

# Theo-II: Analytische Mechanik und Thermodynamik (PTP2)

Universität Heidelberg  
Sommersemester 2020

Dozent: Prof. Dr. Matthias Bartelmann  
Obertutor: Dr. Christian Angrick

## Übungsblatt 2

Besprechung in den virtuellen Übungsgruppen am 4. Mai 2020

Bitte schicken Sie maximal 2 Aufgaben per E-Mail zur Korrektur an Ihre Tutorin / Ihren Tutor!

### 1. Extremum mit Nebenbedingung in der Quantenmechanik

Die Grundzustandsenergie eines quantenmechanischen Teilchens in einem quaderförmigen Kasten ist durch

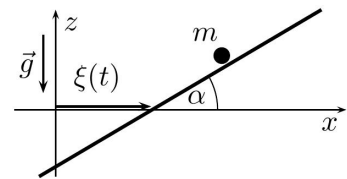
$$E(a, b, c) = \frac{h^2}{8m} \left( \frac{1}{a^2} + \frac{1}{b^2} + \frac{1}{c^2} \right)$$

gegeben, wobei  $a, b, c > 0$  die Kantenlängen des Quaders sind,  $m$  ist die Masse des Teilchens und  $h$  das sog. Planck'sche Wirkungsquantum.

Für welche  $a, b, c$  ist bei gegebenem Volumen  $V$  die Grundzustandsenergie minimal?

### 2. Massenpunkt auf schiefer Ebene

Eine schiefe Ebene bilde mit der  $x$ -Achse den konstanten Winkel  $\alpha$ . Die Ebene sei in  $x$ -Richtung einer langsamen äußeren Bewegung  $\xi(t)$  mit  $\xi(0) = 0$  und  $\dot{\xi}(0) = 0$  unterworfen. Auf der Ebene kann sich ein Massenpunkt  $m$  unter dem Einfluss der Schwerkraft bewegen.



- Formulieren Sie die zugehörige Zwangsbedingung.
- Stellen Sie die Lagrange-Gleichungen 1. Art auf und lösen Sie diese für die Anfangsbedingungen  $\vec{r}(0) = 0$  und  $\dot{\vec{r}}(0) = 0$  mit  $\vec{r} = (x, y, z)^\top$ .\*
- Bestimmen Sie die auf den Massenpunkt wirkende Zwangskraft  $\vec{Z}$ .

### 3. Bewegungsdauer einer Punktmasse

Eine Punktmasse bewege sich unter Einfluss der Gravitationskraft  $\vec{F} = -mg \vec{e}_z$  reibungsfrei auf einer Kurve der Form  $z = -f(x)$ .

- Leiten Sie unter Verwendung der Energieerhaltung eine allgemeine Formel für die Dauer der Bewegung von  $x = x_0$  nach  $x = x_E$  her, wie Sie es aus der PTP1 schon kennen.†
- Nach welcher Zeit erreicht die Punktmasse, die bei  $x_0 = 0$  startet, die Koordinaten  $(x_E, z_E) = (1, -1)$ , wenn  $f(x) = x$ ?

### 4. Verständnisfragen

- Formulieren Sie das d'Alembert'sche Prinzip der virtuellen Arbeit.
- Beschreiben Sie den Weg zu den Lagrange-Gleichungen erster Art.
- Wozu dienen Lagrange-Multiplikatoren?

\*Hinweis: Benutzen Sie die Zusammenhänge  $\tan \alpha = \sin \alpha / \cos \alpha$  und  $\sin^2 \alpha + \cos^2 \alpha = 1$ , um die Ergebnisse möglichst einfach mit Hilfe von  $\sin \alpha$  und  $\cos \alpha$  darstellen zu können.

†Hinweis: Sie müssen das Integral hier noch nicht lösen!

# Theo-II: Analytische Mechanik und Thermodynamik (PTP2)

Universität Heidelberg  
Sommersemester 2020

Dozent: Prof. Dr. Matthias Bartelmann  
Obertutor: Dr. Christian Angrick

## Übungsblatt 2: Lösungen

### 1. Extremum mit Nebenbedingung in der Quantenmechanik

Gesucht ist ein Minimum mit einer Nebenbedingung, d.h. der Einsatz von einem Lagrange-Multiplikator ist angebracht,

$$\vec{\nabla} \left[ \frac{h^2}{8m} \left( \frac{1}{a^2} + \frac{1}{b^2} + \frac{1}{c^2} \right) + \lambda (abc - V) \right] = 0,$$

wobei  $V$  das vorgegebene Volumen ist. Dies führt zu

$$-\frac{h^2}{4m} \begin{pmatrix} a^{-3} \\ b^{-3} \\ c^{-3} \end{pmatrix} + \lambda \begin{pmatrix} bc \\ ac \\ ab \end{pmatrix} = 0.$$

