

**Übungsblatt 10**  
**Erhaltungsgrößen**

Abgabe bis: 03.07.2020 um 12:00 Uhr

---

**1. Erhaltungsgrößen im Zentralpotential** [2+1+2+5+4+1+2=15 Punkte]

In dieser Aufgabe betrachten wir ein Teilchen der Masse  $m$  im Zentralpotential  $U(\mathbf{r}) = -\frac{k}{|\mathbf{r}|}$ ,  $k > 0$ .

a) Betrachten Sie zunächst eine infinitesimale Drehung um eine Achse  $\mathbf{n}$ :

$$\mathbf{r} \rightarrow \mathbf{r}^* = \mathbf{r} + (\mathbf{n} \times \mathbf{r})\epsilon, \quad (0.1)$$

und zeigen Sie für eine allgemeine Lagrangefunktion  $\mathcal{L}(\mathbf{r}, \dot{\mathbf{r}}) \rightarrow \mathcal{L}^* = \mathcal{L}(\mathbf{r}^*(\epsilon), \dot{\mathbf{r}}^*(\epsilon))$  den folgenden Zusammenhang

$$\left( \frac{\partial \mathcal{L}^*}{\partial \epsilon} \right)_{\epsilon=0} = \frac{d}{dt} \mathbf{n} \cdot (\mathbf{r} \times \mathbf{p}). \quad (0.2)$$

**Lösung:** Wir haben  $\mathcal{L}^* = \mathcal{L}(\mathbf{r} + (\mathbf{n} \times \mathbf{r})\epsilon, \dot{\mathbf{r}} + (\mathbf{n} \times \dot{\mathbf{r}})\epsilon)$ . Damit erhalten wir (mit Summenkonvention)

$$\left( \frac{\partial \mathcal{L}^*(\mathbf{r}^*(\epsilon), \dot{\mathbf{r}}^*(\epsilon))}{\partial \epsilon} \right)_{\epsilon=0} = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial r_i} (\mathbf{n} \times \mathbf{r})_i + \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{r}_i} (\mathbf{n} \times \dot{\mathbf{r}})_i \quad (0.3)$$

$$\stackrel{\text{ELG}}{=} \left( \frac{d}{dt} p_i \right) (\mathbf{n} \times \mathbf{r})_i + p_i \frac{d}{dt} (\mathbf{n} \times \mathbf{r})_i \quad (0.4)$$

$$= \frac{d}{dt} \mathbf{p} \cdot (\mathbf{n} \times \mathbf{r}) \quad (0.5)$$

$$= \frac{d}{dt} \mathbf{n} \cdot (\mathbf{r} \times \mathbf{p}), \quad (0.6)$$

wobei wir benutzt haben, dass  $\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{r}_i} = p_i$ .

b) Zeigen Sie mit (0.2), dass im Zentralpotential der Drehimpuls erhalten ist.

**Lösung:** Betrachten wir zuerst den kinetischen Term, dort haben wir

$$\left. \frac{d}{d\epsilon} T^* \right|_{\epsilon=0} = \left. \frac{d}{d\epsilon} \frac{m}{2} (\dot{\mathbf{r}}^*)^2 \right|_{\epsilon=0} = \left. \frac{d}{d\epsilon} \frac{m}{2} (\dot{\mathbf{r}}^2 + 2\dot{\mathbf{r}} \cdot (\mathbf{n} \times \dot{\mathbf{r}})\epsilon + O(\epsilon^2)) \right|_{\epsilon=0} \quad (0.7)$$

$$= \left. \frac{d}{d\epsilon} O(\epsilon^2) \right|_{\epsilon=0} \quad (0.8)$$

$$= 0. \quad (0.9)$$

Für den Potentialterm gilt zunächst für einen beliebigen Vektor  $\mathbf{v}$

$$\left. \frac{d}{d\epsilon} \frac{1}{|\mathbf{r} + \mathbf{v}\epsilon|} \right|_{\epsilon=0} = -\frac{\mathbf{v} \cdot \mathbf{r}}{|\mathbf{r}|^3}. \quad (0.10)$$

Damit erhalten wir für den Potentialterm

$$\left. \frac{d}{d\epsilon} U^* \right|_{\epsilon=0} = \frac{(\mathbf{n} \times \mathbf{r}) \cdot \mathbf{r}}{|\mathbf{r}|^3} = 0. \quad (0.11)$$

Mit (0.2) gilt nun, dass  $\mathbf{n} \cdot (\mathbf{r} \times \mathbf{p})$  für beliebige  $\mathbf{n}$  eine Erhaltungsgröße ist. Insbesondere gilt dies auch für  $\mathbf{n} \in \mathcal{B} = \{\hat{\mathbf{e}}_1, \hat{\mathbf{e}}_2, \hat{\mathbf{e}}_3\}$ , wo  $\mathcal{B}$  eine Basis bildet. Damit muss  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$  eine Erhaltungsgröße sein.

