

5.1 IN ERINNERUNGEN PENDELN

Wir betrachten ein Pendel in der x, y -Ebene, mit der Gravitationskraft $\mathbf{F} = -mg\hat{\mathbf{e}}_y$. Dafür bestimmen wir die Bewegungsgleichungen im Newton-, Lagrange-, und Hamilton Formalismus.

- Wie lautet die Zwangsbedingung $f(x, y) = 0$ an die kartesischen Koordinaten (x, y) ? Finden Sie eine geeignete generalisierte Koordinate ϕ für das System. Bestimmen Sie den (normalisierten \mathcal{N}) Einheitsvektor $\mathbf{e}_\phi = 1/\mathcal{N} \partial \mathbf{r} / \partial \phi$. Schreiben Sie die Newton'sche Bewegungsgleichung mit einer Zwangskraft \mathbf{F}^R an und projizieren Sie diese Gleichung auf den Einheitsvektor \mathbf{e}_ϕ . Bestimmen Sie daraus die Bewegungsgleichung der generalisierten Koordinate $\ddot{\phi} = f(\phi, \dot{\phi})$.
- Schreiben Sie die Lagrangefunktion L für das Pendel an. Bestimmen Sie die Bewegungsgleichung.
- Führen Sie eine Legendretransformation durch, bestimmen Sie die Hamilton-Funktion, und bestimmen Sie nun die Bewegungsgleichung.

5



Photo by Marco Verch on flickr

5.2 SPASS MIT DREHIMPULSEN

Der Drehimpuls ist $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$, oder $L_i = \epsilon_{ijk} x_j p_k$. Weiters sei $L^2 = L_x^2 + L_y^2 + L_z^2$.

- Zeigen Sie $\{L_x, L_y\} = L_z$. Benutzen Sie hierzu die Definition der Poisson Klammern über Ableitungen.
- Zeigen Sie $\{L_i, L_j\} = \epsilon_{ijk} L_k$. Benutzen Sie nun die fundamentalen Poisson Klammern.
- Berechnen Sie $\{L^2, L_z\}$.

HINWEIS:

$$\epsilon_{ijk} \epsilon_{ilm} = \delta_{jl} \delta_{km} - \delta_{jm} \delta_{kl}$$



Photo by Stephanie Guarini on unsplash

5.3 GRAVITATION IN 3D MIT POISSON

Die Hamiltonfunktion dieses Systems in kartesischen und in Kugelkoordinaten lautet:

$$H(x, y, z, p_x, p_y, p_z) = \frac{p_x^2 + p_y^2 + p_z^2}{2m} - m \frac{K}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} \quad (5.1)$$

$$H(r, \theta, \phi, p_r, p_\theta, p_\phi) = \frac{1}{2m} \left(p_r^2 + \frac{p_\theta^2}{r^2} + \frac{p_\phi^2}{r^2 \sin^2(\theta)} \right) - m \frac{K}{r} \quad (5.2)$$

Zeigen Sie explizit, dass sowohl die z-Komponente des Drehimpulses L_z als auch L^2 erhalten sind, sprich $\{L_z, H\}=0$ und $\{L^2, H\}=0$.

a) für kartesische Koordinaten

b) für Kugelkoordinaten mit

$$L_z = m r^2 \sin^2(\theta) \dot{\phi} = p_\phi, \quad (5.3)$$

$$L^2 = p_\theta^2 + p_\phi^2 / \sin^2(\theta). \quad (5.4)$$

5.4 POISSON UND EIN STEIN

Auch über Poisson Klammern können wir die Bewegung unseres Steines herausfinden.

$$H(z, p) = \frac{p^2}{2m} + mgz. \quad (5.5)$$

Formal kann man die Lösung von

$$\begin{pmatrix} \dot{z} \\ \dot{p} \end{pmatrix} = \left\{ \begin{pmatrix} z \\ p \end{pmatrix}, H \right\}$$

als

$$\begin{pmatrix} z(t) \\ p(t) \end{pmatrix} = \exp(t\{\bullet, H(z_0, p_0)\}) \begin{pmatrix} z_0 \\ p_0 \end{pmatrix} \quad (5.6)$$

schreiben. Die Exponentialfunktion ist als Taylorreihe auszuwerten, also

$$\exp(t\{\bullet, H\}) \begin{pmatrix} z_0 \\ p_0 \end{pmatrix} = \left(1 + t\{\bullet, H\} + \frac{t^2}{2!} \{\bullet, H\} \{\bullet, H\} + \dots \right) \begin{pmatrix} z_0 \\ p_0 \end{pmatrix}. \quad (5.7)$$

Für den Punkt (\bullet) setzen Sie immer den Term "rechts davon" ein, also z.B.

$$\{\bullet, H\} \{\bullet, H\} \begin{pmatrix} z_0 \\ p_0 \end{pmatrix} = \{\bullet, H\} \left\{ \begin{pmatrix} z_0 \\ p_0 \end{pmatrix}, H \right\} = \left\{ \left\{ \begin{pmatrix} z_0 \\ p_0 \end{pmatrix}, H \right\}, H \right\}. \quad (5.8)$$

a) Berechnen Sie die Poisson Klammern $\{z, H\}$ und $\{p, H\}$.

b) Bestimmen Sie nun die Lösungen $z(t)$ und $p(t)$!

Zu kreuzen (online im TUWEL-Kurs zur LVA):

5.1 a / 5.1 b c / 5.2 / 5.3 a / 5.3 b / 5.4

HINWEIS:

$$\left\{ p_i, \frac{1}{r} \right\} = \frac{r_i}{r^3}$$



Photo by NASA on unsplash

Die Rechnung ist wild – schnallen Sie sich an, und folgen den Anweisungen der Besatzung, es sind dafür nur 4 Zeilen.

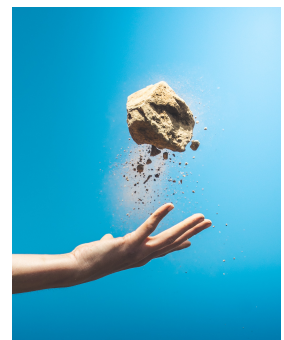


Photo by Miguel Bruna on unsplash