

[1]

$$U(r) = -\frac{GmM_{MBM}}{r} - \frac{l}{r}$$

Potential für Bewegung eines
Stoßes der Masse m im Gravitationsfeld der Masse M_{MBM}

a) Erhaltungsgrößen: Energie E und Drehimpuls \vec{l}

$$\text{Energie } E = T + U$$

Separation des Schwerpunktstrajektorien \rightarrow effektiv reduzierte Masse

$$\mu = \frac{mM_{MBM}}{m+M_{MBM}} = \frac{mM_{MBM}}{M} \quad M = m+M_{MBM}$$

\vec{r} Ortsvektor der Relativbewegung $\dot{\vec{r}} = \vec{r}\vec{e}_r$ in Polarkoordinaten.

$$T = \frac{1}{2}\mu \dot{\vec{r}}^2 = \frac{1}{2}\mu (\dot{r}^2 + r^2\dot{\theta}^2)$$

$$\dot{\vec{r}} = \dot{r}\vec{e}_r + r\dot{\theta}\vec{e}_\theta = \dot{r}\vec{e}_r + r\dot{\theta}\vec{e}_\theta$$

$$\dot{\vec{r}}^2 = \dot{r}^2 + r^2\dot{\theta}^2 \quad \text{da } \vec{e}_r \cdot \vec{e}_r = 1, \vec{e}_\theta \cdot \vec{e}_\theta = 0, \vec{e}_r \cdot \vec{e}_\theta = 0$$

Balanced Impuls:

$$\begin{aligned} \vec{l} \times \vec{r} \times \vec{p} &= \vec{r}\vec{e}_r \times (\mu \dot{\vec{r}}) = \vec{r}\vec{e}_r \times (\mu r\vec{e}_r + \mu r\dot{\theta}\vec{e}_\theta) = \\ &= \mu r \dot{r} (\underbrace{\vec{e}_r \times \vec{e}_r}_= 0) + \mu r^2 \dot{\theta} (\underbrace{\vec{e}_r \times \vec{e}_\theta}_= \vec{e}_z) \quad \vec{e}_z \perp \vec{e}_r \\ &= \mu r^2 \dot{\theta} \vec{e}_z \quad \vec{e}_z \perp \vec{e}_\theta \end{aligned}$$

eben Polarkoordinaten: nur r und θ werden benötigt, da die Bewegung aufgrund der Drehimpulseinschränkung immer in einer Ebene $\perp \vec{e}_z$ abläuft ($\vec{r} \perp \vec{e}_z$ und $\dot{\vec{r}} \perp \vec{e}_z$, also bewegt sich die Masse m wie aus der Ebene heraus, auf der der Drehimpulsvektor senkrecht steht)

$$\text{b) Drehimpulssatz: } \frac{d}{dt} (\vec{l}) = 0$$

Bewegungsgleichungen:

$$\mu \ddot{\vec{r}} = \vec{F} = -\vec{\nabla} U(r) = -\left(+ \frac{k}{r^2} \sum_{\vec{e}_r} \vec{e}_r \right) = -\frac{k}{r^2} \vec{e}_r = -\frac{k}{r^3} \vec{r}$$

$$\frac{d}{dt} (\vec{l}) = \frac{d}{dt} (\mu \vec{r} \times \dot{\vec{r}}) = \mu \left[\dot{\vec{r}} \times \dot{\vec{r}} + \vec{r} \times \ddot{\vec{r}} \right]$$

Bewegungsgl.
= 0 da $\dot{\vec{r}} \parallel \dot{\vec{r}}$ und dann das Skalarprodukt verschwindet

$$= \vec{r} \times (\mu \ddot{\vec{r}}) \stackrel{!}{=} \vec{r} \times \left(-\frac{k}{r^3} \vec{r} \right) = -\frac{k}{r^3} \underbrace{(\vec{r} \times \vec{r})}_{=0} = 0$$

$\Rightarrow \frac{d}{dt} \vec{l} = 0$, d.h. der Drehimpuls ist nach Zeit und Richtung erhalten.

$$\text{c) Energieerhaltung: } \frac{d}{dt} (E) = 0$$

Bewegungsgleichung:

$$\mu \ddot{\vec{r}} = -\vec{\nabla} U(r) = -\frac{k}{r^3} \vec{r}$$

$$\mu \ddot{\vec{r}} \cdot \dot{\vec{r}} = -\dot{\vec{r}} \cdot \vec{\nabla} U(r)$$

$$\frac{d}{dt} (\mu \dot{\vec{r}}^2) = 2 \mu \dot{\vec{r}} \cdot \ddot{\vec{r}} \quad \frac{d}{dt} U(r) = \frac{\partial U}{\partial x} \dot{x} + \frac{\partial U}{\partial y} \dot{y} + \frac{\partial U}{\partial z} \dot{z} \\ = \dot{\vec{r}} \cdot \vec{\nabla} U(r)$$

$$\Rightarrow \frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} \mu \dot{\vec{r}}^2 \right) = \frac{d}{dt} (-U(r))$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} \mu \dot{\vec{r}}^2 + U(r) \right) = \frac{d}{dt} (E) = 0$$

$\Rightarrow \frac{d}{dt} E = 0$, d.h. Energie ist erhalten!

a) Bahn parametrisierung $r(\varphi)$

$$\text{Erhaltungssatz: } l = |\vec{l}| = \mu r^2 \dot{\varphi} = \text{const.} \rightarrow \dot{\varphi} = \frac{l}{\mu r^2}$$

$$\begin{aligned} E &= \frac{1}{2} \mu \dot{r}^2 + \frac{1}{2} \mu r^2 \dot{\varphi}^2 + U(r) \\ &= \frac{1}{2} \mu \dot{r}^2 + \frac{1}{2} \mu r^2 \left(\frac{l}{\mu r^2} \right)^2 - \frac{k}{r} \end{aligned}$$

$$\frac{d}{dt} r(\varphi) = \frac{dr}{d\varphi} \frac{d\varphi}{dt} = \frac{dr}{d\varphi} \cdot \dot{\varphi} = \frac{dr}{d\varphi} \frac{l}{\mu r^2}$$

