

# Theoretische Physik I

VL Di 8.30 - 10h  
Mi 8.30 - 10h

Klausur: 03.02.2010  
7.30h im 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
- Relativitätsprinzipien  
(Galilei-Prinzip, Einsteinsche Relativitätsprinzip)

— 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 erweiterbar

— 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 lokalisierbar!

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. Energie

Konzept  
der  
klass. Mechanik  
(z.B. Hamilton-  
funktion)

## Stoff dieser Vorlesung:

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

## I. Newton'sche Mechanik

Wir betrachten im folgenden Systeme  
aus endlichen vielen materiellen 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 Kräften unterworfen; sie unterliegen aber keinen sogenannten „Zwangsbedingungen“ (Einschränkungen der Bewegung, siehe Kap. II)

## I.1. Kinematische Begriffe

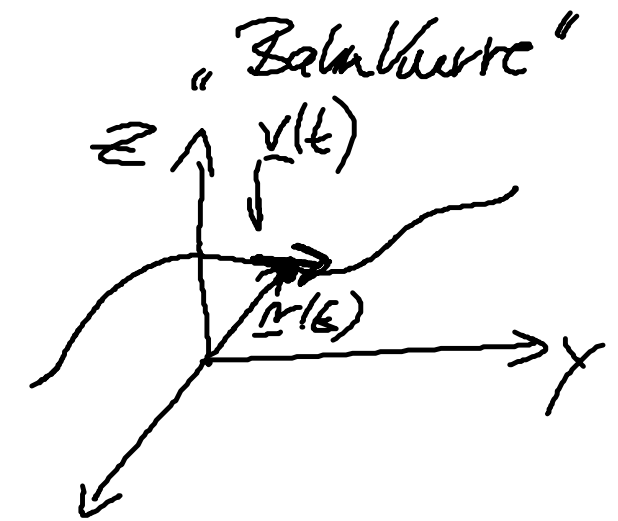
- Bewegungszustand eines Massenpunktes wird charakterisiert durch:

Ortsvektor  $\underline{r}(t)$

3-dimensionale Zeitvektor

Geschwindigkeitsvektor

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



Tangentenvektor zur Zeit  $t$

Beschleunigung

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

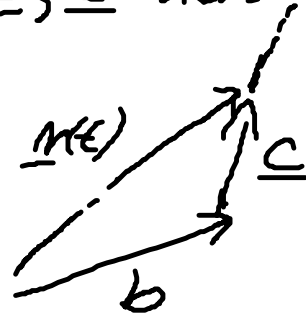
Beispiele

a) Bewegung auf einer Geraden

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

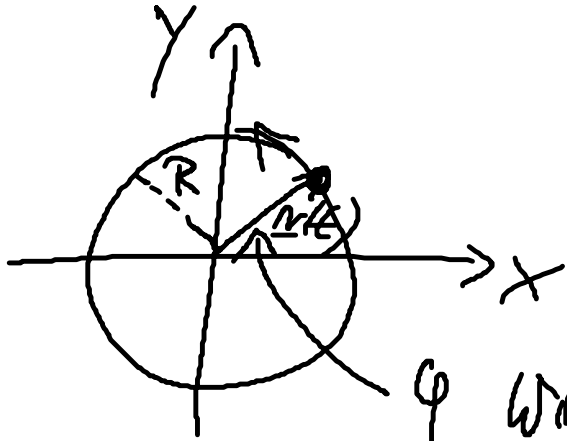
$$\underline{v}(t) = \dot{\alpha}(t) \underline{c} \quad \underline{b}, \underline{c} \text{ konstante Vektoren}$$

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



b) Kreisbewegung

Benutze ebene Polarkoordinaten



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

$\varphi$  Winkel zur x-Achse

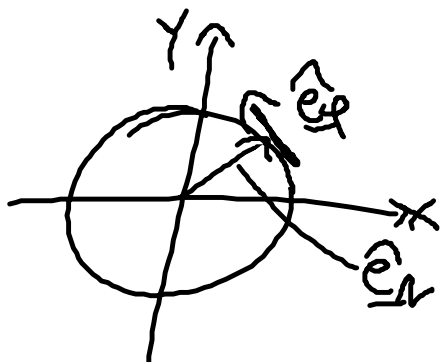
$$\begin{aligned} \underline{r}(t) = \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} &= \begin{pmatrix} R \cos \varphi \\ R \sin \varphi \end{pmatrix} = R \begin{pmatrix} \cos \varphi \\ \sin \varphi \end{pmatrix} \\ &= R \underline{\hat{e}}_r \\ &\quad \text{radiale Einheitsvektor} \end{aligned}$$

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

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

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

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



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:

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

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

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



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 Trägheitsgesetz"

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"

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

Galilei'sches Gesetz

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

Koordinatensysteme (Bezugssysteme)  
in denen ein kräftefreies 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

Um rechnen zwischen den Orten und  
Zeiten der beiden Inertialsysteme:

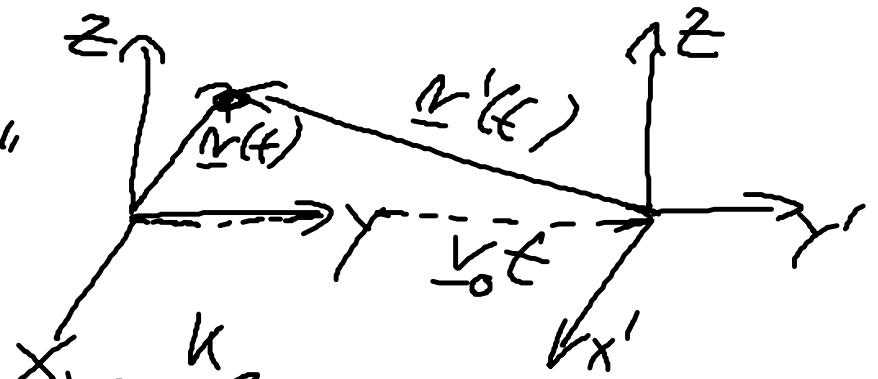
$$\underline{r}'(t) = \underline{r}(t) - \underline{v}_0 t$$

$\uparrow$  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 } Klassiker '  
• Landau-  
Lifshitz : Mechanik } "