

# I. Einführung in die theoretische Physik

- Beginn der VL in theo. Physik
- Wissen, das über 350 Jahre entstanden ist

Newtonmechanik  $\longrightarrow$  Higgsboson (vorgesehen)



Alltagserfahrung

- absolute Weltzeit
- Fixsternehimmel als festes KS



jenseits d. Alltagserf.

Von Bezugssystem abhängige Zeit, keine wohldefinierten Bahnkurven



Klass. Mechanik (I)

Elektrodynamik (III)



Quantenmechanik (II)

Statistische Physik (IV)

- Paradigmenwechsel: Vielkörperphysik

um 1700	3	Körper nicht analyt. behandeln (Klass.M.)
um 1910	2	" (ART)
um 1930	1	" (QED)
heute	0	" (Quanten- beobachtung)

→ keine penalistische Einstellung

→ Näherungen sind nötig

• Inhaltangabe über diesen Kurs:

I. Historische Einführung

II. Grundbegriffe der klass. Mechanik; inertialsysteme

III. Beschleunigte Bezugssysteme

IV. Lagrange mechanik

V. spezielle Vielteilchensysteme

VI. Hamiltonmechanik

VII. Relativitätstheorie

VIII. Dynamische Systeme

## Historischer Abriss der Mechanik

• Antike:

Aristoteles  
(384 - 322 v. Chr.)

Kraft  $\sim$  Geschwindigkeit

Archimedes  
(287 - 212 v. u. Z.)

Gesetze der Statik

• Mittelalter:

N. Copernicus  
(1473 - 1543)

Heliozentrische Planetensystem

G. Galilei  
(1564 - 1642)

Trägheitsgesetz, freier Fall,  
schiefe Ebene

J. Kepler  
(1571 - 1630)

Planetenbewegung

- Neuzeit:

I. Newton  
(1643 - 1727)

Newtonsche Mechanik,  
Gravitationsgesetz formuliert

J. L. Lagrange  
(1736 - 1813)

Lagrange-Gleichung

G. Coriolis  
(1792 - 1843)

Beschleunigte Bezugssysteme,  
Corioliskraft

C. G. J. Jacobi  
(1804 - 1851)

Hamilton-Jacobi Gl.

W. R. Hamilton  
(1805 - 1865)

Hamilton-Gl., Hamilton'sche  
Prinzip

H. von Helmholtz  
(1821 - 1894)

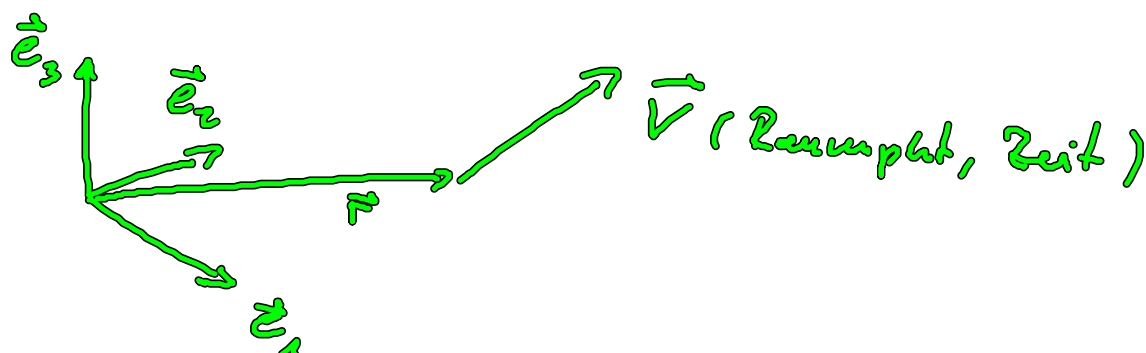
Erhaltungssätze der Energie

## II. Grundlagen der klass. Punktmechanik

### 1. Ziele

- Zeit-Raum Dynamik von Körpern

- Bahnkurve  $\vec{r}(t)$  eines Massepunkts aus Axiomen (Newton'sche Gesetze) ableiten
- kompliziertere Körper aus Massepunkten (MP) aufbauen
- math. Bemerkung: Vektoren  $\vec{V}(\vec{r}, t)$



