



**Aufgabe 27. Kleine Schwingungen: Das lineare dreiatomige Molekül** (13 Punkte)

Betrachten Sie ein lineares dreiatomiges Molekül, das nur Schwingungen in Richtung der Molekülachse ausführen kann. Bei der Untersuchung von möglichen kleinen Schwingungen haben wir also mit einem effektiv *eindimensionalen* Problem zu tun. Die Koordinaten der drei Atome entlang der Molekülachse seien  $x_1$ ,  $x_2$  und  $x_3$ , die entsprechenden Massen  $m_1$ ,  $m_2$  und wiederum  $m_1$ . Als Anwendung könnte man z. B. an  $\text{CO}_2$  denken. Die Ruhelängen der beiden Bindungen seien  $a$ , die Federkonstanten  $k$ . Das Dreiteilchenpotential ist somit durch

$$V(x_1, x_2, x_3) = \frac{1}{2}k[(x_2 - x_1 - a)^2 + (x_3 - x_2 - a)^2]$$

gegeben.

- Stellen Sie die Bewegungsgleichungen für  $x_1(t)$ ,  $x_2(t)$  und  $x_3(t)$  auf. Überprüfen Sie, dass die Koordinatenwahl  $x_{10} = -a$ ,  $x_{20} = 0$  und  $x_{30} = a$  einem möglichen Gleichgewichtszustand entspricht.
- Führen Sie neue Koordinaten  $y_1 \equiv \sqrt{m_1}(x_1 + a)$ ,  $y_2 \equiv \sqrt{m_2}x_2$  und  $y_3 \equiv \sqrt{m_1}(x_3 - a)$  ein und zeigen Sie, dass die Bewegungsgleichung für  $\mathbf{y} = (y_1, y_2, y_3)$  die Form  $\ddot{\mathbf{y}} = -\mathbf{B} \cdot \mathbf{y}$  hat.
- Bestimmen Sie die Eigenwerte und normierten Eigenvektoren der Matrix  $\mathbf{B}$ . Bestimmen Sie die entsprechenden Eigenschwingungen des Moleküls (inklusive ihrer Zeitabhängigkeit) und skizzieren Sie sie.

**Aufgabe 28. Elektromagnetische Potentiale und Galilei-Transformationen** (7 Punkte)

Das Transformationsverhalten der elektromagnetischen Felder  $\mathbf{E}$  und  $\mathbf{B}$  unter Galilei-Transformationen lautet, wie aus der Vorlesung bekannt, für  $c \rightarrow \infty$ :

$$\mathbf{E}'(\mathbf{x}', t') = \sigma R(\boldsymbol{\alpha})^{-1} [\mathbf{E}(\mathbf{x}, t) + \mathbf{v}_\alpha \times \mathbf{B}(\mathbf{x}, t)] \quad (1)$$

$$\mathbf{B}'(\mathbf{x}', t') = R(\boldsymbol{\alpha})^{-1} \mathbf{B}(\mathbf{x}, t) \quad , \quad (2)$$

wobei die Koordinatensysteme gemäß  $\mathbf{x}'(\mathbf{x}, t) = \sigma R(\boldsymbol{\alpha})^{-1} \mathbf{x} - \mathbf{v}t - \boldsymbol{\xi} = \sigma R(\boldsymbol{\alpha})^{-1} (\mathbf{x} - \mathbf{v}_\alpha t - \boldsymbol{\xi}_\alpha)$  und  $t'(\mathbf{x}, t) = t - \tau$  miteinander verknüpft sind. Im Folgenden soll gezeigt werden, dass das Transformationsverhalten

$$\mathbf{A}'(\mathbf{x}', t') = \sigma R(\boldsymbol{\alpha})^{-1} \mathbf{A}(\mathbf{x}, t) \quad (3)$$

$$\Phi'(\mathbf{x}', t') = \Phi(\mathbf{x}, t) - \mathbf{v}_\alpha \cdot \mathbf{A}(\mathbf{x}, t) \quad (4)$$

der elektromagnetischen Potentiale mit (1) und (2) verträglich ist.

- Zeigen Sie, dass (3) das Transformationsverhalten (2) impliziert.
- Zeigen Sie, dass (3) und (4) zusammen das Transformationsverhalten (1) implizieren.
- Implizieren (1) und (2) umgekehrt auch (3) und (4)?
- Ist das *Vektorpotential*  $\mathbf{A}$  ein echter oder ein Pseudovektor? Ist das *skalare Potential*  $\Phi$  wirklich ein Skalar? Begründen Sie Ihre Antwort.