- c) Zeigen Sie direkt mithilfe der Euler-Lagrange Gleichungen, dass der Drehimpuls eines isotropischen Systems erhalten ist.

*Hinweis: Benutzen Sie dazu Zylinderkoordinaten*

**Lösung:** In einem isotropischen System können wir die  $z$ -Achse in eine beliebige Richtung legen und in Zylinderkoordinaten gehen. In Zylinderkoordinaten  $(\rho, \phi, z)$  haben wir die Lagrangefunktion

$$\mathcal{L} = \frac{m}{2}(\dot{\rho}^2 + r^2\dot{\phi}^2 + \dot{z}^2) + U(r, z), \quad (0.12)$$

wo wegen der Isotropie des Systemes das Potential  $U(r, z)$  explizit nicht vom Winkel  $\phi$  abhängt. Mit der ELG für  $\phi$  haben wir dann

$$\frac{d}{dt}mr^2\dot{\phi} = 0. \quad (0.13)$$

Betrachten wir die  $z$ -Komponente des Drehimpulses in Zylinderkoordinaten

$$\mathbf{r} = \begin{pmatrix} \rho \cos \phi \\ \rho \sin \phi \\ z \end{pmatrix}, \quad \dot{\mathbf{r}} = \begin{pmatrix} \dot{\rho} \cos \phi - \rho \dot{\phi} \sin \phi \\ \dot{\rho} \sin \phi + \dot{\phi} \cos \phi \\ \dot{z} \end{pmatrix}, \quad (0.14)$$

$$(\mathbf{r} \times \mathbf{p})_z = m(\mathbf{r} \times \dot{\mathbf{r}})_z = mr^2\dot{\phi}, \quad (0.15)$$

sehen wir, dass diese mit der Erhaltungsgröße aus (0.13) übereinstimmt. Da von vornherein wegen der isotropie des Systemes die Ausrichtung der  $z$ -Achse beliebig war, ist der Drehimpuls erhalten.

- d) Zeigen Sie, dass die Lagrangefunktion des Teilchens im Zentralpotential unter den drei infinitesimalen Koordinatentransformationen ( $j = 1, 2, 3$ )

$$x_i \rightarrow x_i^*(\epsilon, j) = x_i + \epsilon \left[ \dot{x}_i x_j - \frac{1}{2} x_i \dot{x}_j - \frac{1}{2} \delta_{ij} \sum_k x_k \dot{x}_k \right] \quad (0.16)$$

für die kartesischen Komponenten des Ortsvektors ( $i = 1, 2, 3$ ) bis auf eine totale Zeitableitung invariant ist.

*Hinweis: Verwenden Sie die Bewegungsgleichungen.*

**Lösung:** Wir benutzen die Einsteinsche Summenkonvention. Die Lagrangefunktion des Systemes lautet

$$\mathcal{L} = \frac{m}{2} \dot{x}_i^2 + \frac{k}{|\mathbf{x}|}. \quad (0.17)$$

Damit ergeben sich mit ELG die Bewegungsgleichungen

$$m\ddot{x}_i = -\frac{kx_i}{|\mathbf{x}|^3}. \quad (0.18)$$

Die Änderung der Lagrangefunktion in erster Ordnung ergibt sich zu

$$\left. \frac{\partial \mathcal{L}(x^*(\epsilon, j), \dot{x}^*(\epsilon, j))}{\partial \epsilon} \right|_{\epsilon=0} \quad (0.19)$$

$$= \dot{x}_i^*(\epsilon, j) \left. \frac{\partial \dot{x}_i^*(\epsilon, j)}{\partial \epsilon} \right|_{\epsilon=0} - \frac{kx_i^*(\epsilon, j)}{|\mathbf{x}^*(\epsilon, j)|^3} \left. \frac{\partial x_i^*(\epsilon, j)}{\partial \epsilon} \right|_{\epsilon=0} \quad (0.20)$$