Drehimpulserhaltung

$$\Leftrightarrow \dot{r} = \frac{dr}{d\varphi} \frac{l}{\mu r^2}$$

Drehimpulserhaltung zw. Eliminieren von $\dot{\varphi}$ in E :

$$\begin{aligned} E &= \frac{1}{2} \mu \dot{r}^2 + \frac{1}{2} \mu r^2 \dot{\varphi}^2 - \frac{k}{r} = \\ &= \frac{1}{2} \mu \dot{r}^2 + \frac{1}{2} \mu r^2 \left(\frac{l}{\mu r^2} \right)^2 - \frac{k}{r} \\ &= \frac{1}{2} \mu \dot{r}^2 + \frac{1}{2} \frac{l^2}{\mu r^2} - \frac{k}{r} \end{aligned}$$

Auflösen nach \dot{r} :

$$E - \frac{1}{2} \frac{l^2}{\mu r^2} + \frac{k}{r} = \frac{1}{2} \mu \dot{r}^2$$

$$\dot{r}^2 = \frac{2}{\mu} E + \frac{2}{\mu} \frac{k}{r} - \frac{l^2}{\mu r^2} = \frac{2}{\mu} \left(E + \frac{k}{r} \right) - \frac{l^2}{\mu r^2}$$

$$\Leftrightarrow \dot{r} = \pm \left(\frac{2}{\mu} \left(E + \frac{k}{r} \right) - \frac{l^2}{\mu r^2} \right)^{1/2}$$

$$\Leftrightarrow \frac{dr}{d\varphi} \frac{l}{\mu r^2} = \pm \left[\frac{2}{\mu} \left(E + \frac{k}{r} \right) - \frac{l^2}{\mu r^2} \right]^{1/2}$$

$$1 = \pm \frac{dr}{dq} \frac{\ell}{\mu r^2} \left[\frac{2}{\mu} \left(E + \frac{\ell}{r} \right) - \frac{\ell^2}{r^2} \right]^{-1/2}$$

Integrieren beide Seiten nach $\int dq$ (Freiung der Variablen)

$$\int_{q_0}^q dq' = \int_{q_0}^q \frac{dq'}{dr} \frac{\ell}{\mu r'^2} \left[\frac{2}{\mu} \left(E + \frac{\ell}{r'} \right) - \frac{\ell^2}{r'^2} \right]^{-1/2}$$

$$= \int_{r(q_0)}^{r(q)} dr' \frac{\ell}{\mu r'^2} \left[\frac{2}{\mu} \left(E + \frac{\ell}{r'} \right) - \frac{\ell^2}{r'^2} \right]^{-1/2}$$

$$q - q_0 = \int_{r_0}^r dr' \frac{\ell}{\mu r'^2} \left[\frac{2}{\mu} \left(E + \frac{\ell}{r'} \right) - \frac{\ell^2}{r'^2} \right]^{-1/2}$$

e) Ausführen der Integration und Bestimmung der Balenparameter

$$x = \frac{1}{r}, \quad \frac{dx}{dr} = -\frac{1}{r^2}$$

$$q - q_0 = \int_{r_0}^r dr' \left(-\frac{dx}{dr'} \right) \ell \left[\frac{2}{\mu} \left(E + \frac{\ell}{r'} \right) - \frac{\ell^2}{r'^2} x^2 \right]^{-1/2}$$

$$= - \int_{\frac{1}{r_0}}^{\frac{1}{r}} dx \ell \left[\frac{2}{\mu} E + \frac{2}{\mu} \frac{\ell}{r} x - \frac{\ell^2}{r^2} x^2 \right]^{-1/2} =$$

$$= - \int_{\frac{1}{r_0}}^{\frac{1}{r}} dx \left[\frac{2\mu E}{\ell^2} + \frac{2\mu \ell}{\ell^2} x - \frac{x^2}{r^2} \right]^{-1/2} =$$

$$= - \int_{\frac{1}{r_0}}^{\frac{1}{r}} dx \left[\frac{2\mu E}{\ell^2} + \left(\frac{\mu \ell}{\ell^2} \right)^2 - \left(\frac{\mu \ell}{\ell^2} \right)^2 + 2 \frac{\mu \ell}{\ell^2} x - x^2 \right]^{-1/2}$$

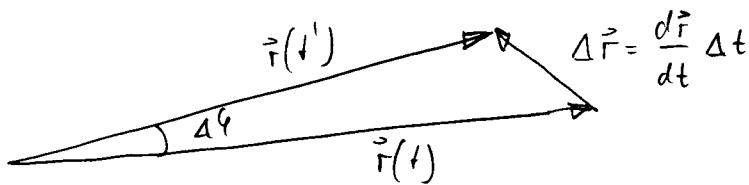
$$= - \int_{\frac{1}{r_0}}^{\frac{1}{r}} dx \left[\left(\frac{\mu \ell}{\ell^2} \right)^2 \left(1 + \frac{2E \ell^2}{\mu \ell^2} \right) - \left(x - \frac{\mu \ell}{\ell} \right)^2 \right]^{-1/2}$$

$$\begin{aligned}
 q - q_0 &= \left\{ \int_{\frac{1}{r}}^{\frac{1}{r_0}} dx \left[\left(\frac{\mu h}{e^2} \right)^2 \left(1 + \frac{2Ee^2}{\mu h^2} \right) - \left(x - \frac{\mu h}{e} \right)^2 \right]^{-1/2} \right. \\
 &= \left\{ \int_{\frac{1}{r}}^{\frac{1}{r_0}} dx \left[\frac{1}{P^2} a^2 - \left(x - \frac{1}{P} \right)^2 \right]^{-1/2} \right. \\
 &= \left[\frac{\pi}{2} - \omega c \cos \left(\frac{x - \frac{1}{P}}{\frac{a}{P}} \right) \right] \Big|_{\frac{1}{r}(q)}^{\frac{1}{r_0}} \\
 &= -\omega c \cos \left(\frac{\frac{1}{r_0} - \frac{1}{P}}{\frac{a}{P}} \right) + \omega c \cos \left(\frac{\frac{P}{r(q)} - 1}{a} \right) \\
 &\quad \underbrace{\qquad \qquad \qquad}_{\text{eine Konstante}} \\
 q - (q_0 - \omega c \cos \left(\frac{\frac{P}{r_0} - 1}{a} \right)) &= \omega c \cos \left(\frac{\frac{P}{r(q)} - 1}{a} \right) \\
 &= \tilde{q}_0
 \end{aligned}$$

