

## Übungsblatt 1

### 1 Vektoranalysis \*\*

Beweisen Sie folgende Identitäten:

$$(a) \Delta \left( \vec{\nabla} \cdot \left( \frac{\vec{r}}{r^2} \right) \right) = 2r^{-4}$$

$$(b) \vec{\nabla} \times \left( \frac{\vec{r}}{r} \right) = 0$$

$$(c) [\vec{A} \times (\vec{\nabla} \times \vec{B})]_i = A_j \frac{\partial B_j}{\partial x_i} - (\vec{A} \cdot \vec{\nabla}) B_i \quad (\text{Man beachte die Summenkonvention.})$$

$$(d) \vec{A} \times (\vec{\nabla} \times \vec{A}) = \frac{1}{2} \vec{\nabla} \vec{A}^2 - (\vec{A} \cdot \vec{\nabla}) \vec{A}$$

$$(e) \vec{\nabla}(\vec{A} \cdot \vec{B}) = \vec{A} \times (\vec{\nabla} \times \vec{B}) + \vec{B} \times (\vec{\nabla} \times \vec{A}) + (\vec{A} \cdot \vec{\nabla}) \vec{B} + (\vec{B} \cdot \vec{\nabla}) \vec{A}$$

**Hinweis:** Verwenden Sie das Resultat aus (c) für Teilaufgabe (d) und (e).

### 2 Kreuzprodukt und Rotationsmatrizen \*\*

Zeigen Sie, dass für jegliche orthogonale Matrizen  $R \in \mathbb{R}^{3 \times 3}$  und beliebige Vektoren  $\vec{u}, \vec{v} \in \mathbb{R}^3$  gilt

$$R\vec{u} \times R\vec{v} = R(\vec{u} \times \vec{v})$$

.

### 3 Levi-Civita und Quantenmechanik \*\*\*

In der Quantenmechanik ist der Drehimpulsoperator als

$$\hat{L} = \hat{x} \times \hat{p}$$

definiert, mit dem Impulsoperator

$$\hat{p} = -i\hbar \vec{\nabla}$$

und dem Ortsoperator  $\hat{x}$ , der wie der Ortsvektor  $\vec{x}$  behandelt werden kann. Verschwindet der Kommutator

$$[A, B] = AB - BA$$

zweier Observablen A und B nicht, so hat dies eine Unschärfe zur Folge, d.h. die beiden assoziierten physikalischen Größen sind nicht gleichzeitig scharf messbar.

Leiten sie die Kommutatorrelation

$$[L_i, L_j] = i\hbar \epsilon_{ijk} L_k$$

der Drehimpulskomponenten her. In obiger Gleichung wird die Summenkonvention verwendet.

## 4 Kraft, Potential und Arbeit \*

Betrachten sie die Kraft

$$\vec{F}(\vec{r}) = \lambda \begin{pmatrix} axy \\ x^2 + bz^2 \\ yz \end{pmatrix},$$

mit der dimensionsbehafteten Konstanten  $\lambda > 0$  und zwei reelwertigen Parametern  $a$  und  $b$ .

- Welche Dimension muss  $\lambda$  haben, damit es sich bei  $F$  tatsächlich um eine Kraft handelt?
- Bestimmen Sie  $a$  und  $b$  so, dass  $F$  ein Potential besitzt. Bearbeiten Sie die folgenden Teilaufgaben mit diesen Werten.
- Geben Sie ein solches Potential  $U$  an.
- Die Punktmasse  $m$  soll vom Ursprung zum Ort  $(x_0, y_0, z_0)$  bewegt werden. Berechnen Sie die dafür benötigte Arbeit auf zwei verschiedene Arten. Für welche Werte  $x_0, y_0, z_0$  wird Energie aufgenommen, für welche wird Energie abgegeben?