$$= m\dot{x}_i \left[ \ddot{x}_i x_j + \frac{1}{2} \dot{x}_i \dot{x}_j - \frac{1}{2} x_i \ddot{x}_j - \frac{1}{2} \delta_{ij} (\dot{x}_k)^2 + x_k \ddot{x}_k \right] \quad (0.21)$$

$$- \frac{kx_i}{|\mathbf{x}|^3} \left[ \dot{x}_i x_j - \frac{1}{2} x_i \dot{x}_j - \frac{1}{2} \delta_{ij} x_k \dot{x}_k \right] \quad (0.22)$$

$$= \underbrace{(m\ddot{x}_i)}_{-\frac{k}{|\mathbf{x}|^3} x_i} \dot{x}_i x_j + \frac{m}{2} \dot{x}_i^2 \dot{x}_j - \frac{1}{2} \underbrace{(m\ddot{x}_j)}_{-\frac{k}{|\mathbf{x}|^3} x_j} x_i \dot{x}_i - \frac{m}{2} \dot{x}_i \delta_{ij} \dot{x}_k^2 + x_k \underbrace{(m\ddot{x}_k)}_{-\frac{k}{|\mathbf{x}|^3} x_k} \quad (0.23)$$

$$- \frac{k}{|\mathbf{x}|^3} x_i \dot{x}_i x_j + \frac{1}{2} \frac{k}{|\mathbf{x}|^3} x_i^2 \dot{x}_j + \frac{1}{2} \frac{k}{|\mathbf{x}|^3} x_i \delta_{ij} x_k \dot{x}_k \quad (0.24)$$

$$= -\frac{k}{|\mathbf{x}|^3} (\mathbf{x} \cdot \dot{\mathbf{x}}) x_j + \frac{m}{2} \mathbf{x}^2 \dot{x}_j + \frac{k}{|\mathbf{x}|^3} (\mathbf{x} \cdot \dot{\mathbf{x}}) x_j - \frac{m}{2} \mathbf{x}^2 \dot{x}_j + \frac{1}{2} \frac{k}{|\mathbf{x}|^3} \dot{x}_j \mathbf{x}^2 \quad (0.25)$$

$$- \frac{k}{|\mathbf{x}|^3} (\mathbf{x} \cdot \dot{\mathbf{x}}) x_j + \frac{1}{2} \frac{k}{|\mathbf{x}|^3} \mathbf{x}^2 \dot{x}_j + \frac{1}{2} \frac{k}{|\mathbf{x}|^3} (\mathbf{x} \cdot \dot{\mathbf{x}}) x_j \quad (0.26)$$

$$= \frac{k}{|\mathbf{x}|^3} \mathbf{x}^2 \dot{x}_j - \frac{k}{|\mathbf{x}|^3} (\mathbf{x} \cdot \dot{\mathbf{x}}) x_j \quad (0.27)$$

$$= \frac{k}{|\mathbf{x}|} \dot{x}_j + \left[ \frac{d}{dt} \frac{k}{|\mathbf{x}|} \right] x_j \quad (0.28)$$

$$= \frac{d}{dt} \left[ \frac{k}{|\mathbf{x}|} x_j \right]. \quad (0.29)$$

Damit sehen wir, dass die Lagrangefunktion bis auf eine totale Zeitableitung  $\frac{d}{dt} f_j$  invariant ist, mit

$$f_j(\mathbf{x}) = \frac{k}{|\mathbf{x}|} x_j. \quad (0.30)$$

e) Zeigen Sie, dass die über das Noethertheorem mit den Koordinatentransformationen verknüpften Erhaltungsgrößen die Komponenten des Vektors

$$\mathbf{A} = \dot{\mathbf{x}} \times \mathbf{L} - k \frac{\mathbf{x}}{|\mathbf{x}|} \quad (0.31)$$

sind, wobei  $\mathbf{L}$  den Drehimpuls des Teilchens bezeichnet.

