

1 a) Einsetzen der Lösungen in die DGL:

$$x(t) = A \cos(\omega_0 t - \varphi) \quad \Rightarrow \quad \ddot{x} = -A\omega_0^2 \cos(\omega_0 t - \varphi) = -\omega_0^2 x(t) \quad \Rightarrow \quad \checkmark$$

$$x(t) = B \sin(\omega_0 t - \theta) \quad \Rightarrow \quad \ddot{x} = -B\omega_0^2 \sin(\omega_0 t - \theta) = -\omega_0^2 x(t) \quad \Rightarrow \quad \checkmark$$

$$x(t) = C \cos(\omega_0 t) + D \sin(\omega_0 t) \quad \Rightarrow \quad \ddot{x} = -C\omega_0^2 \cos(\omega_0 t) - D\omega_0^2 \sin(\omega_0 t) = -\omega_0^2 x(t) \quad \Rightarrow \quad \checkmark$$

b)

$$(i): \left. \begin{array}{l} x(0) = A \cos(\varphi) = d \\ \dot{x}(0) = A\omega_0 \sin(\varphi) = 0 \Rightarrow \varphi = 0 \end{array} \right\} \Rightarrow A = d$$

Also lautet die spezielle Lösung (i): $x(t) = d \cos(\omega_0 t)$.

$$(ii): \left. \begin{array}{l} x(0) = -B \sin(\theta) = d \\ \dot{x}(0) = B\omega_0 \cos(\theta) = 0 \Rightarrow \theta = \frac{\pi}{2} \end{array} \right\} \Rightarrow B = -d$$

Also lautet die spezielle Lösung (ii): $x(t) = -d \sin(\omega_0 t - \frac{\pi}{2}) = d \cos(\omega_0 t)$.

$$(iii): \begin{array}{l} x(0) = C = d \\ \dot{x}(0) = D\omega_0 = 0 \end{array}$$

Also lautet die spezielle Lösung (iii): $x(t) = d \cos(\omega_0 t)$.

c)

$$(i) = (ii): A \cos(\omega_0 t - \varphi) = B \sin(\omega_0 t - \theta) \quad , \quad \cos(x) = \sin(x + \frac{\pi}{2})$$

$$\Rightarrow A \sin(\omega_0 t - \varphi + \frac{\pi}{2}) = B \sin(\omega_0 t - \theta) \quad \Rightarrow \quad \boxed{B = A} \quad , \quad \boxed{\theta = \varphi - \frac{\pi}{2}}$$

$$(i) = (iii): A \cos(\omega_0 t - \varphi) = C \cos(\omega_0 t) + D \sin(\omega_0 t) \quad , \quad \cos(x - y) = \cos(x) \cos(y) + \sin(x) \sin(y)$$

$$\Rightarrow A \cos(\omega_0 t) \cos(\varphi) + A \sin(\omega_0 t) \sin(\varphi) = C \cos(\omega_0 t) + D \sin(\omega_0 t)$$

$$\Rightarrow \boxed{C = A \cos(\varphi)} \quad , \quad \boxed{D = A \sin(\varphi)}$$

$$(ii) = (iii): B \sin(\omega_0 t - \theta) = C \cos(\omega_0 t) + D \sin(\omega_0 t) \quad , \quad \sin(x - y) = \sin(x) \cos(y) - \cos(x) \sin(y)$$

$$\Rightarrow B \sin(\omega_0 t) \cos(\theta) - B \cos(\omega_0 t) \sin(\theta) = C \cos(\omega_0 t) + D \sin(\omega_0 t)$$

$$\Rightarrow D = B \cos(\theta) \quad , \quad C = -B \sin(\theta)$$

Ergebnis von (i) = (ii) noch einsetzen:

$$\Rightarrow D = A \cos\left(\varphi - \frac{\pi}{2}\right) \quad , \quad C = -A \sin\left(\varphi - \frac{\pi}{2}\right)$$

$$\Rightarrow \boxed{D = A \sin(\varphi)} \quad , \quad \boxed{C = A \cos(\varphi)}$$

Also haben wir 4 Gleichungen bei 6 Unbekannten, also 2 unabhängige Konstanten in a), z.B. A und φ .

