

## Übungen zur Vorlesung *Teilchen und Felder I*

(WiSe 2014/15, Übungsblatt 3)

<http://www.condmat.uni-oldenburg.de/TeachingTUF/TUF.html>

**Abgabe:** Donnerstag, 13. November bis 12:00 Uhr

### 9) Noch einmal: Die Atwoodsche Fallmaschine

Betrachten Sie noch einmal die bereits in Aufgabe 6 untersuchte Atwoodsche Fallmaschine: Formulieren Sie die Lagrange-Funktion dieses Systems mit Hilfe einer geeigneten generalisierten Koordinate und zeigen Sie, dass die zugehörige Lagrange-Gleichung zweiter Art mit der schon bekannten Bewegungsgleichung übereinstimmt. **(1P)**

### 10) Noch einmal: Das Pendel mit beweglicher Aufhängung

In der Vorlesung wurde ein System aus zwei Massenpunkten betrachtet, die durch eine masselose Stange der Länge  $\ell$  verbunden sind. Dabei wird einer der beiden Massenpunkte reibungsfrei entlang der  $x$ -Achse geführt, während der andere in der  $x$ - $y$ -Ebene unter dem Einfluss der Schwerkraft schwingen kann.

Formulieren Sie die Lagrange-Funktion dieses Systems mit Hilfe zweier geeigneter generalisierter Koordinaten und zeigen Sie, dass die zugehörigen Lagrange-Gleichungen zweiter Art die in der Vorlesung mit Hilfe des d'Alembertschen Prinzips hergeleiteten Bewegungsgleichungen reproduzieren. **(3P)**

### 11) Forminvarianz der Lagrange-Gleichungen unter Punkttransformationen

In den generalisierten Koordinaten  $q_1, \dots, q_f$  wird die Bewegung eines mechanischen Systems mit  $f$  Freiheitsgraden bekanntlich durch die Lagrange-Gleichungen

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} - \frac{\partial L}{\partial q_j} = 0 \quad , \quad j = 1, \dots, f$$

beschrieben. Hier ist  $L = L(q, \dot{q}, t)$ ; das Argument  $q$  steht wie üblich für den ganzen Koordinatensatz  $q_1, \dots, q_f$ .

Es sei nun eine umkehrbare "Punkttransformation" von den "alten" Koordinaten  $q$  auf "neue" Koordinaten  $Q$  gegeben, also

$$Q_j = Q_j(q_1, \dots, q_f, t) \equiv Q_j(q, t) \quad , \quad j = 1, \dots, f .$$

a) Begründen Sie, warum die Größen  $\dot{q}_j$  nicht nur von den  $Q$ , sondern auch von den  $\dot{Q}$  abhängen:

$$\dot{q}_j = \dot{q}_j(Q, \dot{Q}, t) \quad , \quad j = 1, \dots, f .$$

b) Rechnet man die “alte” Lagrange-Funktion  $L$  auf die neuen Koordinaten um, ergibt sich eine “neue” Funktion

$$\tilde{L}(Q, \dot{Q}, t) = L(q(Q, t), \dot{q}(Q, \dot{Q}, t), t) .$$

Zeigen Sie explizit, dass diese neue Funktion die Lagrange-Gleichungen

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial \tilde{L}}{\partial \dot{Q}_j} - \frac{\partial \tilde{L}}{\partial Q_j} = 0 \quad , \quad j = 1, \dots, f$$

erfüllt.

c) Das in b) auf mathematischem Wege hergeleitete Resultat kann man auch logisch erschließen, ohne eine einzige Zeile rechnen zu müssen. Mit welchem Argument? **(2P)**

## 12) Bewegung in einem Zentralpotential

a) Ein Teilchen der Masse  $m$  bewege sich in einem Zentralpotential  $V(r)$ . Stellen Sie die Lagrange-Funktion  $L$  dieses Systems in den üblichen Kugelkoordinaten  $r, \vartheta, \varphi$  auf.

b) Zeigen Sie mit Hilfe der Lagrange-Gleichung zweiter Art für den Azimutalwinkel  $\varphi$ , dass  $\partial L / \partial \dot{\varphi}$  eine “Erhaltungsgröße” ist, sich also im Laufe der Zeit nicht ändert. Zeigen Sie weiterhin, dass diese Erhaltungsgröße mit der Komponente  $L_z$  des Drehimpulses übereinstimmt, die die Bewegung senkrecht zur  $z$ -Achse beschreibt.

c) Zeigen Sie schließlich, dass aus den Lagrange-Gleichungen zweiter Art für  $r$  und  $\vartheta$  die Energieerhaltung des Systems folgt. **(4P)**

Hinweis: Sie können dazu die Variable  $\varphi$  mit Hilfe des Resultates aus b) eliminieren!