

Keine Übungen diese Woche. Übungen 8 und 9 von letzter Woche bitte bis 12.6. einreichen.

Verständnisfragen für die Vorlesungen 5 bis 8 (z.B. für Klausurvorbereitung)

Vorlesung 5

29. Wie müssen die Euler-Lagrange Gleichungen erweitert werden, wenn es (dissipative) Kräfte gibt, die keinem Potential entsprechen.
30. Wie kann man die Dissipation berechnen? Was ist die Rayleigh'sche Dissipationsfunktion und für welche Reibung gilt sie?
31. Stelle die Bewegungsgleichung für ein Teilchen im Gravitationspotential mit Stokes'sche Reibung auf und finde eine Lösung.
32. Stelle die Lagrangefunktion für ein Doppelpendel auf, bei dem an der Masse m_1 eines starren Pendels ein zweites Pendel mit Masse m_2 schwingt.

Vorlesung 6

33. Leite eine allgemeine Form der Lagrangefunktion her für kleine Auslenkungen von s generalisierten Koordinaten um eine Gleichgewichtsposition \mathbf{q}_0 .
34. Wie lauten die Bewegungsgleichungen für eine Langrangefunktion die bilinear in den Geschwindigkeiten und den Orten ist?
35. Erläutere die Lösungsstrategie zum Finden von Normalmoden für allgemeine gekoppelte linearisierte Bewegungsgleichungen um das Gleichgewicht.
36. Erläutere eine Legendre Transformation für eine Funktion von zwei Variablen. Was wird mit der Legendre Transformation erreicht?
37. Leite die Hamiltonschen Bewegungsgleichungen für eine generalisierte Koordinate und Impuls in einem allgemeinen konservativen Potential her.
38. Gebe eine Zusammenfassung für den Hamilton Formalismus für s generalisierte Koordinaten und Impulse. Was sind Unterschiede/Vorteile/Nachteile zur Lagrange Methode?

Vorlesung 7

39. Wende den Hamilton Formalismus für kleine Auslenkungen aus der Gleichgewichtsposition an, dh. für ein bilineares Model. Leite die Eigenwertgleichung her.
40. Wende den Hamilton Formalismus auf ein ebenes starres Pendel der Länge l an. Gebe die Gleichungen für Phasenraumbahnen $p(q)$ an.
41. Drücke die kinetische Energie in generalisierten Koordinaten aus für eine allgemeine Transformation $\mathbf{r}_i = \mathbf{r}_i(q_1, q_2, \dots, q_s, t)$.
42. Unter welchen Bedingungen entspricht die Hamiltonfunktion der Energie?
43. Wende den Hamilton Formalismus für N Teilchen in einem konservativen Potential ohne Zwangsbedingungen an.
44. Wende den Hamilton Formalismus auf das Problem eines rotierenden Stabes mit einer frei gleitenden Perle an. Was sind die Gleichungen für Phasenraumbahnen $p(q)$?

Vorlesung 8

45. Wende den Hamilton Formalismus auf ein geladenes Teilchen in einem Vektorpotential an.
46. Was versteht man unter dem Vektorfeld der Phasenraumgeschwindigkeiten? Zeige, dass es divergenzfrei ist.
47. Was besagt der Liouville'sche Satz?
48. Wie kann man die Durchlaufzeit für eine Phasenraumbahn in einer Koordinate berechnen?
49. Stelle das Integral zur Berechnung der Umlaufzeit für ein mathematisches Pendel auf.

