

Übungsblatt 2

1 Rotierendes Bezugssystem ***

Betrachten Sie die Transformation eines Inertialsystems in ein gleichförmig rotierendes Bezugssystem, wobei die Standardbasisvektoren wie folgt transformiert werden

$$\vec{e}'_i = R\vec{e}_i$$

- (a) Beweisen Sie zunächst, dass für $\dot{R}R^T$ ein Vektor \vec{w} existiert, sodass für alle Vektoren \vec{u} gilt

$$\dot{R}R^T\vec{u} = \vec{w} \times \vec{u}$$

Dass dieser Vektor \vec{w} tatsächlich derjenige Vektor ist, um den sich das Koordinatensystem drehen muss, zeigen Sie nicht (Das geht zB, wenn man $R = \cos(\omega t)I_3 + \sin(\omega t)(\vec{u} \times \cdot) + (1 - \cos(\omega t))\vec{u}\vec{u}^T$ ansetzt, mit \vec{u} der normierten Drehachse und ω der Winkelgeschwindigkeit), können Sie aber von nun an voraussetzen.

- (b) Zeigen Sie damit, dass

$$\dot{\vec{e}}'_i = \vec{w} \times \vec{e}'_i$$

- (c) Ein und derselbe Vektor kann nun bzgl zwei verschiedene Basen entwickelt werden

$$\vec{r} = x_i\vec{e}_i = x'_i\vec{e}'_i$$

Dabei sind x_i, x'_i jeweils die Koordinatenvektoren des Vektors \vec{r} bzgl. der Orthogonalsysteme. Leiten Sie her, dass gilt

$$\dot{\vec{r}} = \dot{x}'_i\vec{e}'_i + \vec{w} \times \vec{r}$$

- (d) Benutzen Sie diese Tatsache, um die Bewegungsgleichungen im rotierenden Bezugssystem herzuleiten. Sie können dabei selber entscheiden, ob Sie von Newton oder Lagrange 2. Art Gebrauch nehmen.

2 Kepler-Problem mit schwachem Magnetfeld ***

Betrachten Sie das modifizierte Kepler Problem im gebundenen Zustand, konkret ein Coulomb Potential mit einem konstanten Magnetfeld \vec{B} , sodass die Lorentzkraft berücksichtigt werden muss.

$$m\ddot{\vec{r}} = -k\frac{\vec{r}}{r^3} + q\dot{\vec{r}} \times \vec{B}$$

Unter der Voraussetzung, dass $B^2 \ll 4mk/q^2r^3$ berechnen Sie die Frequenz ω mit der sich die elliptische Bahn des Teilchens um seine Ausgangsform dreht. Betrachten Sie dafür das System in einem rotierenden Bezugssystem, wobei Sie die Rotationsfrequenz ω geschickt wählen müssen.

3 Lagrange 1 in einer Dimension

Auf einem Tisch in der x - y -Ebene liegt ein Block mit Masse M und Höhe a , auf diesem liegt wiederum ein zweiter Block mit Masse m und Höhe b . Die Anordnung befindet sich im Schwerfeld der Erde, das in negative z -Richtung wirkt. Es finden keine Bewegungen in x - oder y -Richtung statt, sodass es sich um ein eindimensionales Problem handelt. Stellen Sie die Lagrange-Gleichungen 1. Art (in z -Richtung) auf und bestimmen Sie alle Zwangskräfte.

4 Pendel an Federaufhängung **

Betrachten Sie das an zwei Federn aufgehängte Pendel aus Abbildung 1, das sich im Schwerfeld der Erde befindet. Die Punktmasse m_1 und die beiden Federn bewegen sich nur horizontal. Es handelt sich um zwei identische, masselose Federn mit Federkonstante k , deren Ruhelänge jeweils genau der Hälfte des Abstandes der beiden Wände voneinander entspricht. Der Faden, an dem m_2 aufgehängt ist, habe die Länge l und sei ebenfalls masselos.

- Stellen Sie die Lagrange-Funktion mit geeigneten generalisierten Koordinaten auf.
- Stellen Sie die Bewegungsgleichungen auf.
- Betrachten Sie nun ausschließlich kleine Winkel ϕ . Zeigen Sie, dass dann beide Bewegungsgleichungen die Form einer erzwungenen Schwingung

$$c_1 \ddot{q}_1 + c_2 q_1 = f(q_2, \dot{q}_2, \ddot{q}_2)$$

annehmen. Dabei sind $c_{1,2}$ Konstanten und $q_{1,2}$ die beiden generalisierten Koordinaten.

