

**Blatt 3**

**INSTITUT FÜR THEORETISCHE PHYSIK**  
 UNIVERSITÄT KARLSRUHE (TH)  
 Kaiserstraße 12, Physikhochhaus

①

A1)

76128 KARLSRUHE,  
 Postfach 6380  
 Tel. 0721/6082081  
 0721/6083553

a)  $m\ddot{z} = -mg + \gamma \dot{z}^2, z(0) = h, \dot{z}(0) = 0$

mit  $v(t) = \dot{z}(t)$

$$\Rightarrow \dot{v} = -g + \frac{\gamma}{m} v^2 \Rightarrow \frac{\dot{v}}{1 - \frac{\gamma}{mg} v^2} = -g$$

$$\Rightarrow \int dv \frac{1}{1 - \frac{\gamma}{mg} v^2} = -gt + C = \sqrt{\frac{mg}{\gamma}} \int du \frac{1}{1-u^2} = \sqrt{\frac{mg}{\gamma}} \operatorname{atanh} \left( \sqrt{\frac{\gamma}{mg}} v \right)$$

$$v(0) = 0 \Rightarrow C = 0$$

$$\Rightarrow v(t) = -\sqrt{\frac{mg}{\gamma}} \tanh \left( \sqrt{\frac{\gamma g}{m}} t \right)$$

$$\Rightarrow z(t) = -\sqrt{\frac{mg}{\gamma}} \sqrt{\frac{m}{\gamma g}} \int du' \tanh(u') = -\frac{m}{\gamma} \int du' \frac{e^{u'} - e^{-u'}}{e^{u'} + e^{-u'}}$$

$$\text{Substitution: } w = e^{u'} + e^{-u'}, \frac{dw}{du'} = e^{u'} - e^{-u'}$$

$$= -\frac{m}{\gamma} \int dw \frac{1}{w} = -\frac{m}{\gamma} \ln w + C' = -\frac{m}{\gamma} \ln \left[ \cosh \left( \sqrt{\frac{\gamma g}{m}} t \right) \right] + \underline{\underline{C''}} = C''$$

$$\text{Anfangsbed.: } z(0) = h \Rightarrow C'' = h$$

$$= h - \frac{m}{\gamma} \ln \left[ \cosh \left( \sqrt{\frac{\gamma g}{m}} t \right) \right]$$

b)  $t(z) = \sqrt{\frac{m}{\gamma g}} \operatorname{arccosh} \left[ \exp \left( \frac{\gamma}{m} (h-z) \right) \right]$

$$\Rightarrow t(1000 \text{ m}) = \underline{\underline{62.3 \text{ s}}}$$

(7)

**INSTITUT FÜR THEORETISCHE PHYSIK**  
 UNIVERSITÄT KARLSRUHE (TH)  
 Kaiserstraße 12, Physikhochhaus

A2

76128 KARLSRUHE,  
 Postfach 6380  
 Tel. 0721/6082081  
 0721/6083553

a)  $\nabla \times \vec{F} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \partial_x \frac{x}{x^2+y^2} + \partial_y \frac{y}{x^2+y^2} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \frac{2}{x^2+y^2} + \frac{-2x^2}{(x^2+y^2)^2} + \frac{-2y^2}{(x^2+y^2)^2} \end{pmatrix}$

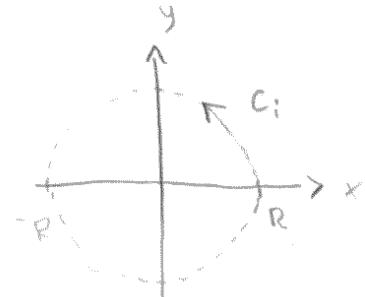
~~$\begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$~~

Beachte:  $\vec{F}(x=0, y=0, z)$  nicht definiert!

b) (i)  $\oint_C d\vec{s} \cdot \vec{F} = \int_0^{2\pi} dt \frac{\partial \vec{s}}{\partial t} \cdot \vec{F}$

$$= \int_0^{2\pi} dt \begin{pmatrix} -\sin t \\ \cos t \end{pmatrix}^T \begin{pmatrix} -\sin t \\ \cos t \end{pmatrix}$$

$$= \int_0^{2\pi} dt (\sin^2 t + \cos^2 t) = 2\pi$$



$$\rightarrow \vec{s}(t) = R \begin{pmatrix} \cos t \\ \sin t \end{pmatrix}$$

$$\frac{\partial \vec{s}}{\partial t} = R \begin{pmatrix} -\sin t \\ \cos t \end{pmatrix}$$

