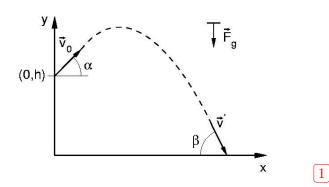
# Experimental physik 1

Musterlösung Probeklausur

Prof. Andreas Meyer, Florian Kargl WS 2005/06

### Aufgabe 1:



a) 
$$\vec{F} = m \vec{a} = m \begin{pmatrix} 0 \\ -g \end{pmatrix}$$
 2

Reduktion des Problems auf 2 Dimensionen.

b) Lösen der Bewegungsgleichung in x und y - Richtung.

$$\ddot{x}(t) = 0 \ \Rightarrow \ \dot{x}(t) = v_{ox} \stackrel{\boxed{1}}{=} |\vec{v}_0| \cdot \cos \ \alpha \ \ \text{und} \ \ x(t) \stackrel{\boxed{1}}{=} |\vec{v}_0| \cdot \cos \ \alpha \cdot t$$

mit der Anfangsbedingung  $\dot{x}(t=0) = v_x(t=0) = v_{0x}$  1/2 in x Richtung.

$$\ddot{y}(t) = -g \Rightarrow \dot{y}(t) = -g t + v_{0y} = -g t + |\vec{v}_0| \sin \alpha$$
 1

und folglich  $y(t) = -\frac{1}{2}gt^2 + |\vec{v}_0| \sin \alpha \cdot t + h$ 

mit den Anfangsbedingungen:  $\dot{y}(t=0) = v_1(t=0) = v_{0y}$  und x(t=0) = h. 1/2

$$\Rightarrow \vec{v}(t) \stackrel{\fbox{1/2}}{=} \left( \begin{array}{c} |\vec{v}_0| \cos \alpha \\ -g \, t + |\vec{v}_0| \sin \alpha \end{array} \right) \text{ und } \vec{r}(t) \stackrel{\fbox{1/2}}{=} \left( \begin{array}{c} |\vec{v}_0| \cos \alpha \cdot t \\ -\frac{1}{2} \, g \, t^2 + |\vec{v}_0| \sin \alpha \cdot t + h \end{array} \right)$$

c) Für h = 0 gilt:

$$x = |\vec{v}_0| \cos \alpha t$$

$$\Rightarrow t = \frac{x}{|\vec{v}_0| \cos \alpha} \quad \boxed{1/2}$$

$$y \stackrel{1/2}{=} -\frac{1}{2} g t^2 + |\vec{v}_0| \sin \alpha t$$

Einsetzen von t in y

$$\Rightarrow y(x) = -\frac{1}{2} g \frac{x^2}{|\vec{v_0}|^2 \cos^2 \alpha} + x \cdot \tan \alpha \quad \boxed{1}$$

Auftreffen auf den Boden:

$$y(x) = 0 = x \left( -\frac{1}{2} g \frac{x}{|\vec{v_0}|^2 \cos^2 \alpha} + \tan \alpha \right)$$
 1

Lösung 1: x = 0 (Abschusspunkt) 1/2

Lösung 2: 
$$\left( -\frac{1}{2} g \frac{x}{|\vec{v}_0|^2 \cos^2 \alpha} + \tan \alpha \right) = 0$$
 
$$\frac{1/2}{q}$$
 
$$\Rightarrow x = \frac{2 |\vec{v}_0|^2}{q} \sin \alpha \cdot \cos \alpha$$
 
$$\boxed{1}$$

$$x$$
 wird maximal, falls  $\frac{dx}{d\alpha} = 0$  1

also 
$$\frac{dx}{d\alpha} = \frac{2|\vec{v}_0|^2}{a} (2 \cos^2 \alpha - 1) = 0$$
 1

$$\Leftrightarrow \cos \alpha = +\frac{1}{\sqrt{2}}$$
 1/2

$$\Rightarrow \alpha = 45^{\circ} \quad \boxed{1/2}$$

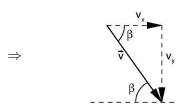
d) 
$$\alpha = 45^{\circ}$$
,  $h = 3$  m