Beispiel: Geladenes Teilchen

$$L(\mathbf{r}, \dot{\mathbf{r}}, t) = \frac{m}{2} \dot{\mathbf{r}}^2 + \bar{q} (\dot{\mathbf{r}} \cdot \mathbf{A}) - \bar{q} \varphi$$

Generalisierte Impulse

$$p_x = \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = m \dot{x} + \bar{q} A_x$$

Hamilton Funktion

$$H = \dot{\mathbf{r}} \cdot \mathbf{p} - L = \frac{m \dot{\mathbf{r}}^2}{2} + \bar{q} \varphi = \frac{1}{2m} (\mathbf{p} - \bar{q} \mathbf{A})^2 + \bar{q} \varphi$$

Bewegungsgleichungen

$$\dot{x} = \frac{\partial H}{\partial p_x} = \frac{p_x - \bar{q} A_x}{m}$$

$$\dot{p}_x = -\frac{\partial H}{\partial x} = \bar{q} \left(\frac{1}{m} (\mathbf{p} - \bar{q} \mathbf{A}) \cdot \frac{\partial \mathbf{A}}{\partial x} - \frac{\partial \varphi}{\partial x} \right)$$

FAZIT Hamilton Formalismus:

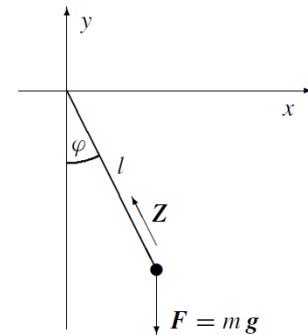
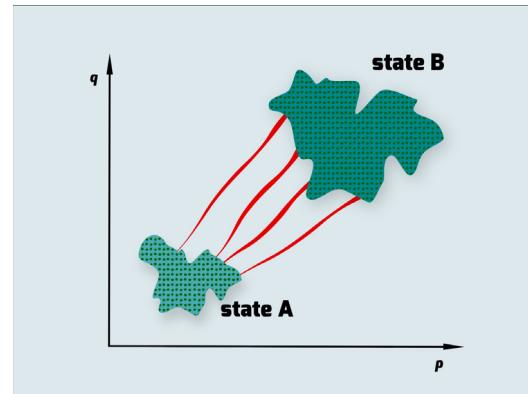
$$\dot{q}_j = \frac{\partial H}{\partial p_j}$$

$$\dot{p}_j = -\frac{\partial H}{\partial q_j}$$

Betrachtungen im Phasenraum (\mathbf{q}, \mathbf{p})

$$\dot{q}_j = \frac{\partial H}{\partial p_j} \quad \dot{p}_j = -\frac{\partial H}{\partial q_j}, \quad j = 1, \dots, s$$

- Der Phasenraum ist $2s$ dimensional
- Jeder Punkt (\mathbf{q}, \mathbf{p}) im Phasenraum entspricht einer Anfangsbedingung
- Man kann auch Bereiche von Punkten oder eine Wahrscheinlichkeitsverteilung $\rho(\mathbf{q}, \mathbf{p})$ betrachten.

**Beispiel: Starres Pendel**

$$H(\mathbf{q}, \mathbf{p}) = E = \frac{p^2}{2ml^2} - mgl \cos q$$

$$\dot{q} = \frac{\partial H}{\partial p} = \frac{p}{ml^2}$$

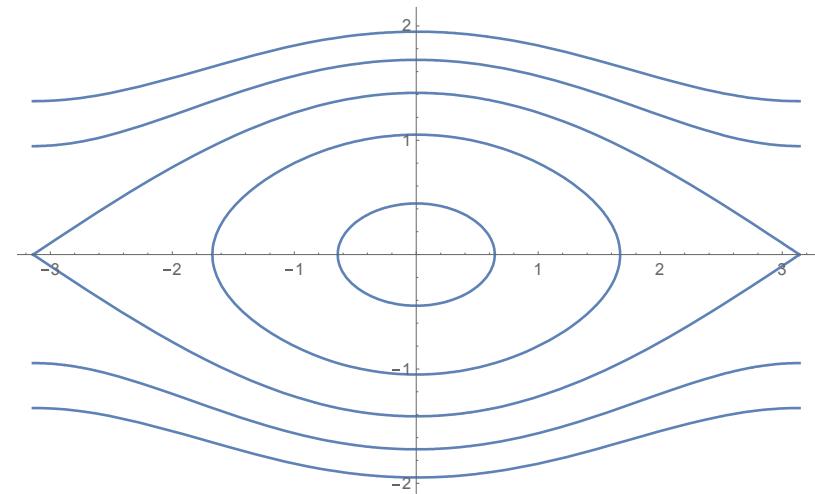
$$\dot{p} = -\frac{\partial H}{\partial q} = -mgl \sin q$$