**Lösung:** Laut dem Noethertheorem ist die Erhaltungsgröße für Invarianz unter  $x_i \rightarrow x_i^* = x_i + \epsilon \eta_{j,i}$  bis auf auf eine totale Zeitableitung  $\frac{d}{dt} f_j(\mathbf{x})$  gegeben durch

$$Q_j = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{x}_i} \eta_{j,i} - f_j(\mathbf{x}) \quad (0.32)$$

$$= m \dot{\mathbf{x}}^2 x_j - m \dot{x}_j (\mathbf{x} \cdot \dot{\mathbf{x}}) - k \frac{x_j}{|\mathbf{x}|} \quad (0.33)$$

$$= m [\mathbf{x}(\dot{\mathbf{x}} \cdot \dot{\mathbf{x}}) - \dot{\mathbf{x}}(\dot{\mathbf{x}} \cdot \mathbf{x})]_j - k \frac{x_j}{|\mathbf{x}|} \quad (0.34)$$

$$= m [\dot{\mathbf{x}} \times (\mathbf{x} \times \dot{\mathbf{x}})]_j - k \frac{x_j}{|\mathbf{x}|} \quad (0.35)$$

$$= \left[ \dot{\mathbf{x}} \times \mathbf{L} - k \frac{\mathbf{x}}{|\mathbf{x}|} \right]_j \quad (0.36)$$

$$= A_j. \quad (0.37)$$

In Zeile (0.35) haben wir die *bac-cab* regel rückwärts angewendet. Dies ist der Lenz'sche Vektor, den Sie bereits in einer vergangenen Übung kennengelernt haben.

- f) Bestimmen Sie die Hamiltonfunktion des Teilchens im Zentralpotential und zeigen Sie mithilfe der Poisson-Klammer dass die Komponenten des Drehimpulses erhalten sind.

**Lösung:** Die Hamiltonfunktion eines Teilchens im Zentralpotential bestimmt sich zu

$$H = \frac{\mathbf{p}^2}{2m} - \frac{k}{|\mathbf{q}|}. \quad (0.38)$$

Damit haben wir auch

$$\frac{\partial H}{\partial p_j} = \frac{p_j}{m}, \quad \frac{\partial H}{\partial q_j} = -\frac{k q_j}{|\mathbf{q}|^3}. \quad (0.39)$$

Für die Komponenten des Drehimpulses  $L_i = \epsilon_{ijk} q_j p_k$  gilt (mit Summenkonvention)

$$\frac{\partial L_i}{\partial p_j} = \epsilon_{ikj} q_k, \quad \frac{\partial L_i}{\partial q_j} = \epsilon_{ijk} p_k. \quad (0.40)$$

Damit wird die Poisson-Klammer zu

$$\{H, L_i\} = \frac{\partial H}{\partial q_j} \frac{\partial L_i}{\partial p_j} - \frac{\partial L_i}{\partial q_j} \frac{\partial H}{\partial p_j} \quad (0.41)$$

$$= -\frac{k}{|\mathbf{q}|^3} \underbrace{\epsilon_{ikj} q_j q_k}_{=0} - \frac{1}{m} \underbrace{\epsilon_{ijk} p_j p_k}_{=0} \quad (0.42)$$

$$= 0. \quad (0.43)$$

- g) Zeigen Sie mithilfe der Jacobi-Identität, dass die Poisson-Klammer  $\{A, B\}$  zweier Erhaltungsgrößen  $A, B$  eines Teilchens eine Erhaltungsgröße ist.

**Lösung:** Wir betrachten zunächst

$$\frac{\partial}{\partial t} \{A, B\} = \frac{\partial}{\partial t} \left( \frac{\partial A}{\partial q} \frac{\partial B}{\partial p} - \frac{\partial B}{\partial q} \frac{\partial A}{\partial p} \right) \quad (0.44)$$

$$= \left( \frac{\partial^2 A}{\partial q \partial t} \frac{\partial B}{\partial p} + \frac{\partial A}{\partial q} \frac{\partial^2 B}{\partial p \partial t} - \frac{\partial^2 B}{\partial q \partial t} \frac{\partial A}{\partial p} - \frac{\partial B}{\partial q} \frac{\partial^2 A}{\partial p \partial t} \right) \quad (0.45)$$

$$= \left\{ \frac{\partial A}{\partial t}, B \right\} + \left\{ A, \frac{\partial B}{\partial t} \right\}. \quad (0.46)$$

Damit gilt

$$\frac{d}{dt} \{A, B\} = \{\{A, B\}, H\} + \frac{\partial}{\partial t} \{A, B\} \quad (0.47)$$

$$= \{A, \{B, H\}\} - \{B, \{A, H\}\} - \left\{B, \frac{\partial A}{\partial t}\right\} + \left\{A, \frac{\partial B}{\partial t}\right\} \quad (0.48)$$

$$= \left\{A, \{B, H\} + \frac{\partial B}{\partial t}\right\} - \left\{B, \{A, H\} + \frac{\partial A}{\partial t}\right\} \quad (0.49)$$

$$= \left\{\frac{dA}{dt}, B\right\} + \left\{A, \frac{dB}{dt}\right\}. \quad (0.50)$$

Wir sehen nun, dass die Poisson-Klammer von Erhaltungsgrößen ebenfalls eine Erhaltungsgröße ist. Zudem kann man erkennen, dass unter dem Produkt  $\{\cdot, \cdot\}$  die Jacobi-Identität die Produktregel beschreibt.