2

$$\dot{y} + \lambda t y = 0 \quad \Rightarrow \quad \frac{dy}{dt} = -\lambda t y \quad \Rightarrow \quad \left(\frac{1}{y}\right) dy = (-\lambda t) dt$$

$$\Rightarrow \int dy \frac{1}{y} + const. = -\lambda \int dt t + const.' \quad \Rightarrow \quad \ln(y) + A = -\lambda \frac{t^2}{2} + B$$

$$\Rightarrow y(t) = \exp\left((B - A) - \frac{\lambda}{2} t^2\right) \quad \Rightarrow \quad \boxed{y(t) = D e^{-\frac{\lambda}{2} t^2}} \quad \text{mit} \quad D = e^{(B-A)}$$

Spezielle Lösung:

$$y(0) = D = 2 \quad \Rightarrow \quad y(t) = 2 e^{-\frac{\lambda}{2} t^2}$$

3

(i): $m\ddot{x} = mg$, freier Fall einer Masse m , Lösung ist bekannt: $x(t) = \frac{1}{2}gt^2 + v_0t + x_0$.

(ii): $\ddot{M} + \omega_0^2 M = 0$, offenbar irgendein harmonischer Oszillator. Lösung steht in Aufg. 1 mit $x \rightarrow M$, z.B.: $M(t) = M_0 \cos(\omega_0 t - \varphi)$.

(iii): $\dot{T} + \lambda T = 0$, irgendein Zerfallsprozess; Lösung (leicht durch Trennung der Veränderlichen zu berechnen): $T(t) = T_0 \exp(-\lambda t)$.

4

a)

$$(i): \quad \ddot{\varphi} + \omega_0^2 \varphi = 0 \quad | \cdot \dot{\varphi} \quad \Rightarrow \quad \dot{\varphi}\ddot{\varphi} + \omega_0^2 \varphi \dot{\varphi} = 0 \quad \Rightarrow \quad \frac{d}{dt} \left[\underbrace{\frac{1}{2}(\dot{\varphi})^2 + \frac{1}{2}\omega_0^2 \varphi^2}_{=E} \right] = 0$$

Es gibt also eine Erhaltungsgröße 'Energie' E .

$$(ii): \quad m\ddot{x} + c\dot{x} = 0 \quad | \cdot \dot{x} \quad \Rightarrow \quad m\dot{x}\ddot{x} + c(\dot{x})^2 = 0 \quad \Rightarrow \quad \frac{d}{dt} \left[\frac{1}{2}(\dot{x})^2 + ??? \right] = 0$$

Der Term $c(\dot{x})^2$ läßt sich nicht als zeitliche Ableitung darstellen, da immer die innere Ableitung $\ddot{x}$ zusätzlich als Faktor auftreten würde. Energie ist keine Erhaltungsgröße; physikalisch: $c\dot{x}$ ist eine Reibungskraft.

b)

$$(iii): m\ddot{x} - at = 0 \quad | \cdot \dot{x} \Rightarrow m\ddot{x}\dot{x} - at\dot{x} = 0 \Rightarrow \frac{d}{dt} \left[\frac{1}{2}m(\dot{x})^2 - atx \right] + ax(t) = 0$$