i) 
$$y = 0 = -\frac{1}{2}gt^2 + \frac{|\vec{v_0}|}{\sqrt{2}}t + 3$$
 1

$$t_{1/2} \stackrel{\fbox{1}}{=} \frac{-\frac{|\vec{v}_0|}{\sqrt{2}} \pm \sqrt{\frac{|\vec{v}_0|^2}{2} + 6\,\mathrm{m}\,g}}{-g} \stackrel{\fbox{1/2}}{=} \frac{\frac{|\vec{v}_0|}{\sqrt{2}} \pm \sqrt{\frac{|\vec{v}_0|^2}{2} + 6\,\mathrm{m}\,g}}{g}$$

$$v_x = |\vec{v}_0| \cos \alpha = \frac{|\vec{v}_0|}{\sqrt{2}}$$

$$v_y \stackrel{\boxed{1}}{=} -\frac{|\vec{v}_0|}{\sqrt{2}} - \sqrt{\frac{|\vec{v}_0|^2}{2} + 6 \,\mathrm{m}\,g} + \frac{|\vec{v}_0|}{\sqrt{2}} \stackrel{\boxed{1/2}}{=} -\sqrt{\frac{|\vec{v}_0|^2}{2} + 6 \,\mathrm{m}\,g}$$



$$\tan \beta \stackrel{\boxed{1}}{=} \frac{v_y}{v_x} = \frac{\left| -\sqrt{\frac{\vec{v}_0^2}{2} + 6\operatorname{m} g} \right|}{\frac{|\vec{v}_0|}{\sqrt{2}}} \stackrel{\boxed{1/2}}{=} \sqrt{1 + \frac{12\operatorname{m} g}{|\vec{v}_0|^2}}$$

$$\beta \stackrel{\boxed{1/2}}{=} \arctan \sqrt{1 + \frac{12 \operatorname{m} g}{|\vec{v}_0|^2}}$$

ii) Zweite Möglichkeit der Berechnung

$$y(x) = -\frac{g x^2}{2 |\vec{v_0}|^2 \cos^2 \alpha} + x \tan \alpha + h = 0$$
 1/2

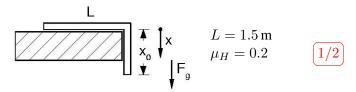
$$x_{1/2} = \frac{|\vec{v}_0^2| \sin \alpha \, \cos \alpha \, \stackrel{(-)}{+} \sqrt{|\vec{v}_0|^4 \, \sin^2 \alpha \, \cos^2 \alpha + 2 \, g \, h \, |\vec{v}_0|^2 \, \cos^2 \alpha}}{g} \quad \boxed{1}$$

Mit 
$$x = |\vec{v_0}| \cos \alpha t = \frac{|\vec{v_0}|}{\sqrt{2}} t$$
 folgt

$$t \stackrel{\fbox{1/2}}{=} \frac{\sqrt{2}}{|\vec{v_0}|} |\vec{v_0}|^2 \frac{1/2 + \sqrt{|\vec{v_0}|^2 \, 1/4 + 6 \, \mathrm{m} \, g \, 1/2}}{g} \stackrel{\fbox{1/2}}{=} \frac{|v_0|}{g} \left( \frac{1}{\sqrt{2}} + \sqrt{\frac{|\vec{v_0}|^2}{2} + 6 \, \mathrm{m} \, g} \right)$$

Die Berechnung erfolgt ab hier analog zu i).