- Die Bahnen können periodisch, offen, gedämpft, oder chaotisch verlaufen

Zeitentwicklung $(q_j(t), p_j(t))$:

Jedem Punkt wird eine Phasenraumgeschwindigkeit zugewiesen

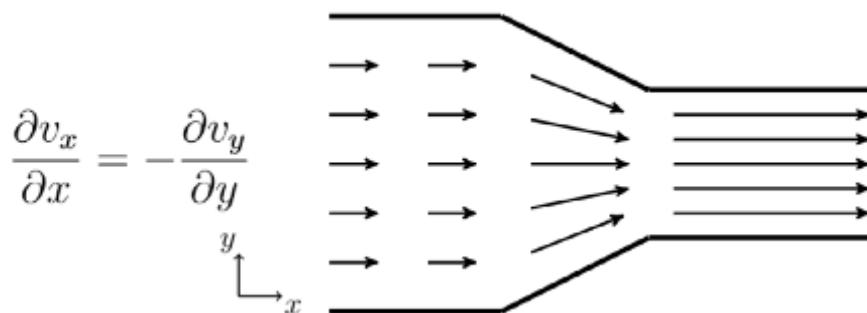
$$\text{Vektorfeld } (\dot{q}_j, \dot{p}_j) = \left(\frac{\partial H}{\partial p_j}, -\frac{\partial H}{\partial q_j} \right)$$



Bei konservativen Systemen ist das Vektorfeld $(\dot{q}_j, \dot{p}_j) = \left(\frac{\partial H}{\partial p_j}, -\frac{\partial H}{\partial q_j} \right)$ **der Phasenraumgeschwindigkeiten divergenzfrei**

$$\operatorname{div}(\dot{\mathbf{q}}, \dot{\mathbf{p}}) = \sum_j \frac{\partial}{\partial q_j} \left(\frac{\partial H}{\partial p_j} \right) - \sum_j \frac{\partial}{\partial p_j} \left(\frac{\partial H}{\partial q_j} \right) = 0$$

Das Vektorfeld ist quellenfrei und senkenfrei.

