

English Summary

4.7 Hamilton-Jacobi equation

Idea: identify conserved quantities

canonical transformation $(q, p) \rightarrow (Q, P)$

principal function

$$S = H_2(q, P, t)$$

$$\Rightarrow H(q, p, t) \rightarrow \bar{H}(Q, P, t) = H(q_1, \dots, q_k, \underbrace{\frac{\partial S}{\partial q_1}}_{P_1}, \dots, \underbrace{\frac{\partial S}{\partial q_k}}_{P_k}, t) + \frac{\partial S}{\partial t} \equiv 0$$

Hamilton-Jacobi differential equation

$$P_k = \frac{\partial S}{\partial q_k}, \quad Q_k = \frac{\partial S}{\partial P_k}$$

$$\Rightarrow \dot{P}_k = -\frac{\partial \bar{H}}{\partial Q_k} = 0 \Rightarrow P_k = \alpha_k = \text{const}, \quad \dot{Q}_k = \frac{\partial \bar{H}}{\partial P_k} = 0 \Rightarrow Q_k = \beta_k = \text{const}$$

determine α, β via initial conditions

$$H = H(q, p) \Rightarrow W = S + Et = \int (L + H) dt \quad \text{abbreviated action } W = W(q; P)$$

5 Mechanik der starren Körper

Bisher betrachtet: Systeme von Massenpunkten

Jetzt: ausgedehnte, starre Körper

im Gegensatz zur Mechanik deformierbarer Medien
(Elastomechanik, Hydrodynamik)

Definition des starren Körpers:

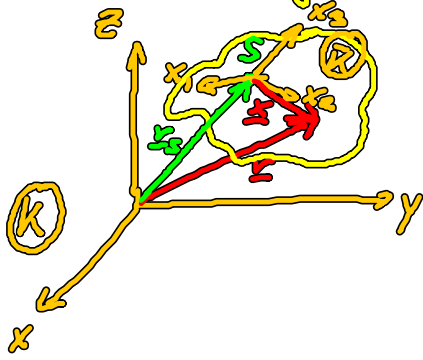
(A) System von n Massenpunkten mit festen Abständen zueinander
(Zwangsbedingungen)

oder

(B) vorgegebene, kontinuierliche Massenverteilung $\rho(x)$

$$\text{Gesamtmasse } M = \int \rho(x) dx$$

Beschreibung der beteiligten Koordinatensysteme:



(i) Raumfestes Koordinatensystem K
(Inertialsystem) : (x, y, z)

(ii) Körperfestes Koordinatensystem \bar{K}
(fest mit dem Körper verbunden, i.e. kein Inertialsystem) : $(\bar{x}, \bar{y}, \bar{z})$

Ursprung von \bar{K} : S (z.B. Schwerpunkt)

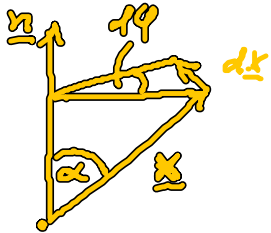
Zahl der Freiheitsgrade des starren Körpers : $f = 6$

(3 Komponenten von \underline{v}_S , 3 Winkel zur Orientierung von \bar{K})

→ Vgl. Kap. 2.1.1

5.1 Kinetische Energie und Trägheitstensor

Infinitesimale Verdrückung : $d\underline{r} = d\underline{r}_S + d\underline{\varphi} \times \underline{x}$



↑ Translation ↓ Rotation um den Winkel φ mit Drehachse \underline{y} : $d\underline{\varphi} = \underline{y} d\varphi$

Drehachse \underline{y} : $d\underline{\varphi} = \underline{y} d\varphi$

→ Vgl. infinitesimale Drehung (Kap. 3.3: „Räumliche Isotropie“) an Bsp. der passiven Drehung, hier: aktive Drehung ⇒ anderes Vorzeichen!

Sei $\underline{v} := \frac{d\underline{r}_S}{dt}$

Schwerpunktschwindigkeit

und $\underline{\omega} := \frac{d\underline{\varphi}}{dt}$

Winkelgeschwindigkeit

⇒ $\underline{v} = \underline{v} + \underline{\omega} \times \underline{x}$ Geschwindigkeit eines Aufpunktes des starren Körpers

NB: $\underline{\omega}$ hängt nicht von der Wahl von S ab! Nur \underline{x} ist bzgl. S gemessen.

