

1. Newtonsche Mechanik

1.1 Grundbegriffe

* Raum : 3-dimensional, statisch, euklidisch.
Es gibt kartesische Koordinatensysteme.

* Ortsvektor : $\vec{x} = \begin{pmatrix} x^1 \\ x^2 \\ x^3 \end{pmatrix} = \vec{r} \in \mathbb{R}^3$

* Zeit : 1-dimensional, universal (überall synchronisiert)

* Massenpunkt : keine Struktur ; Masse m

* Bahnkurve : $\vec{x}(t) : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}^3$

* Geschwindigkeit : $\vec{v} = \dot{\vec{x}} = \frac{d\vec{x}}{dt}$

* Beschleunigung : $\vec{a} = \ddot{\vec{x}} = \frac{d^2\vec{x}}{dt^2}$

* Kraft : $\vec{F} \in \mathbb{R}^3$ Additiv : $\vec{F} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2 + \dots$

Die Newtonschen Gesetze: (nicht wörtlich)

I. Es gibt Inertialsysteme, d.h. Koordinatensysteme in denen ein Massenpunkt, an den keine Kraft angreift, ruht oder gleichförmig bewegt, d.h. $\ddot{\vec{x}} = \vec{0}$.

II. In Inertialsystemen gilt $\vec{F} = m \ddot{\vec{x}}$.

III. Die Kräfte, die zwei Massenpunkte aufeinander ausüben, sind entgegengesetzt gleich, d.h. $\vec{F}_{12} = -\vec{F}_{21}$.
 ↗ 1 auf 2

Bemerkungen:

- * I ist Spezialfall von II.
- * II definiert die "träge Masse" m des Massenpunktes.
- * In II wird vorausgesetzt, dass \vec{F} höchstens von $\vec{x}, \dot{\vec{x}}$ abhängt.
- * Entscheidend in II ist, dass dort $\ddot{\vec{x}}$ auftritt und keine höheren Ableitungen wie $\dddot{\vec{x}}$. II ist also ein System von gewöhnlichen Differentialgleichungen zweiter Ordnung.
- * Wenn die Anfangsbedingungen $\vec{x}(0)$ und $\dot{\vec{x}}(0)$ und die Kraftfunktion $\vec{F}(\vec{x}, \dot{\vec{x}})$ gegeben sind, gibt es eine eindeutige Lösung.

Beispiel: Massenpunkt im homogenen Schwerkraftfeld mit Luftreibung.

$$\vec{F} = \vec{F}_S + \vec{F}_R$$

$$\vec{F}_S = m_s \vec{g}, \quad m_s = \text{"schwere Masse"}$$

Experimentell $m_s \propto m$ (alle Körper fallen gleich). Wählt man $m_s = m$, dann gilt $|g| = 9,8 \frac{m}{s^2}$ auf der Erde.

$$\vec{F}_R = -\alpha \vec{v}, \quad \alpha = \text{eine Konstante}$$

"Stokesche Reibung"

Bewegungsgleichung:

$$\ddot{m\vec{v}} = m\vec{g} - \alpha \dot{\vec{v}} \\ \Leftrightarrow \dot{\vec{v}} + \frac{\alpha}{m} \vec{v} = \vec{g}$$

lineare inhomogene Differentialgleichung
erster Ordnung!

(i) allgemeine Lösung der homogenen Differentialgleichung (\vec{v}_h)

$$\frac{d\vec{v}_h}{dt} = -\frac{\alpha}{m} \vec{v}_h \quad ; \quad \vec{v}_h = v_h \cdot \vec{e}_o$$

$$\frac{dv_h}{v_h} = -\frac{\alpha}{m} dt$$

$$\ln v_h = -\frac{\alpha}{m} (t - t_0)$$

$$v_h = C \cdot e^{-\frac{\alpha}{m} t}$$

(ii) spezielle Lösung der inhomogenen Differentialgleichung (\vec{v}_s)

$$\dot{\vec{v}}_s + \frac{\alpha}{m} \vec{v}_s = \vec{g} \quad ; \quad \text{versuche } \vec{v}_s = \vec{0}$$

$$\Rightarrow \vec{v}_s = \frac{m}{\alpha} \vec{g}$$

(iii) allgemeine Lösung der inhomogenen Differentialgleichung:

$$\vec{v} = \vec{v}_h + \vec{v}_s = C \vec{e}_o e^{-\frac{\alpha}{m} t} + \frac{m}{\alpha} \vec{g}$$

