

Theoretische Physik I

VL Di 8.30 - 10h
Mi 8.30 - 10h

Klausur: 03.02.2010
7.30h in ER 270

0. Vorbemerkungen

- Gegenstand der klassischen Mechanik:
 - Analyse der Gesetzmäßigkeiten, unter denen sich materielle Körper in Raum und Zeit bewegen

materieller Körper:

Körper, die man zeitlich und räumlich lokalisierten kann

→ man spricht von „klassischen Teilchen“

- Weitere Grundfragen der Mechanik:

- Symmetrieprinzipien und ihr Zusammenhang mit Erhaltungssätzen
- Relativitätsprinzipie
(Galilei-Prinzip, Einsteinsche Relativitätstheorie)

- Grund-Eigenschaften der klassischen Mechanik

• Kausal

Änderungen des Bewegungszustandes erfolgen durch Kräfte

• deterministisch

Bewegungszustand eines Körpers oder eines Systems aus vielen Körpern ist — jedenfalls im Prinzip — aus den Anfangsbedingungen ermittelbar

- Zur Rolle der klassischen Mechanik in der Theoretischen Physik

- älteste Teilgebiet (z.B. Newton'sche Gesetze 1687)

• Grundlage für die ganze
theoretische Physik!

- Quantenmechanik

Bewegung in mikroskopischen Dimensionen
(z.B. Elektronen)

Teilchen nicht gleichzeitig räumlich und
zeitlich lokalisiert!

Bewegungsgesetz: Schrödingergleichung
→ Hamiltonoperator,
der aussieht wie in
der klassischen Mechanik
→ Korrespondenzprinzip

- Elektrodynamik

→ magnetische und elektrische
Felder

Zusammenhang zur Mechanik:

Bewegung geladener Körper durch
magnet. Felder

- Statistische Physik / Thermodynamik

Es geht um Vielteilchensysteme

(Atome in einem Gas / Flüssigkeit;
Elektronen in einem Metall)

Verbindung mikroskopischer und
makroskopischer Größen
↳ z.B. Energi

Kontext
der
Klass. Mechanik
(z.B. Hamilton-
funktion)

Stoff dieser Vorlesung:

- I. Newton'sche Mechanik
- II. Kanonische Mechanik
(Lagrange- und Hamiltonformalismen)
- III. Mechanik des starren Körpers
(Kreisel!)
- IV. Einführung in die Relativistische Mechanik
- (V. Dynamische Systeme)

I. Newton'sche Mechanik

Wir betrachten im folgenden Systeme
aus endlichem vielen materialen Körpern

$$i = 1, \dots, N$$

„Massenpunkt“

also Körper mit vernachlässigbarer Ausdehnung

Begriff ist auch noch sinnvoll für große Körper, solange man sich nur für die Schwerpunktbewegung interessiert

Annahme: Die Massenpunkte sind Materie unterworfen; sie unterliegen aber keinen sogenannten „Zwangsbedingungen“ (Einschränkungen der Bewegung, siehe Kap. II)

I.1. Kinematische Begriffe

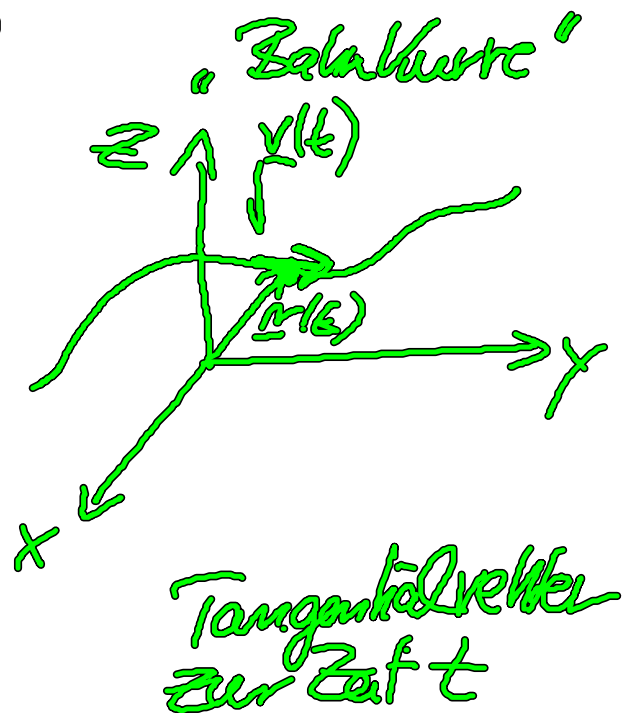
- Bewegungszustand eines Massenpunktes wird charakterisiert durch:

Ortsvektor $\underline{r}(t)$

3-dimensionale Zeitvektor

Geschwindigkeitsvektor

$$\begin{aligned}\underline{v}(t) &= \frac{d}{dt} \underline{r}(t) \\ &= \dot{\underline{r}}(t)\end{aligned}$$



Beschleunigung

$$\underline{a}(t) = \frac{d}{dt} \underline{v}(t) = \dot{\underline{v}}(t) \\ = \dot{\underline{v}}(t)$$

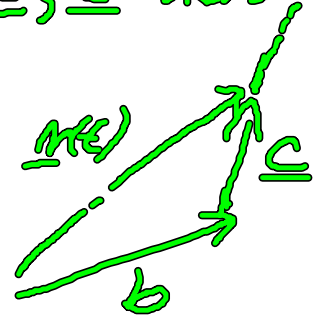
Beispiele

a) Bewegung auf einer Geraden

$$\underline{r}(t) = \underline{b} + \alpha(t) \underline{c}$$

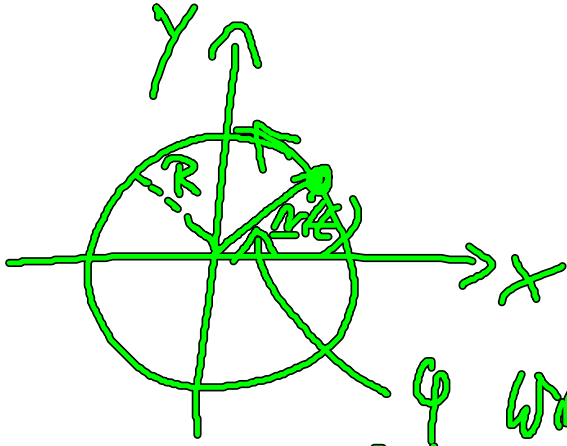
$$\underline{v}(t) = \dot{\alpha}(t) \underline{c} \quad \underline{b}, \underline{c} \text{ konstante Vektoren}$$

$$\underline{a}(t) = \ddot{\alpha}(t) \underline{c}$$



b) Kreisbewegung

Benutze ebene Polarkoordinaten



$$x, y \rightarrow R, \varphi$$

φ Winkel zur x-Achse

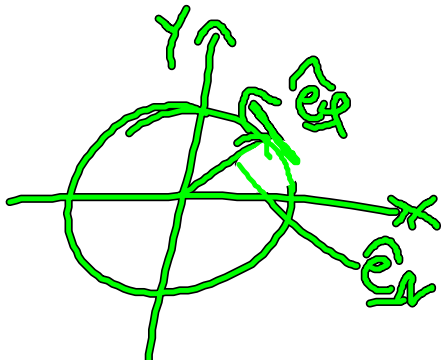
$$\begin{aligned} \underline{r}(t) &= \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} R \cos \varphi \\ R \sin \varphi \end{pmatrix} = R \begin{pmatrix} \cos \varphi \\ \sin \varphi \end{pmatrix} \\ &= R \hat{e}_r \\ &\quad \text{radiale Einheitsvektor} \end{aligned}$$

$$\underline{v}(t) = \frac{d}{dt} \underline{r}(t)$$

$$= \cancel{R \dot{\hat{e}}_r} + R \dot{\hat{e}}_r$$

$$= R \dot{\hat{e}}_r = R \begin{pmatrix} -\sin \varphi \dot{\varphi} \\ \cos \varphi \dot{\varphi} \end{pmatrix}$$

$$= R \dot{\varphi} \begin{pmatrix} \sin \varphi \\ \cos \varphi \end{pmatrix} = R \dot{\varphi} \hat{e}_\varphi$$



man definiert:

$$\omega = \dot{\varphi}$$

"Winkelgeschwindigkeit"

$$\underline{\omega} = \omega \hat{e}_z$$

Vektor, dessen Richtung der Drehachse entspricht

$$\begin{aligned} \Rightarrow \underline{v}(\epsilon) &= R \omega \hat{e}_\varphi \\ &= \underline{\omega} \times \underline{r} \end{aligned}$$

o.k. da

$$\hat{e}_r \perp \hat{e}_\varphi$$
$$\begin{pmatrix} \cos\varphi \\ \sin\varphi \end{pmatrix} \perp \begin{pmatrix} -\sin\varphi \\ \cos\varphi \end{pmatrix}$$