Auflösen nach $r(q)$

$$\begin{aligned}
 \epsilon \cos(q - \tilde{q}_0) &= \frac{P}{r(q)} - 1 \\
 1 + \epsilon \cos(q - \tilde{q}_0) &= \frac{P}{r(q)} \quad \Rightarrow \quad \boxed{r(q) = \frac{P}{1 + \epsilon \cos(q - \tilde{q}_0)}} \\
 P = \frac{e^2}{\mu h} \quad \checkmark \quad a^2 = 1 + \frac{2Ee^2}{\mu h^2} \quad \Rightarrow \quad \epsilon = \sqrt{1 + \frac{2Ee^2}{\mu h^2}} \quad \checkmark
 \end{aligned}$$

f) Zweites Kepler'sches Gesetz



$$\Delta \vec{r} = \vec{r}(t') - \vec{r}(t)$$

Fläche des Dreiecks, das von $\vec{r}(t)$ zwischen den Zeiten t und $t' = t + \Delta t$ abgestrichen wird:

$$\Delta A = \frac{1}{2} |\vec{r}(t) \times \dot{\vec{r}}(t')| = \frac{1}{2} |\vec{r}(t) \times \Delta \vec{r}(t)|$$

$$= \frac{1}{2} |\vec{r}(t) \times \vec{r}(t) \Delta t| = \frac{1}{2} |\vec{r}(t) \times \dot{\vec{r}}(t)| \Delta t$$

Erinnerung: $\vec{l} = \mu \vec{r} \times \dot{\vec{r}} \Rightarrow \frac{\vec{l}}{\mu} = \frac{|\vec{l}|}{\mu} = |\vec{r} \times \dot{\vec{r}}|$

$$\boxed{\frac{\Delta A}{\Delta t} = \frac{\vec{l}}{2\mu}}$$

Die Änderungsrate wird durch den Betrag des Drehimpulses \vec{l} (und die reduzierte Masse μ) bestimmt.

$$\frac{dA}{dt} = \frac{\vec{l}}{2\mu}$$

Integration über eine volle Periode

$$\int_0^T dA = \int_0^T \frac{\vec{l}}{2\mu} = \frac{\vec{l}}{2\mu} T = \pi a b = \pi \frac{P}{1-\epsilon^2} \frac{P}{(1-\epsilon^2)^{1/2}} = \pi \frac{P^2}{(1-\epsilon^2)^{3/2}}$$



$$P = \frac{\ell^2}{\mu k} \quad P^2 = \frac{\ell^4}{\mu^2 k^2}$$

$$1 - \epsilon^2 = \frac{2E\ell^2}{\mu k^2}$$

$$a = \frac{P}{1-\epsilon^2} = \frac{\ell^2}{\mu k} \frac{\mu k^2}{2E\ell^2} = \frac{k}{2E}$$

$$b = \frac{P}{(1-\epsilon^2)^{1/2}} = \frac{\ell^2}{\mu k} \frac{\sqrt{\mu k^2}}{\sqrt{2E\ell^2}} \\ = \frac{\ell}{\sqrt{\mu}} \frac{1}{\sqrt{2E}} = \frac{\ell}{\sqrt{2\mu E}}$$

$$A = \pi a b = \pi \frac{k}{2E} \frac{\ell}{\sqrt{2\mu E}} = \frac{\ell}{2\mu} T$$

$$\therefore T = \frac{\pi \mu}{\ell} \frac{k}{2E} \frac{\ell}{\sqrt{2\mu E}} = \frac{\pi \sqrt{\mu} k}{\sqrt{2} E^{3/2}} = \frac{\pi k \mu}{E \sqrt{2\mu E}}$$

g) Drittes Kepler'sches Gesetz

$$\frac{a^3}{T^2} = \frac{l^3}{(2E)^3} \frac{(E\sqrt{2\mu E})^2}{(\pi l \mu)^2} = \frac{l^3}{8E^3} \frac{E^2 \mu}{\pi^2 l^2 \mu^2} = \frac{l}{4\pi^2} \frac{1}{\mu}$$

$$\begin{aligned} \frac{a^3}{T^2} - \frac{l}{4\pi^2} \frac{1}{\mu} &= \frac{G m M_{MBH}}{4\pi^2} \frac{M_{MBH} + m}{m M_{BH}} = \frac{G}{4\pi^2} (M_{MBH} + m) \\ &= \frac{G}{4\pi^2} M_{MBH} \left(1 + \frac{m}{M_{MBH}}\right) \approx \frac{G}{4\pi^2} M_{MBH} \end{aligned}$$