## 2. Legendre Transformation [2 + 1 + 2 + 2 + 2 + 2 = 11 Punkte]

Die Hamiltonsche Mechanik und die Lagrange Mechanik ergeben sich aus einander, indem die Freiheitsgrade des Systems entweder mit  $(q, \dot{q})$  oder  $(q, p)$  parametrisiert werden. Dadurch wird die Rolle der Lagrange-Funktion  $L(q, \dot{q}, t)$  durch die Hamiltonfunktion  $H(q, p, t)$  besetzt und umgekehrt.

Die Dualitätsbeziehung zwischen  $\dot{q}$  und  $p$  und damit  $L$  und  $H$  beruht auf einem allgemeineren mathematischen Prinzip der Legendre-Dualität (oder noch allgemeiner der Fenchel-Dualität). Diese Dualität ist eines der wichtigsten Konzepte der konvexen Analysis und Theorie der konvexen Optimierung. Neben der Mechanik spielt die Legendre-Dualität auch im Übergang zwischen unterschiedlichen Beschreibungen der Thermodynamik eine wichtige Rolle. Hier wollen wir uns einmal genauer anschauen, was dahinter steckt.

Eine Funktion  $f : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$  bezeichnet man als *konvex*, wenn für alle  $x_1, x_2 \in \mathbb{R}^n$  und  $\lambda \in [0, 1]$  gilt, dass  $f(\lambda x_1 + (1 - \lambda)x_2) \leq \lambda f(x_1) + (1 - \lambda)f(x_2)$ . Gilt diese Bedingung als strikte Ungleichung für  $\lambda \in (0, 1)$  und  $x_1 \neq x_2$  so nennt man  $f$  *streng konvex*.

a) Zeigen Sie, dass  $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ ,  $f(x) = x^2$  eine konvexe Funktion ist.

**Lösung:** Sei  $\lambda \in [0, 1]$  und  $x_1, x_2 \in \mathbb{R}$ . Nach Definition gilt es zu zeigen, dass

$$f(\lambda x_1 + (1 - \lambda)x_2) \leq \lambda f(x_1) + (1 - \lambda)f(x_2)$$

ist. Für  $f(x) = x^2$  haben wir

$$\begin{aligned} (\lambda x_1 + (1 - \lambda)x_2)^2 &\leq \lambda x_1^2 + (1 - \lambda)x_2^2 \\ \iff 0 &\leq -\lambda^2 x_1^2 - (1 - \lambda)^2 x_2^2 - 2\lambda(1 - \lambda)x_1 x_2 + \lambda x_1^2 + (1 - \lambda)x_2^2 \\ &= \lambda(1 - \lambda)x_1^2 + \lambda(1 - \lambda)x_2^2 - 2\lambda(1 - \lambda)x_1 x_2 \\ &= \lambda(1 - \lambda)(x_1^2 + x_2^2 - 2x_1 x_2) \\ &= \lambda(1 - \lambda)(x_1 - x_2)^2. \end{aligned}$$

Dies gilt, da für  $\lambda \in [0, 1]$  alle Faktoren in der letzten Zeile positiv sind.

(Zusatzaufgabe: Für multidimensionale quadratische Funktionen gilt allgemeiner: Die Funktion  $f : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ ,  $f(x) = \frac{1}{2}x \cdot Ax$  mit  $A \in \mathbb{R}^{n \times n}$  einer symmetrischen, positiv-definiten Matrix ist konvex. Zeigen Sie auch dies.)

Für eine Funktion  $f : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$  definieren wir die *Legendre-transformierte* oder *konvex-konjugierte* Funktion

$$f^* : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R} \cup \{-\infty, \infty\}, \quad x^* \mapsto \sup_{x \in \mathbb{R}^n} (x \cdot x^* - f(x)).$$

b) Zeigen Sie, dass auch  $f^*$  eine konvexe Funktion ist.

