

# Übungen zum Ferienkurs Analysis II

## Variationsrechnung und Kurven

### 3.1 Energieerhaltung bei der Variationsrechnung \*

Sei  $L : \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n \times [t_0, t_1] \rightarrow \mathbb{R}$ ,  $L \in \mathcal{C}^2$ , die Lagrange-Funktion  $L(x, v, t)$ ,  $x, v \in \mathbb{R}^n$ ,  $t \in [t_0, t_1]$ , zum zu minimierenden Funktional  $\mathcal{F}(x(\cdot)) = \int_{t_0}^{t_1} L(x(t), \dot{x}(t), t) dt$ . Dann erfüllt jedes zweimal stetig differenzierbare Extremum von  $\mathcal{F}$  mit den Endpunkten  $x(t_0) = x_0$ ,  $x(t_1) = x_1$  Die Euler-Lagrange Differentialgleichungen

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial v}(x(t), \dot{x}(t), t) - \frac{\partial L}{\partial x}(x(t), \dot{x}(t), t) = 0$$

- (a) Zeigen Sie, dass bei zeitlicher Translationsinvarianz von  $\mathcal{F}$  (d.h.  $\frac{\partial L}{\partial t} = 0$ ) die Energie

$$E(x, v) = \frac{\partial L}{\partial v}(x, v, t)v - L(x, v, t)$$

erhalten ist: Ist  $\tilde{x}$  eine Lösung der Euler-Lagrange-Gleichungen, so ist  $t \mapsto E(\tilde{x}(t), \dot{\tilde{x}}(t))$  eine konstante Funktion. Was passiert, wenn  $L(x, v, t)$  nur von  $t$  und  $x$ , bzw. nur von  $t$  und  $v$  abhängt?

- (b) Wie lautet die Energiefunktion  $E(x, v)$  für eine zeitunabhängige Lagrange-Funktion der klassischen Mechanik  $L(x, v, t) = \frac{1}{2}m\|v\|^2 - V(x)$ ,  $x, v \in \mathbb{R}^n$ ?

### Lösung

- (a) Falls die Lagrange-Funktion  $L(x, v, t)$  nicht explizit von  $t$  abhängt,  $L(x, v, t) = \tilde{L}(x, v)$  so lautet die Euler-Lagrange-Gleichung

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial \tilde{L}}{\partial v}(\tilde{x}(t), \dot{\tilde{x}}(t)) - \frac{\partial \tilde{L}}{\partial x}(\tilde{x}(t), \dot{\tilde{x}}(t)) = 0. \quad (1)$$

Für jede Lösung  $x(t)$  hiervon ist

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} E(x(t), \dot{x}(t)) &= \left( \frac{d}{dt} \frac{\partial \tilde{L}}{\partial v}(x(t), \dot{x}(t)) \right) \dot{x}(t) + \frac{\partial \tilde{L}}{\partial v}(x(t), \dot{x}(t)) \ddot{x}(t) \\ &\quad - \frac{\partial \tilde{L}}{\partial x}(x(t), \dot{x}(t)) \dot{x}(t) - \frac{\partial \tilde{L}}{\partial v}(x(t), \dot{x}(t)) \ddot{x}(t) \\ &= \left( \frac{d}{dt} \frac{\partial \tilde{L}}{\partial v}(x(t), \dot{x}(t)) - \frac{\partial \tilde{L}}{\partial x}(x(t), \dot{x}(t)) \right) \dot{x}(t) = 0, \end{aligned}$$

also ist die Energiefunktion entlang Lösungen von 1 konstant.

Falls  $L(x, v, t)$  nur von  $t$  und  $x$  abhängt, wird 1 zu  $\partial_x L(x(t), t) = 0$ .

Falls  $L(x, v, t)$  nur von  $t$  und  $v$  abhängt, wird 1 zu  $\partial_v L(x(t), t) = \text{const.}$

- (b)  $E(x, v) = mv^T v - L(x, v, t) = \frac{1}{2}m\|v\|^2 + V(x)$

### 3.2 Brachistochrone (Kurve kürzester Laufzeit)

Ein Massepunkt bewege sich entlang einer differenzierbaren Kurve  $\gamma : [0, a] \rightarrow \mathbb{R}^n$  mit Geschwindigkeit  $v(\gamma(\theta)) > 0$ . Dann ist die Zeit zum Durchlaufen der Kurve gegeben durch

$$T(\gamma) = \int_0^a \frac{\|\gamma'(\theta)\|}{v(\gamma(\theta))} d\theta$$

Im Schwerfeld der Erde ist für ein anfangs ruhendes Teilchen mit  $\gamma(0) = (0, 0)$  die Geschwindigkeit gegeben durch  $v(\gamma(\theta)) = \sqrt{-g\gamma_2(\theta)}$  mit der Erdbeschleunigung  $g$ , wobei  $\gamma_2(\theta) \leq 0$  vorausgesetzt wird. Der Endpunkt sei  $\gamma(a) = (b, c)$  mit  $b > 0, c < 0$ .

