

# Theoretikum zur Theoretischen Physik 1: Mechanik

## Testklausur

### Aufgaben

#### 1. Harmonischer Oszillator

Ein Massepunkt  $m$  führe eine harmonische Bewegung aus:

$$x(t) = x_0 \sin(\omega t + \phi).$$

Bestimmen Sie:

- die kinetische Energie  $T$  und die potentielle Energie  $U$  als Funktion der Zeit  $t$ !
- die Gesamtenergie als Funktion der Zeit! Was bedeutet das Ergebnis?
- die Mittelwerte  $\langle T \rangle$  und  $\langle U \rangle$  der kinetischen bzw. der potentiellen Energie über eine ganze Periode  $\tau$  der Schwingung.

Hinweis zur Mittelwertbildung einer Größe  $A(x)$  im Intervall  $[x_0, x_1]$ :

$$\langle A(x) \rangle = \frac{1}{x_1 - x_0} \int_{x_0}^{x_1} dx A(x)$$

#### 2. Kurvenintegrale

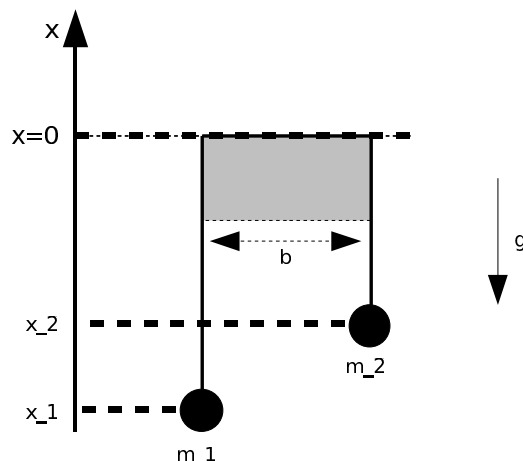
Sind Kurvenintegrale im Vektorfeld  $\vec{K} = (3x^2 + 2y, -9yz, 8xz^2)$  von der Form des Weges unabhängig? Überprüfen sie dies über

- Berechnung von  $\vec{\nabla} \times \vec{K}$
- Berechnung der Kurvenintegrale von  $\vec{r}_a = (0, 0, 0)$  nach  $\vec{r}_b = (1, 1, 1)$  entlang der folgenden Wege:
  - $C_1$ : Gerade von  $\vec{r}_a$  nach  $\vec{r}_b$
  - $C_2$ : Polygonzug von  $\vec{r}_a \rightarrow (1, 0, 0) \rightarrow (1, 1, 0) \rightarrow \vec{r}_b$
  - $C_3$ : Parabelbogen mit  $\vec{r}(s) = (s, s^2, s^4)$ .

#### 3. Lagrange-Mechanik

Zwei Massen  $m_1$  und  $m_2$  hängen im Schwerfeld  $\vec{g}$  an den Enden eines masselosen Seils der Länge  $l$ , welches reibungsfrei über einen Balken der Breite  $b$  gleitet.

- Wie lautet die Zwangsbedingung
- Wie lautet die Lagrange-Funktion
- Geben Sie die Bewegungsgleichung an und integrieren Sie diese.



# Lösungen

## 1. Harmonischer Oszillator

Zuerst halten wir fest, dass

$$\begin{aligned}\dot{x} &= x_0\omega \cos(\omega t + \phi) \\ \ddot{x} &= -\omega^2 x\end{aligned}$$

(a)

$$T = \frac{1}{2}m\dot{x}^2 = \frac{1}{2}mx_0^2\omega^2 \cos^2(\omega t + \phi)$$

und da  $F = m\ddot{x}$ :

$$U = -\int_0^x F(x')dx' = \frac{1}{2}m\omega^2 x^2 = \frac{1}{2}m\omega^2 x_0^2 \sin^2(\omega t + \phi)$$

(b)

$$E = T + U = \frac{1}{2}m\omega^2 x_0^2 = \text{const}$$

(c) Mit  $2\pi/\tau = \omega$  ist

$$\begin{aligned}\langle T \rangle &= \frac{1}{\tau} \int_0^\tau dt T = \frac{1}{2}mx_0^2\omega^2 \frac{1}{\tau} \int_0^\tau dt \cos^2(\omega t + \phi) \\ \langle U \rangle &= \frac{1}{\tau} \int_0^\tau dt U = \frac{1}{2}mx_0^2\omega^2 \frac{1}{\tau} \int_0^\tau dt \sin^2(\omega t + \phi)\end{aligned}$$

Damit ist klar, dass  $\langle T \rangle = \langle U \rangle$ . Weiter ist die Mittelung des Sinus und des Cosinus über eine ganze Periode:

$$\frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \cos^2(x)dx = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \sin^2(x)dx = \frac{1}{2}$$