**Lösung:** Dies gilt tatsächlich per Definition bereits für beliebige Funktionen  $f : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ . Wir können die Konvexität direkt überprüfen. Sei  $\lambda \in [0, 1]$  und  $x_1^*, x_2^* \in \mathbb{R}^n$ , so gilt

$$\begin{aligned} f^*(\lambda x_1^* + (1 - \lambda)x_2^*) &= \sup_{x \in \mathbb{R}^n} (x \cdot (\lambda x_1^* + (1 - \lambda)x_2^*) - f(x)) \\ &= \sup_{x \in \mathbb{R}^n} (\lambda (x \cdot x_1^* - f(x)) + (1 - \lambda) (x \cdot x_2^* - f(x))) \\ &\leq \lambda \sup_{x \in \mathbb{R}^n} (x \cdot x_1^* - f(x)) + (1 - \lambda) \sup_{x \in \mathbb{R}^n} (x \cdot x_2^* - f(x)) \\ &= \lambda f^*(x_1^*) + (1 - \lambda) f^*(x_2^*). \end{aligned}$$

c) Sei  $f$  streng konvex und stetig differenzierbar. Argumentieren Sie, dass dann

$$f^*(x^*) = x^* \cdot \tilde{x} - F(\tilde{x}),$$

wobei  $\tilde{x}$  durch die Bedingung  $x^* = \nabla f(\tilde{x})$  eindeutig festgelegt ist.

**Lösung:** Sei  $g(x) = x^* \cdot x - f(x)$ . Die Legendre-Transformierte ist definiert als  $f^*(x^*) = \sup_{x \in \mathbb{R}^n} g(x)$ . Ist  $f$  stetig differenzierbar, so auch  $g$  und es gilt für alle  $\tilde{x}$ , an dem das Supremum angenommen wird, dass  $\nabla g(\tilde{x}) = 0$ . Nun ist  $\nabla g(\tilde{x}) = \nabla|_{\tilde{x}}(x^* \cdot x - f(x)) = x^* - \nabla f(\tilde{x})$  und somit  $x^* = \nabla f(\tilde{x})$ . Da  $f$  streng konvex ist, ist  $\nabla f(\tilde{x})$  in allen Komponenten streng monoton steigend, somit ist  $\tilde{x}$  durch die Bedingung eindeutig festgelegt und auch sicherlich ein Maximum.

d) Geben Sie eine geometrische Interpretation der Legendre-transformierten Funktion  $f^*$  einer streng konvexen, differenzierbaren Funktion  $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ . *Hinweis: Betrachten Sie dazu die Tangenten an dem Graphen der Funktion.*

**Lösung:** Betrachten wir den Graphen  $\{(x, f(x)) \mid x \in \mathbb{R}\}$ . Für gegebenes  $x^* \in \mathbb{R}$  nimmt die Legendre-Transformierte  $f^*$  den Wert des geringsten Abstandes in zwischen dem Graphen von  $f$  und der Gerade  $x \mapsto x^*x$  mit Steigung  $x^*$  an. Wir wie im vorausgegangenen Aufgabenteil gesehen haben, ist dieser Abstand gerade an dem Punkt  $(\tilde{x}, f(\tilde{x}))$  erreicht an dem die Steigung von  $f$  gerade  $x^*$  ist. Verschieben wir also die Gerade, um  $f^*(x^*)$  in  $y$ -Richtung, erhalten wir die Tangente  $x \mapsto x^*x + f^*(x^*)$  von  $f$  an der Stelle  $\tilde{x}$ . Mit anderen Worten gegeben eine Steigung  $x^*$  so gibt  $f^*$  den  $y$ -Achsenabschnitt der Tangente an  $f$  mit dieser Steigung an. Da  $f$  streng konvex ist wird jede Steigung nur an genau einer Stelle angenommen. Der duale Graph  $\{(x^*, f^*(x^*))\}$  legt dadurch  $f$  ebenso eindeutig fest.

e) Zeigen Sie, dass die Legendre-Transformation für stetig differenzierbare, strikt konvexe Funktionen eine Involution ist, d.h. es gilt  $(f^*)^*(x) = f(x)$ .