## 5 Potentialstufe \*

Betrachten Sie das Potential

$$U(x, y) = \begin{cases} U_1 & \text{für } x < 0 \\ U_2 & \text{für } x > 0 \end{cases} \quad (1)$$

im zweidimensionalen Raum. Ein Teilchen der Masse  $m$  überquert die Potentialstufe gemäß Abbildung 1. Im Bereich  $x < 0$  hat das Teilchen die Geschwindigkeit  $\vec{v}_1$ , die sich dann beim Übergang in den Bereich  $x > 0$  in Betrag und Richtung ändert. Stellen Sie eine Formel analog zum Snelliusschen Brechungsgesetz

$$n_1 \sin \phi_1 = n_2 \sin \phi_2 \quad (2)$$

der geometrischen Optik auf, das die Brechung eines Lichtstrahls an der Grenzfläche zweier Medien mit Brechungsindizes  $n_1$  und  $n_2$  beschreibt. Welcher der beiden Winkel ist größer falls (1)  $U_1 < U_2$  bzw. (2)  $U_1 > U_2$ ? Berechnen Sie  $U_2$  in Abhängigkeit von  $U_1, \phi_1, \phi_2$  und  $v_1$ .

**Hinweis:** Zeigen und verwenden Sie, dass eine Impulskomponente erhalten ist. Betrachten Sie außerdem die Energieerhaltung.

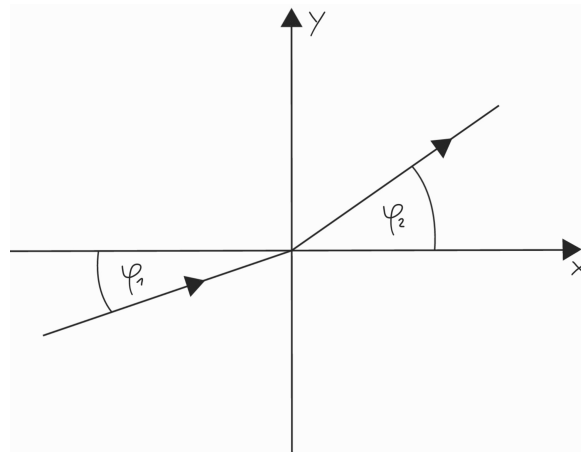


Abbildung 1: Bahn eines Teilchens beim Überqueren einer Potentialstufe bei  $x = 0$

## 6 Epizykloide im elektromagnetischen Feld \*\*\*

Betrachte ein Teilchen mit Ladung  $q$  und Masse  $m$  welches sich in einem Magnetfeld  $\vec{B} = B_0 \vec{e}_z$  und Elektrischen Feld  $\vec{E} = E_0 \vec{r}$  befindet und sich nur in der  $xy$ -Ebene bewegt. Die auf das Teilchen wirkende Kraft ist dabei wie ueblich

$$\vec{F} = q(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B})$$

- Stellen Sie die Bewegungsgleichungen auf, und formulieren sie diese um in eine Differentialgleichung in  $\xi := x + iy$
- Folgern Sie, dass nur fuer  $E_0 < \frac{qB_0^2}{4m}$  gebundene Bewegungen moeglich sind, und loesen Sie die Bewegungsgleichungen, falls sich das Teilchen bei  $t = 0$  in Ruhe befindet und im Abstand  $a$  vom Ursprung entfernt ist. Die dabei entstehenden Bahnen werden auch Epizykloide genannt.

## 7 Phasenporträt \*\*\*

Wir betrachten eine eindimensionale, periodische Bewegung, die vollständig im Endlichen stattfindet. Längs des Phasenporträts (also der geschlossenen Kurve im Raum, der vom Ort  $x$  und dem Impuls  $p$  aufgespannt wird) ist die Energie  $E(x, p)$  erhalten (Integral der Bewegung).

- Begründen Sie, warum das Porträt symmetrisch unter Spiegelung an der  $x$ -Achse ist.
- Eine periodische Bahn mit Energie  $E$  umschließt die Fläche

$$F(E) = \oint p dx = 2 \int_{x_{min}}^{x_{max}} p dx. \quad (3)$$

Zeigen Sie, dass die Periodendauer  $T$  gegeben ist durch

$$T = \frac{dF(E)}{dE}. \quad (4)$$

- Berechnen Sie  $F(E)$  für einen harmonischen Oszillator mit  $E(x, p) = \frac{p^2}{2m} + \frac{m\omega^2 x^2}{2}$ . Prüfen Sie mit Hilfe von (b), ob Ihr Ergebnis auf die korrekte Periodendauer führt.