ED> in dieser Näherung ist das Ergebnis unabhängig von der Masse m des den Zentralkörper umkreisenden Sterns

h) Bahnbewegung des Sterns SZ

$$a \approx 1.5 \cdot 10^{14} \text{ m} \approx 4.8 \cdot 10^{-3} \text{ parsec}$$

$$T \approx 15 \text{ Jahre}$$

$$\begin{aligned} \frac{G}{4\pi^2} &\approx 1.7 \cdot 10^{12} \text{ m}^3 \text{ kg}^{-1} \text{ s}^{-2} \\ &\approx 1.1 \cdot 10^{16} \text{ parsec}^3 M_\odot^{-1} a^{-2} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \frac{4\pi^2}{G} &\approx 5.9 \cdot 10^{11} \text{ m}^{-3} \text{ kg}^{-1} \text{ s}^2 \\ &\approx 8.8 \cdot 10^{15} \text{ parsec}^{-3} M_\odot a^2 \end{aligned}$$

$$M_{MBH} \approx \frac{4\pi^2}{G} \frac{a^3}{T^2} \quad T^2 = (15a)^2 = 225a^2$$

$$a = 4.8 \cdot 10^{-3} \text{ parsec}$$

$$\begin{array}{r} 4.8 \times 4.8 \\ \hline 192 \\ 384 \\ \hline 23.04 \end{array}$$

$$\frac{23.04 \times 4.8}{110.592} = 110$$

$$\begin{aligned} a^3 &\approx 110 \cdot 10^{-9} \text{ parsec}^3 \approx 1.1 \cdot 10^{-2} \text{ parsec}^3 \\ &\approx 1100 \cdot 10^{-10} \text{ parsec}^3 \end{aligned}$$

$$\begin{array}{r} a^3 \\ \hline T^2 \\ \hline 1100 \\ 2000 \\ 1800 \\ \hline 2000 \end{array} \quad \begin{array}{r} 1100 : 225 = 4.888 \dots \\ \hline 4.9 \end{array}$$

$$\frac{a^3}{T^2} \approx 4.9 \cdot 10^{-10} \text{ parsec}^3 a^{-2}$$

$$M_{MBH} = \frac{4\pi^2}{G} \frac{a^3}{T^2} \simeq 8.8 \cdot 10^{15} \text{ parsec}^{-3} M_\odot a^2 \cdot 4.9 \cdot 10^{-10} \text{ parsec}^3 a^{-2}$$

$$\simeq \frac{8.8 \times 4.9}{352} \cdot 10^5 M_\odot \simeq 43 \cdot 10^5 M_\odot \simeq 4.3 \cdot 10^6 M_\odot$$

$\frac{352}{43,12}$

→ Das Objekt im galaktischen Zentrum der Milchstraße hat demnach aufgrund der Bahnmessung am Stern S2 eine Masse von $M_{MBH} \simeq 4.3 \cdot 10^6 M_\odot$, d.h. etwas mehr als 4 Millionen mal die Sonnenmasse
 → es dürfte sich daher um ein sehr massives Schwarzes Loch handeln (MBH - Massive Black Hole)

2) Geladenes Teilchen

$$\text{Lorentzkraft} \quad \vec{F} = q(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B})$$

$$\vec{E} = \begin{pmatrix} 0 \\ E_0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \vec{B} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ B_0 \end{pmatrix}$$

a) Bewegungsgleichung

$$\begin{aligned} m\ddot{\vec{r}} &= \vec{F} \quad m \begin{pmatrix} \ddot{x} \\ \ddot{y} \\ \ddot{z} \end{pmatrix} = q \left[\begin{pmatrix} 0 \\ E_0 \\ 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} \dot{x} \\ \dot{y} \\ \dot{z} \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ B_0 \end{pmatrix} \right] \\ &= q \left[\begin{pmatrix} 0 \\ E_0 \\ 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} \dot{y} B_0 \\ -\dot{x} B_0 \\ 0 \end{pmatrix} \right] \end{aligned}$$

$$m\ddot{x} = q\dot{y}B_0$$

$$m\ddot{y} = qE_0 - q\dot{x}B_0$$

$$m\ddot{z} = 0$$

b) Anfangsbedingungen $\vec{r}(0) = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$

$$\vec{v}(0) = \begin{pmatrix} v_0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$\ddot{x}(0) = \frac{q}{m} 0 B_0 = 0 \rightarrow \text{keine Beschleunigung in } x\text{-Richtung.}$$

$$\ddot{y}(0) = \frac{q}{m} (E_0 - v_0 B_0) \stackrel{!}{=} 0 \quad \Rightarrow \quad v_0 = \frac{E_0}{B_0} \rightarrow \text{keine Beschleunigung in } y\text{-Richtung für diese Wahl von } v_0.$$

$$\ddot{z}(0) = 0 \quad \text{im } \omega \text{ erfüllt.}$$

c) Allgemeine Lösung der Bewegungsgleichung mit den Anfangsbedingungen $\ddot{x}(0) = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$ $\ddot{y}(0) = \begin{pmatrix} v_0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$

$$\text{mit } \ddot{z} = 0 \rightarrow \dot{z}(t) = \dot{z}(0) = \text{const} \\ \text{Integrabbar} \quad = 0$$

$$\ddot{z}(t) = z(0) = \text{const.} \\ = 0$$

$$\left. \begin{array}{l} \dot{z}(t) = 0 \\ z(t) = 0 \end{array} \right\} \text{Lösung für } z\text{-Richtung.}$$

$$\textcircled{1} \quad \ddot{x} = \frac{q}{m} B_0 \dot{y}$$

$$\textcircled{2} \quad \ddot{y} = -\frac{q}{m} B_0 \dot{x} + \frac{q}{m} E_0$$

einfache Integration der Gleichung \textcircled{2}

$$\dot{x}(t) = \frac{q}{m} B_0 y(t) + C_1$$

Bestimmung der Konstante aus den Anfangsbed.

