 = \delta_{kl}q_kq_l \quad (8)$$

$$\{L_i, H\} = \left\{ \varepsilon_{abc}q_bp_c, \frac{\delta_{ij}p_ip_j}{2m} + \frac{m}{2}\omega^2\delta_{kl}q_kq_l \right\} \quad (9)$$

$$= \varepsilon_{abc} \left\{ q_bp_c, \frac{\delta_{ij}p_ip_j}{2m} + \frac{m}{2}\omega^2\delta_{kl}q_kq_l \right\} \quad (10)$$

$$= \varepsilon_{abc} \left(\frac{1}{2m} \{q_bp_c, \delta_{ij}p_ip_j\} + \frac{m}{2}\omega^2 \{q_bp_c, \delta_{kl}q_kq_l\} \right) \quad (11)$$

$$(12)$$