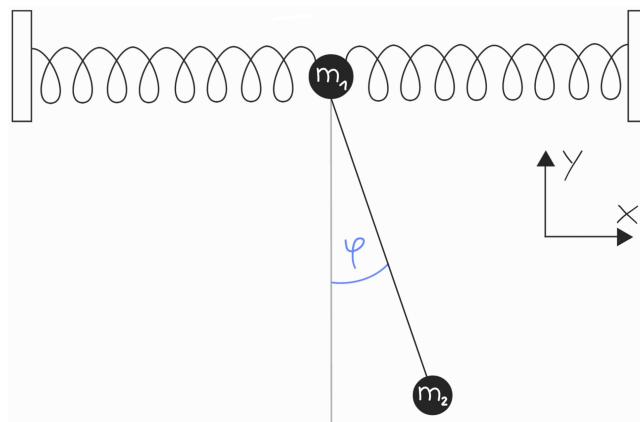


Abbildung 1: Pendel der Masse m_2 , dessen Aufhängung der Masse m_1 an zwei identischen horizontalen Federn mit Federkonstante k befestigt ist.

5 Pendel mit periodisch bewegter Aufhängung **

Ein Pendel mit einer Punktmasse m , masselosem Faden der Länge l , und masseloser Aufhängung befindet sich im Schwerfeld der Erde. Alle Bewegungen finden ausschließlich im zweidimensionalen Raum statt. Stellen Sie jeweils die Lagrange-Funktion auf, wenn die Aufhängung mit konstanter Kreisfrequenz (bzw. Winkelgeschwindigkeit) ω

- in vertikaler Richtung (mit maximaler Auslenkung $\pm R$; bei $t = 0$ sei die Aufhängung in der Mitte)
- in horizontaler Richtung (mit maximaler Auslenkung $\pm R$; bei $t = 0$ sei die Aufhängung in der Mitte)
- im Kreis (mit Radius R und gegen den Uhrzeigersinn; bei $t = 0$ sei die Aufhängung am obersten Punkt)

oszilliert.

6 Zwei Massen, Block, Schnur ***

Zwei Massen der Masse m seien über eine nicht dehnbare, masselose Schnur wie in Abbildung 2 zu sehen an den Block mit Masse M angebracht. Die zwei Massen können sich dabei jeweils nur auf den Seiten des Blockes bewegen, und können nicht „abheben“. Bestimmen Sie fuer dieses System die Beschleunigung des Blocks \ddot{x}_0 , falls es sich zunächst in Ruhe befindet und die klassische homogene Gravitationskraft in vertikaler Richtung wirkt, mittels:

- Lagrange 1, durch Aufstellen der Zwangsbedingungen
- Lagrange 2

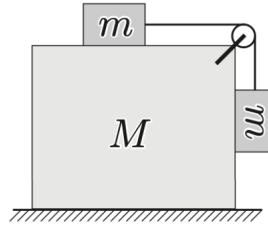


Abbildung 2: Zwei Massen an einem Block

7 Zentrifuge - Lagrange 1 in Zylinderkoordinaten ***

Sei $\rho^2 = x^2 + y^2$. Eine Punktmasse m , die sich im Schwerfeld der Erde befindet, wird auf eine rotations-symmetrische Röhre gezwungen, deren Radius mit der Höhe variiert. Diese Form der Röhre ist gegeben durch $\rho = f(z)$, mit einer unbekanntem Funktion $f(z)$, für die $f(0) = 0$ gelte. Durch die Drehung der Röhre um die z -Achse mit konstanter Winkelgeschwindigkeit ω soll das Teilchen auf konstanter Höhe $z = \text{const.}$ gehalten werden. (**Anmerkung:** Sie können auch Teilaufgabe (c) zuerst bearbeiten.)

- (a) Wie muss $f(z)$ gewählt werden, damit die dafür benötigte Winkelgeschwindigkeit ω unabhängig von der Höhe z ist? Benutzen Sie die Lagrange-Gleichung 1. Art.