$$\dot{x}(0) = v_0 = \underbrace{\frac{q}{m} B_0 y(0)}_{=0} + C_1 = C_1$$

$$\Rightarrow \dot{x}(t) = \frac{q}{m} B_0 y(t) + v_0$$

Einsetzen in \textcircled{2}:

$$\ddot{y}(t) + \frac{q}{m} B_0 \dot{x}(t) - \frac{q}{m} E_0 = 0$$

$$\ddot{y}(t) + \frac{q}{m} B_0 \left(\frac{q}{m} B_0 y(t) + v_0 \right) - \frac{q}{m} E_0 = 0$$

$$\ddot{y} + \left(\frac{q}{m} B_0 \right)^2 y + \frac{q}{m} (v_0 B_0 - E_0) = 0$$

$$(\Rightarrow \ddot{y} + \omega^2 y = C \quad \omega^2 = \left(\frac{q}{m} B_0 \right)^2)$$

$$C = \frac{q}{m} (E_0 - v_0 B_0)$$

$$\text{Ansatz } y = u + \frac{C}{\omega^2}$$

$$\dot{y} = \dot{u}$$

$$\ddot{y} = \ddot{u} + \omega^2 \left(u + \frac{C}{\omega^2} \right) = C$$

$$\ddot{u} + \omega^2 u + C = C \Rightarrow \ddot{u} + \omega^2 u = 0$$

$$\text{Lösung für Dgl} \quad u(t) = D e^{i\omega t} + J^* e^{-i\omega t}$$

$$= A \cos \omega t + B \sin \omega t$$

$$\dot{u}(t) = -\omega A \sin \omega t + \omega B \cos \omega t$$

$$\ddot{u}(t) = -\omega^2 A \cos \omega t - \omega^2 B \sin \omega t$$

Anpassung an Anfangsbedingungen:

$$\dot{y}(0) = \dot{u}(0) = \omega B = 0 \Rightarrow B = 0$$

$$y(0) = u(0) + \frac{C}{\omega^2} = A + \frac{1}{\omega^2} \left(\frac{q}{m} (E_0 - v_0 B_0) \right) \stackrel{!}{=} 0$$

$$A = -\frac{1}{\omega^2} \frac{q}{m} E_0 + \frac{1}{\omega^2} \underbrace{\left(\frac{q}{m} B_0 \right)}_{= \omega} v_0$$

$$= -\frac{1}{\omega^2} \frac{q}{m} E_0 + \frac{v_0}{\omega}$$

$$y(t) = \frac{1}{\omega} \left(v_0 - \frac{1}{\omega} \frac{q}{m} E_0 \right) \cos \omega t + \frac{1}{\omega} \left(\frac{E_0}{B_0} - v_0 \right)$$

$$\Rightarrow y(t) = \frac{1}{\omega} \left(v_0 - \frac{m}{q} \frac{1}{B_0} \frac{q}{m} E_0 \right) (\cos \omega t - 1) = \frac{1}{\omega} \left(v_0 - \frac{E_0}{B_0} \right) (\cos \omega t - 1)$$

$$\dot{y}(t) = v_0 + \frac{q}{m} B_0 y(t) = v_0 + \omega \frac{1}{\omega} \left(v_0 - \frac{E_0}{B_0} \right) (\cos \omega t - 1)$$

$$= v_0 + \left(v_0 - \frac{E_0}{B_0} \right) \cos \omega t - v_0 + \frac{E_0}{B_0} = \frac{E_0}{B_0} + \left(v_0 - \frac{E_0}{B_0} \right) \cos \omega t$$

Integration:

$$x(t) = \frac{E_0}{B_0} t + \left(v_0 - \frac{E_0}{B_0} \right) \frac{1}{\omega} \sin \omega t + C_2$$

Anpassen an Anfangsbedingungen:

$$x(0) = 0 + 0 + C_2 \stackrel{!}{=} 0 \rightarrow C_2 = 0$$

$$\Rightarrow x(t) = \frac{E_0}{B_0} t + \frac{1}{\omega} \left(v_0 - \frac{E_0}{B_0} \right) \sin \omega t$$

$$z(t) = 0 \quad \text{Schnell weiter gelöst.}$$

d) Balkuhwve für Anfangsbedingung $v_0 = 0$

$$z(t) \equiv 0$$

$$\begin{aligned} x(t) &= \frac{E_0}{B_0} t + \frac{1}{\omega} \left(v_0 - \frac{E_0}{B_0} \right) \sin \omega t \\ &= \frac{E_0}{B_0} t - \frac{1}{\omega} \frac{E_0}{B_0} \sin \omega t = \frac{E_0}{B_0} \left(t - \frac{1}{\omega} \sin \omega t \right) \end{aligned}$$

$$y(t) = \frac{1}{\omega} \left(v_0 - \frac{E_0}{B_0} \right) (\cos \omega t - 1) = \frac{1}{\omega} \frac{E_0}{B_0} (1 - \cos \omega t)$$

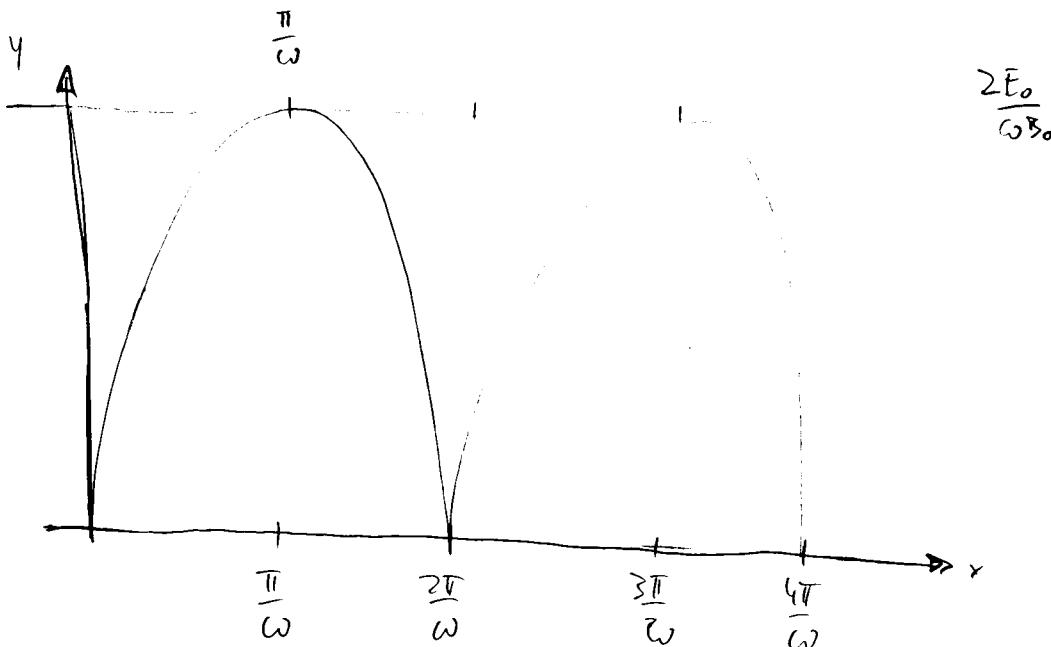
Überprüfe, dass Anfangsbedingungen erfüllt sind:

$$x(0) = 0 \quad \checkmark$$

$$\dot{x}(0) = \frac{E_0}{B_0} - \frac{E_0}{B_0} \cos(0) = 0 \quad \checkmark$$

$$y(0) = \frac{1}{\omega} \frac{E_0}{B_0} (1 - \cos(0)) = 0 \quad \checkmark$$

$$\dot{y}(0) = \frac{1}{\omega} \frac{E_0}{B_0} \omega (\sin(0)) = 0 \quad \checkmark$$



Zykloide (Bahn eines Punktes auf dem Umfang eines rollenden Kreises)

3

Mit Federn verbinden Massenpunkte

a) Lagrangefunktion

Koordinaten der Massen

$$q_1 = x_1$$

$$\dot{q}_1 = \dot{x}_1$$

$$q_2 = x_2 - l_1$$

$$\dot{q}_2 = \dot{x}_2$$

$$q_3 = x_3 - (l_2 + l_1)$$

$$\dot{q}_3 = \dot{x}_3 \quad \text{da } \dot{l}_1 = \dot{l}_2 = 0$$

kinetische Energie

$$T_i = \frac{1}{2} m \dot{x}_i^2 = \frac{1}{2} m \dot{q}_i^2 \quad T = \sum_{i=1}^3 T_i = \frac{1}{2} m (\dot{q}_1^2 + \dot{q}_2^2 + \dot{q}_3^2)$$

potentielle Energie: Auslenkung der Federn aus der Ruhelage

ist entscheidend

$$\text{Feder 1: } V_1 = \frac{1}{2} k_1 \underbrace{(x_2 - x_1 - l_1)}_{= \Delta_{12}}^2 = \frac{1}{2} k_1 \Delta_{12}^2$$

$$= \frac{1}{2} k_1 (q_2 - q_1)^2$$

$$\text{Feder 2: } V_2 = \frac{1}{2} k_2 (x_3 - x_2 - l_2)^2 = \frac{1}{2} k_2 \Delta_{23}^2$$

$$= \frac{1}{2} k_2 (x_3 - l_2 - l_1 - (x_2 - l_1))^2$$

$$= \frac{1}{2} k_2 (q_3 - q_2)^2$$

$$V = V_1 + V_2 = \frac{1}{2} k_1 (q_2 - q_1)^2 + \frac{1}{2} k_2 (q_3 - q_2)^2$$

$$L = T - V$$

$$= \frac{1}{2} m (\dot{q}_1^2 + \dot{q}_2^2 + \dot{q}_3^2) - \frac{1}{2} k_1 (q_2 - q_1)^2 - \frac{1}{2} k_2 (q_3 - q_2)^2$$

b) Bewegungsgleichungen aus der Lagrange fassen

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial L}{\partial q_i} = 0 \quad \text{Euler-Lagrange-GL.}$$

$$(1) m \ddot{q}_1 + k_1 (q_2 - q_1)(-1) = 0$$

$$(2) m \ddot{q}_2 + k_1 (q_2 - q_1) + k_2 (q_3 - q_2)(-1) = 0$$

$$(3) m \ddot{q}_3 + k_2 (q_3 - q_2) = 0$$

$$m \ddot{q}_1 + k_1 q_1 - k_1 q_2 = 0$$

$$m \ddot{q}_2 - k_1 q_1 + (k_1 + k_2) q_2 - k_2 q_3 = 0$$

$$m \ddot{q}_3 - k_2 q_2 + k_2 q_3 = 0$$

c) Eigenfrequenzen des Systems?

$$\vec{q}(t) = \begin{pmatrix} q_1(t) \\ q_2(t) \\ q_3(t) \end{pmatrix} \quad \text{Ausatz: } \vec{q}(t) = \vec{a} e^{i\omega t}$$

$$\ddot{\vec{q}}(t) = -\omega^2 \vec{a} e^{i\omega t}$$

Einsetzen in die Bewegungsgleichungen:

$$m \ddot{\vec{q}}(t) + \begin{pmatrix} k_1 & -k_1 & 0 \\ -k_1 & (k_1+k_2) & -k_2 \\ 0 & -k_2 & k_2 \end{pmatrix} \vec{q}(t) = \vec{0}$$

$$\begin{pmatrix} k_1 - m\omega^2 & -k_1 & 0 \\ -k_1 & (k_1+k_2) - m\omega^2 & -k_2 \\ 0 & -k_2 & k_2 - m\omega^2 \end{pmatrix} \vec{a} e^{i\omega t} = 0$$

\Rightarrow kann nur eine nicht-triviale ($\vec{a} \neq \vec{0}$) Lösung haben, wenn
det von der von der Matrix repräsentierten Adj. nicht 0 ist, daher
muss die Determinante der Matrix verschwinden $\rightarrow \omega^2$ entsprechend bestimmt.