- (a) Sei  $\gamma$  durch seine negative  $y$ -Komponente parametrisiert,  $\gamma(\theta) = (f(\theta), -\theta)$  wobei  $a = -c$  gesetzt ist. Bestimmen Sie die Euler-Lagrange-Gleichung für Kurven  $\gamma$ , die extremal bezüglich  $T(\gamma)$  sind.
- (b) Sei  $\gamma$  nun durch seine  $x$ -Komponente parametrisiert,  $\gamma(\theta) = (\theta, g(\theta))$ , wobei jetzt  $a = b$  gewählt ist. Welche Differentialgleichung ergibt sich aus der Energieerhaltung?

## Lösung

- (a) In dieser Parametrisierung ist

$$T(\gamma) = \int_0^a \frac{\sqrt{1 + f'(\theta)^2}}{\sqrt{g\theta}} d\theta = \int_0^a L(f(\theta), f'(\theta), \theta) d\theta \quad (2)$$

mit der Lagrangedichte  $L(x, v, \theta) = \sqrt{\frac{1+v^2}{g\theta}}$ . Die zugehörige Euler-Lagrange-Gleichung

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial v} - \frac{\partial L}{\partial x} = 0$$

wird hier gelöst durch die Funktionen  $f(\theta)$  mit  $\frac{\partial L}{\partial v}(f(\theta), f'(\theta), \theta) = \text{const.}$   
Wegen  $\frac{\partial L}{\partial v}(f(x, v, \theta)) = \frac{v}{\sqrt{g\theta(1+v^2)}}$  muss es ein  $C \in \mathbb{R}$  geben mit

$$C\sqrt{g\theta(1 + f'(\theta)^2)} = f'(\theta), \quad (3)$$

wobei die Randbedingungen  $f(0) = 0$  und  $f(a) = b$  zu erfüllen sind.

- (b) In der hier angegebenen Parametrisierung ist

$$T(\gamma) = \int_0^b \frac{\sqrt{1 + g'(\theta)^2}}{\sqrt{gg\theta}} d\theta = \int_0^b L(g(\theta), g'(\theta)) d\theta \quad (4)$$

mit der  $\theta$ -unabhängigen Lagrange-Dichte  $L(y, v) = \frac{1+v^2}{-gy}$ . Eine so parametrisierte extremale Kurve erfüllt die Euler-Lagrange-Gleichung und da  $L$  unabhängig von  $\theta$  ist, auch die Energieerhaltung

$$E(g(\theta), g'(\theta)) = \text{const.}$$

mit  $E(y, v) = \frac{\partial L}{\partial v}(y, v)v - L(y, v) = \frac{v^2}{\sqrt{-gy(1+v^2)}} - \sqrt{\frac{1+v^2}{-gy}} = \frac{-1}{\sqrt{-gy(1+v^2)}}$ . Das ergibt die Differentialgleichung

$$g(\theta)(1 + g'(\theta)^2) = C'$$

mit einer Konstanten  $C' \leq 0$  und den Randbedingungen  $g(0) = 0; g(b) = c$ .

### 3.3 Neilsche Parabel $\star$

Parametrisieren Sie die durch die Punktmenge  $y^2 - x^3 = 0 \subset \mathbb{R}^2$  gegebene Kurve nach der Bogenlänge.

**Lösung** Eine mögliche Parametrisierung erhält man durch Auflösen nach  $x$ :

$$\gamma_1(y) = \begin{pmatrix} |y|^{\frac{2}{3}} \\ y \end{pmatrix}, y \in \mathbb{R},$$

diese ist allerdings nicht differenzierbar bei  $y = 0$ .

