

Universität Bielefeld Fakultät für Physik Sommersemester	Einführung in die klassische Mechanik und Elektrodynamik 2024	Prof. Dr. Jürgen Schnack jschnack@uni-bielefeld.de 6193, E5-120
--	---	---

## Aufgabenblatt 6

### 6.1 Gekoppelte harmonische Oszillatoren I

Zwei identische harmonische Oszillatoren (ohne Reibung und Antrieb) mit der Federkonstanten  $k$  und Massen  $m$  seien harmonisch gekoppelt, d.h. mit einer weiteren Feder der Stärke  $k_{12}$  verbunden. Die Schwingungen erfolgen alle entlang einer Geraden, d.h. in einer Dimension.

- Erstellen Sie eine Skizze des Aufbaus. Benennen Sie die Auslenkungen der beiden identischen Massen  $m$  aus ihren Ruhelagen mit  $q_1$  und  $q_2$ . Stellen Sie die gekoppelten Bewegungsgleichungen für  $q_1$  und  $q_2$  auf.
- Die Bewegungsgleichungen können durch Superpositionen von  $q_1(t)$  und  $q_2(t)$  entkoppelt werden. Stellen Sie zu diesem Zweck die Differentialgleichungen für  $Q(t) = q_1(t) + q_2(t)$  und  $q(t) = q_1(t) - q_2(t)$  auf und geben Sie die allgemeine Lösung für  $Q(t)$  und  $q(t)$  an.  $Q(t)$  und  $q(t)$  werden Normalmoden genannt.
- Transformieren Sie jetzt die allgemeine Lösung auf die ursprünglichen Koordinaten  $q_1(t)$  und  $q_2(t)$  zurück.
- Skizzieren Sie die Schwingungen  $q_1(t)$  und  $q_2(t)$  für die beiden Spezialfälle  $Q(t) = 0$  und  $q(t) = 0$ .

### 6.2 Auftrieb, Gaußscher Satz

In einem alten Corona-Archiv wurde das Dokument aus dem Anhang gefunden, das kryptische Notizen und zwei abfotografierte Tafeln zeigt. Nutzen Sie diese Information, um in dieser Aufgabe den Auftrieb ein für alle Male zu erledigen.

Ein starrer Körper sei in einer inkompressiblen Flüssigkeit ganz oder teilweise untergetaucht. Mit  $\Omega$  werde der untergetauchte Bereich (bzw. der Bereich der verdrängten Flüssigkeit) und mit  $\partial\Omega$  die umschließende Oberfläche bezeichnet. Die Flüssigkeit hat die konstante Dichte  $\rho$ , und infolge der Schwerkraft herrscht in ihr der hydrostatische Druck

$$p_h = -\rho g z \quad (1)$$

mit  $-z$  als Eintauchtiefe. Demzufolge wirkt auf ein Flächenelement  $d\vec{A}$  des eingetauchten Körpers die Auftriebskraft

$$-\vec{e}_z \cdot p_h d\vec{A} \quad (2)$$

und insgesamt der Auftrieb (in  $z$ -Richtung)

$$F_{\text{Auftrieb}} = - \int_{\partial\Omega} \vec{e}_z \cdot p_h \, d\vec{A} . \quad (3)$$

Machen Sie sich klar, wo die  $z$ -Achse hinzeigt.

- Wie lautet der Gaußsche Satz?
- Man beweise, dass

$$F_{\text{Auftrieb}} = Mg \quad (4)$$

mit  $M$  als Gesamtmasse der verdrängten Flüssigkeit.

- Man berechne die Querkraft  $\vec{F}_{\text{Quer}}$

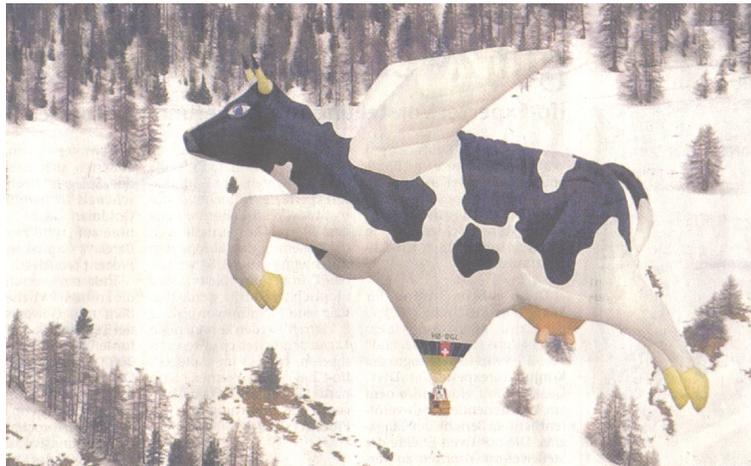
$$\vec{F}_{\text{Quer}} = -\vec{e}_x \int_{\partial\Omega} \vec{e}_x \cdot p_h \, d\vec{A} - \vec{e}_y \int_{\partial\Omega} \vec{e}_y \cdot p_h \, d\vec{A} . \quad (5)$$

- Richtig elegant wäre es ja, die ganze Sache in einem Stück durchzurechnen, also

$$\vec{F}_{\text{Auftrieb}} = - \int_{\partial\Omega} p_h \, d\vec{A} . \quad (6)$$

Dann würde auch automatisch herauskommen, in welche Richtung der Auftrieb zeigt. Legen Sie los.

### 6.3 Zusatzaufgabe: Ballonflug im Alpenvorland



Ein Heißluftballonfahrer benutzt einen Ballon in Form einer großen Milchkuh mit einem Volumen von  $V_{\text{Ballon}} = 5000\text{m}^3$ . Er schwebt in der neutral geschichteten Troposphäre.