Tercular CW-Determinante

$$\lambda = m\omega^2$$

$$\begin{aligned}
 & (k_1 - m\omega^2)(k_1 + k_2 - m\omega^2)(k_2 - m\omega^2) \\
 & - (-k_2)^2(k_1 - m\omega^2) - (-k_1)^2(k_2 - m\omega^2) = \\
 & = (k_1 - \lambda)(k_1 + k_2 - \lambda)(k_2 - \lambda) - k_2^2(k_1 - \lambda) - k_1^2(k_2 - \lambda) = \\
 & = [k_1(k_1 + k_2) - \lambda(2k_1 + k_2) + \lambda^2](k_2 - \lambda) - k_2^2 k_1 + k_2^2 \lambda - k_1^2 k_2 + k_1^2 \lambda \\
 & = \cancel{k_1^2 k_2} + \cancel{k_1 k_2^2} - 2\lambda k_1 k_2 - \cancel{k_1^2 k_2} + \cancel{\lambda^2 k_2} - \cancel{k_1^2 \lambda} + k_1 k_2 \lambda + \cancel{2k_1 \lambda^2} + \cancel{k_2 \lambda^2} \\
 & - \cancel{\lambda^3} - \cancel{k_2^2 k_1} + \cancel{k_2^2 \lambda} - \cancel{k_1^2 k_2} + \cancel{k_1^2 \lambda} \\
 & = -\lambda^3 + \lambda^2(2k_1 + 2k_2) - 3k_1 k_2 \lambda = 0 \\
 & = -\lambda(\lambda^2 - 2(k_1 + k_2)\lambda + 3k_1 k_2) = 0
 \end{aligned}$$

$\lambda_3 = 0$ ist eine Lösung

$$\lambda^2 - 2(k_1 + k_2)\lambda + 3k_1 k_2 = 0$$

$$\begin{aligned}
 \lambda_{1,2} &= (k_1 + k_2) \pm \left((k_1 + k_2)^2 - 3k_1 k_2 \right)^{1/2} \\
 &= (k_1 + k_2) \pm \left(k_1^2 + 2k_1 k_2 + k_2^2 - 3k_1 k_2 \right)^{1/2} \\
 &= k_1 + k_2 \pm \left(k_1^2 - k_1 k_2 + k_2^2 \right)^{1/2} \\
 &= k_1 + k_2 \pm \left(k_1^2 - 2k_1 k_2 + k_2^2 + k_1 k_2 \right)^{1/2} \\
 &= k_1 + k_2 \pm \left((k_1 - k_2)^2 + k_1 k_2 \right)^{1/2}
 \end{aligned}$$

Sind die beiden anderen Lösungen

zurückzuberechnen im Frequenzraum ($\lambda = m\omega^2$)

$$\omega^2 = \frac{\lambda}{m} \quad \omega_3^2 = 0 \quad \omega_3 = 0$$

$$\omega_1^2 = \frac{k_1}{m} + \frac{k_2}{m} + \left(\left(\frac{k_1}{m} - \frac{k_2}{m} \right)^2 + \frac{k_1 k_2}{m^2} \right)^{1/2}$$

$$\omega_2^2 = \frac{k_1}{m} + \frac{k_2}{m} - \left(\left(\frac{k_1}{m} - \frac{k_2}{m} \right)^2 + \frac{k_1 k_2}{m^2} \right)^{1/2}$$

d) Normalkoordinaten zw. Eigenfrequenzen $\omega = 0$

$$\begin{pmatrix} k_1 & -k_1 & 0 \\ -k_1 & (k_1+k_2) & -k_2 \\ 0 & -k_2 & k_2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} a_1 \\ a_2 \\ a_3 \end{pmatrix} = 0$$

Gleichungssystem

$$(1) \quad k_1 a_1 - k_1 a_2 = 0$$

$$(2) \quad -k_1 a_1 + (k_1+k_2) a_2 - k_2 a_3 = 0$$

$$(3) \quad -k_2 a_2 + k_2 a_3 = 0$$

$$\left. \begin{array}{l} (1) \rightarrow a_1 = a_2 \\ (2) \rightarrow a_2 = a_3 \end{array} \right\} \text{in (2)} \quad -k_1 a_1 + (k_1+k_2) a_1 - k_2 a_1 = 0 \quad \checkmark$$

$$\Rightarrow a_1 = a_2 = a_3 \quad \vec{a} = \frac{1}{\sqrt{3}} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \\ 1 \end{pmatrix} \quad \text{mit Normierung}$$

\rightarrow beschreibt eine Translationsbewegung des Systems.

Erhaltungsgröße: Schwerpunktimpuls (Gesamtimpuls) in x -Richtung
 Erhaltung folgt aus Translationsinvarianz des Systems in x -Richtung
 (Invarianz unter $x_i \rightarrow x_i + b$ für alle i)