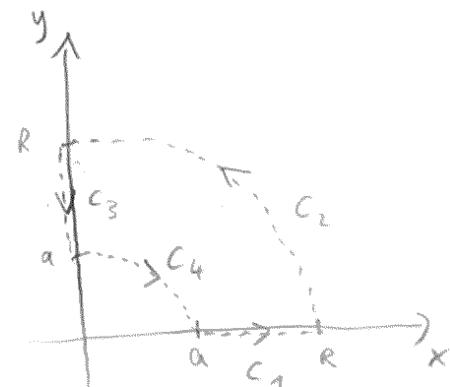
$$\vec{F}(x(t), y(t)) = \frac{1}{R} \begin{pmatrix} -\sin t \\ \cos t \\ 0 \end{pmatrix}$$

(ii)  $C_1: \vec{s}_1(t) = \begin{pmatrix} a + (R-a)t \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}, 0 \leq t \leq 1$

$$\frac{\partial \vec{s}_1}{\partial t} = (R-a) \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$C_2: \vec{s}_2(t) = R \begin{pmatrix} \cos t \\ \sin t \\ 0 \end{pmatrix}, 0 \leq t \leq \frac{\pi}{2}$

$$\frac{\partial \vec{s}_2}{\partial t} = R \begin{pmatrix} -\sin t \\ \cos t \\ 0 \end{pmatrix}$$



# INSTITUT FÜR THEORETISCHE PHYSIK

UNIVERSITÄT KARLSRUHE (TH)

Kaiserstraße 12, Physikhochhaus

(3)

A2 F)

76128 KARLSRUHE,

Postfach 6380

Tel. 0721/6082081

0721/6083553

$$b, ii, F) C_3: \vec{s}_3(t) = \begin{pmatrix} 0 \\ R - (R-a)t \\ 0 \end{pmatrix}, 0 \leq t \leq 1$$

$$\frac{\partial \vec{s}_3}{\partial t} = (a-R) \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$C_4: \vec{s}_4(t) = a \cdot \begin{pmatrix} \sin t \\ \cos t \\ 0 \end{pmatrix}, 0 \leq t \leq \frac{\pi}{2}$$

$$\frac{\partial \vec{s}_4}{\partial t} = a \begin{pmatrix} \cos t \\ -\sin t \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$\Rightarrow \oint d\vec{s} \cdot \vec{F} = \int_{C_1} d\vec{s}_1 \cdot \vec{F} + \int_{C_2} d\vec{s}_2 \cdot \vec{F} + \int_{C_3} d\vec{s}_3 \cdot \vec{F} + \int_{C_4} d\vec{s}_4 \cdot \vec{F}$$

$$= \int_0^1 dt (R-a) \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}^T \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ \dots \\ 0 \end{pmatrix} + \int_0^{\pi/2} dt \begin{pmatrix} -\sin t \\ \cos t \\ 0 \end{pmatrix}^T \cdot \begin{pmatrix} -\sin t \\ \cos t \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$+ \int_0^1 dt (a-R) \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}^T \cdot \begin{pmatrix} \dots \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} + \int_0^{\pi/2} dt \begin{pmatrix} \cos t \\ -\sin t \\ 0 \end{pmatrix}^T \cdot \begin{pmatrix} -\cos t \\ \sin t \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$= 0 + \frac{\pi}{2} + 0 - \frac{\pi}{2} = \underline{\underline{0}}$$

→ Obwohl  $\operatorname{rot} \vec{F} = 0$  ist das Feld  $\vec{F}$  nicht konservativ. Liegt an der Polstelle bei  $x=y=0$ ,  $\vec{F}$  ist nur "lokal" konservativ, d.h. für Integrationskurven, die die z-Achse nicht umschließen.