Jeder Vektor wird durch ein lokales Dreibein  $\{\vec{e}_i\}$ , d.h. 3 orthogonale Einheitsvektoren am Ort  $\vec{r}$  aufgespannt

$$\vec{V} = \sum_i V_i(\text{Raumpt}, \text{Zeit}) \vec{e}_i(\text{Raumpt})$$

## 2. Kinematische Grundbegriffe

### 2.1 Massepunkt (MP)

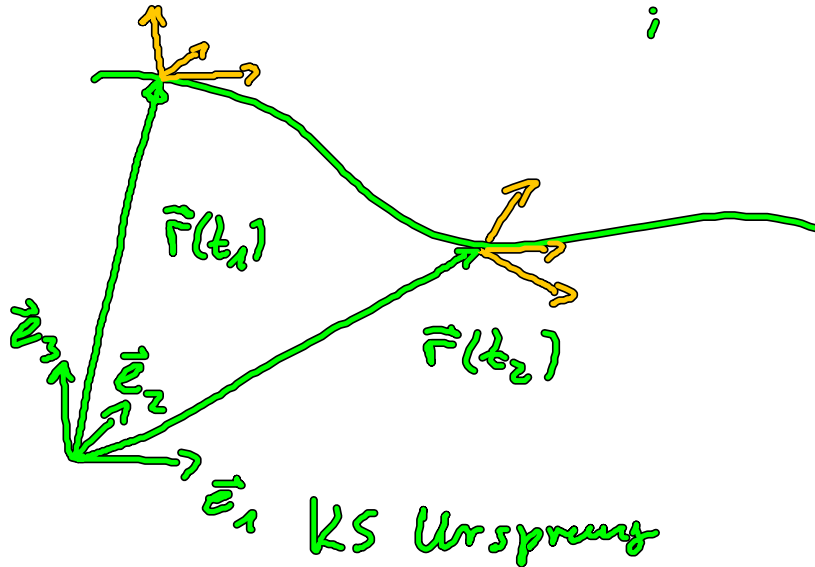
Gesamte Masse eines Körpers wird in einem Punkt vereinigt.

Bsp.: Planetenbewegung ; nicht: Gekrümmte (kontinuierliche) (mechanisch)

### 2.2 Bahnkurve $\vec{r}(t)$

Ist ein spez. Vektor vom Koordinatenursprung für die Raumkurve eines MP:

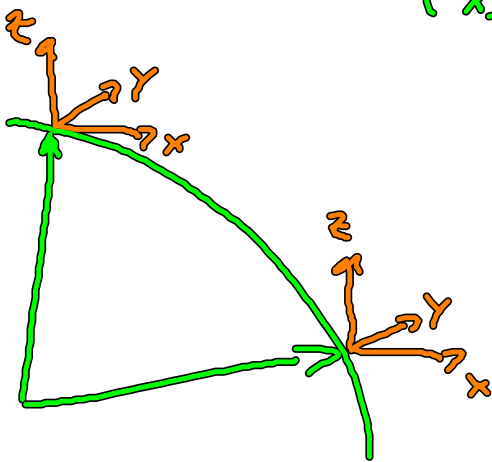
$$\vec{r}(t) = \sum_i x_i(t) \vec{e}_i(\vec{r}(t))$$



Darstellung von  $\vec{r}(t)$  mit 3 Komponenten eines Koordinatensystems  $(ks)$  (all mitbewegtes Dreibein)

fest bzgl. Fixstern-  
himmels

- Auswahl: kart. KS fest im Raum  
( $x_1 = x$ ,  $x_2 = y$ ,  $x_3 = z$ )



$$\vec{r}(t) = x(t) \vec{e}_x + y(t) \vec{e}_y + z(t) \vec{e}_z$$

- Koordinaten transformation: Wdh. aus MMP

$$(x, y, z) \longrightarrow (u_1, u_2, u_3)$$

neue Koord.:  $u_i = u_i(x, y, z) \rightarrow \vec{r} = \vec{r}(u_1, u_2, u_3)$

neue Einheitsvektoren:

