

Musterlösungen Serie 13

1. Die partielle Ableitungen des Integrals

$$I(a, b) = \int_{-1}^1 (a + bx^2 - \cos(\pi x))^2 dx$$

sind

$$\partial I / \partial a = 2 \int_{-1}^1 (a + bx^2 - \cos(\pi x)) dx = 2(2a + \frac{2}{3}b)$$

$$\partial I / \partial b = 2 \int_{-1}^1 x^2 (a + bx^2 - \cos(\pi x)) dx = 2(\frac{2}{3}a + \frac{2}{5}b - \mu),$$

wobei $\mu = \int_{-1}^1 x^2 \cos(\pi x) dx = -4/\pi^2$. Die kritische Punkte (a, b) erfüllen

$$a + b/3 = 0, \quad a/3 + b/5 = -2/\pi^2.$$

Durch ausrechnen ($b = -3a$, $a/3 - 3a/5 = -2/\pi^2$, $-4a/15 = -2/\pi^2$) kriegen wir die Lösung

$$a = \frac{15}{2\pi^2}, \quad b = -\frac{45}{2\pi^2}, \quad f(x) = \frac{15}{2\pi^2}(1 - 3x^2).$$

Die Hesse Matrix

$$(h_{ij}) = 2 \begin{pmatrix} 2 & 2/3 \\ 2/3 & 2/5 \end{pmatrix}$$

hat $h_{11} > 0$ und Determinante $16/15 > 0$. Also ist sie positiv definit. Da I nur ein kritischer Punkt hat, ist es eine globale Minimalstelle.

2. 1. Die Länge ist gleich

$$L(t) = \int_t^1 \sqrt{1 + \frac{1}{x^2}} dx = \int_t^1 \sqrt{x^2 + 1} x^{-1} dx.$$

Für die Lösung des Integrals $\int \sqrt{x^2 + 1} x^{-1} dx$ setzen wir $u = \sqrt{x^2 + 1}$, $du = \frac{x dx}{u}$. Dann ist

$$x^{-1} dx = \frac{u du}{x^2} = \frac{u du}{u^2 - 1}$$

und also

$$\begin{aligned} \int \sqrt{x^2 + 1} x^{-1} dx &= \int \frac{u^2}{u^2 - 1} du = \int (1 + \frac{1}{u^2 - 1}) du = \\ &= \int (1 + \frac{1}{2}(\frac{1}{u - 1} - \frac{1}{u + 1})) du = u + \frac{1}{2} \ln \frac{|u - 1|}{|u + 1|} + C = \\ &= \sqrt{1 + x^2} + \frac{1}{2} \ln \frac{\sqrt{x^2 + 1} - 1}{\sqrt{x^2 + 1} + 1} + C, \end{aligned}$$

Bitte wenden!

wobei

$$\begin{aligned}\frac{1}{2} \ln \frac{\sqrt{x^2+1}-1}{\sqrt{x^2+1}+1} &= \frac{1}{2} \left(\ln(\sqrt{x^2+1}-1) - \ln(\sqrt{x^2+1}+1) \right) = \\ &= \frac{1}{2} \left(\ln(\sqrt{x^2+1}-1) + \ln(\sqrt{x^2+1}+1) \right) - \ln(\sqrt{x^2+1}+1) = \\ &= \ln x - \ln(\sqrt{x^2+1}+1).\end{aligned}$$

Deswegen

$$\int \sqrt{x^2+1}x^{-1}dx = \sqrt{1+x^2} + \ln(x) - \ln(\sqrt{1+x^2}+1) + C$$

und

$$\begin{aligned}L(t) &= \int_t^1 \sqrt{x^2+1}x^{-1}dx = \left[\sqrt{1+x^2} + \ln(x) - \ln(\sqrt{1+x^2}+1) + C \right]_t^1 = \\ &= -\ln(t) + \sqrt{2} - \sqrt{1+t^2} - \ln(\sqrt{2}+1) + \ln(1 + \sqrt{1+t^2}).\end{aligned}$$