(iv) fixiere Konstanten durch Anfangsbedingung:

$$\vec{v}(0) = C \vec{e}_o + \frac{m}{\alpha} \vec{g}$$

$$\Leftrightarrow C \vec{e}_o = \vec{v}(0) - \frac{m}{\alpha} \vec{g}$$

$$\Rightarrow \vec{v}(t) = \vec{v}(0) e^{-\frac{\alpha}{m} t} + \frac{m}{\alpha} \vec{g} \left[1 - e^{-\frac{\alpha}{m} t} \right]$$

Anfangsgeschwindigkeit
verschwindet wegen Reibung

Endzustand unabhängig
von Anfangsbedingung

(v) Bahnkurve: $\vec{x}(t) = \vec{x}(0) + \int_0^t d\tau' \vec{v}(\tau') = \dots$

Erhaltungssätze:

je mehr Erhaltungsgrößen wir kennen, desto genauer ist die Dynamik des Systems uns bekannt, auch ohne die Bewegungsgleichungen explizit lösen zu brauchen!

(a) Impulserhaltung

- * Ein Teilchen: $\vec{p} := m\dot{\vec{x}}$
 $\Rightarrow \dot{\vec{p}} = \vec{F}$

- * Mehrere Teilchen, nur innere Kräfte:

$$\begin{aligned}\vec{p} &:= \sum_{a=1}^N m_a \dot{\vec{x}}_a \\ \Rightarrow \dot{\vec{p}} &= \sum_a m_a \ddot{\vec{x}}_a = \sum_{a \neq b} \vec{F}_{ba} \quad \text{b auf a} \\ &= \frac{1}{g} \sum_{a \neq b} (\vec{F}_{ba} + \vec{F}_{ab}) = \vec{0} \quad \text{↑ } \vec{F}_{ab} = -\vec{F}_{ba} \text{ (Newton III)}\end{aligned}$$

$\Rightarrow \vec{p}$ ist Erhaltungsgröße, obwohl es Kräfte gibt!

(b) Drehimpulserhaltung

- * Ein Teilchen: $\vec{L} := \vec{x} \times \vec{p} = m\vec{x} \times \dot{\vec{x}}$

$$\Rightarrow \dot{\vec{L}} = m(\vec{x} \times \ddot{\vec{x}} + \vec{x} \times \vec{\ddot{x}}) = \vec{x} \times \vec{F} \quad \text{"Drehmoment"}$$

- * Mehrere Teilchen, nur innere Kräfte:

$$\begin{aligned}\vec{L} &:= \sum_a m_a \vec{x}_a \times \dot{\vec{x}}_a \\ \Rightarrow \dot{\vec{L}} &= \sum_a m_a \vec{x}_a \times \ddot{\vec{x}}_a = \sum_{a \neq b} \vec{x}_a \times \vec{F}_{ba} \\ &= \frac{1}{g} \sum_{a \neq b} (\vec{x}_a \times \vec{F}_{ba} + \vec{x}_b \times \vec{F}_{ab}) \\ &\stackrel{\vec{F}_{ab} = -\vec{F}_{ba}}{=} \frac{1}{g} \sum_{a \neq b} (\vec{x}_a - \vec{x}_b) \times \vec{F}_{ba}\end{aligned}$$

$\Rightarrow \vec{L}$ ist Erhaltungsgröße, falls $\vec{F}_{ba} \parallel \vec{x}_a - \vec{x}_b$, wie z.B. bei der Schwerkraft und der Coulomb-Kraft!

(c) Energieerhaltung

- * Falls \vec{F} unabhängig von \vec{x} ist, nennt man $\vec{F}(t, \vec{x})$ ein Kraftfeld.

- * Ein zeitunabhängiges Kraftfeld $\vec{F}(\vec{x})$ heißt konservativ, falls es ein Potential, $V(\vec{x})$, gibt, mit $\vec{F} = -\nabla V$.