**INSTITUT FÜR THEORETISCHE PHYSIK**  
 UNIVERSITÄT KARLSRUHE (TH)  
 Kaiserstraße 12, Physikhochhaus

A3J

76128 KARLSRUHE,  
 Postfach 6380  
 Tel. 0721/6082081  
 0721/6083553

a)  $\vec{F}_L$  hängt von  $\vec{r}$  ab. Diese Abhängigkeit ist nicht in  $V(\vec{r}, t)$  enthalten und kann auch nicht durch den Gradienten erzeugt werden.

b)  $\vec{B} = B \hat{e}_z, \Phi = 0$

$$B: \text{zeitunabhängig} \Rightarrow \frac{\partial \vec{A}}{\partial t} = 0 \Rightarrow \vec{E} = -\nabla \phi - \frac{\partial \vec{A}}{\partial t} = \vec{0}.$$

(i)  $\vec{B} = \nabla \times \vec{A} \Rightarrow B \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \partial_x A_y - \partial_y A_x \end{pmatrix}$

mögliche Wahl:  $\vec{A} = \frac{B}{2} \begin{pmatrix} -y \\ x \\ 0 \end{pmatrix}$

$$\rightarrow \text{in Zylinderskord. : } \vec{x} = \begin{pmatrix} r \cos \varphi \\ r \sin \varphi \\ z \end{pmatrix} \Rightarrow \vec{A} = \frac{B}{2} \vec{r} \begin{pmatrix} -\sin \varphi \\ \cos \varphi \\ 0 \end{pmatrix} = \frac{B}{2} r \hat{e}_\varphi$$

Blatt 2

(ii)  $V(\vec{r}, \vec{r}, t) = q (\Phi - \vec{r} \cdot \vec{A}) \stackrel{!}{=} -q (j \hat{e}_x + g^2 \dot{\varphi} \hat{e}_y + i \hat{e}_z) \cdot \vec{A} = -\frac{qB}{2} g^2 \dot{\varphi}$

$$= -q \begin{pmatrix} j \\ g^2 \dot{\varphi} \\ i \end{pmatrix}^T \cdot \left( \begin{pmatrix} -y \\ x \\ 0 \end{pmatrix} \right) \frac{B}{2} = -\frac{qB}{2} (xj - gyi)$$

$$L = T - V = \frac{m}{2} \dot{\vec{r}}^2 - V = \frac{m}{2} (\dot{x}^2 + g^2 \dot{\varphi}^2 + \dot{z}^2) + \frac{qB}{2} g^2 \dot{\varphi}$$

# INSTITUT FÜR THEORETISCHE PHYSIK

UNIVERSITÄT KARLSRUHE (TH)

Kaiserstraße 12, Physikhochhaus

(5)

A3F]

76128 KARLSRUHE,

Postfach 6380

Tel. 0721/6082081

0721/6083553

c)  $L = L(\dot{\varphi}, \dot{\vartheta}, \dot{\psi}, \dot{z})$

$\Rightarrow \varphi, z$  sind zyklische Variablen, da nicht explizit in  $L$  enthalten.

$\Rightarrow$  Erhaltungsgrößen:  $\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} = 0$

$\Rightarrow \frac{\partial L}{\partial \dot{\vartheta}} = m \dot{\vartheta}^2 + \frac{qB}{2} \dot{\vartheta}^2$  erhalten

↑ ↖ zusätzl. durch mag. Induktion

Drehimpuls  $J_z = m(\vec{r} \times \vec{p})_z$

$\frac{\partial L}{\partial \dot{z}} = m \dot{z} = p_z$ : Impulsatzung in  $z$ -Richtung

E-L-Gl für  $\dot{\vartheta}$ :

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{\vartheta}} = m \dot{\vartheta} \ddot{\vartheta}^2 + qB \dot{\vartheta} \dot{\varphi} = \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\vartheta}} = \frac{d}{dt} [m \dot{\vartheta}] = m \ddot{\vartheta}$$

$$\Rightarrow \ddot{\vartheta} = \dot{\vartheta} \left( \dot{\vartheta}^2 + \frac{qB}{m} \dot{\varphi} \right), \quad \frac{qB}{m}: \text{Zyklotronfrequenz } \omega_0$$

d)  $\dot{\vartheta} = \text{const.} = \dot{\vartheta}_0, \dot{\vartheta} = \ddot{\vartheta} = 0$

$$\Rightarrow 0 = \dot{\vartheta}^2 + \frac{qB}{m} \dot{\varphi} = \dot{\varphi} \left( \dot{\varphi} + \frac{qB}{m} \right) \rightarrow \text{zwei Lösungen}$$

$$\dot{\varphi}_1(t) = 0 \Rightarrow \varphi_1(t) = \text{const.} : \text{Bewegung nur in } z\text{-Richtung.}$$

$$\dot{\varphi}_2(t) = -\frac{qB}{m} \Rightarrow \varphi_2(t) = -\frac{qB}{m} t : \text{Bewegung auf Kreisbahn mit Winkelgeschwindigkeit } \omega_0.$$