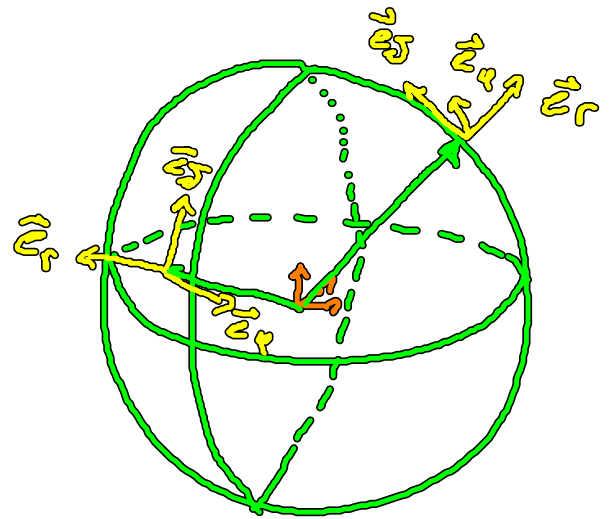
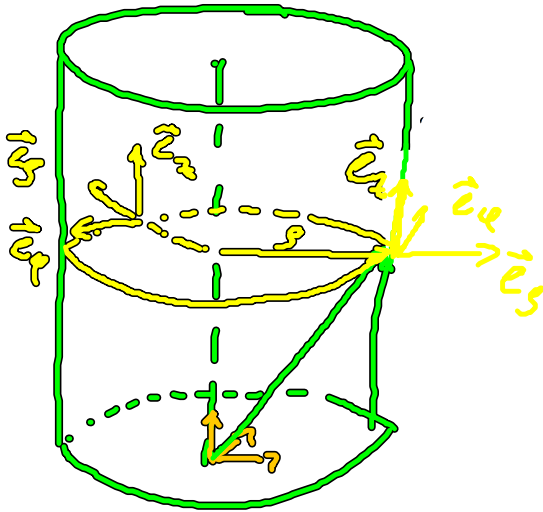
$$\vec{e}_i = \frac{1}{\left| \frac{\partial \vec{r}(\{u_i\})}{\partial u_i} \right|} \frac{\partial \vec{r}(\{u_i\})}{\partial u_i}$$

→ ortsabhängige EV bei

Zylinderkoord.

Kugelkoord.

• Ausdringung:



• Triffo:

$$x(\rho, \varphi, z) = \rho \cos \varphi$$

$$y(\rho, \varphi, z) = \rho \sin \varphi$$

$$z(\rho, \varphi, z) = z$$

$$x(r, \vartheta, \varphi) = r \sin \vartheta \cos \varphi$$

$$y(r, \vartheta, \varphi) = r \sin \vartheta \sin \varphi$$

$$z(r, \vartheta, \varphi) = r \cos \vartheta$$

• Einheitsvektoren:

$$\vec{e}_\rho(\varphi) = \cos \varphi \vec{e}_x + \sin \varphi \vec{e}_y + 0 \vec{e}_z$$

$$\vec{e}_r = \sin \vartheta \cos \varphi \vec{e}_x + \sin \vartheta \sin \varphi \vec{e}_y + \cos \vartheta \vec{e}_z$$

$$\vec{e}_\varphi = -\sin\varphi \vec{e}_x + \cos\varphi \vec{e}_y + 0 \vec{e}_z$$

$$\vec{e}_z = 1 \vec{e}_z$$

$$\vec{e}_\varphi = \cos\varphi \cos\varphi \vec{e}_x + \cos\varphi \sin\varphi \vec{e}_y - \sin\varphi \vec{e}_z$$

$$\vec{e}_\varphi = -\sin\varphi \vec{e}_x + \cos\varphi \vec{e}_y + 0 \vec{e}_z$$

$$\vec{e}_x = \cos\varphi \vec{e}_\varphi + \sin\varphi \vec{e}_\psi$$

$$\vec{e}_y = \sin\varphi \vec{e}_\varphi - \cos\varphi \vec{e}_\psi$$

... selbst ...