Hinweis: Verwenden Sie die Beschleunigung

$$\vec{a} = (\ddot{\rho} - \rho\dot{\phi}^2)\hat{e}_\rho + (\rho\ddot{\phi} + 2\dot{\rho}\dot{\phi})\hat{e}_\phi + \ddot{z}\hat{e}_z$$

und den Gradienten

$$\vec{\nabla} = \frac{\partial}{\partial \rho}\hat{e}_\rho + \frac{1}{\rho}\frac{\partial}{\partial \phi}\hat{e}_\phi + \frac{\partial}{\partial z}\hat{e}_z$$

in Zylinderkoordinaten.

- (b) Bestimmen Sie nun die Zwangskraft mit den Ergebnissen aus (a) und interpretieren Sie die beiden Terme, aus denen Sie sich zusammensetzt.
- (c) Leiten sie die Form von $f(z)$ wie in (a) nochmals her, allerdings jetzt mittels graphischer Überlegungen und ohne Verwendung des Lagrange-Formalismus.

8 Herleitung Lagrange 2 ***

- (a) Zeigen Sie, dass sich die Newtonschen Bewegungsgleichungen direkt aus den Lagrangegleichungen 2. Art ergeben, falls das System keinen Zwangsbedingungen unterliegt. Sie können annehmen, dass es sich um ein 1-Teilchen System handelt und es keine dissipativen Kräfte gibt.
- (b) Leiten Sie aus den newtonschen Bewegungsgleichungen in 3 Dimensionen fuer ein 1-Teilchen System die Lagrangegleichungen 2. Art her, falls ein konservatives Kraftfeld vorliegt und die Zwangsbedingungen skleronom sind.

Betrachten Sie dafuer kanonische Koordinaten q_i , fuer welche moegliche Zwangsbedingungen automatisch erfuehrt sind und leiten Sie die kinetische und potentielle Energie T, U nach q_i, \dot{q}_i jeweils ab. Beachten Sie, dass durch die Koordinatentransformation $x_j = x_j(q_i)$ gilt, wobei x_j die kartesischen Koordinaten im Ruhesystem sind. Da Zwangsbedingungen vorliegen koennen, gilt im Allgemeinen nach Lagrange 1 mit g_k den Zwangsbedingungen.

$$m\ddot{x}_j = F_j + \lambda_k \frac{\partial g_k}{\partial x_j}$$

Sie koennen ausserdem verwenden, dass

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial x_j}{\partial q_i} = \frac{\partial \dot{x}_j}{\partial q_i}$$

Versuchen Sie dann schlussendlich die Motivation zu finden, die Groesse $L = T - U$ zu definieren.

9 Lagrange Funktion in der Elektrodynamik ****

Die allgemeine Kraft auf Ladungen in elektromagnetischen Feldern E, B ist gegeben als

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

Aus den Maxwell Gleichungen ergibt sich ausserdem, dass es Potentiale Φ, \vec{A} gibt mit

$$\vec{E} = -\nabla\Phi - \frac{\partial\vec{A}}{\partial t}, \quad \vec{B} = \nabla \times \vec{A}$$

Leiten Sie durch einsetzen der obigen Gleichungen ineinander die Lagrange Funktion her, welche ueber die Lagrange Gleichungen in obige Bewegungsgleichung fuehrt. Verifizieren Sie, dass fuer den Hamiltonian gilt

$$H = \frac{1}{2m}(\vec{p} - q\vec{A})^2 + q\Phi$$

(Hinweis: Betrachten Sie die totale Zeitableitung von \vec{A})

10 Lagrange mit Reibung ****

Betrachten Sie zwei Teilchen gleicher Masse $m_1 = m_2 = m$, die sich nur in der x - y -Ebene bewegen und durch einer masselosen Stange der Länge l miteinander verbunden sind. Außerdem wirke die Reibungskraft $\vec{F}_i = -\mu\dot{\vec{r}}_i$, wobei $i = 1, 2$ für Masse 1 bzw. 2 steht.

- Stellen Sie die Zwangsbedingung(en) auf. Wie viele Freiheitsgrade hat das System? Finden Sie geeignete generalisierte Koordinaten unter Verwendung der Koordinaten des Schwerpunkts. Berechnen Sie die Lagrange-Funktion.
- Bestimmen Sie die Bewegungsgleichungen unter Berücksichtigung der Reibung.
- Geben Sie die allgemeinen Lösungen der Bewegungsgleichungen an.