## 8 Energieerhaltung im Zweiteilchensystem \*

Betrachten Sie ein Zweiteilchensystem aus zwei Punktmassen  $m_1$  und  $m_2$ , wobei  $\dot{\vec{r}}_2 = 0$  gelten soll, d.h.  $m_2$  befindet sich stets in Ruhe. Das Wechselwirkungspotential  $U = U(\vec{r}_1)$  hängt dann nicht mehr vom Abstand der beiden Teilchen, sondern nur noch von der Position  $\vec{r}_1$  ab. Zeigen Sie explizit, dass auch in diesem Spezialfall die Energie des Zweiteilchensystems erhalten ist.

## 9 Galilei-Transformation und ihre Inverse \*\*

Unter einer Galilei-Transformation  $(R, \vec{v}, \vec{c}, t_0)$  mit konstanten Vektoren  $\vec{v}$ ,  $\vec{c}$  und einer orthogonalen Drehmatrix  $R$  versteht man die Koordinatentransformation

$$\vec{r}' \rightarrow \vec{r}'' = R\vec{r}' - \vec{v}t - \vec{c}, \quad (5)$$

zusammen mit einer Zeittranslation

$$t \rightarrow t' = t - t_0. \quad (6)$$

- Berechnen Sie nun die Galilei-Transformation  $(R, \vec{v}, \vec{c}, t_0)$ , die sich durch Hintereinanderausführung zweier Galilei-Transformationen  $(\hat{R}, \hat{\vec{v}}, \hat{\vec{c}}, \hat{t}_0)$  und  $(\bar{R}, \bar{\vec{v}}, \bar{\vec{c}}, \bar{t}_0)$  ergibt.
- Verwenden Sie das Ergebnis aus (a), um die Inverse einer allgemeinen Galilei-Transformation zu bestimmen.

## 10 Potential für geschlossene Bahnkurven und Orbits \*\*\*\*\*

Betrachten Sie ein allgemeines radiales Potential  $V(r)$ , und sein effektives Potential  $U(r)$ . Die Bewegung einer Probemasse findet allein in der Ebene statt, lässt sich also parametrisieren durch die Polarkoordinaten  $r, \theta$  in der Ebene. Bezeichne weiterhin  $r_1, r_2$  die Umkehrpunkte und  $r_0$  den Abstand, bei dem  $U = U_0$  sein Minimum einnimmt.

- (a) Zeigen sie zunächst die formale Loesung für  $\theta(r)$ :

$$\theta(r) = \theta(r_0) + \int_{r_0}^r \frac{L}{mr^2} \frac{dr}{\sqrt{(2/m)(E - U)}}$$

- (b) Wechseln Sie im Integral die Integrationsvariable zu  $U$  und integrieren Sie beide Seiten der Gleichung nach  $E$ , nachdem Sie diese mit dem Faktor  $1/\sqrt{U - E}$  versehen haben. Benutzen Sie schließlich

$$\int_a^b \frac{dx}{\sqrt{(x-a)(b-x)}} = \pi$$

um auf das Ergebnis

$$\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} = \frac{1}{\pi L} \sqrt{\frac{m}{2}} \int_{U_0}^U \frac{\Delta\theta}{\sqrt{U - E}} dE$$

zu kommen, wobei  $\Delta\theta(E)$  die Änderung in  $\theta$  ist bei der vollständigen Bewegung von  $r_1 \rightarrow r_2 \rightarrow r_1$

- (c) Zeigen Sie, dass für geschlossene Bahnkurven gilt ( $\alpha \in \mathbb{Q}$ ):

$$\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} = \frac{2\sqrt{2m}}{\alpha L} \sqrt{U - U_0}$$

- (d) Durch Entwicklung der obigen Gleichung um  $r_0$  bis zur 4. Ordnung können folgende Gleichungen hergeleitet werden:

$$U^{(2)} = \frac{\alpha^2 L^2}{mr_0^4},$$

$$U^{(4)} = \frac{3\alpha^2 L^2}{mr_0^4} \left( 5c^2 + 8\frac{c}{r_0} + \frac{8}{r_0^2} \right)$$

mit

$$U^{(n)} := \frac{d^n U}{dr^n} \Big|_{r=r_0} \quad c := \frac{U^{(3)}}{3U^{(2)}}$$

Benutzen Sie diese Information, um schlussendlich zu zeigen, dass die einzigen radialen Potentiale, die für ein Intervall von Anfangsbedingungen  $(E, L)$  geschlossene Orbits erlauben, die Coulomb- und Harmonische Oszillator-Potentiale sind ( $V = -k/r$  und  $V = \frac{1}{2}kr^2$ ).