Also ist

$$\langle T \rangle = \langle U \rangle = \frac{1}{4}mx_0^2\omega^2$$

Mit  $\langle T \rangle = \langle U \rangle$  erhält man dieses Ergebnis auch über die Mittelung der Gesamtenergie aus (b):

$$\langle E \rangle = \langle T \rangle + \langle U \rangle = 2\langle T \rangle = 2\langle U \rangle = \frac{1}{2}m\omega^2 x_0^2$$

Hinweis:  $\langle T \rangle = \langle U \rangle$  gilt nicht immer, sondern nur im harmonischen Potential! Allgemein gilt der *Virialsatz* im Potential  $U \propto x^n$ :

$$\langle T \rangle = \frac{n}{2}\langle U \rangle$$

## 2. Kurvenintegrale

$$\vec{K} = \begin{pmatrix} 3x^2 + 2y \\ -9yz \\ 8xz^2 \end{pmatrix}$$

(a)

$$\vec{\nabla} \times \vec{K} = \begin{pmatrix} \partial_x \\ \partial_y \\ \partial_z \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 3x^2 + 2y \\ -9yz \\ 8xz^2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 + 9y \\ 0 - 8z^2 \\ 0 - 2 \end{pmatrix} \neq 0 \Rightarrow \text{wegabhängig}$$

(b)  $C_1$ : Parametrisiere Gerade:  $t \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \\ 1 \end{pmatrix} = \vec{r}(t) = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} t \\ t \\ t \end{pmatrix}$

$$\begin{aligned} \int_{C_1} \vec{K} d\vec{r} &= \int_0^1 dt \vec{K} \frac{d\vec{r}}{dt} = \int_0^1 dt \vec{K} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \\ 1 \end{pmatrix} = \int_0^1 dt (3x^2 + 2y - 9yz + 8xz^2) \\ &= \int_0^1 dt (3t^2 + 2t - 9t^2 + 8t^3) = [t^3 + t^2 - 3t^3 + 2t^4]_0^1 = 1 \end{aligned}$$

$C_2$ :

$$\begin{aligned} \int_{C_2} \vec{K} d\vec{r} &= \int_0^1 K_x dx|_{y=z=0} + \int_0^1 K_y dy|_{x=1, z=0} + \int_0^1 K_z dz|_{x=y=1} \\ &= [x^3]_0^1 + 0 + \left[\frac{8}{3}z^3\right]_0^1 = 1 + \frac{8}{3} = \frac{11}{3} \end{aligned}$$

$C_3$ :

$$\begin{aligned} \int_{C_3} \vec{K} d\vec{r} &= \int_0^1 \vec{K} \frac{d\vec{r}}{ds} ds = \int_0^1 \vec{K} \begin{pmatrix} 1 \\ 2s \\ 4s^3 \end{pmatrix} ds \\ &= \int_0^1 [(3s^2 + 2s^2) + (-9s^2s^4 \cdot 2s) + (8ss^8 \cdot 4s^3)] ds \\ &= \int_0^1 [5s^2 - 18s^7 + 32s^{12}] ds \\ &= \left[\frac{5}{3}s^3 - \frac{18}{8}s^8 + \frac{32}{13}s^{13}\right]_0^1 = \frac{520}{312} - \frac{702}{312} + \frac{768}{312} = \frac{293}{156} \end{aligned}$$

Alle drei Kurvenintegrale liefern in  $\vec{K}$  unterschiedliche Ergebnisse.

### 3. Lagrange-Mechanik

(a) Eine Zwangsbedingung: Länge:  $l = -x_1 - x_2 + b$

(b)  $L = T - U = \frac{m_1}{2}\dot{x}_1^2 + \frac{m_2}{2}\dot{x}_2^2 - m_1gx_1 - m_2gx_2$

wähle  $x_1$  als generalisierte Koordinate:

$$\Rightarrow x_2(x_1) = -l - x_1 + b$$

$$\Rightarrow \dot{x}_2(x_1) = -\dot{x}_1$$

$$\Rightarrow L = \frac{\dot{x}_1^2}{2}(m_1 + m_2) - m_1gx_1 - m_2g(-l - x_1 + b)$$

(c)

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}_1} - \frac{\partial L}{\partial x_1} = 0$$

$$\Rightarrow \frac{d}{dt} ((m_1 + m_2)\dot{x}_1) - (-m_1g + m_2g) = 0$$

$$\Rightarrow \ddot{x}_1 = \frac{m_2 - m_1}{m_1 + m_2}g$$

$$\Rightarrow \dot{x}_1 = \frac{m_2 - m_1}{m_1 + m_2}gt + C_1$$

$$\Rightarrow x_1(t) = \frac{1}{2} \frac{m_2 - m_1}{m_1 + m_2}gt^2 + C_1t + C_2$$