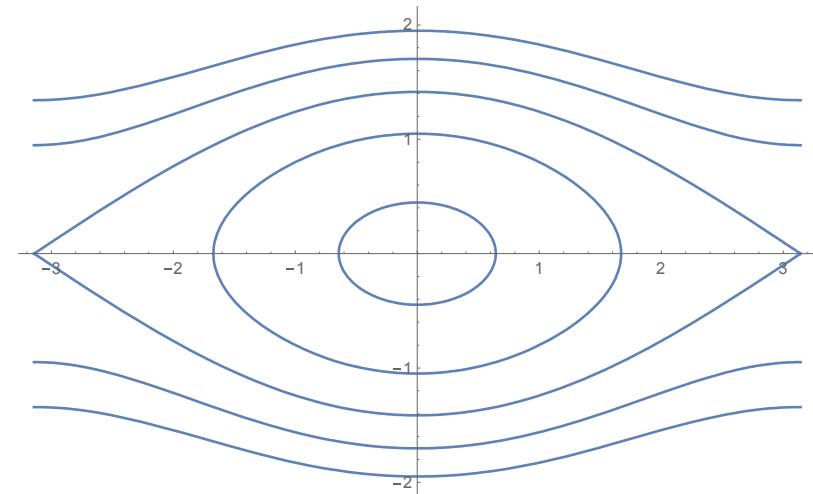


Beispiel: Starres Pendel

$$H(\mathbf{q}, \mathbf{p}) = E = \frac{p^2}{2ml^2} - mgl \cos q$$

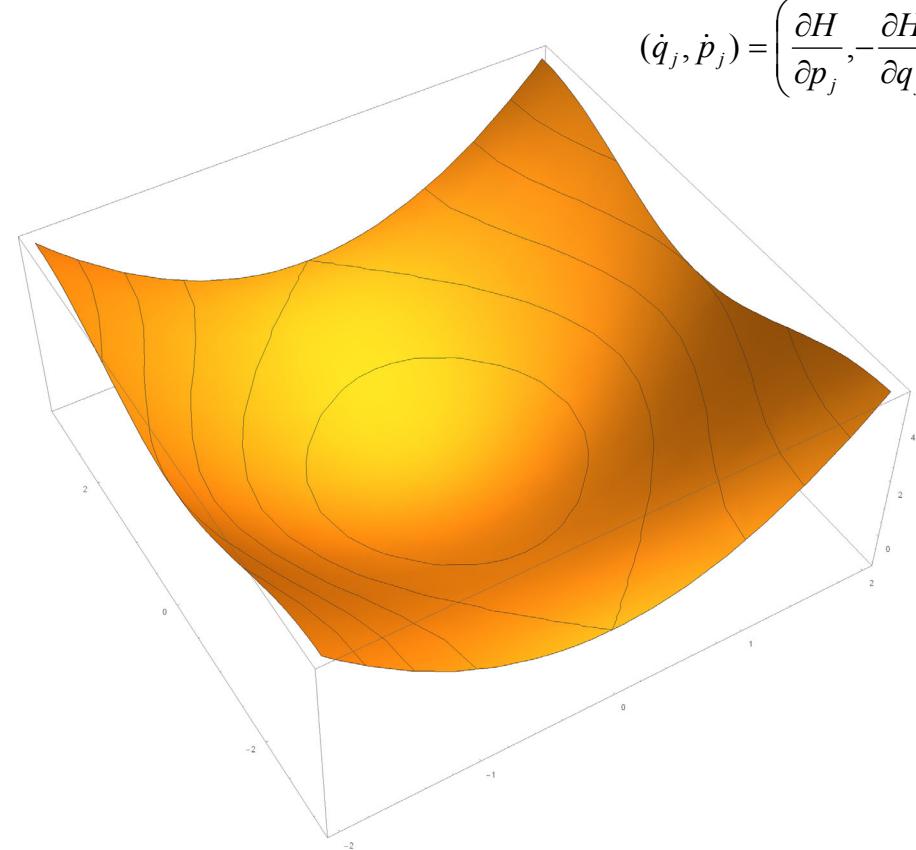
$$\dot{q} = \frac{\partial H}{\partial p} = \frac{p}{ml^2}$$

$$\dot{p} = -\frac{\partial H}{\partial q} = -mg l \sin q$$



Satz von Liouville

Die Dichte der Systempunkte im Phasenraum ist zeitlich konstant.

