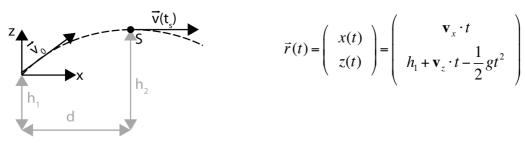
Musterlösung zur Klausur E1 Wintersemester 2011/12

Aufg.1 Volleyball

a) Bahnkurve:



Im Scheitelpunkt gilt $\dot{z}(t_S) = \mathbf{v}_z(t_S) = 0$, bzw $\mathbf{v}_z(0) - gt_S = 0$, einsetzen in z(t):

$$h_2 - h_1 = \Delta h = \frac{\mathbf{v}_z^2}{g} - \frac{1}{2} g \frac{\mathbf{v}_z^2}{g^2} \rightarrow \mathbf{v}_z = \sqrt{2\Delta h g} \quad , \quad t_S = \sqrt{2\Delta h / g} \qquad \mathbf{v}_x = d\sqrt{g / 2\Delta h}$$

$$\tan \alpha = \frac{\mathbf{v}_z}{\mathbf{v}_x} = \frac{2(h_2 - h_1)}{d} \quad |\mathbf{v}| = \sqrt{\mathbf{v}_x^2 + \mathbf{v}_z^2} = \sqrt{2g(h_2 - h_1) + \frac{g \cdot d^2}{2(h_2 - h_1)}}$$

Aufg2: Apfellooping

a) Impulserhaltung

$$m_S \cdot \mathbf{v}_S = (m_A + m_S) \cdot \mathbf{v}_A$$

$$\mathbf{v}_A = \frac{m_S \mathbf{v}_S}{m_A + m_S} = (15g \cdot 60 \, m/s) / 210g = 4.3 \frac{m}{s}$$

b) Energieerhaltung

$$\frac{1}{2}m\mathbf{v}_A^2 = 2mgL + \frac{1}{2}m\mathbf{v}_{oben}^2$$

Die Mindestgeschwindigkeit muss $F_Z = F_G$ erfüllen, also

$$\frac{m\mathbf{v}_{\min}^2}{L} = mg \Rightarrow \mathbf{v}_{\min} = \sqrt{Lg} = \sqrt{0,40m \cdot 10 \frac{m}{s^2}} = 2 \frac{m}{s}$$

Damit Apfel auf Kreisbahn bleibt:

$$\mathbf{v}_{A} \ge \sqrt{4gL + \mathbf{v}_{\min}^{2}} = \sqrt{4 \cdot 10 \frac{m}{s^{2}} \cdot 0, 4m + 4 \frac{m^{2}}{s^{2}}} = 4, 5 \frac{m}{s}$$

⇒ Der Apfel schafft es gerade nicht.

Aufg.3 Gravitationsfeld

a) Die Gravitationskraft im Inneren einer homogenen Kugel wächst linear. Mit der Randbedingung $F_G(R)$ =mg erhält man

$$F_G(r) = -mg\frac{r}{R}$$

b) Energieerhaltung: $E_{pot}(R) = E_{kin \text{ max}}$

$$\int_{0}^{R} mg \frac{r}{R} dr = \frac{1}{2} mgR = \frac{1}{2} m\mathbf{v}_{\text{max}}^{2}$$

$$\mathbf{v}_{\text{max}} = \sqrt{gR} = 8000 \frac{m}{s}$$

c) Der Stein schwingt harmonisch, da lineares Kraftgesetz F=-Dr, mit D=mg/R

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{g}{R}} = \sqrt{\frac{10 \, m \, / \, s^2}{6400 \, km}} =$$
 \Rightarrow $T_{1/2} = \frac{\pi}{\omega_0} = 2512 \, s$

Aufg. 4: Gravitationsgetriebener Ventilator

a) Bewegungsgleichung für Drehbewegungen

$$I\ddot{\phi} = D \Rightarrow \ddot{\phi} = \frac{F_{ext}R_Z}{I}$$

b) Das Trägheitsmoment eines Hohlzylinders ist

$$I_Z = M_z R_z^2$$

$$\dot{\phi}(t) = \frac{F_{ext}}{M_z R_z} t = \frac{1N \cdot 1s}{1000g \cdot 10cm} = 10 \, s^{-1}$$

c) Die Dichte des Flügels ist:

 $\rho = \frac{M_V}{\alpha R_V^2 d}$ (\alpha im Bogenma\beta!), dann folgt f\text{\text{\text{i}} r das Tr\text{\text{\text{g}heitsmoment}}}

$$I_{V} = 2 \int_{0}^{d} \int_{0}^{\alpha} \int_{0}^{R} \rho r^{2} r \, dr \, d\varphi \, dz = 2 \rho \cdot d_{Z} \cdot \alpha \cdot \left[\frac{r^{4}}{4} \right]_{0}^{R_{V}} = \frac{1}{2} M_{V} R_{V}^{2}$$

$$I_V = \frac{1}{2} \cdot 0.2kg \cdot (0.2m)^2 = 0.004kg \cdot m^2$$

d) Wenn der Ventilator von einer Masse, m, getrieben wird, darf die Trägheit der ziehenden Masse nicht vernachlässigt werden. Wenn z(t) die nach unten gerichtete Variable der ziehenden Masse ist, folgt $z(t) = -R_z \cdot \varphi(t)$ und die Kraftgleichung im Seil lautet

$$I/R_Z \cdot \ddot{\varphi} - m \cdot \ddot{z} = mg$$

und damit die Bewegungsgleichung des gravitationsgetriebenen Ventilators

$$[I + m \cdot R_Z^2] \cdot \ddot{\varphi} = R_Z \cdot mg$$
, wobei $I = I_Z + I_V$ (mit Ventilator) oder $I = I_Z$ (ohne Ventilator) das Gesamtträgheitsmoment ist.