Aus der ersten Zeile folgt, dass

$$\lambda = \frac{h^2}{4ma^3bc}.$$

Eingesetzt in die zweite Zeile ergibt dies

$$\frac{h^2}{4ma^2b} = \frac{h^2}{4mb^3} \quad \Rightarrow \quad a = b,$$

wobei ausgenutzt wurde, dass die Kantenlängen  $a$  und  $b$  positiv sein müssen. Einsetzen von  $\lambda$  in die dritte Zeile ergibt

$$\frac{h^2}{4ma^2c} = \frac{h^2}{4mc^3} \quad \Rightarrow \quad a = c.$$

Die Energie wird also extremal, wenn  $a = b = c$ , wenn es sich beim Quader also um einen Würfel handelt. (Hier reicht die Betrachtung der Aufgabe, da nur ein Extremum gefunden wurde und man durch die Aufgabenstellung davon ausgehen kann, dass es sich um ein Minimum handeln muss.)

### 2. Massenpunkt auf schiefer Ebene

a) Die Zwangsbedingung lautet

$$\tan \alpha = \frac{z}{x - \xi(t)}.$$

Daraus folgt

$$f(x, z, t) = z - [x - \xi(t)] \tan \alpha = 0. \quad (\text{I})$$

b) Die Lagrange-Gleichungen 1. Art lauten allgemein

$$F_i - m_i \ddot{x}_i + \sum_{j=1}^r \lambda_j \frac{\partial f_j}{\partial x_i} = 0 \quad \text{mit} \quad r+1 \leq i \leq 3N.$$

Im vorliegenden Fall hat man nur einen Massenpunkt, also  $N = 1$  und eine Zwangsbedingung, also  $r = 1$ . Nimmt man die  $y$ -Komponente ebenfalls mit in die Schreibweise auf, dann können die Lagrange-Gleichungen 1. Art als

$$\vec{F} - m\ddot{\vec{r}} + \lambda \vec{\nabla} f = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ -mg \end{pmatrix} - m \begin{pmatrix} \ddot{x} \\ \ddot{y} \\ \ddot{z} \end{pmatrix} + \lambda \begin{pmatrix} -\tan \alpha \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} = 0 \quad (\text{II})$$

geschrieben werden. Damit ergeben sich die drei Gleichungen

$$m\ddot{x} = -\lambda \tan \alpha, \quad (\text{III})$$

$$m\ddot{y} = 0, \quad (\text{IV})$$

$$m\ddot{z} = -mg + \lambda. \quad (\text{V})$$

Die Bewegung in y-Richtung kann sofort gelöst werden, denn mit  $y(0) = 0$  und  $\dot{y}(0) = 0$  folgt aus (IV), dass

$$y(t) = 0.$$

Der Lagrange-Multiplikator  $\lambda$  wird aus (III) mit Hilfe von (V) eliminiert,

$$\lambda = m(\ddot{z} + g) \quad \Rightarrow \quad \ddot{x} = -(\ddot{z} + g) \tan \alpha. \quad (\text{VI})$$

Zweimalige Differentiation nach der Zeit der Zwangsbedingung (I) ergibt

$$\ddot{z} = (\ddot{x} - \ddot{\xi}) \tan \alpha.$$

Einsetzen in die vorherige Gleichung für  $\ddot{x}$  ergibt

$$\ddot{x} = -[(\ddot{x} - \ddot{\xi}) \tan \alpha + g] \tan \alpha \quad \Rightarrow \quad \ddot{x}(1 + \tan^2 \alpha) = \ddot{\xi} \tan^2 \alpha - g \tan \alpha.$$

Multiplikation mit  $\cos^2 \alpha$  und Ausnutzen von  $\tan \alpha = \sin \alpha / \cos \alpha$  sowie von  $\sin^2 \alpha + \cos^2 \alpha = 1$  ergibt

$$\ddot{x} = \ddot{\xi} \sin^2 \alpha - g \sin \alpha \cos \alpha = \sin \alpha (\ddot{\xi} \sin \alpha - g \cos \alpha).$$