Für S als Schwerpunkt gilt: (A) $\sum_{i=1}^n m_i \underline{x}^{(i)} = \underline{0}$

bzw. (B) $\int d^3x \underline{x} \rho(\underline{x}) = \underline{0}$

Schwerpunktsvektor im körperfesten System \bar{K}

Kinetische Energie:

(A) $T = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n m_i (\underline{v}^{(i)})^2 = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n m_i (\underline{v} + \underline{\omega} \times \underline{x}^{(i)})^2$

$$= \frac{1}{2} \left(\sum_i m_i \right) V^2 + \underline{V} \cdot \underbrace{\sum_{i=1}^n m_i (\underline{\omega} \times \underline{x}^{(i)})}_{=0 \text{ Schwerpunktsdefinition}} + \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n m_i (\underline{\omega} \times \underline{x}^{(i)})^2$$

\uparrow
 $\underline{V}^2 = \underline{V} \cdot \underline{V} = |\underline{V}|^2 = V^2$
 \uparrow
 Spatprodukt
 $(\underline{a} \times \underline{b}) \cdot \underline{c} = (\underline{b} \times \underline{c}) \cdot \underline{a} = (\underline{c} \times \underline{a}) \cdot \underline{b}$

Mit $(\underline{\omega} \times \underline{x})^2 = \omega^2 x^2 \sin^2 \alpha = \omega^2 x^2 (1 - \cos^2 \alpha) = \omega^2 x^2 - (\underline{\omega} \cdot \underline{x})^2$

\uparrow
 Winkel zwischen $\underline{\omega}$ und \underline{x}
 $\omega \times \cos \alpha$

$$= \sum_{\mu=1}^3 \sum_{\nu=1}^3 \omega_{\mu} [x^{\mu} \delta_{\mu\nu} - x_{\mu} x_{\nu}] \omega_{\nu}$$

folgt:

$$T = \frac{1}{2} M V^2 + \frac{1}{2} \sum_{\mu=1}^3 \sum_{\nu=1}^3 \omega_{\mu} J_{\mu\nu} \omega_{\nu}$$

mit dem Trägheitstensor

$$J_{\mu\nu} := \sum_{i=1}^n m_i [x_i^{(\mu)2} \delta_{\mu\nu} - x_{\mu}^{(i)} x_{\nu}^{(i)}] \quad \text{durch die Massenverteilung bestimmt}$$

$$(B) \quad T = \frac{1}{2} \int d^3x \rho(\underline{x}) (\underline{V} + \underline{\omega} \times \underline{x})^2$$

$$= \frac{1}{2} \underbrace{\int d^3x \rho(\underline{x}) V^2}_{=M} + (\underline{V} \times \underline{\omega}) \cdot \underbrace{\int d^3x \rho(\underline{x}) \underline{x}}_{=0} + \frac{1}{2} \sum_{\mu=1}^3 \sum_{\nu=1}^3 \omega_{\mu} J_{\mu\nu} \omega_{\nu}$$

mit $J_{\mu\nu} := \int d^3x \rho(\underline{x}) [x^{\mu} \delta_{\mu\nu} - x_{\mu} x_{\nu}]$

Also gilt die Zerlegung der kinetischen Energie:

$$T = \frac{1}{2} M V^2 + \frac{1}{2} \underline{\omega} \underline{J} \underline{\omega}$$

$= T_{\text{trans}}$

$= T_{\text{rot}}$

(Translationsbewegung) (Rotationsbewegung)

5.2 Eigenschaften des Trägheitstensors

$\underline{\underline{J}}$ ist ein Tensor 2. Stufe, d.h. unter Drehungen $\underline{\underline{R}} \in SO(3)$ ($\underline{\underline{R}}$: Drehmatrixen im \mathbb{R}^3 , orthogonal, $\underline{\underline{R}}^T \underline{\underline{R}} = \underline{\underline{1}}$, $\underline{\underline{R}}^T = \underline{\underline{R}}^{-1}$, $\det \underline{\underline{R}} = 1$, vgl. Kap. 3.2) transformiert er sich wie folgt:

Wenn $x_\mu \rightarrow x'_\mu = \sum_{\nu=1}^3 R_{\mu\nu} x_\nu$

dann $J_{\mu\nu} \rightarrow J'_{\mu\nu} = \sum_{\lambda=1}^3 \sum_{\sigma=1}^3 R_{\mu\lambda} R_{\nu\sigma} J_{\lambda\sigma}$

Kompakt:

$$\underline{\underline{x}} \rightarrow \underline{\underline{x}}' = \underline{\underline{R}} \underline{\underline{x}}$$

$$\underline{\underline{J}} \rightarrow \underline{\underline{J}}' = \underline{\underline{R}} \underline{\underline{J}} \underline{\underline{R}}^T$$

Erst das Transformationsverhalten definiert einen Tensor.

(im Unterschied zu einer Matrix = Zahlenreue mit Zeilen und Spalten)

Tensor 1. Stufe : Vektor : $A'_\mu = \sum_{\lambda=1}^3 R_{\mu\lambda} A_\lambda$

Tensor 2. Stufe : $A'_{\mu\nu} = \sum_{\lambda,\sigma} R_{\mu\lambda} R_{\nu\sigma} A_{\lambda\sigma}$
 \vdots

Tensor n-ter Stufe: $\underbrace{A'_{\mu_1 \dots \mu_n}}_{n\text{-mal}} = \sum_{\lambda_1, \dots, \lambda_n} \underbrace{R_{\mu_1 \lambda_1} R_{\mu_2 \lambda_2} \dots R_{\mu_n \lambda_n}}_{n\text{-mal}} A_{\lambda_1 \dots \lambda_n}$

Beweis des Tensor-Transformationsverhaltens für $\underline{\underline{J}}$:

$$J_{\mu\nu} = \sum_{i=1}^n m_i \left[\left(\sum_{\tau} x_\tau^{(i)} \right) \delta_{\mu\nu} - x_\mu^{(i)} x_\nu^{(i)} \right]$$

$$\begin{aligned} x'_\mu &= \sum_{\lambda} R_{\mu\lambda} x_\lambda \Rightarrow \sum_{\tau} x'^2_{\tau} = \sum_{\tau} \sum_{\lambda} \sum_{\sigma} R_{\tau\lambda} R_{\tau\sigma} x_\lambda x_\sigma \\ &= \sum_{\lambda} \sum_{\sigma} \left(\sum_{\tau} R_{\tau\lambda}^T R_{\tau\sigma} \right) x_\lambda x_\sigma = \sum_{\lambda} x_\lambda^2 \end{aligned}$$

$= \delta_{\lambda\sigma}$

\Rightarrow Das Skalarprodukt ist invariant.

$J_{\mu\nu}$ ist ebenfalls invariant: $\sum_{\lambda\sigma} R_{\mu\lambda} R_{\nu\sigma} \delta_{\lambda\sigma} = \sum_{\lambda} R_{\mu\lambda} R_{\nu\lambda} = \delta_{\mu\nu}$

(kompakt: $\underline{\underline{R}} \underline{\underline{1}} \underline{\underline{R}}^T = \underline{\underline{R}} \underline{\underline{R}}^T = \underline{\underline{1}}$)

Also:

$$\sum_{\lambda} \sum_{\nu} \lambda_{\mu\nu} R_{\nu\sigma} g_{\sigma\tau} = \sum_{i=1}^n \omega_i \sum_{\lambda} \sum_{\nu} R_{\mu\lambda} R_{\nu\tau} (x^{\mu\nu} g_{\lambda\tau} - x_{\lambda}^{(\mu)} x_{\tau}^{(\nu)})$$
$$= \sum_{i=1}^n \omega_i \left[\underbrace{(x^{\mu\nu})^2}_{\text{invarianten Anteil}} g_{\mu\nu} - \underbrace{x_{\lambda}^{(\mu)} x_{\tau}^{(\nu)}}_{\text{hängt von der Wahl von } \bar{U} \text{ ab}} \right] = g_{\mu\nu} \quad \text{Trägheits- tensor in neuen Koordinaten.}$$