# Aufgabe 2



#### a) Damit das Seil zu rutschen beginnt, muss gelten

$$F_H \leq F_g$$
 1

d.h. 
$$\mu_H m' g \leq m'' g$$

$$\mathrm{mit}\ m^{'} = \rho \cdot (L-x) \quad \boxed{1}$$

und 
$$m'' = \rho x$$
 1

folgt: 
$$\mu_H \rho(L-x) g \leq \rho g x$$

$$\Rightarrow \mu_H L \leq x (1 + \mu_H)$$
 1/2

$$\begin{array}{ll} x & \geq \frac{\mu_H \, L}{1 + \mu_H} & \boxed{1/2} \\ & = \frac{0.2 \cdot 0.5}{1.2} = 0.25 \, \mathrm{m} & \boxed{1/2} \end{array}$$

Das Seilstück, welches über den Tisch hängt, muss mindestens  $x_0 = 0.25\,\mathrm{m}$  lang sein, damit das Seil zu rutschen beginnt.

## b) Kraftansatz über Impulsänderung.

$$\frac{dp_s}{dt} = F$$
 1

$$p_s = m \cdot v$$
 1

mit der Gesamtmasse des Seils  $m = \rho L$  1

Folglich gilt mit  $v = \dot{x}$ 

$$\frac{d(m\,\dot{x})}{dt} = m' \cdot g = \rho \cdot x \cdot g \quad \boxed{1}$$

$$\ddot{x}=rac{g}{L}\,x$$
 1 mit Anfangsbedingungen  $x(t=0)=x_0$  1/2 und  $\dot{x}(t=0)=v(t=0)=0$  1/2

### c) Es gibt zwei Möglichkeiten, die Bewegungsgleichung zu lösen:

i) geschickte Trennung der Variablen

$$\ddot{x}\,\dot{x} = \frac{g}{L}\,x\,\dot{x} \quad \boxed{1}$$

$$\frac{d}{dt}\left(\frac{\dot{x}^2(t)}{2}\right) = \frac{g}{L}\frac{d}{dt}\left(\frac{x^2(t)}{2}\right) \quad \boxed{2}$$

ii) Ansatz mit Exponentialfunktion

$$x = A e^{\gamma t}$$
 2

$$x = A e^{\gamma t} \quad \boxed{2}$$

$$\gamma^2 A e^{\gamma t} = \frac{g}{L} A e^{\gamma t} \quad \boxed{2}$$

Integration unter Berücksichtigung der Anfangsbedingungen

$$\dot{x}^{2}(t) = \frac{g}{L} \left( x^{2}(t) - x_{0}^{2} \right) \quad \boxed{1}$$

$$\dot{x}(t) = \sqrt{\frac{g}{L}} \sqrt{x^2 - x_0^2} \quad \boxed{1}$$

Trennung der Variablen

$$\int_{\tilde{x}=x_0}^{x} \frac{d\tilde{x}}{\sqrt{\tilde{x}^2 - x_0^2}} = \int_{t'=0}^{t} \sqrt{\frac{g}{L}} dt' \quad \boxed{1}$$

$$\ln \frac{\left| x + \sqrt{x^2 - x_0^2} \right|}{x_0} = \sqrt{\frac{g}{L}} t \quad \text{(I)} \quad \mathbf{1}$$

$$x \sqrt{x^2 - x_0^2} = x_0 e^{\sqrt{\frac{g}{L}} t} \qquad \mathbf{1/2}$$

$$x^2 - x_0^2 = x_0^2 e^{2\sqrt{\frac{g}{L}} t} + x^2 - 2x_0 x e^{\sqrt{\frac{g}{L}} t}$$

$$2x_0 x e^{-\sqrt{\frac{g}{L}} t} \stackrel{\mathbf{1/2}}{=} x_0 e^{2\sqrt{\frac{g}{L}} t} + x_0^2$$

$$x(t) \stackrel{\mathbf{1}}{=} \frac{x_0}{2} \left[ e^{\sqrt{\frac{g}{L}} t} + e^{-\sqrt{\frac{g}{L}} t} \right]$$

$$\Rightarrow \gamma^2 \stackrel{\fbox{1/2}}{=} \frac{g}{L} \text{ und somit } \gamma \stackrel{\fbox{1/2}}{=} \pm \sqrt{\frac{g}{L}}$$

Folglich lautet die allgemeine Lösung:

$$x(t) = A \cdot e^{\sqrt{\frac{g}{L}}t} + A e^{-\sqrt{\frac{g}{L}}t} \quad \boxed{2}$$

mit den Anfangsbedingungen.