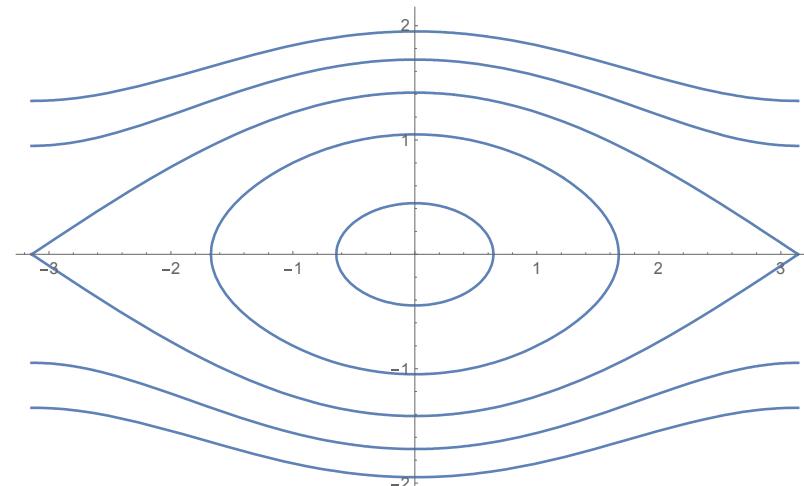


Beispiel: Starres Pendel

$$H(\mathbf{q}, \mathbf{p}) = E = \frac{p^2}{2ml^2} - mgl \cos q$$

$$\dot{q} = \frac{\partial H}{\partial p} = \frac{p}{ml^2}$$

$$\dot{p} = -\frac{\partial H}{\partial q} = -mg l \sin q$$



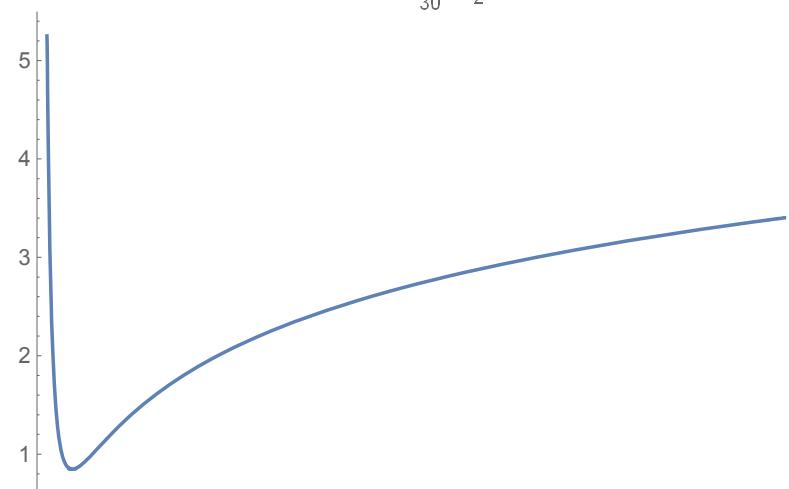
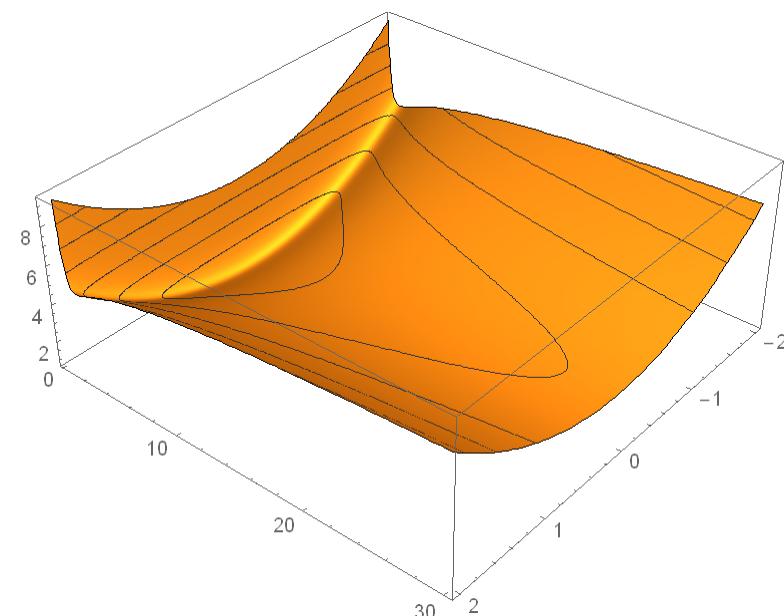
Integration der Bewegung im Phasenraum

$$H(q, p) = \frac{p^2}{2m'} + V(q)$$

$$\dot{q} = \frac{\partial H}{\partial p} = \frac{p}{m'} = \sqrt{\frac{2(E - V)}{m'}}$$

$$dt = \frac{\sqrt{m'}}{\sqrt{2(E - V(q))}} dq$$

Definiere Umkehrpunkte: maximale Auslenkung



Beispiel: Starres Pendel

$$H(\mathbf{q}, \mathbf{p}) = E = \frac{p^2}{2ml^2} - mgl \cos q$$

$$\dot{q} = \frac{\partial H}{\partial p} = \frac{p}{ml^2}$$

$$\dot{p} = -\frac{\partial H}{\partial q} = -mgl \sin q$$

$$dt = \frac{\sqrt{m'}}{\sqrt{2(E-V(q))}} dq$$