2. Da¹

$$\sqrt{1+t^2} = 1 + O(t)$$

und

$$\ln(1 + \sqrt{1+t^2}) = \ln(2) + O(t)$$

ist

$$L(t) = \ln(1/t) + \sqrt{2} - 1 - \ln(\sqrt{2}+1) + \ln 2 + O(t).$$

3. Für $y(x) = \sum_{k=0}^{\infty} a_k x^k = a_0 + a_1 x + a_2 x^2 + a_3 x^3 + \dots$ sind

$$y'(x) = a_1 + 2a_2 x + 3a_3 x^2 + \dots = \sum_{k=1}^{\infty} k a_k x^{k-1} = \sum_{k=0}^{\infty} (k+1) a_{k+1} x^k$$

und

$$y''(x) = 2a_2 + 6a_3 x + \dots = \sum_{k=2}^{\infty} k(k-1) a_k x^{k-2} = \sum_{k=0}^{\infty} (k+2)(k+1) a_{k+2} x^k.$$

Nach der Anfangsbedingungen kriegen wir sofort

$$a_0 = 0 = a_1.$$

Durch einsetzen in der Differenzialgleichung kriegen wir

$$\sum_{k=0}^{\infty} (k+2)(k+1) a_{k+2} x^k + x^3 \sum_{k=0}^{\infty} (k+1) a_{k+1} x^k = x$$

oder auch

$$\sum_{k=0}^{\infty} (k+2)(k+1) a_{k+2} x^k + (k+1) a_{k+1} x^{k+3} = x.$$

Ein Koeffizientenvergleich liefert

$$a_0 = 0 = a_1 = a_2 = a_4 = a_5 = a_6 = a_7 = a_9 = a_{10}$$

¹Landau Symbol \mathcal{O} : $f \in \mathcal{O}(g)$ falls $0 \leq \lim_{x \rightarrow a} \left| \frac{f(x)}{g(x)} \right| < \infty$.

Siehe nächstes Blatt!

$$a_3 = \frac{1}{6}$$

$$a_8 = -\frac{1}{8 \cdot 7 \cdot 6}$$

und für $n \geq 11$

$$a_n = -\frac{a_{n-5}}{n(n-1)}.$$

4. Wir benutzen den Satz im Stambach-Skript, Teil B, Kapitel IV, Seite 32. Die Kandidatenliste für die Extremalstellen von f (mit $f(x, y) = x^2 - xy + y^2 - x$) auf der Viertelkreisscheibe B sind:

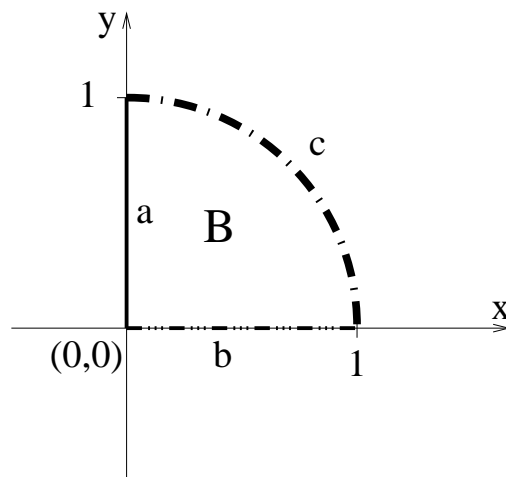
Inneres von B :

$$f_x(x, y) = 2x - y - 1 = 0 = -x + 2y = f_y(x, y) \implies x = 2y, 2x - y - 1 = 0$$

$$\implies 3y = 1 \implies y = \frac{1}{3} \implies x = \frac{2}{3}, \text{ also } (x, y) = \left(\frac{2}{3}, \frac{1}{3}\right) \in B$$

Damit ist $f\left(\frac{2}{3}, \frac{1}{3}\right) = -\frac{1}{3}$.