e) Normalkoordinaten für $k_2 \ll k_1$

$$\text{Def: } \epsilon = \frac{k_2}{k_1} \ll 1 \quad (1+x)^n = 1 + nx + \dots$$

Entwicklung der Eigenfrequenzen für diesen Fall

$$\omega_3 = 0 \text{ unverändert}$$

$$\begin{aligned}\omega_1^2 &= \frac{k_1}{m} + \frac{k_2}{m} + \left(\left(\frac{k_1}{m} - \frac{k_2}{m} \right)^2 + \frac{k_1 k_2}{m^2} \right)^{1/2} \\ &= \frac{1}{m} \left(k_1 + k_2 + \left((k_1 - k_2)^2 + k_1 k_2 \right)^{1/2} \right) \\ &= \frac{1}{m} k_1 \left(1 + \frac{k_2}{k_1} + \left(\left(1 - \frac{k_2}{k_1} \right)^2 + \frac{k_2}{k_1} \right)^{1/2} \right) \\ &= \frac{k_1}{m} \left(1 + \epsilon + \left((1-\epsilon)^2 + \epsilon \right)^{1/2} \right) \\ &= \frac{k_1}{m} \left(1 + \epsilon + \left(1 - 2\epsilon + O(\epsilon^2) + \epsilon \right)^{1/2} \right) \\ &= \frac{k_1}{m} \left(1 + \epsilon + \left(1 - \epsilon + O(\epsilon^2) \right)^{1/2} \right) \\ &= \frac{k_1}{m} \left(1 + \epsilon + \left(1 - \frac{1}{2}\epsilon + O(\epsilon^2) \right) \right) \\ &= \frac{k_1}{m} \left(1 + \epsilon + 1 - \frac{1}{2}\epsilon + O(\epsilon^2) \right) \\ &= \frac{k_1}{m} \left(2 + \frac{1}{2}\epsilon + O(\epsilon^2) \right)\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\omega_2^2 &= \frac{k_1}{m} \left(1 + \epsilon - \left(1 - \frac{1}{2}\epsilon + O(\epsilon^2) \right) \right) \\ &= \frac{k_1}{m} \left(1 + \epsilon - 1 + \frac{1}{2}\epsilon + O(\epsilon^2) \right) \\ &= \frac{k_1}{m} \left(\frac{3}{2}\epsilon + O(\epsilon^2) \right)\end{aligned}$$

$\omega_1^2 :$

$$\begin{pmatrix} h_1 & -h_1 & 0 \\ -h_1 & h_1 + h_2 & -h_2 \\ 0 & -h_2 & h_2 \end{pmatrix} = h_1 \begin{pmatrix} 1 & -1 & 0 \\ -1 & 1+\epsilon & -\epsilon \\ -\epsilon & \epsilon & \end{pmatrix}$$

Normal koordinate zu Eigenfrequenz $\omega_1^2 = \frac{h_1}{m} \left(2 + \frac{1}{2} \epsilon + O(\epsilon^2) \right)$

$$h_1 \begin{pmatrix} 1 - (2 + \frac{1}{2} \epsilon + O(\epsilon^2)) & -1 & 0 \\ -1 & 1 + \epsilon - (2 + \frac{1}{2} \epsilon + \dots) & -\epsilon \\ -\epsilon & \epsilon - (2 + \frac{1}{2} \epsilon + \dots) & \end{pmatrix} \begin{pmatrix} a_1 \\ a_2 \\ a_3 \end{pmatrix} = 0$$

$$\begin{pmatrix} -1 - \frac{1}{2} \epsilon + \dots & -1 & 0 \\ -1 & -1 + \frac{3}{2} \epsilon + \dots & -\epsilon \\ -\epsilon & \epsilon - 2 + \frac{1}{2} \epsilon + \dots & \end{pmatrix} \begin{pmatrix} a_1 \\ a_2 \\ a_3 \end{pmatrix} = 0$$

(Koordinatensystem)

$$\textcircled{1} \quad \left(1 + \frac{1}{2} \epsilon + \dots \right) a_1 + a_2 = 0$$

$$\textcircled{2} \quad a_1 + \left(1 - \frac{3}{2} \epsilon + \dots \right) a_2 + \epsilon a_3 = 0$$

$$\textcircled{3} \quad -\epsilon a_1 + \left(-2 + \frac{1}{2} \epsilon + \dots \right) a_3 = 0$$

$$\textcircled{4} : a_3 = \frac{\epsilon}{\left(-2 + \frac{1}{2} \epsilon + \dots \right)} a_2 = \left(\frac{\epsilon}{2} + O(\epsilon^2) \right) a_2$$

$$\textcircled{5} : a_1 + \left(1 - \frac{3}{2} \epsilon + \dots \right) a_2 + O(\epsilon^2) = 0$$

$$\textcircled{6} : \left(1 + \frac{1}{2} \epsilon + \dots \right) a_1 + a_2 = 0$$

$O(\epsilon)$

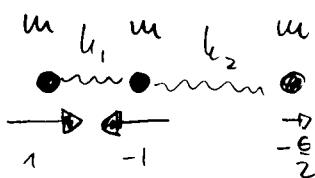
3-7

$$\left. \begin{array}{l} \textcircled{1} \quad a_1 + a_2 = 0 \\ \textcircled{2} \quad a_1 + a_2 = 0 \end{array} \right\} \quad \begin{array}{l} a_1 = -a_2 \\ a_3 = O(\epsilon) \quad a_3 = -\frac{\epsilon}{2} a_2 \end{array}$$

führende Ordnung:

Stirze

$$\vec{a} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \\ O(\epsilon) \end{pmatrix}$$



ω_2^2 :

$$k_1 \begin{pmatrix} 1 - \frac{3}{2}\epsilon + \dots & -1 & 0 \\ -1 & 1 + \epsilon - \frac{3}{2}\epsilon + \dots & -\epsilon \\ 0 & -\epsilon & \epsilon - \frac{3}{2}\epsilon + \dots \end{pmatrix} \begin{pmatrix} a_1 \\ a_2 \\ a_3 \end{pmatrix} = 0$$

Gleichungssystem:

$$\textcircled{1} \quad \left(1 - \frac{3}{2}\epsilon + \dots\right) a_1 - a_2 = 0$$

$$\textcircled{2} \quad -a_1 + \left(1 - \frac{\epsilon}{2} + \dots\right) a_2 - \epsilon a_3 = 0$$

$$\textcircled{3} \quad -\epsilon a_2 - \left(-\frac{\epsilon}{2} + \dots\right) a_3 = 0$$

$$\textcircled{1}: \quad -a_2 - \frac{1}{2}a_3 = 0 \Rightarrow a_2 = -\frac{1}{2}a_3 \Rightarrow a_3 = -2a_2$$

$$\textcircled{2}: \quad -a_1 + a_2 + O(\epsilon) = 0 \Rightarrow a_1 = a_2$$

$$\textcircled{3}: \quad a_1 - a_2 + O(\epsilon) = 0 \Rightarrow a_1 = a_2 \quad \checkmark \text{ konsist.}$$

$$\vec{a} = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \\ -2 \end{pmatrix}$$

Stirze