## „Mathematische Rechenmethoden II“

Dozent: Jun.-Prof. Harvey B. Meyer

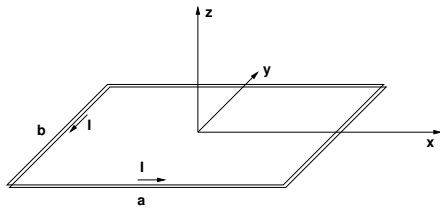
Sommersemester 2012 – Übungsblatt 12 – Abgabe: 09.07.2012

### 1. (10 P.) Elektrostatisches Feld einer homogen geladenen Kugel

Wir betrachten eine homogen geladene Kugel von Radius  $R$  mit ihrem Zentrum am Ursprung. Sie trägt insgesamt eine Ladung  $Q$ .

- (a) (2 P.) Bestimmen Sie mittels des Gaußschen Gesetzes  $\int_{\partial\Omega} d\mathbf{S} \cdot \mathbf{E} = \frac{Q_{\Omega}}{\epsilon_0}$  das elektrische Feld  $\mathbf{E}(\mathbf{x})$  für alle  $\mathbf{x}$ .
- (b) (3 P.) Geben Sie die Ladungsdichte  $\rho(\mathbf{x})$  anhand der Dirac Delta-Funktion an.
- (c) (3 P.) Benutzen Sie die Lösung  $\phi(\mathbf{x}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int d\mathbf{x}' \frac{\rho(\mathbf{x}')}{|\mathbf{x}-\mathbf{x}'|}$  für das elektrostatische Potenzial, um dann das elektrische Feld  $\mathbf{E} = -\nabla\phi$  zu bestimmen. Prüfen Sie, dass Sie das selbe Ergebnis wie unter (a) bekommen.

### 2. (10 P.) Magnetisches Dipolfeld



Wir wollen das von der links abgebildeten Schleife erzeugte magnetische Feld mittels der formellen Lösung der Magnetostatik

$$\mathbf{A}(\mathbf{x}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int d\mathbf{x}' \frac{\mathbf{j}(\mathbf{x}')}{|\mathbf{x}-\mathbf{x}'|}. \quad (1)$$

in großen Entfernungen  $R \gg a, b$  bestimmen. Der Strom  $I$ , der durch die Schleife fließt, ist zeitunabhängig.

- (a) (2 P.) Geben Sie die drei Komponenten  $j_x, j_y, j_z$  der Stromdichte an. Verwenden Sie dafür die Delta Funktion und die Heaviside Funktion  $\theta(x) = \begin{cases} 1 & x \geq 0 \\ 0 & x < 0 \end{cases}$ .
- (b) (3 P.) Berechnen nun das Integral (1) für die  $A_x$  Komponente indem Sie den Integranden in  $b/R$  Taylor entwickeln. Zeigen Sie, dass  $A_x(\mathbf{R}) = -\frac{\mu_0 I a b}{4\pi} \frac{Y}{R^3}$ ,  $\mathbf{R} = (X, Y, Z)$ .

- (c) (3 P.) Benutzen Sie die Identitäten
 
$$\begin{aligned} \theta(x + a/2)\theta(x - a/2) &\stackrel{a \rightarrow 0}{\rightarrow} a\delta(x) \\ \delta(y + \frac{b}{2}) - \delta(y - \frac{b}{2}) &\stackrel{b \rightarrow 0}{\rightarrow} b\partial_y\delta(y) \end{aligned}$$

im Ausdruck der Stromverteilung, um  $A_x$  erneut zu berechnen.

- (d) (3 P.) Zeigen durch ein Symmetrie-Argument, dass  $A_y(\mathbf{R}) = +\frac{\mu_0 I a b}{4\pi} \frac{X}{R^3}$ . Zeigen Sie, dass das Vektorpotenzial durch den folgenden Ausdruck gegeben ist,

$$\mathbf{A}(\mathbf{R}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\boldsymbol{\mu} \times \mathbf{R}}{R^3}, \quad (2)$$

wobei das *magnetische Moment* in diesem Beispiel durch

$$\boldsymbol{\mu} = IS \cdot \mathbf{n} \quad (3)$$

gegeben ist;  $S = ab$  ist die von der Schleife begrenzte Fläche und  $\mathbf{n} = \mathbf{e}_3$  der Einheitsvektor, der orthogonal zur Ebene ist, in der die Schleife sich befindet (orientiert nach der Korkezieher-Regel). Zeigen Sie, dass  $\mathbf{B}(\mathbf{R}) = \frac{\mu_0}{4\pi R^3} (3(\boldsymbol{\mu} \cdot \mathbf{e}_R)\mathbf{e}_R - \boldsymbol{\mu})$ .