- * Kinetische Energie: $T := \frac{m}{2} \dot{\vec{x}}^2 = \frac{\vec{p}^2}{2m}$

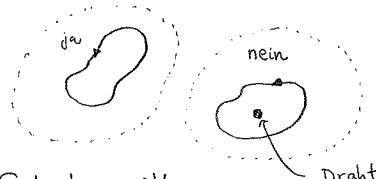
- * Energie: $E := T + V$

$$\begin{aligned}\Rightarrow \dot{E} &= \dot{T} + \dot{V} \\ &= m\dot{\vec{x}} \cdot \ddot{\vec{x}} + \vec{x} \cdot \nabla V(\vec{x}) \\ &= \dot{\vec{x}} \cdot \vec{F} - \vec{x} \cdot \vec{F} = 0\end{aligned}$$

$\Rightarrow E$ ist Erhaltungsgröße, falls das Kraftfeld konservativ ist!

Wann ist das Kraftfeld konservativ?

Definition: ein Gebiet ist "einfach zusammenhängend", falls jede geschlossene Kurve sich stetig zu einem Punkt zusammenziehen lässt.



Behauptung: für einfach zusammenhängende Gebiete gilt

$$\vec{F} \text{ konservativ} \Leftrightarrow \nabla \times \vec{F} = 0 .$$

Beweis:

$$\Rightarrow \vec{F} = -\nabla V \Rightarrow -\nabla \times (\nabla V) = 0$$

für jedes V

In Komponentenform mit Levi-Civita, ϵ^{ijk} :

$$(\nabla \times \vec{F})^i = \sum_{j,k} \epsilon^{ijk} \frac{\partial}{\partial x_j} F^k$$

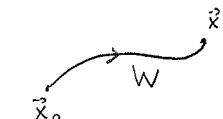
$$(\nabla \times (\nabla V))^i = \sum_{j,k} \epsilon^{ijk} \frac{\partial^2 V}{\partial x_j \partial x_k} = \frac{1}{2} \sum_{j,k} \left(\epsilon^{ijk} \frac{\partial^2 V}{\partial x_i \partial x_k} + \epsilon^{ijk} \frac{\partial^2 V}{\partial x_k \partial x_i} \right)$$

$$\epsilon^{ikj} = -\epsilon^{ijk} \rightarrow \frac{1}{2} \sum_{j,k} \epsilon^{ijk} \left(\frac{\partial^2 V}{\partial x_i \partial x_k} - \frac{\partial^2 V}{\partial x_k \partial x_i} \right) = 0 .$$

" \Leftarrow "

\vec{x}_0 beliebig

$$\text{Definiere } V(\vec{x}) := - \int_{\vec{x}_0}^{\vec{x}} d\vec{s} \cdot \vec{F}(\vec{s})$$



Definition ist unabhängig vom Integrationsweg W :



$$\int_{W_1} d\vec{s} \cdot \vec{F} - \int_{W_2} d\vec{s} \cdot \vec{F} = \oint_K d\vec{s} \cdot \vec{F}$$



$$\stackrel{\text{(Stokes', da einfach zusammenhängend!)}}{=} \int_F d\vec{f} \cdot \nabla \times \vec{F} = 0$$

$$\Rightarrow \int_{W_1} d\vec{s} \cdot \vec{F} = \int_{W_2} d\vec{s} \cdot \vec{F}$$

Betrachte jetzt $W_1 = \vec{x} \rightarrow \vec{x} + \vec{\varepsilon}$, $W_2 = \vec{x} \rightarrow \vec{x}$

$$\text{Mit } W_1: \int_{\vec{x}}^{\vec{x} + \vec{\varepsilon}} d\vec{s} \cdot \vec{F} = \vec{\varepsilon} \cdot \vec{F}(\vec{x}) + O(\vec{\varepsilon}^2)$$

$$\text{Mit } W_2: - \int_{\vec{x}_0}^{\vec{x}} d\vec{s} \cdot \vec{F} + \int_{\vec{x}_0}^{\vec{x} + \vec{\varepsilon}} d\vec{s} \cdot \vec{F} = V(\vec{x}) - V(\vec{x} + \vec{\varepsilon}) = -\vec{\varepsilon} \cdot \nabla V + O(\vec{\varepsilon}^2)$$

↑ Def.

Dies gilt für beliebiges $\vec{\varepsilon}$

$$\Rightarrow \vec{F} = -\nabla V \quad \square .$$