Eine glatte Parametrisierung erhält man durch

$$\gamma_2(t) = \begin{pmatrix} t^2 \\ t^3 \end{pmatrix}, t \in \mathbb{R},$$

diese ist allerdings singular bei  $t = 0$  ( $\gamma_2'(0) = 0$ ). Davon ausgehend berechnen wir die Bogenlänge, zunächst für  $T \geq 0$ :

$$s(T) = \int_0^T \|\dot{\gamma}_2(t)\| dt = \int_0^T \sqrt{4t^2 + 9t^4} dt = \left[ \frac{1}{27}(4 + 9t^2)^{\frac{3}{2}} \right]_0^T = \frac{1}{27}(4 + 9T^2)^{\frac{3}{2}} - \frac{8}{27}.$$

Für die Umkehrfunktion gilt  $T(s)^2 = \frac{1}{9}[(27s + 8)^{\frac{2}{3}} - 4] = (s + \frac{8}{27})^{\frac{2}{3}} - \frac{4}{9}$ . Aus Symmetriegründen ist dann die Parametrisierung nach Bogenlänge für  $s \in \mathbb{R}$  gegeben durch

$$\gamma(s) = \begin{pmatrix} T(|s|)^2 \\ \text{sgn}(s)T(|s|)^3 \end{pmatrix}$$

### 3.4 Wegintegrale $\star$

Berechnen Sie jeweils das Wegintegral  $\int_{\gamma} f(x) dx$ .

(i)  $f(x, y) = (e^x, xy)$ ,  $\gamma(t) = (\cos(t), \sin(t))$ ,  $0 \leq t \leq 2\pi$

(ii)  $f(x, y) = (\sin(x), x^2 + y^2)$ ,  $\gamma(t) = \begin{cases} (t, 0) & \text{für } 0 \leq t \leq 1 \\ (1, t-1) & \text{für } 1 < t \leq 2 \end{cases}$

(iii)  $f(x, y, z) = (y, -z, x)$ ,  $\gamma(t) = (\sinh(t), \cosh(t), \sinh(t))$ ,  $0 \leq t \leq \ln(2)$

(iv)  $f(x, y, z) = (2z - \sqrt{x^2 + y^2}, z, z^2)$ ,  $\gamma(t) = (t \cos(t), t \sin(t), t)$ ,  $0 \leq t \leq 2\pi$

**Lösung**

(i)

$$\int_{\gamma} f(x, y) d(x, y) = \int_0^{2\pi} (e^{\cos(t)}, \cos(t) \sin(t)) \cdot \begin{pmatrix} -\sin(t) \\ \cos(t) \end{pmatrix} dt = \int_0^{2\pi} -\sin(t)e^{\cos(t)} + \cos^2(t) \sin(t) dt$$

mit  $\cos(t) = x \Rightarrow$

$$\int_{\cos(0)}^{\cos(2\pi)} e^x - x^2 dx = 0$$

(ii)

$$\int_{\gamma} f(x, y) d(x, y) = \int_0^1 (\sin(t), t^2) \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} dt + \int_1^2 (\sin(1), 1 + (t-1)^2) \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} dt = -\cos(1) + 1 + \int_1^2 t^2 - 2t + 2 dt = -\cos(1) + \frac{7}{3}$$

(iii)

$$\int_{\gamma} f(x, y, z) d(x, y, z) = \int_0^{\ln(2)} (\cosh(t), -\sinh(t), \sinh(t)) \cdot \begin{pmatrix} \cosh(t) \\ \sinh(t) \\ \cosh(t) \end{pmatrix} dt = \int_0^{\ln(2)} \cosh^2(t) - \sinh^2(t) + \cosh(t) \sinh(t) dt = \int_0^{\ln(2)} 1 + \cosh(t) \sinh(t) dt$$

mit  $\sinh(t) = x \Rightarrow$

$$\ln(2) + \int_0^{\frac{3}{4}} x dx = \ln(2) + \frac{9}{32}$$

(iv)

$$\int_{\gamma} f(x, y, z) d(x, y, z) = \int_0^{2\pi} (2t - t, t, t^2) \cdot \begin{pmatrix} \cos(t) - t \sin(t) \\ \sin(t) + t \cos(t) \\ 1 \end{pmatrix} dt = \int_0^{2\pi} t \cos(t) dt + \int_0^{2\pi} t \sin(t) dt + \int_0^{2\pi} t^2 \cos(t) dt - \int_0^{2\pi} t^2 \sin(t) dt + \int_0^{2\pi} t^2 dt$$

mit partieller Integration  $\Rightarrow$

$$\frac{8}{3}\pi^3 + 4\pi^2 + 2\pi$$

### 3.5 Länge von Kurven \*

Berechnen Sie die Länge der folgenden Kurven:

(i)  $\gamma_1(t) = (a \cos^3(t), a \sin^3(t))$  mit  $0 \leq t \leq 2\pi$ ,  $a > 0$  fest.

(ii)  $\gamma_2(t) = (t^2, t^3)$  mit  $0 \leq t \leq 4$ .