Rand von B :



Auf dem Geradenstück a (ohne Eckpunkte, siehe Skizze) gilt:

$x = 0$ und $0 < y < 1$, damit ist $f(0, y) = y^2$, es folgt, dass $f_y(0, y) = 2y = 0$ impliziert $y = 0$ ($(0, 0)$ ist kein Element von a). Damit gibt es keine Extremalstellen auf a .

Auf dem Geradenstück b (ohne Eckpunkte, siehe Skizze) gilt:

$y = 0$ und $0 < x < 1$, damit ist $f(x, 0) = x^2 - x$, es folgt, dass $f_x(x, 0) = 2x - 1 = 0$ impliziert $x = \frac{1}{2}$. Der Punkt $\left(\frac{1}{2}, 0\right)$ liegt auf b . Es ist $f\left(\frac{1}{2}, 0\right) = -\frac{1}{4}$.

Auf dem Kurvenstück c (ohne Eckpunkte, siehe Skizze) gilt:

$(x, y) = (\cos t, \sin t)$ und $0 < t < \frac{\pi}{2}$, damit ist

$$f(\cos t, \sin t) = \cos^2 t - \cos t \sin t + \sin^2 t - \cos t = 1 - \frac{1}{2} \sin 2t - \cos t,$$

wobei wir $\sin(x+y) = \sin x \cos y + \cos x \sin y$ (Additionstheorem für den Sinus) und $\sin^2 t + \cos^2 t = 1$ benutzt haben.

Bitte wenden!

Mit dem Additionstheorem für den Cosinus ($\cos(x+y) = \cos x \cos y - \sin x \sin y$) und $\sin^2 x + \cos^2 x = 1$ erhalten wir

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} f(\cos t, \sin t) &= -\cos 2t + \sin t = -(\cos^2 t - \sin^2 t) + \sin t \\ &= -[(1 - \sin^2 t) - \sin^2 t] + \sin t = 2\sin^2 t + \sin t - 1 \end{aligned}$$

Aus $\frac{d}{dt} f(\cos t, \sin t) = 0$ folgt $\sin t = \frac{-1 \pm \sqrt{9}}{4}$, also $\sin t = \frac{1}{2}$ oder $\sin t = -1$. Wegen $0 < t < \frac{\pi}{2}$ ist $t = \frac{\pi}{6}$. Damit ist $f(\cos \frac{\pi}{6}, \sin \frac{\pi}{6}) = f(\frac{\sqrt{3}}{2}, \frac{1}{2}) = 1 - \frac{3\sqrt{3}}{4} > -\frac{1}{3}$.

Ecken von B:

$f(0,0) = 0$, $f(1,0) = 0$ und $f(0,1) = 1$.

Insgesamt erhalten wir: Maximum von f ist $f(0,1) = 1$ und Minimum von f ist $f(\frac{2}{3}, \frac{1}{3}) = -\frac{1}{3}$.

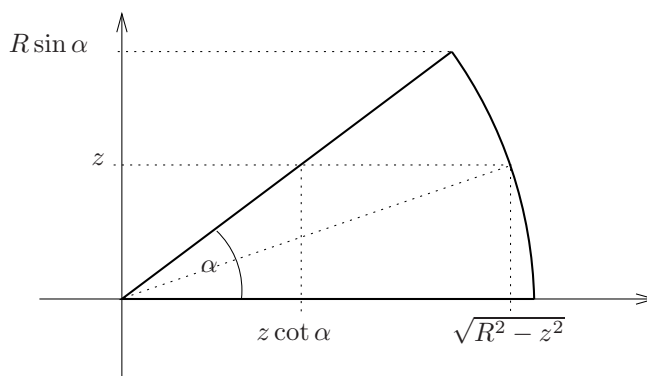
5. Methode 1: Wir wählen Zylinderkoordinaten (ϱ, ϕ, z) , d.h

$$x = \varrho \cos \phi, \quad y = \varrho \sin \phi \quad \text{und} \quad z = z,$$

wobei $0 \leq \varrho < \infty$, $0 \leq \phi < 2\pi$ und $z \in \mathbb{R}$. Das Trägheitsmoment bezüglich der z -Achse

$$\Theta = \delta \iiint_B \varrho^2 dm,$$

wobei δ die Dichte ist, ergibt sich mit $dm = \varrho d\varrho d\phi dz$.