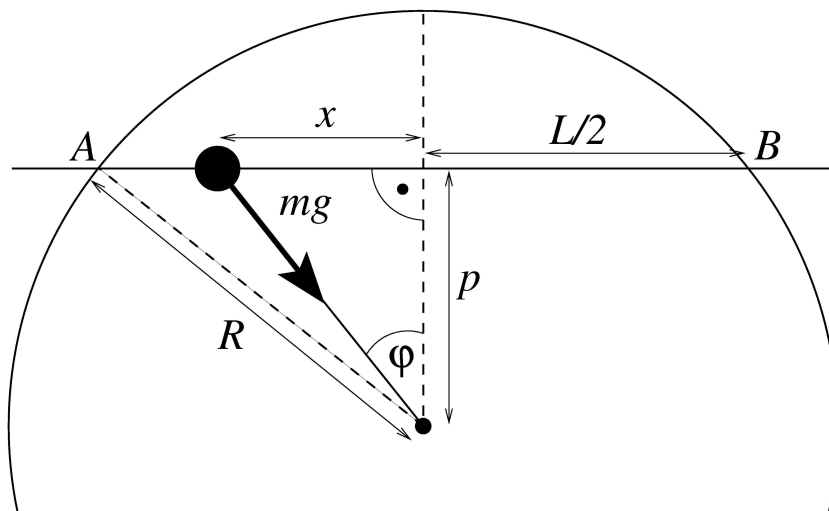
$\frac{d}{dt}E$ hängt offenbar von $x(t)$ und damit von t ab, ist also nicht erhalten. Grund: Kraft at explizit von der Zeit abhängig.

$$(iv): m\ddot{\mathbf{r}} + D|\mathbf{r}|^2\mathbf{r} = 0 \quad | \cdot \dot{\mathbf{r}} \Rightarrow m\ddot{\mathbf{r}}\dot{\mathbf{r}} + D|\mathbf{r}|^2\mathbf{r}\dot{\mathbf{r}} = 0 \Rightarrow \frac{d}{dt} \left[\underbrace{\frac{1}{2}m(\dot{\mathbf{r}})^2 + \frac{1}{4}D|\mathbf{r}|^4}_{=E} \right] = 0$$

Im Detail:

$$\frac{d}{dt} \left[\frac{1}{4}D|\mathbf{r}|^4 \right] = \frac{D}{4} \frac{d}{dt} (x^2 + y^2 + z^2)^2 = \frac{D}{4} 2(x^2 + y^2 + z^2)(2x\dot{x} + 2y\dot{y} + 2z\dot{z}) = D|\mathbf{r}|^2 \mathbf{r} \cdot \dot{\mathbf{r}}$$

5



a) Rücktreibende Kraft: $F = -mg \sin(\varphi)$;

Beschleunigung: $a = \ddot{x}$, $x = p \tan(\varphi)$, $(L/2)^2 + p^2 = R^2 \Rightarrow$

$$x = \sqrt{R^2 - L^2/4} \tan(\varphi) \approx R \tan(\varphi)$$

Im letzten Schritt wurde noch $L \ll R$ ausgenutzt, muß man aber nicht machen. Die entscheidende Näherung (konsistent zu $L \ll R$) ist jetzt $\varphi \approx 0$, also

$$\sin(\varphi) \approx \varphi, \quad \tan(\varphi) \approx \varphi \Rightarrow \ddot{x} = p\ddot{\varphi}, \quad m\ddot{x} = F \Rightarrow mp\ddot{\varphi} + mg\varphi = 0$$

$$\Rightarrow \boxed{\ddot{\varphi} + \omega_0^2 \varphi = 0} \quad , \quad \boxed{\omega_0 = \sqrt{\frac{g}{p}}} \quad , \quad \boxed{p = \sqrt{R^2 - L^2/4} \approx R}$$

b) Allgemeine Lösung:

$$\varphi(t) = A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t)$$

Anfangsbedingungen:

$$x(0) = p \tan(\varphi(0)) = \frac{L}{2} \approx p \varphi(0) \quad \Rightarrow \quad \varphi(0) = \frac{L}{2p} \quad \Rightarrow \quad A = \frac{L}{2p}$$

$$\dot{x}(0) = p \dot{\varphi}(0) = 0 \quad \Rightarrow \quad B = 0 \quad \Rightarrow \quad \boxed{\varphi(t) = \frac{L}{2p} \cos(\omega_0 t)}$$

Dauer der Fahrt von A nach B ist gerade eine halbe Periode, also

$$T_{AB} = \frac{1}{2}T = \frac{\pi}{\omega_0} = \pi \sqrt{\frac{p}{g}}$$