$$x(t=0) = x_0 \text{ und } \dot{x}(t=0) = 0$$

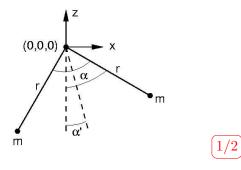
folgt:

$$x_0 = A + A = 2A$$

$$\Rightarrow A = \frac{x_0}{2} \text{ und } \boxed{1}$$

$$\dot{x}(t=0) = \frac{x_0}{2} \left[ \sqrt{\frac{g}{L}} e^{\sqrt{\frac{g}{L}} 0} - \sqrt{\frac{g}{L}} e^{-\sqrt{\frac{g}{L}} 0} \right] = 0 \quad \boxed{1}$$

#### Aufgabe 3:



a) Gesamtdrehmoment  $\vec{M} = \vec{M}_1 + \vec{M}_2$  1

$$\vec{M}_1 = \vec{r}_1 \times \vec{F}_1 = \begin{pmatrix} r \cdot \sin \alpha \\ 0 \\ -r \cdot \cos \alpha \end{pmatrix} \xrightarrow{1/2} \times \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ -m g \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ mg r \sin \alpha \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$\vec{M}_2 = \vec{r}_2 \times \vec{F}_2 = \begin{pmatrix} r \cdot \sin\left(\alpha - 90^\circ\right) \\ 0 \\ -r \cdot \cos\left(\alpha - 90^\circ\right) \end{pmatrix} \underbrace{\begin{pmatrix} 1/2 \\ 0 \\ -m \, g \end{pmatrix}}_{\boxed{1/2}} \times \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ -m \, g \end{pmatrix} \underbrace{\begin{pmatrix} 0 \\ m \, g \, r \, \sin\left(\alpha - 90^\circ\right)}_{\boxed{0}} \right) \underbrace{\begin{pmatrix} 1/2 \\ 1/2 \end{pmatrix}}_{\boxed{1/2}}$$

$$\Rightarrow \vec{M} = \left(\begin{array}{c} 0 \\ m g r (\sin \alpha - \cos \alpha) \\ 0 \end{array}\right)$$

b) Die Bewegungsgleichung ergibt sich über die Beziehung von Drehimpuls und Drehmoment:

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{M} \quad \boxed{1}$$

Im Fall des Winkeleisens Drehung um die y Achse, Drehmoment  $\vec{M}$  hat nur y Komponente. Es handelt sich um Punktmassen.

$$\frac{d\vec{L}}{dt} = -\Theta \,\dot{\omega} = mg \, r \, (\sin \, \alpha - \cos \, \alpha) \quad \boxed{2}$$

Transformation auf  $\alpha' = \alpha - 45^{\circ}$ 

$$\operatorname{mit}\ \omega' = \dot{\alpha}' = \dot{\alpha} \quad \boxed{1}$$

$$-\Theta \ddot{\alpha}' = m \, q \, r \, (\sin (\alpha' + 45^{\circ}) - \cos (\alpha' + 45^{\circ}))$$

$$\text{ und }\Theta=2\,m\,g\,r^2\quad \boxed{1}$$

folgt:

$$-\ddot{\alpha}' = \frac{g}{2r} \left( \sin \alpha' \cos 45^\circ + \sin 45^\circ \cos \alpha' - \cos \alpha' \cos 45^\circ + \sin \alpha' \sin 45^\circ \right) \quad \boxed{2}$$

mit sin 
$$45^{\circ} = \cos 45^{\circ} = \frac{1}{\sqrt{2}}$$
 [1]

folgt 
$$\ddot{\alpha}' = -\frac{g}{r\sqrt{2}} \sin \alpha$$
 1

c) Analog zum mathematischen Pendel betrachten wir kleine Auslenkungen  $\alpha^{'}$  des Winkeleisens.

