Inhaltsverzeichnis

1	Fermi	2
2	Magnetwaage	3
3	Schaukel	5
4	Fallrohr	5

1 Fermi

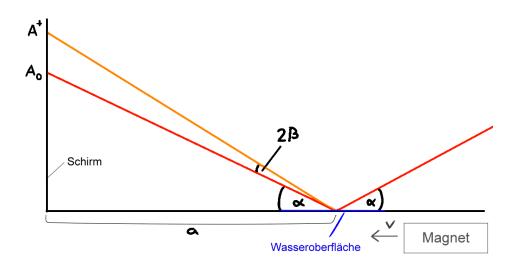


Abbildung 1: Skizze zum Versuch insgesammt

Es folgen die folgenden grundlegenden Gleichungen aus Fig. 1

$$\tan \alpha = \frac{A_0}{a} \tag{1}$$

$$\tan(\alpha + 2\beta) = \frac{A^+}{a}; \quad A^+ = A_0 + \Delta A \tag{2}$$

und aus Fig. 2

$$\tan \beta = \frac{2h}{d}.\tag{3}$$

Wobei in Fig. 2 das Wasser in die andere Richtung gekrümmt ist.

Stellt man Gl. (3) nach der gesuchten Größe h um und setzt geeignet Gl. (1) und Gl. (2) ein, so folgt:

$$\tan \beta = \frac{2h}{d} \Leftrightarrow h = \frac{d}{2} \tan \beta \tag{4}$$

$$= \frac{d}{2} \tan \left(\frac{1}{2} \arctan \left(\frac{A^+}{a} \right) - \frac{\alpha}{2} \right) \tag{5}$$

$$= \frac{d}{2} \tan \left(\frac{\arctan\left(\frac{A^{+}}{a}\right) - \arctan\left(\frac{A_{0}}{a}\right)}{2} \right) \tag{6}$$

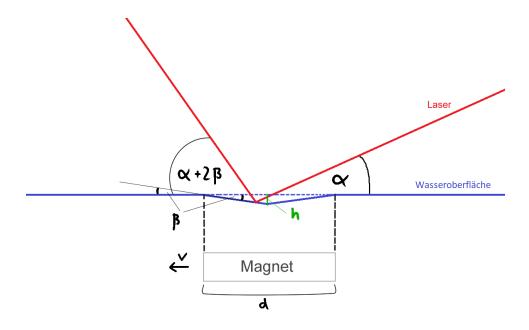


Abbildung 2: Skizze nahe beim Magneten

Mit den abgeschätzten Werten

$$a = 3.5 \,\mathrm{m}; \quad A_0 = 1.2 \,\mathrm{m}; \quad \Delta A = 3 \,\mathrm{cm}; \quad d = 1 \,\mathrm{cm}$$
 (7)

ist $h \approx 19 \, \mu \text{m}$.

Der Magnet wird wie in Fig. 2 mit einer konstanten Geschwindigkeit nach links gezogen. Da wie in Fig. 3 zu erkennen ist der Lichtpunkt erst nach oben ausschlägt, muss auch der Laserstrahl erst auf eine wie in Fig. 2 gezeigte Steigung treffen. Dabei wird in der Fermi-Abschätzung die Steigung als etwa konstant angesehen. Damit ist klar, dass sich eine leichte Vertiefung im Wasser durch den Magneten bilden muss. Daraus folgt wiederum, dass Wasser von einem Magnetfeld abgestoßen und so Diamagnetisch ist.

Bei MaCl2₂ ist der Effekt umgekehrt und deutlich stärker. Dass bedeutet der Stoff bildet einen Hügel und ist damit Paramagnetisch. Die Höhe beläuft sich damit bei $\Delta A=0.7\,\mathrm{m}$ auf $h\approx420\,\mathrm{\mu m}$. Dadurch zeigt sich, dass paramagnetische Effekte deutlich stärker als diamagnetische sind.

2 Magnetwaage

Wie in Fig. 4 dargestellt, wird eine Probe in einem festen Abstand $d \approx 1$ mm unter einen starken Magneten plaziert und die Gewichtsänderung betrachtet. Da auch die Halterung magnetischen Effekten unterliegt, wird jeweils ein Referenzwert ohne Probe gemessen. Die Volumensuszeptibilität ist gegeben

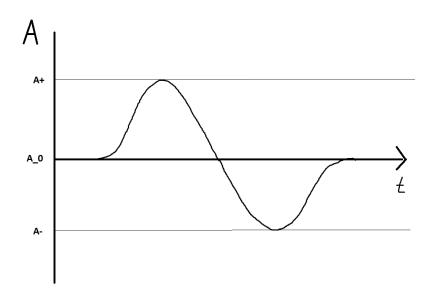


Abbildung 3: Verlauf der Position des Lichtpunktes auf dem Schirm gegen die Zeit.