#### Lösung

(i)  $\gamma_1(t)$  ist stetig diffbarer Bogen mit  $\gamma_1'(t) = (3a \cos^2 t (-\sin t), 3a \sin^2 t \cos t) \Rightarrow$

$$\begin{aligned} L(\gamma_1) &= \int_0^{2\pi} \|\gamma_1'(t)\|_2 dt = \int_0^{2\pi} (9a^2 \cos^4 t \sin^2 t + 9a^2 \sin^4 t \cos^2 t)^{\frac{1}{2}} dt \\ &= \int_0^{2\pi} |3a \cos t \sin t| (\cos^2 t + \sin^2 t)^{\frac{1}{2}} dt = 3a \int_0^{2\pi} |\cos t \sin t| dt \end{aligned}$$

mit Additionstheorem  $\Rightarrow$

$$3a \int_0^{2\pi} \left| \frac{1}{2} \sin 2t \right| dt = 3a \frac{1}{2} \cdot 4 \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin 2t dt = 6a$$

(ii)  $\gamma_2(t)$  ist stetig diffbarer Bogen mit  $\gamma_2'(t) = (2t, 3t^2) \Rightarrow$

$$L(\gamma_2) = \int_0^4 \|\gamma_2'(t)\|_2 dt = \int_0^4 (4t^2 + 9t^4)^{\frac{1}{2}} dt = \int_0^4 t(4 + 9t^2)^{\frac{1}{2}} dt$$

mit  $\varphi(t) = 4 + 9t^2 \Rightarrow$

$$\frac{1}{18} \int_0^4 (\varphi(t))^{\frac{1}{2}} \varphi'(t) dt = \frac{1}{18} \int_{\varphi(0)}^{\varphi(4)} u^{\frac{1}{2}} du = \frac{2u^{\frac{3}{2}}}{54} \Big|_4^{148} = \frac{1}{27} (148^{\frac{3}{2}} - 4^{\frac{3}{2}})$$

### 3.6 Flächeninhalt der Kardioide $\star$

Sei  $a > 0$  und  $r : [0, 2\pi] \rightarrow \mathbb{R}_0^+$  die Parametrisierung der Kardioide in Polarkoordinaten,

$$r(\phi) = a(1 + \cos \phi).$$

Berechne den Flächeninhalt der Kardioide.

**Lösung** Der von einer Kurve in Polarkoordinaten  $r(\phi)$  eingeschlossene Flächeninhalt lautet:

$$\begin{aligned} F &= \int_0^{2\pi} dr' \int_0^{2\pi} d\phi r'(\phi) = \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} r(\phi)^2 d\phi = \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} (a(1 + \cos \phi))^2 d\phi \\ &= \frac{a^2}{2} \int_0^{2\pi} (1 + 2\cos \phi + \cos^2 \phi) d\phi = \frac{a^2}{2} \left( \int_0^{2\pi} d\phi + 2 \int_0^{2\pi} \cos \phi d\phi + \int_0^{2\pi} \cos^2 \phi d\phi \right) \\ &= \frac{a^2}{2} \left( 2\pi + 2[\sin \phi]_0^{2\pi} + \frac{1}{2} \left[ \phi + \frac{1}{2} \sin(2\phi) \right]_0^{2\pi} \right) = \frac{3\pi}{2} a^2 \end{aligned}$$

### 3.7 Krümmung einer Klothoide

Zeigen Sie, dass die Krümmung  $\kappa(t)$  der Kurve

$$\vec{r}(t) = \begin{pmatrix} \int_0^t \cos(\frac{u^2}{2}) du \\ \int_0^t \sin(\frac{u^2}{2}) du \end{pmatrix}$$

an der Stelle  $t > 0$  gleich ihrer Länge  $L(t)$  ist.

*Hinweis:* Die Krümmungsformel lautet

$$\kappa = \left| \frac{\dot{x}\ddot{y} - \ddot{x}y}{(\dot{x}^2 + \dot{y}^2)^{\frac{3}{2}}} \right|, \text{ wobei } \vec{r} = \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix}$$

**Lösung** Sei  $t > 0$ . Wir berechnen zuerst die Krümmung mit der Formel aus dem Hinweis.

$$\dot{x}(t) = \cos \frac{t^2}{2}, \quad \ddot{x}(t) = -t \sin \frac{t^2}{2}$$

$$\dot{y}(t) = \sin \frac{t^2}{2}, \quad \ddot{y}(t) = t \cos \frac{t^2}{2}$$

Einsetzen ergibt:  $\kappa(t) = t$

Die Länge berechnet sich aus

$$L(t) = \int_0^t |\dot{\vec{r}}(u)| du = \int_0^t \sqrt{\dot{x}(u)^2 + \dot{y}(u)^2} du = t.$$