Einmalige Integration ergibt

$$\begin{aligned} \int_0^t dt' \ddot{x}(t') &= \dot{x}(t) - \dot{x}(0) = \dot{x}(t) = \sin^2 \alpha \int_0^t dt' \ddot{\xi}(t') - g \sin \alpha \cos \alpha \int_0^t dt' \\ &= \sin^2 \alpha [\dot{\xi}(t) - \dot{\xi}(0)] - g \sin \alpha \cos \alpha (t - 0) = \sin \alpha [\dot{\xi}(t) \sin \alpha - gt \cos \alpha], \end{aligned}$$

wobei die Randbedingungen  $\dot{x}(0) = \dot{\xi}(0) = 0$  benutzt wurden. Analog ergibt sich schließlich mit den Randbedingungen  $x(0) = \xi(0) = 0$ , dass

$$x(t) = \sin \alpha \left[ \xi(t) \sin \alpha - \frac{g \cos \alpha}{2} t^2 \right]$$

sein muss. Die Lösung für  $z(t)$  ergibt sich am einfachsten aus der Zwangsbedingung (I),

$$\begin{aligned} z(t) &= [x(t) - \xi(t)] \tan \alpha = \left[ \xi(t) (\sin^2 \alpha - 1) - \frac{g}{2} t^2 \sin \alpha \cos \alpha \right] \tan \alpha \\ &= -\sin \alpha \left[ \xi(t) \cos \alpha + \frac{g \sin \alpha}{2} t^2 \right]. \end{aligned} \quad (\text{VII})$$

- c) Um die Zwangskraft angeben zu können, muss  $\lambda$  mit Hilfe von (VI) und (VII) bestimmt werden. Dies ergibt

$$\lambda = m \left[ -\sin \alpha (\ddot{\xi} \cos \alpha + g \sin \alpha) + g \right] = m \cos \alpha (g \cos \alpha - \ddot{\xi} \sin \alpha).$$

Aus (II) ergibt sich dann

$$\vec{Z} = \lambda \vec{\nabla} f = m \cos \alpha (g \cos \alpha - \ddot{\xi} \sin \alpha) \begin{pmatrix} -\tan \alpha \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} = m (g \cos \alpha - \ddot{\xi} \sin \alpha) \begin{pmatrix} -\sin \alpha \\ 0 \\ \cos \alpha \end{pmatrix}.$$

### 3. Bewegungsdauer einer Punktmasse

a) Die Energieerhaltung besagt, dass

$$E = \frac{m}{2} (\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2) + mgz = \frac{m}{2} [\dot{x}^2 + \dot{f}^2(x)] - mgf(x),$$

da sich die Bewegung nur in der  $x$ - $z$ -Ebene abspielt. Mit

$$\dot{f} = \frac{df}{dt} = \frac{df}{dx} \frac{dx}{dt} = f'(x) \dot{x}$$

kann dies als

$$E = \frac{m}{2} \dot{x}^2 [1 + f'^2(x)] - mgf(x)$$

geschrieben werden. Auflösen nach  $\dot{x} = dx/dt$  ergibt

$$\frac{dx}{dt} = \sqrt{\frac{2[E + mgf(x)]}{m[1 + f'^2(x)]}},$$

wobei angenommen wurde, dass das Koordinatensystem so orientiert ist, dass  $\dot{x}$  positiv ist. Auflösen nach  $dt$  und anschließende Integration ergibt

$$t = \int_{x_0}^{x_E} dx \sqrt{\frac{m[1 + f'^2(x)]}{2[E + mgf(x)]}} = \frac{1}{\sqrt{2g}} \int_{x_0}^{x_E} dx \sqrt{\frac{1 + f'^2(x)}{\frac{E}{mg} + f(x)}}.$$

b) Mit  $x_0 = 0$  und  $x_E = 1$  sowie  $f(x) = x$  und  $f'(x) = 1$  ergibt sich

$$\begin{aligned} t &= \frac{1}{\sqrt{2g}} \int_0^1 dx \sqrt{\frac{2}{\frac{E}{mg} + x}} = \frac{1}{\sqrt{g}} \int_0^1 dx \frac{1}{\sqrt{\frac{E}{mg} + x}} = \frac{2}{\sqrt{g}} \left[ \sqrt{\frac{E}{mg} + x} \right]_{x=0}^1 \\ &= \frac{2}{\sqrt{g}} \left( \sqrt{\frac{E}{mg} + 1} - \sqrt{\frac{E}{mg}} \right) = \frac{2}{g} \sqrt{\frac{E}{m}} \left( \sqrt{1 + \frac{mg}{E}} - 1 \right). \end{aligned}$$

#### 4. Verständnisfragen

- a) Die Summe aus äußeren Kräften, Trägheits- und Zwangskräften verrichtet bei kleinen virtuellen Verrückungen aus dem Gleichgewicht keine Arbeit.
- b) Die Gleichungen formulieren das d'Alembert'sche Prinzip mathematisch. Aus  $r$  dieser Gleichungen werden die Lagrange-Multiplikatoren bestimmt, die verbliebenen dienen als Bewegungsgleichungen.
- c) Mit Hilfe von Lagrange-Multiplikatoren werden Bedingungen der Form  $\vec{\nabla} f = 0$  mit Nebenbedingungen der Form  $g_k = 0$  verbunden.