Siehe nächstes Blatt!

$$\begin{aligned}
\Theta &= \delta \int_0^\beta \underbrace{\int_0^{R \sin \alpha} \int_{z \cot \alpha}^{\sqrt{R^2 - z^2}} \rho^3 d\rho dz}_{\text{unabhängig von } \phi} d\phi = \delta \beta \int_0^{R \sin \alpha} \left[\frac{\rho^4}{4} \right]_{z \cot \alpha}^{\sqrt{R^2 - z^2}} dz \\
&= \frac{\delta \beta}{4} \int_0^{R \sin \alpha} (R^4 - 2R^2 z^2 + z^4 - z^4 \cot^4 \alpha) dz \\
&= \frac{\delta \beta}{4} \left[R^4 z - \frac{2}{3} R^2 z^3 + \frac{1}{5} z^5 - \frac{1}{5} z^5 \cot^4 \alpha \right]_0^{R \sin \alpha} \\
&= \frac{\delta \beta}{4} R^5 \left(\sin \alpha - \frac{2}{3} \sin^3 \alpha + \frac{1}{5} \sin^5 \alpha - \frac{1}{5} \sin \alpha \underbrace{\cos^4 \alpha} \right) \\
&\qquad\qquad\qquad = (1 - \sin^2 \alpha)^2 \\
&= \frac{\delta \beta}{4} R^5 \sin \alpha \left(1 - \frac{2}{3} \sin^2 \alpha + \frac{1}{5} \sin^4 \alpha - \frac{1}{5} + \frac{2}{5} \sin^2 \alpha - \frac{1}{5} \sin^4 \alpha \right) \\
&= \frac{\delta \beta}{15} R^5 (3 \sin \alpha - \sin^3 \alpha)
\end{aligned}$$

Methode 2: Wir wählen Kugelkoordinaten (ρ, ϕ, ϑ) , d.h

$$x = r \sin \vartheta \cos \phi, \quad y = r \sin \vartheta \sin \phi \quad \text{und} \quad z = r \cos \vartheta,$$

wobei $0 \leq \vartheta \leq \pi$, $0 \leq \phi < 2\pi$ und $0 \leq r < \infty$. Das Trägheitsmoment bezüglich der z -Achse

$$\Theta = \delta \iiint_B (x^2 + y^2) dm$$

wobei δ die Dichte ist, ergibt sich mit $dm = r^2 \sin \vartheta dr d\phi d\vartheta$.

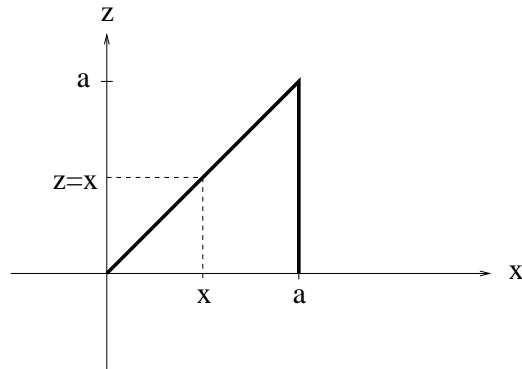
$$\begin{aligned}
\Theta &= \delta \int_0^\beta \underbrace{\int_0^R \int_{\pi/2-\alpha}^{\pi/2} r^4 \sin^3 \vartheta d\vartheta dr}_{\text{unabhängig von } \phi} d\phi = \delta \beta \int_0^R \int_{\pi/2-\alpha}^{\pi/2} r^4 (\sin \vartheta - \sin \vartheta \cos^2 \vartheta) d\vartheta dr \\
&= \delta \beta \underbrace{\int_0^R r^4 dr}_{=\frac{R^5}{5}} \cdot \left[-\cos \vartheta + \frac{\cos^3 \vartheta}{3} \right]_{\pi/2-\alpha}^{\pi/2} \\
&= \frac{\delta \beta}{5} R^5 \left[\cos \left(\frac{\pi}{2} - \alpha \right) - \frac{\cos^3 \left(\frac{\pi}{2} - \alpha \right)}{3} \right] \\
&\stackrel{(*)}{=} \frac{\delta \beta}{5} R^5 \left[\cos \frac{\pi}{2} \cos \alpha + \sin \frac{\pi}{2} \sin \alpha - \frac{(\cos \frac{\pi}{2} \cos \alpha + \sin \frac{\pi}{2} \sin \alpha)^3}{3} \right] \\
&= \frac{\delta \beta}{15} R^5 (3 \sin \alpha - \sin^3 \alpha)
\end{aligned}$$

