Integrierter Kurs 4

Experimentalteil
Tom Folgmann

13. April 2023

Atommassenbestimmung

Röntgenbeugung an Kristallen. Man kennt zunächst die Gitterkonstante $d \in \mathbb{R}_{\geq 0}$, also den Abstand der Atome innerhalb des Gitters. Damit ist das Atomvolumen gerade $d^3 = V_{Atom}$ und schließlich

$$N_A \cdot V_{Atom} = \frac{M}{\rho(M)},$$

wobei M die $Molek \ddot{u}lmasse$ und ρ eine Dichtefunktion ist.	
□ Recherchiere das "Avogadro-Projekt" des PTB.	(\$1)
Gaskonstante. Über die Gaskonstante folgt der Atomradius $R=N_A\cdot k_B$ mit k_B als $Boltzmann\text{-}Konstante.$	
Massenspektroskopie. Hier wird über die Atomablenkung die Masse bestimmt.	
$\hfill\Box$ Recherchiere das genaue Vorgehen.	(\$2)

0.1 Größe von Atomen

Atome weisen etwa eine Größe von $10^{-10}\mathrm{m}$ im Radius vor, was wir folgend auf die Einheit Angstrom normieren werden: $1\text{Å}:=10^{-10}\mathrm{m}$. Zum Vergleich: Das Wasserstoffatom weist einen Radius von 0.5Å auf, Magnesium einen von 1.6Å und Caesium 2.98Å.

0.2 Typische Bestimmung der Größe eines Atoms

Grobe Abschätzung. Für reale Gase gilt die sogenannte Van-der-Waals-Gleichung der Form

 $\left(p + \frac{a}{V_m^2}\right) \cdot (V_m - b) = RT,$

wobei a den Binnendruck und b das Kovolumen darstellen. Aus einem pV Diagramm lässt sich dann die Konstante b bestimmen und die Approximation $b \approx N_A \cdot V_A$ liefert die gewünschten Größen.

Beugung von Röntgenstrahlen an Kristallen. Das Ziel der Beugung ist zunächst die Bestimmung der oben erwähnten Gitterkonstanten d. Man benötigt hierzu Röntgenstrahlen, gewonnen durch (i) eine Röntgenröhre, mit dem Nachteil der charakteristischen Linien, welche berücksichtigt werden müssen, oder (ii) die Synchrotronstrahlung. Diese werden auf einen Einkristall gelenkt, welcher durch eine periodische, durchgehende äquidistante Anordnung von Atomen als ein Festkörper charakterisiert wird. Durch diese Anordnung wird eine Ebenenstruktur initialisiert, welche insbesondere nicht eindeutig wählbar ist.

Im Exp
meriment wird dann eine Beugungserscheinung ersichtlich sein, siehe
 $[\to AP3:\ Beugung\ am\ Gitter].$ Im wesentlichen wird hierfür die Bragg Bedinung der Form

$$2 \cdot d \cdot \sin(\alpha) = n \cdot \lambda$$

verwendet, wobei α der Kontaktwinkel der Strahlung zum Gitter und n die Beugungsordnung ist. Der Gitterabstand führt in der obigen weise auf das gesuchte Atomvolumen V_{Atom} .

Man kann das Experiment auch mit mehreren Verfahren ausführen, wie zB. das Laue-Verfahren, das Bragg- oder Drehkristallverfahren und Dabye Scherrer Verfahren, welches für Pulver und monochromatischem Licht verwendet.

Abbildende Größenbestimmung. Mithilfe eines Lichtmikroskopes lässt sich ein Atom nicht auflösen, da es der Abbeschen Theorie über das Auflösungsvermögen widerspricht. Das Rayleigh-Kriterium für d ist von der Form

$$d = \frac{\lambda}{n \cdot \sin(\alpha)},$$

mit n als Brechungsindex und α als Einfallswinkel (der halbe Winkel). Unter dem Link zum Auflösungsvermögen sind minimale sichtbare Längen bei ungefähr 500nm recherchierbar, woraus die Ausgangsaussage folgt.

"Man braucht die mindestens die erste Ordnung, sonst haben wir keine Auflösung mehr."

☐ Finde heraus,	, was der Prof. mit	dieser Aussage meinte.	(◎3

Experiment 1. Die Nebelkammer.

Die sogenannte Nebelkammer ist gefüllt mit übersättigtem Wasserdampf, durch welche gewählte Teilchen hindurchfliegen, wie beispielsweise 4_2 He Kerne. Ihre Spuren in dem Nebel lassen sich dann optisch durch Schwärzungen nachvollziehen. Die Streifen entstehen durch die Reaktion

$${}^{14}_{7}N + {}^{4}_{2}He \longrightarrow {}^{17}_{8}O + {}^{1}_{1}p.$$

Experiment 2. Das Feldemissionsmikroskop.

Das Feldemissions- oder Feldelektronenmikroskop wurde entwickelt von E. Müller im Jahre 1951. Die Wolframspitze weist einen Krümmungsradius von $r \approx 10 \mathrm{nm}$ auf, aus wessen Spitze durch eine angelegte Spannung zwischen ihr und dem Schirm Elektronen herausgerissen werden. Diesen Prozess nennt man auch Kalte Elektronen Emission.