Aufg.5 Schwingende Blattfeder

a)

$$\ddot{x} + 2\gamma \dot{x} + \omega_0^2 x = 0$$
 Exponential ansatz $x(t) = C \cdot \exp \lambda t = 0$

$$\lambda^2 + 2\gamma\lambda + \omega_0^2 = 0 \implies \lambda_{1/2} = -\gamma \pm \sqrt{\gamma^2 - \omega_0^2}$$

b) Für $\omega_0 >> \gamma$ folgt näherungsweise eine gedämpfte Schwingung

$$x(t) = C \cdot e^{-\gamma t} \cdot e^{i\omega_0 t}$$

Die Amplitude fällt zum Zeitpunkt, t_e , mit $-2 = -\gamma t_e$ auf $1/e^2$ ab.

Die Anzahl Schwingungen in der Zeit te ist:

$$N = \frac{\omega_0 \cdot t_e}{2\pi} = \frac{\omega_0}{\pi \cdot \gamma} = \frac{100 \, s^{-1}}{\pi \cdot 1 s^{-1}} = 31.8$$

(lässt sich auf 31 ganze Schwingungen abrunden oder 32 aufrunden)

c) Für die Stokessche Reibung gilt $\gamma_{Stokes} \propto R$,

Wegen b) halbiert sich die Anzahl Schwingungen

d) Die Federkonstante des sich biegenden Balkens skaliert $D_B \propto L^{-3}$

Wegen
$$\omega_0 = \sqrt{D/m}$$
, skaliert dann $N(L) \propto \omega_0 \propto L^{-3/2}$

Also nimmt die Anzahl Schwingungen um den Faktor $2\sqrt{2}$ ab

Aufg. 6: Springbrunnen

a) Zur Vereinfachung wird angenommen, dass der Aussendruck p_{Aussen} =0 ist. Dann ist der hydrostatische Druck am Boden des Fasses (Hahn zu) :

$$p_{stat} = p_{\ddot{O}l} + p_{Wasser}$$

$$gh_{\ddot{o}}\rho_{\ddot{o}} + gh_{W}\rho_{W} = gh_{1}\rho_{W}$$

$$h_1 = h_{\ddot{O}l} \frac{\rho_{\ddot{O}l}}{\rho_{Wasser}} + h_{WasserFass} = 4m \cdot 0.7 + 2m = 4.8m$$

b) Geschwindigkeit des austretenden Wassers

$$p_{stat} = gh_1\rho_W = \frac{1}{2}\rho_W \mathbf{v}^2$$

$$\mathbf{v} = \sqrt{2gh_1} = \sqrt{2 \cdot 10ms^{-2} \cdot 4.8m} \approx 9.8 \frac{m}{s}$$

- c) Höhe der austretenden Fontäne $h_2 = h_1 = 4.8m$
- d) Für die ideale Flüssigkeit (Bernoulli):

$$p_{Fass} = p_{Rohr} + \frac{1}{2} \rho_W \mathbf{v}_{Rohr}^2 = p_{Aussen} + \frac{1}{2} \rho_W \mathbf{v}_{Austritt}^2$$

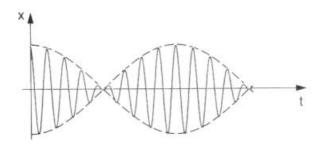
Da der Querschnitt der Öffnung gleich dem Querschnitt des Seitenrohres ist folgt $v_{Rohr}=v_{Austritt}$ Mit Aussendruck $p_{Aussen}=0$, ist auch der hydrostat. Druck im Seitenrohr Null, $h_1^*=0$.

Aufg.7 Schwingungen und Wellen

a) mit
$$\lambda_1$$
=2L=0.6m (Grundmode) folgt λ_2 = λ_1 /2=0.3m, λ_3 = λ_1 /3=0.2m

b)
$$f_n = \frac{\mathbf{v}}{\lambda_n} = \sqrt{\frac{F}{\mu}} \cdot \frac{1}{\lambda_n}.$$

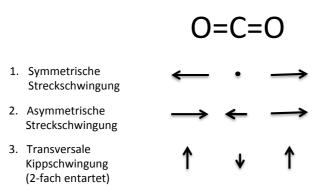
- 2. Mode: f_A (2)= 1202 Hz (A) oder 1190Hz (für g=9.81)
- 3. Mode: $f_B(3) = 1204 \text{ Hz (A)}$ oder 1193Hz (für g=9.81)
- c) Schwebung. $\xi(t) = 2A \cos\left(2\pi \frac{f_2 + f_1}{2}\right) \cos\left(2\pi \frac{f_2 f_1}{2}\right)$ (oder entsprechende phasenverschobene Ausdrücke)



Für die Modulation gilt dt= $1/(f_B(2)-f_A(3))$, da hier nur zwischen laut und leise (Amplitude maximal und Einschnürung) unterschieden wird. Die Zeitintervalle sind 0.5s.

Musterlösung Bonusfragen

a) Eigenmoden des linearen CO₂-Moleküls:



Von den transversalen Kippschwingungen gibt es zwei Moden, weil das Molekül auch aus der Zeichenebene schwingen kann.

b) Güte = Maß für die Dämpfung des Resonators, d.h. für das Verhältnis von gespeicherter zur umgesetzer Verlustenergie

$$Q = 2\pi \frac{E(t)}{\left| \left(\frac{dE}{dt} \right)_{t} \cdot T \right|} \quad \text{oder} \quad Q = \frac{\omega_{0}}{\Delta \alpha}$$

c) Präzession des Kreisel im Schwerefeld (hier M:Drehmoment)