In (*) haben wir das Additionstheorem für den Cosinus, $\cos(\alpha - \beta) = \cos \alpha \cos \beta + \sin \alpha \sin \beta$, benutzt.

Bemerkung: Mit $\alpha = \frac{\pi}{2}$ und $\beta = 2\pi$ erhält man $2\Theta = \delta \frac{8\pi}{15} R^5 = \delta \frac{2}{5} \left(\frac{4\pi}{3} R^3 \right) R^2$, das bekannte Trägheitsmoment einer Vollkugel bezüglich eines ihrer Durchmesser.

Bitte wenden!

6. Wir betrachten den Fluss $\Phi(a)$ des Vektorfeldes \vec{v} durch die Oberfläche von W_a von innen nach aussen. Sei $f : [0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}$ stetig differenzierbar. Gesucht ist eine Bedingung an f , so dass $\Phi(a)$ unabhängig von a ist. Wir betrachten den Schnitt des Körpers W_a bei festem y .



Der Satz von Gauss liefert

$$\begin{aligned} \Phi(a) &= \iiint_{W_a} \operatorname{div} \vec{v} dV = \int_0^1 \int_0^a \int_0^x \operatorname{div} \vec{v} dz dx dy \\ &= \int_0^1 \int_0^a \int_0^x (f'(x) + z) dz dx dy = \int_0^1 \int_0^a \left[f'(x)z + \frac{z^2}{2} \right]_0^x dx dy \\ &= \int_0^1 \int_0^a \left(f'(x)x + \frac{x^2}{2} \right) dx dy = \int_0^a \left(f'(x)x + \frac{x^2}{2} \right) dx. \end{aligned}$$

Es gilt

$$\begin{aligned} \Phi(a) \text{ unabhängig von } a &\iff 0 = \Phi'(a) \\ &\iff 0 = \frac{d}{da} \int_0^a \left(f'(x)x + \frac{x^2}{2} \right) dx = f'(a)a + \frac{a^2}{2} \\ &\iff f'(a) = -\frac{a}{2} \\ &\iff f(a) = C - \frac{a^2}{4} \text{ mit } C \text{ eine Konstante.} \end{aligned} \tag{1}$$

(1) ist also die gesuchte Bedingung an f .

7. Wegen $e^y = 1 + \frac{y}{1!} + \frac{y^2}{2!} + \dots = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{y^n}{n!}$ für alle $y \in \mathbb{R}$ und $-t^2 \in \mathbb{R}$ (da $t \in [0, x], x > 0$) gilt $e^{-t^2} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-t^2)^n}{n!}$. Es folgt

$$\begin{aligned} \frac{1 - e^{-t^2}}{t^2} &= \frac{1 - \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-t^2)^n}{n!}}{t^2} = \frac{1 - \left(1 - t^2 + \frac{t^4}{2} - \frac{t^6}{6} + \dots \right)}{t^2} \\ &= 1 - \frac{t^2}{2} + \frac{t^4}{6} - \dots = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n-1} t^{2(n-1)}}{n!}. \end{aligned}$$

Gliedweise Integration liefert

$$\begin{aligned} \int_0^x \frac{1 - e^{-t^2}}{t^2} dt &= \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n-1}}{n!} \int_0^x t^{2(n-1)} dt = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n-1}}{n!} \left(\frac{x^{2n-1}}{2n-1} \right) \\ &= \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n-1}}{(2n-1)n!} x^{2n-1}. \end{aligned}$$

Siehe nächstes Blatt!