• Ortsvektor in Zylinder / Kugel Koord.:

$$\vec{r}(t) \Big|_{\text{Koord.}} = x(t) \vec{e}_x + y(t) \vec{e}_y + z(t) \vec{e}_z$$

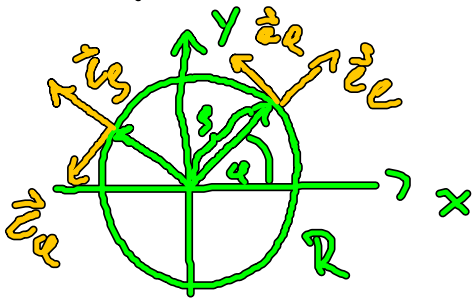
$$\vec{r}(t) \Big|_{\text{Zyl}} = \rho(t) \cos\varphi(t) [\cos\varphi(t) \vec{e}_\varphi(\varphi(t)) + \sin\varphi(t) \vec{e}_\psi(\varphi(t))] + \rho(t) \sin\varphi [\sin\varphi \vec{e}_\varphi - \cos\varphi \vec{e}_\psi] + z [\vec{e}_z]$$

$$\vec{r}(t) = \rho(t) \vec{e}_\varphi + z(t) \vec{e}_z \quad \text{gilt allgem. in Zyl. Koord.}$$

analog:

$$\vec{r}(t) = r(t) \vec{e}_r(t) \quad \text{gilt allgem. in Kugelkoord.}$$

• Beispiel: Kreisbewegung



$$\vec{r}(t)|_{\text{Cart}} = x(t) \vec{e}_x + y(t) \vec{e}_y + 0 \vec{e}_z$$

$$= R \cos \varphi(t) \vec{e}_x + R \sin \varphi(t) \vec{e}_y$$

$$\vec{r}(t)|_{\text{Zyl}} = \rho(t) \vec{e}_\rho(t) + 0 \vec{e}_z$$

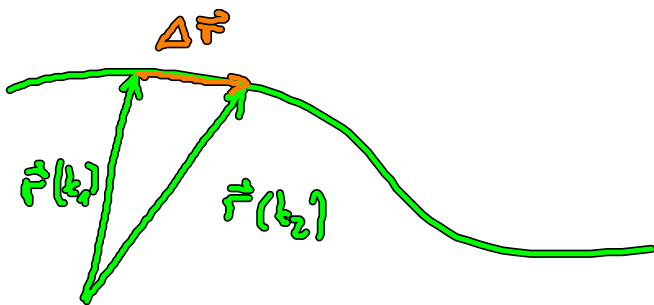
$$= R \vec{e}_\rho$$

$$\vec{e}_\rho = \vec{e}_\rho$$

sieht aus jedem Pkt. anders aus.