Beschleunigung bei der Kreisbewegung:

$$\begin{aligned} \underline{a}(\epsilon) &= \dot{\underline{v}}(\epsilon) = \frac{d}{dt} (R \omega \hat{e}_\varphi) \\ &= R \dot{\omega} \hat{e}_\varphi + R \omega \dot{\hat{e}}_\varphi \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \dot{\hat{e}}_\varphi &= \begin{pmatrix} -\cos\varphi \\ -\sin\varphi \end{pmatrix} \dot{\varphi} \\ &= -\dot{\varphi} \hat{e}_r \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \underline{a}(\epsilon) = -R \omega^2 \hat{e}_r + R \dot{\omega} \hat{e}_\varphi$$

man nennt

$$a_r = -r\omega^2 \quad \text{„Zentripetal-
beschleunigung“}$$

$$a_\varphi = r\dot{\omega} \quad \text{„Tangentialbeschleunigung“}$$

I. 2. Die Newton'schen Axiome

- ① Jeder Körper verharrt in Ruhe oder bewegt sich gleichförmig, wenn er keinen äußeren Kräften unterworfen ist. Lex prima
„Galilei'sche Trägheitsprinzip“

Erklärung:

„in Ruhe“ \Leftrightarrow Bahnkurve

$$\underline{r}(t) = \underline{r}(0) \\ = \text{const}$$

$$\text{(d.h. auch } \underline{v}(t) = 0 \\ \underline{a}(t) = 0 \text{)}$$

„gleichförmige Bewegung“

$$\Leftrightarrow \underline{r}(t) = \underline{r}(0) + \underline{v} \cdot t \\ \text{mit } \underline{v} = \text{const}$$

„Geschwindigkeit“

In beiden Fällen gilt $\underline{\ddot{r}}(t) = 0$
d.h. keine Beschleunigung!

Koordinatensysteme (Bezugssysteme)
in denen ein kraftfreies Körper
tatsächlich in Ruhe ist oder sich
gleichförmig bewegt, heißt

Inertialsystem

Sei K ein Inertialsystem. Jedes relativ zu K
mit konstanter Geschwindigkeit \underline{v}_0 bewegte
Koordinatensystem K' ist wieder ein
Inertialsystem

Umrechnen zwischen den Orten und
Zeiten der beiden Inertialsysteme:

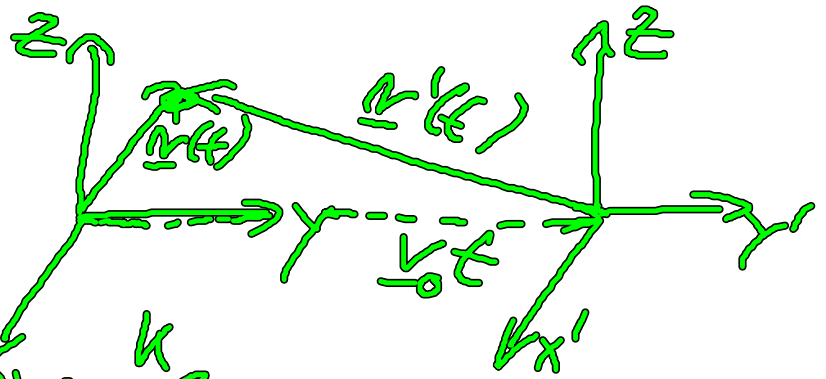
$$\underline{r}'(t) = \underline{r}(t) - \underline{v}_0 t$$

\uparrow Ort bezgl. des Koordinatensystem K' \nwarrow Ort bezgl. K

Ort bezgl. des
Koordinatensystem K'

"Galilei-
Transformation"

"Zeit ist absolut"
" (ist in allen Inertialsystemen gleich)"



Zusammenfassend:

- Inertialsysteme dienen dazu, die Grundgleichungen der Bewegung besonders einfach zu formulieren

- „Nicht-Inertialsysteme“

$\hat{=}$ Koordinatensysteme, die relativ zum Inertialsystem beschleunigt sind

\Rightarrow ~~ist~~ Entstehung sogenannter „Scheinkräfte“

Literaturvorschläge

• W. Nolting
Grundkurs Theoretische Physik
Band 1+2

• F. Scheck : Theoretische Physik 1
(etwas mathematisch)

• Goldstein : Klassische Mechanik } klassisch
• Landau-
Lifshitz : Mechanik } "