8. Sei $P = (X, Y, Z)$ ein Punkt auf der Einheitskugel. Es gilt also $X^2 + Y^2 + Z^2 = 1$. Dann wird der Weg von O nach P wie folgt parametrisiert

$$\vec{r}(t) = t \begin{pmatrix} X \\ Y \\ Z \end{pmatrix} \quad 0 \leq t \leq 1.$$

Die längs dieses Weges von \vec{v} verrichtete Arbeit $A(P)$ ist dann

$$A(P) = \int_0^1 \vec{v}(\vec{r}(t)) \cdot \dot{\vec{r}}(t) dt = \int_0^1 \begin{pmatrix} t^3 Y^2 Z \\ t^3 X Y Z \\ 2t^3 X Y^2 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} X \\ Y \\ Z \end{pmatrix} dt = X Y^2 Z \int_0^1 4t^3 dt = X Y^2 Z.$$

Es ist also das Maximum von $X Y^2 Z$ unter der Nebenbedingung $X^2 + Y^2 + Z^2 = 1$ gesucht. Man setzt $Y^2 = 1 - X^2 - Z^2$ ein und muss nun das Maximum der Funktion $A(P) = X Z (1 - X^2 - Z^2)$ in der Kreisscheibe $X^2 + Z^2 \leq 1$ suchen. Man beachte, dass auf dem Rand der Kreisscheibe $A(P) = 0$ ist. Für extremale Punkte im Innern verschwindet der Gradient. Man hat also

$$\begin{pmatrix} A_X \\ A_Z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} Z(1 - Z^2 - 3X^2) \\ X(1 - X^2 - 3Z^2) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix}.$$

Lösungen dieses Gleichungssystem, für die $X = 0$ oder $Z = 0$ ist, liefern $A = 0$. Für die andern Lösungen gilt das Gleichungssystem

$$\begin{aligned} 1 - Z^2 - 3X^2 &= 0 \\ 1 - X^2 - 3Z^2 &= 0 \end{aligned} \quad \text{mit der Lösung} \quad X^2 = Z^2 = \frac{1}{4}.$$

In diesem Fall ist dann $Y^2 = 1 - X^2 - Z^2 = \frac{1}{2}$, und man erhält die vier Punkte

$$\begin{pmatrix} \frac{1}{2} \\ \pm \frac{1}{\sqrt{2}} \\ \frac{1}{2} \end{pmatrix}, \quad \begin{pmatrix} -\frac{1}{2} \\ \pm \frac{1}{\sqrt{2}} \\ -\frac{1}{2} \end{pmatrix} \quad \text{mit maximaler Arbeit} \quad A = \frac{1}{8}.$$

9. Setze $u(x) = x + 2y(x)$, d. h. $y(x) = \frac{1}{2}u(x) - \frac{1}{2}x$. Dann ergibt sich

$$y'(x) = \frac{1}{2}u' - \frac{1}{2},$$

und damit wird die ursprüngliche Gleichung zu

$$\frac{1}{2}u' - \frac{1}{2} = \frac{2 - \sin(u)}{2 \sin(u)} = \frac{1}{\sin u} - \frac{1}{2} \quad \text{oder} \quad u' = \frac{2}{\sin u}.$$

Diese Differentialgleichung ist separierbar:

$$\int \sin u du = \int 2 dx.$$

Wir finden

$$\cos u = -2x + C, \quad C \in \mathbb{R}$$

Die Auflösung nach u liefert $u(x) = \arccos(-2x + C)$, und wegen $y(x) = \frac{1}{2}(u(x) - x)$ erhält man schliesslich

$$y = y(x) = \frac{1}{2}(\arccos(-2x + C) - x), \quad C \in \mathbb{R}.$$