2.3 Geschwindigkeit  $\vec{v} = \frac{d}{dt} \vec{r}(t) = \dot{\vec{r}}(t)$

Änderung des Ortsvektors  $\vec{r}(t)$  mit Zeit

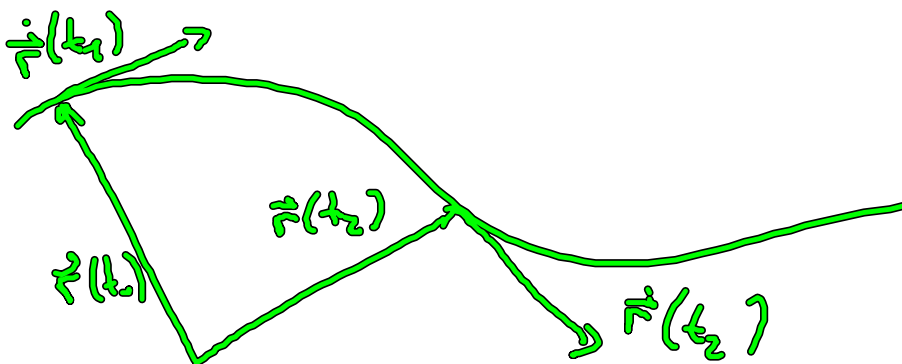


$$\Delta \vec{r} = \vec{r}(t_2) - \vec{r}(t_1)$$

$$\Delta t = t_2 - t_1$$

$$\vec{v} = \dot{\vec{r}}(t) = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t} = \frac{d\vec{r}}{dt}$$

Der Geschwindigkeitsvektor  $\dot{\vec{r}}$  ist ein Tangentialvektor entlang der Bk  $\vec{r}(t)$ .



→ komponentenweise Diff. der Bk führt zur Geschw.;



$$\vec{F} = \sum_i x_i \vec{e}_i$$

$$\vec{v}(t) = \dot{\vec{r}} = \frac{d}{dt} \left( \sum_i x_i \vec{e}_i \right)$$

$$= \underbrace{\sum_i (\dot{x}_i \vec{e}_i + x_i \dot{\vec{e}}_i)}_{\text{nur in kart}}$$

• Ableitung der EV:

$$\dot{\vec{e}}_3 = (\cos\varphi, \sin\varphi, 0) = (-\sin\varphi \dot{\varphi}, \cos\varphi \dot{\varphi}, 0)$$

$$\dot{\vec{e}}_3 = \dot{\varphi} \vec{e}_4$$

Zylinderkoordinat

Kugelkoordinat

- EV:

$$\dot{\vec{e}}_3 = \dot{\varphi} \vec{e}_4$$

$$\dot{\vec{e}}_4 = -\dot{\varphi} \vec{e}_3$$

$$\dot{\vec{e}}_2 = 0$$

$$\dot{\vec{e}}_r = \dot{\vartheta} \vec{e}_\vartheta + \sin\vartheta \dot{\varphi} \vec{e}_\varphi$$

$$\dot{\vec{e}}_\vartheta = -\dot{\vartheta} \vec{e}_r + \cos\vartheta \dot{\varphi} \vec{e}_\varphi$$

$$\dot{\vec{e}}_\varphi = -\sin\vartheta \dot{\varphi} \vec{e}_r - \cos\vartheta \dot{\varphi} \vec{e}_\vartheta$$

- Geschwindigkeit

$$\begin{aligned} \dot{\vec{r}}(t) &= \dot{\rho} \vec{e}_3 + \rho \dot{\vec{e}}_3 + \dot{z} \vec{e}_2 \\ &= \dot{\rho} \vec{e}_3 + \rho \dot{\varphi} \vec{e}_4 + \dot{z} \vec{e}_2 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \dot{\vec{r}} &= \dot{r} \vec{e}_r + r \dot{\vec{e}}_r \\ &= \dot{r} \vec{e}_r + r \dot{\vartheta} \vec{e}_\vartheta \\ &\quad + r \sin\vartheta \dot{\varphi} \vec{e}_\varphi \end{aligned}$$

• Beispiel: kinet. Energie

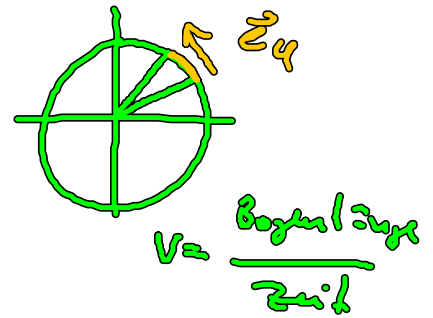
$$\frac{m}{2} \dot{r}^2 \Big|_{\text{Zyl}} = \frac{m}{2} (\dot{\rho}^2 + \rho^2 \dot{\varphi}^2 + \dot{z}^2)$$

$$\frac{m}{2} \dot{r}^2 |_{\text{Kugel}} = \frac{m}{2} ( \dot{r}^2 + r^2 \dot{\varphi}^2 + r^2 \sin^2 \varphi \dot{\psi}^2 )$$