Neutrale Schichtung bedeutet, dass die Dichte  $\rho$  und die Temperatur  $T$  wie folgt von der Höhe  $z$  über dem Erdboden abhängen:

$$T(z) = T_0 (1 - z/L) \quad (7)$$

$$\rho(z) = \rho_0 (1 - z/L)^{2.5}, \text{ mit } \rho_0 = \frac{m p_0}{k_B T_0} \quad (8)$$

und  $L = 29.83$  km. Dabei ist  $k_B \approx 1.3805 \cdot 10^{-23}$  J/K die Boltzmannkonstante und  $m = 28.84/(6.023 \cdot 10^{26})$  kg die mittlere Masse eines Luftmoleküls. Ballonhülle und Fracht haben zusammen die Masse  $M_{\text{Last}} = 500$  kg. Es sei  $p_0 = 1000$  Hektopascal und  $T_0 = 290$  K. In welcher Höhe  $z_0$  schwebt der Ballon, wenn die Ballontemperatur auf 10% über der Umgebungstemperatur gehalten wird? Käme man über die Alpen?

**Anleitung:**  $z_0$  werde als mittlere  $z$ -Koordinate des Ballons gemäß

$$\rho(z_0) =: \frac{1}{V_{\text{Ballon}}} \int_{\text{Ballon}} dV_{\vec{r}} \rho(z) \quad (9)$$

definiert. Auf ein nach außen gerichtetes Flächenelement  $d\vec{A}_{\vec{r}}$  der Ballonhülle wirkt die Kraft  $-p(z)d\vec{A}_{\vec{r}}$ , die durch den Luftdruck  $p = p(z)$  verursacht wird. Die resultierende Auftriebskraft kann man durch  $z_0$  ausdrücken, wenn man den Gaußschen Satz und die hydrostatische Grundgleichung

$$\frac{\partial p}{\partial z} = -\rho g \quad (10)$$

mit  $g = \text{const}$  benutzt. Diese Auftriebskraft ist dem Gesamtgewicht von Ballonhülle, Gasinhalt und Fracht – also

$$-g \left( M_{\text{Last}} + \int dV_{\vec{r}} \rho_{\text{Ballon}} \right) \cdot \vec{e}_z \quad (11)$$

betragsmäßig gleichzusetzen. Man kann die ideale Gasgleichung

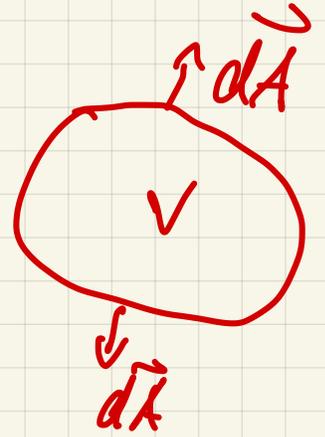
$$\rho_{\text{Ballon}} = \frac{m p(z)}{k_B T_{\text{Ballon}}} = \rho(z) \frac{T(z)}{T_{\text{Ballon}}} \quad (12)$$

verwenden. Mit (8) hat man dann die Bestimmungsgleichung für  $z_0$ .

8.11.2021-2

# Satz für Vektorfelder

$$\int_V dV \frac{\partial}{\partial \vec{x}} \cdot \vec{E} = \int_{\partial V} d\vec{A} \cdot \vec{E}$$



# Satz für Skalare Felder

$$\int_V dV \frac{\partial}{\partial \vec{x}} p(\vec{x}) = \int_{\partial V} d\vec{A} p(\vec{x})$$

$$\frac{\partial}{\partial \vec{x}} \cdot = \left( \vec{e}_x \frac{\partial}{\partial x} + \vec{e}_y \frac{\partial}{\partial y} + \vec{e}_z \frac{\partial}{\partial z} \right)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial \vec{x}} \cdot p(\vec{x}) \vec{e}_x &= \left( \vec{e}_x \frac{\partial}{\partial x} + \vec{e}_y \frac{\partial}{\partial y} + \vec{e}_z \frac{\partial}{\partial z} \right) \cdot p(\vec{x}) \vec{e}_x \\ &= \frac{\partial}{\partial x} p(\vec{x}) = 0 \end{aligned}$$

$$\vec{F}_A = - \int_{\partial V} d\vec{A} p = - \int_{\partial V} d\vec{A} \mathbb{1} p \quad ; \quad \mathbb{1} = \begin{matrix} \vec{e}_x \otimes \vec{e}_x \\ + \vec{e}_y \otimes \vec{e}_y \\ + \vec{e}_z \otimes \vec{e}_z \end{matrix}$$

$$= - \vec{e}_x \int d\vec{A} \cdot \vec{e}_x p - \vec{e}_y \int d\vec{A} \cdot \vec{e}_y p - \vec{e}_z \int d\vec{A} \cdot \vec{e}_z p$$

$$= - \vec{e}_x \int dV \frac{\partial}{\partial x} (p) - \vec{e}_y \int dV \frac{\partial}{\partial y} p - \vec{e}_z \int dV \frac{\partial}{\partial z} p = - \int dV \frac{\partial}{\partial \vec{x}} p$$

$$= - \int dV \frac{\partial}{\partial \vec{x}} p$$

$$\vec{a} \otimes \vec{b} \cdot \vec{c} = \vec{a} \cdot \vec{b} \cdot c$$

$$\int_{\partial V} d\vec{A} p = \int_V dV \frac{\partial}{\partial \vec{x}} p$$

$$\mathbb{1} = \sum_{ij} \delta_{ij} \vec{e}_i \otimes \vec{e}_j$$