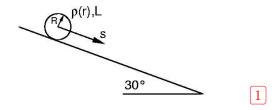
$$\Rightarrow \sin \alpha' \approx \alpha'$$
 1

Folglich gilt für die Bewegungsgleichung

$$\ddot{\alpha}' = -\frac{g}{\sqrt{2}\,r}\,\alpha'$$

Ansatz: 
$$\alpha' = \alpha'_0 \cdot \sin(\omega t + \varphi_0)$$
 1
$$-\omega^2 \alpha_0 \sin(\omega t + \varphi_0) = -\frac{g}{\sqrt{2}r} \sin(\omega t + \varphi_0)$$
 1
$$\Rightarrow \omega = \pm \sqrt{\frac{g}{\sqrt{2}r}}$$
 1

# Aufgabe 4:



a) 
$$\Theta=\int a^2\,dm$$
 1 mit  $dm=\rho\,dV=\rho(r)\,r\,dr\,d\varphi\,dz$  1 und  $a=r$  1

Für die linear zunehmende Dichte verwendet man als Ansatz  $\rho(r) = c + b \cdot r. \quad \boxed{1/2}$ 

Mit den Anfangsbedingungen 
$$ho(r=0)=c=\rho_0$$
 1/2 
$$\text{und} \qquad \qquad \rho(r=R)=c+b\,R=4\,\rho_0$$
 
$$\Rightarrow b=\frac{3\,\rho_0}{R} \qquad 1/2$$
 
$$\text{folgt } \rho(r)=\rho_0+\frac{3\,\rho_0}{R}\cdot r=\rho_0\left(1+\frac{3}{R}\,r\right) \qquad 1/2$$

Somit gilt

$$\Theta = \rho_0 \int_0^R \int_0^{2\pi} \int_0^L \left( 1 + \frac{3}{R} r \right) r^3 dr d\varphi dz$$

$$\stackrel{?}{=} 2\pi L \rho_0 \left[ \int_0^R r^3 dr + \int_0^R \frac{3 r^4}{R} dr \right]$$

$$\stackrel{?}{=} 2\pi L \rho_0 \left[ \frac{1}{4} R^4 + \frac{3}{5} R^4 \right]$$

$$\stackrel{?}{=} \frac{17}{10} \pi L \rho_0 R^4$$

$$\Rightarrow \Theta = 0.0334 \, \text{kg m}^2 \qquad \boxed{1/2}$$

# b) 2 Lösungsmöglichkeiten

i) Es gilt mit Energieerhaltung:

$$E_{pot} = E_{rot} + E_{kin} \quad \boxed{1}$$

$$m \, g \, \Delta h = \frac{1}{2} \, \Theta \, \omega^2 + \frac{1}{2} \, m \, v^2 \, . \quad \boxed{1}$$
Mit  $v \stackrel{\boxed{1}}{=} R \, \omega$  und

$$v \stackrel{\text{\scriptsize $1$}}{=} \dot{s} \text{ folgt}$$

$$m g \Delta h = \frac{1}{2} \Theta \frac{\dot{s}^2}{R^2} + \frac{1}{2} m \dot{s}^2 \qquad \boxed{1/2}$$

$$\Rightarrow \dot{s} = \sqrt{\frac{2 \, mg \, \Delta h}{\frac{\Theta}{R^2} + m}} \quad \boxed{\frac{1/2}{}}$$

Mit 
$$m = \int dm = 2\pi L \rho_0 \int_0^R \left(1 + \frac{3}{R}r\right) r dr$$
  
=  $2\pi L \rho_0 \left[\frac{1}{2}R^2 + R^2\right] = 3\pi L \rho_0 R^2$  1/2

folgt: 
$$\dot{s} = \sqrt{\frac{2 mg \Delta h}{m \left(\frac{17}{30} + 1\right)}} = \sqrt{\frac{2 g \Delta h}{\frac{47}{30}}}$$
 1/2

$$\dot{s} = 5.00 \, \frac{\mathrm{m}}{\mathrm{s}} \quad \boxed{1/2}$$

$$E_{rot} = \frac{1}{2} \Theta \frac{\dot{s}^2}{R^2} = \frac{1}{2} \pi \rho_0 L \frac{17}{30} R^2 \cdot \frac{2 g \Delta h}{\frac{47}{30}} = \frac{51}{47} \pi \rho_0 L R^2 g \Delta h = 167.2 \,\text{Nm} \qquad \boxed{1/2}$$

ii) Betrachtung der Drehbewegung um den Auflagepunkt des Zylinders auf der Ebene:

Es gilt

$$\dot{\omega} \stackrel{\fbox{1/2}}{=} \frac{|\vec{M_A}|}{\Theta_A} \stackrel{\fbox{1}}{=} \frac{m \, g \, R \, \sin \alpha}{\Theta + m \, R^2}$$

 $(\Theta_A \text{ ergibt sich mit dem Satz von Steiner})$ 

s ist die Strecke, die der Zylinder auf der schiefen Ebene zurücklegt. Die Masse wird analog zu i) berechnet (s. Herleitung und Bepunktung)

Es folgt für  $\dot{\omega}$ 

$$\dot{\omega} = \frac{\ddot{s}}{R} = \frac{m g R \sin \alpha}{\frac{17}{30} m R^2 + m R^2}.$$
 1/2

Somit gilt 
$$\ddot{s} = \frac{30 g \sin \alpha}{47}$$
.  $\boxed{1/2}$ 

Integration über die Zeit t unter Verwendung der Anfangsbedingungen s(t=0)=0 und  $\dot{s}(t=0)=0$  liefert

$$\dot{s} = \int \ddot{s} \, dt = \frac{30}{47} g \, \sin \alpha \, t \quad \boxed{1/2}$$

$$s = \int \dot{s} \, dt = \frac{30}{94} g \sin \alpha t^2 \quad \boxed{1/2}$$

$$\mathrm{Mit}\ s(t) \stackrel{\fbox{1/2}}{=} \frac{\Delta h}{\sin\alpha}\ \mathrm{folgt}\ t \stackrel{\fbox{1/2}}{=} \sqrt{\frac{94\ \Delta h}{30\ g\ \sin\alpha}}\ .$$

Folglich gilt

$$\dot{s}(t) = \sqrt{\frac{60 g \Delta h}{47}} \quad \boxed{1/2}$$

$$\Rightarrow \dot{s}(t) = 5.00 \text{ m s}^{-1}$$
 1/2

Die Rotationsenergie berechnet sich analog zum Lösungsweg i) bei gleicher Bepunktung.

c) Mit den Anfangsbedingungen

$$s(t=0) = 0$$
 und  $\dot{s}(t=0) = 0$  1/2

folgt

$$\begin{split} s(t) &= \sqrt{\frac{2\,m\,g\,\Delta h}{m\,\left(\frac{17}{30}+1\right)}}\,t & \text{1} \\ &= \sqrt{\frac{60\,g\,\Delta h}{47}}\,t\;\text{Mit}\;s(t) = \frac{\Delta h}{\sin\alpha} & \text{1}\;\text{folgt} \\ t &= \frac{\Delta h}{\sin\alpha\,\sqrt{\frac{60\,g\,\Delta h}{47}}} = 0.80\,\text{s}\,. & \text{1/2} \end{split}$$

Die Bepunktung der Klausur lautet wie folgt:

Aufgabe	1 a)	1 b)	1 c)	1 d)	2 a)	2 b)	2 c)	3 a)	3 b)	3 c)	4 a)	4 b)	4 c)
Punkte	3	6	8	6	6	6	9	6	10	4	10	9	3

Die Gesamtpunktzahl beträgt somit 86.

Die Noten verteilen sich wie folgt auf die Punktzahl.

Punktzahl	Note	Punktzahl	Note	Punktzahl	Note
76-	1.0	60-	2.3	44-	3.7
72-	1.3	56-	2.7	40-	4.0
68-	1.7	52-	3.0	< 40	n.B.
64-	2.0	48-	3.3		