durch

$$\chi_V = \frac{2 \cdot \mu_0 \cdot \Delta m \cdot g}{V_S \cdot \frac{\partial B_z^2}{\partial z}},\tag{8}$$

wobei näherungsweise gilt

$$\frac{\partial B_z^2}{\partial z} \approx \frac{B_z^2(d) - B_z^2(d + h_s)}{h_s} \tag{9}$$

mit h_s ist die Höhe der Probe und d ist der Abstand der Probe zum Magneten. Gemessen Für das Magnetfeld gilt

$$B(z) = \frac{B_r}{2} \left(\frac{D+z}{\sqrt{R^2 + (D+z)^2}} - \frac{z}{\sqrt{R^2 + z^2}} \right)$$
 (10)

mit speziefisch $B_r = 1.87(10) \,\mathrm{T}$, sowie Radius $R = 30 \,\mathrm{mm}$ und Dicke $D = 15 \,\mathrm{mm}$.

Rechnet man eine Formel nach der anderen aus, so bekommt man für jedes Material eine Volumensuszeptibilität. Insgesammt ergibt sich

$$\chi_V = \gamma \frac{\Delta m}{B_r^2} \tag{11}$$

mit den Konstanten

$$\gamma = \frac{8 \cdot \mu_0 \cdot g \cdot h_S}{V_S \cdot \alpha}; \quad \alpha = \left(B_z'(d)\right)^2 - \left(B_z'(d+h_S)\right)^2; \quad B_z'(z) = \frac{D+z}{\sqrt{R^2 + (D+z)^2}} - \frac{z}{\sqrt{R^2 + z^2}}$$

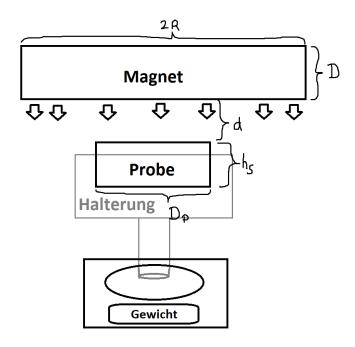


Abbildung 4: Skizze zum Fallrohr.

Die Unsicherheit $u(\chi_V)$ berechnet sich folgendermaßen:

$$u(\chi_V) = \gamma \sqrt{\left(\frac{u(\Delta m)}{B_z^2}\right)^2 + \left(\frac{\Delta m}{2B_z^3}u(B_r)\right)^2}$$
 (12)

Es folgen die Volumensuszeptibilitäten für die untersuchten Stoffe.

- 3 Schaukel
- 4 Fallrohr

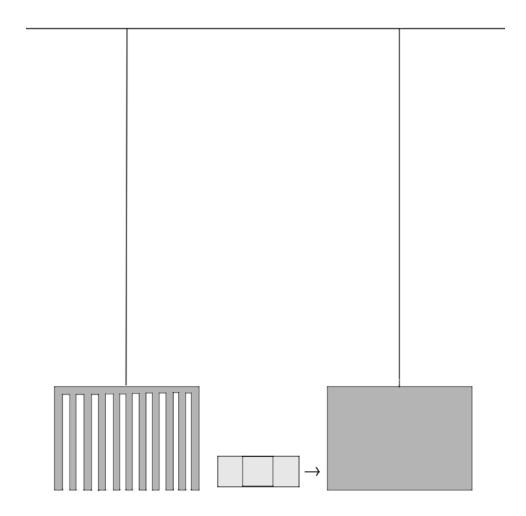


Abbildung 5: Skizze zum Fallrohr.

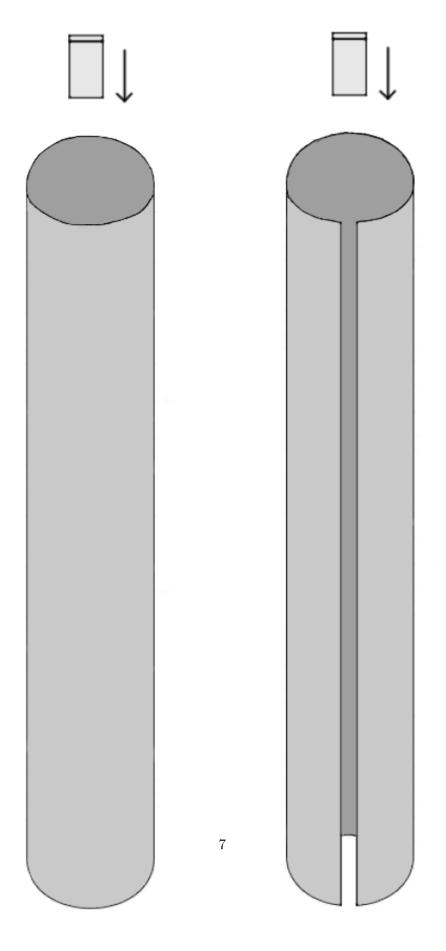


Abbildung 6. Skizze zum Fallrohr