

## MATHEMATIK FÜR PHYSIKER III

### Übungsblatt 6

#### Aufgabe 26: Lokales Auflösen und der Satz über implizite Funktionen

Sei  $F(x, y) = y^3 + y - x^4 + x^2$ . Zeigen Sie, dass offene Umgebungen  $U, V \subset \mathbb{R}$  von 0 und eine eindeutige Abbildung  $g : U \rightarrow V$  existieren, sodass  $F(x, g(x)) = 0$ .

Bestimmen Sie das Taylorpolynom  $P_{g,0}^{(2)}$  zweiter Ordnung von  $g$  in 0.

#### Aufgabe 27: Höhenlinien

Diskutieren Sie die Höhenlinien der Funktion  $F : [0, \infty) \times [0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}$ ,

$$F(x, y) = xye^{-x-y}.$$

Gehen Sie dabei wie folgt vor:

- Bestimmen Sie die Nullstellen von  $\partial_y F$  bzw.  $\partial_x F$ .
- Bestimmen Sie Lage und Art der lokalen Extrema von  $F$ .
- Skizzieren Sie qualitativ den Verlauf der Höhenlinien von  $F$ .
- In welchen Rechtecken  $I \times J \subset [0, \infty) \times [0, \infty)$  lassen sich die Mengen

$$\{(x, y) \in I \times J \mid F(x, y) = c\}$$

in der Form

$$\{(x, y) \in I \times J \mid y = \phi(x)\} \quad \text{bzw.} \quad \{(x, y) \in I \times J \mid x = \psi(y)\}$$

mit differenzierbaren Funktionen  $\phi : I \rightarrow J$  bzw.  $\psi : J \rightarrow I$  darstellen?

#### Aufgabe 28: Lokale und globale Invertierbarkeit

Sei  $f : \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^2 \setminus \{0\}$  gegeben durch

$$f(x, y) = \begin{pmatrix} e^x \cos y \\ e^x \sin y \end{pmatrix}.$$

Zeigen Sie, dass  $f$  in jedem Punkt lokal invertierbar ist. Ist  $f$  global invertierbar?

#### Aufgabe 29: Lokale Extrema unter Nebenbedingungen

Bestimmen Sie Lage und Art der lokalen Extrema der Funktion  $f : \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$ ,  $f(x, y) = x^3 - y^3$  unter der Nebenbedingung  $h(x, y) = 0$  mit  $h(x, y) = x^2 + 2y^2 - 9$ .

### Aufgabe 30: Extrema unter Nebenbedingungen

Man bestimme den achsenparallelen Quader größten Volumens, der dem Ellipsoid

$$E_{a,b,c} = \left\{ (x, y, z) \in \mathbb{R}^3 \mid \frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} = 1 \right\}$$

einbeschrieben ist.

### Aufgabe 31: Maximale Entropie bei fester Energie: die kanonische Verteilung

Ein physikalisches System erlaube  $N$  verschiedene Zustände, wobei der  $j$ -te Zustand Energie  $E_j$  habe und  $E_1 < E_2 < \dots < E_N$  gelte. Ein statistischer Zustand  $p$  des Systems ist eine Wahrscheinlichkeitsverteilung auf dem Raum der Zustände, d.h. ein Punkt  $p \in [0, 1]^N$  mit  $\sum_{j=1}^N p_j = 1$ . Hier ist  $p_j$  die Wahrscheinlichkeit, dass der  $j$ -te Zustand realisiert ist. Die Entropie einer solchen Verteilung ist durch die Funktion

$$S : [0, 1]^N \rightarrow \mathbb{R}, \quad S(p) = - \sum_{j=1}^N p_j \log p_j$$

definiert. Wir möchten diejenige Wahrscheinlichkeitsverteilung  $p$ , finden, welche die Entropie bei gegebener Gesamtenergie  $U$  mit  $E_1 \leq U \leq \langle E \rangle$  maximiert, wobei  $\langle E \rangle = \frac{1}{N} \sum_{j=1}^N E_j$  ist. D.h., wir möchten  $S$  unter den Nebenbedingungen

$$\sum_{j=1}^N p_j E_j - U = 0 \quad \text{und} \quad \sum_{j=1}^N p_j - 1 = 0$$

maximieren. Gehen Sie hierzu wie folgt vor:

- Nennen Sie den Lagrangemultiplikator für die erste Nebenbedingung  $-\beta$  und für die zweite  $1-\lambda$ . Zeigen Sie, dass für jedes Maximum  $p \in [0, 1]^N$  von  $S$  unter den obigen Nebenbedingungen gelten muss  $p_j = \frac{1}{Z(\beta)} e^{-\beta E_j}$ , wobei  $Z(\beta) = \sum_{j=1}^N e^{-\beta E_j}$  die Zustandssumme bezeichnet und  $U(\beta) = -\frac{\partial}{\partial \beta} \log Z(\beta)$  ist.
- Machen Sie sich klar, dass die Abbildung  $U : [0, \infty) \rightarrow \mathbb{R}$ ,  $\beta \mapsto U(\beta)$  streng monoton fallend ist und somit auf ihrem Bild invertierbar ist. Zeigen Sie dann, dass das Bild genau das Intervall  $(E_1, \langle E \rangle]$  ist. Überlegen Sie sich dazu auch, wie  $p(\beta)$  für  $\beta = 0$  und  $\beta \rightarrow \infty$  aussieht. Physikalisch spielt  $\beta > 0$  die Rolle der inversen Temperatur, d.h.  $\beta = T^{-1}$ .  
(Sie können die folgenden Teilaufgaben auch bearbeiten, wenn Sie Teil (b) nicht selbst zeigen können)
- Mit Teil (a) und (b) haben wir nun zu jeder Energie  $U \in (E_1, \langle E \rangle]$  einen eindeutigen Kandidaten  $p(\beta)$ , nämlich  $p_j(\beta) = \frac{1}{Z(\beta)} e^{-\beta E_j}$  mit  $\beta = \beta(U)$ , gefunden. Zeigen Sie, dass für jedes  $\beta \geq 0$  diese Verteilung  $p(\beta)$  ein lokales Maximum von  $S$  unter den obigen Nebenbedingungen ist.
- Zeigen Sie, dass es sich bei der kanonischen Verteilung  $p(\beta)$  tatsächlich um das eindeutige globale Maximum von  $S$  unter den obigen Nebenbedingungen handelt.
- Betrachten Sie nun den Spezialfall  $E_j = j$ , was einem quantenmechanischen harmonischen Oszillator entspricht. Berechnen Sie für diesen Fall die Zustandssumme  $Z(\beta)$  und die Funktion  $U(\beta)$  explizit. Wie lautet der Zusammenhang zwischen  $U$  und  $\beta$  im Grenzfall  $N \rightarrow \infty$ ?