**Lösung:** Wir wissen, dass  $f^*(x^*) = x^* \tilde{x} - f(\tilde{x})$  mit  $x^* = \nabla f(\tilde{x})$  ist. Wenden wir nun wiederum die Legendre-Transformation an, so erhalten wir

$$(f^*)^*(x) = x \cdot \tilde{x}^* - \tilde{x}^* \cdot \tilde{x} + f(\tilde{x})$$

mit  $x = \nabla_{x^*}|_{\tilde{x}^*}(x^* \cdot \tilde{x} - f(\tilde{x})) = \tilde{x}$ . Einsetzen der Bedingung  $\tilde{x} = x$  ergibt, dass  $(f^*)^*(x) = f(x)$  ist.

f) Berechnen Sie die Legendre-Transformierte von  $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}, x \mapsto x^4/4 - x^2/2$  und  $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}, x \mapsto x^3/3 + x^2/2$ .

**Lösung:** Wir wollen die Legendre-Transformierte der Funktion  $f(x) = x^4/4 - x^2/2$  berechnen. Diese ist stetig differenzierbar, jedoch nicht konvex. Als erstes können wir ausnutzen, dass  $f(x) = f(-x)$  ist. Somit ist auch  $f^*(-x^*) = \sup_{x \in \mathbb{R}} \{-xx^* - f(x)\} = \sup_{-x \in \mathbb{R}} \{xx^* - f(-x)\} = \sup_{x \in \mathbb{R}} \{xx^* - f(x)\} = f^*(x^*)$ . Es genügt folglich  $f^*$  für positive  $x^*$  zu bestimmen.

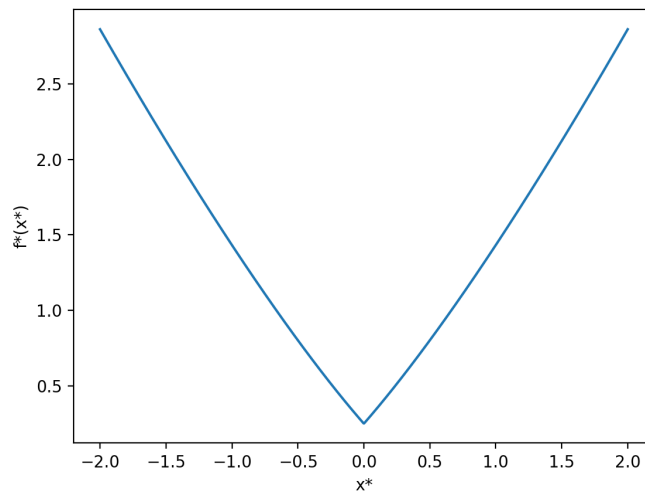
Sei  $g_{x^*}(x) = xx^* - f(x)$ . Für  $x^* = 0$  bestimmt man schnell, dass  $g_0(x)$  zwei Maxima bei  $\pm 1$  mit Wert  $1/4$  hat. Für  $x^* > 0$  wird das Maximum bei 1 angehoben und zu größeren Werten von  $x$  verschoben. Das Maximum bei negativen Werten von  $x$  wird kleiner. Es genügt also den Wert des Maximums bei positiven Werten von  $x$  zu bestimmen. Dazu lösen wir  $g'_{x^*}(x) = x^* - x^3 + x = 0$  für  $x > 0$  und finden den etwas unhandlichen Ausdruck

$$x_{\max} = \frac{2\sqrt[3]{3} + \sqrt[3]{2t^2}}{\sqrt[3]{36t}} \quad (0.51)$$

mit  $t = 9x^* + \sqrt{-12 + (9x^*)^2}$ . Man kann überprüfen, dass für  $x^* \geq 0$  dieser Ausdruck in der Tat reell bleibt und eingesetzt in  $g''_{x^*}(x)$  ein Maximum beschreibt. Wir versichern uns weiterhin, dass wie erwartet auch  $x_{\max} = 1$  für  $x^* = 0$  gilt. Somit ist die Legendre-Transformierte gegeben als

$$f^*(x^*) = g_{x^*}(x_{\max}). \quad (0.52)$$

Da der resultierende Ausdruck ist entsprechend kompliziert und wir begnügen uns mit einem Plot:



Die Legendre-Transformation von  $f(x) = x^3/3 + x^2/2$  ist deutlich schneller bestimmt. Für alle  $x^*$  gilt, dass  $\lim_{x \rightarrow \infty} (x^*x - x^3/3 + x^2/2) = \infty$ . Das Supremum in der Definition der Legendre-Transformation ist also immer unbeschränkt und  $f^*(x^*) = \infty$  für alle  $x^*$ .