• Beispiel: Kreisbewegung

$$\dot{r} |_{\text{Kugel}} = \frac{d}{dt} ( R \cos \varphi, R \sin \varphi, 0 )$$

$$= R \dot{\varphi} ( -\sin \varphi, \cos \varphi, 0 )$$

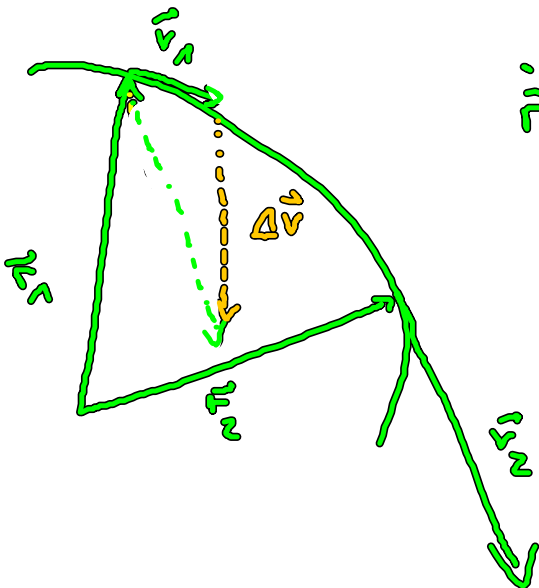


$$\dot{r} |_{\text{Zyl}} = R \dot{\varphi} \vec{e}_\varphi \hat{=} \text{richtige Richtung} + \frac{\text{Bogenlänge}}{\text{Zeit}} \left( \frac{d\varphi}{dt} \cdot R \right)$$

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

## 2.4 Beschleunigung $\vec{a} = \dot{\vec{v}}(t)$

Änderung d. Geschw.vektors  $\vec{v}(t)$  mit der Zeit



$$\dot{\vec{v}} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t} = \frac{\vec{v}_2 - \vec{v}_1}{t_2 - t_1} = \frac{d}{dt} \vec{v}$$

Aufteilen der Geschw.

$$\vec{v} = v(t) \cdot \vec{e}(t)$$

## Betrag - Richtung (Tangenten EV)

$$\vec{a} = \frac{d}{dt} \vec{v} = \frac{d}{dt} (v(t) \cdot \vec{e}(t)) = \underbrace{\dot{v}(t) \vec{e}}_{(i)} + \underbrace{v(t) \dot{\vec{e}}}_{(ii)}$$

(i) Anteil der Beschleunigung von  $\vec{v}$   
(betragsmäßige Änderung  $\vec{v}$ )

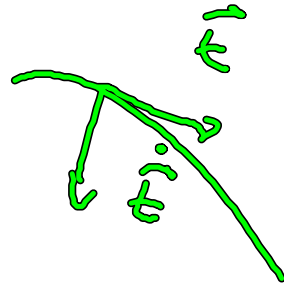
(ii) Anteil der Beschl.  $\perp$  zu  $\vec{v}$   
(Richtungsänderung von  $\vec{v}$ )

$$\dot{\vec{e}} \perp \vec{e} :$$

$$\vec{e}^2 = 1 \quad | \frac{d}{dt}$$

$$2\vec{e} \cdot \dot{\vec{e}} = 0$$

$$\vec{e} \cdot \dot{\vec{e}} = 0 \rightarrow \vec{e} \perp \dot{\vec{e}}$$



• Beispiel: Kreisbewegung

$$\ddot{\vec{r}}(t) = \frac{d}{dt} \vec{v} = \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} -R\omega \sin(\omega t) \\ +R\omega \cos(\omega t) \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$= \begin{pmatrix} -R\omega^2 \cos \omega t \\ -R\omega^2 \sin \omega t \\ 0 \end{pmatrix} = -\omega^2 \vec{r}$$

→ Beschleunigung ist entgegengesetzt dem Vektor  $\vec{r}$

