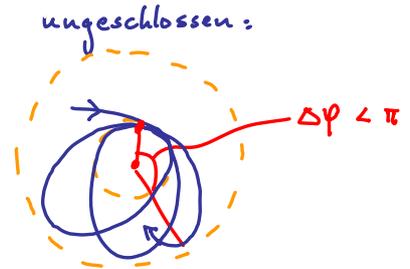
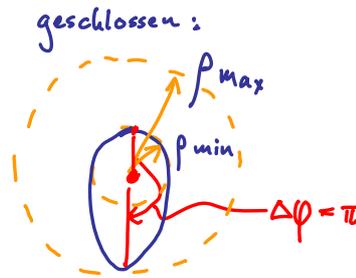


Gebundene Bwg: ist Bahn geschlossen oder nicht?

ZP 12

$\Delta\varphi$ sei Winkeländerung zwischen $\rho = \rho_{min}, \rho_{max}$



Bedingung für geschlossene Bahn:

Bahn schließt nach n Schleifen: $n \Delta\varphi = 2\pi m$ (1)

$\Delta\varphi = \varphi - \varphi_0 \stackrel{(8.2)}{=} \int_{\rho_{min}}^{\rho_{max}} \frac{d\rho' (l/\mu\rho'^2)}{\left[\frac{2}{\mu} (E - U_{eff}(\rho')) \right]^{1/2}} \stackrel{??}{=} \frac{\pi m}{n}$ (2)
 hängt v. U_{ab}

Nachrechnen:

$\Delta\varphi = \begin{cases} \pi & \text{für } U = -\frac{\alpha}{\rho} \stackrel{(2)}{\Rightarrow} n = 1 \Rightarrow \text{Bahn ist Ellipse} \\ \pi/2 & \text{für } U = \alpha \rho^2 \Rightarrow n = 2 \Rightarrow \text{Bahn schließt nach 2 Schleifen} \end{cases}$ (3)

Kepler problem (Fließbach, Kap. 17)

ZP 13

Gravitations- oder Coulomb-Pot:

$U(r) = -\frac{\alpha}{r}$ z.B: $\alpha = \begin{cases} G m_1 m_2 & \text{grav. Pot} \\ -q_1 q_2 & \text{Coulomb-Pot} \end{cases}$ (1)

Effektives Pot:

$U_{eff}(\rho) \stackrel{(6.1)}{=} -\frac{\alpha}{\rho} + \frac{l^2}{2\mu\rho^2}$ (2)

Für diese Form ist Bahnkurve lösbar! $\varphi = \varphi(\rho)$
 $\rho = \rho(\varphi)$

(8.2): $\varphi - \varphi_0 = \int_{\rho_0}^{\rho} \frac{d\rho' (l/\mu\rho'^2)}{\left\{ \frac{2}{\mu} \left(\mu E - \underbrace{\left[-\frac{\alpha}{\rho'} + \frac{l^2}{2\mu\rho'^2} \right]}_{U_{eff}} \right) \right\}^{1/2}}$ (3)

$\varphi - \varphi_0 = \arcsin \left\{ \frac{l/\rho - \mu\alpha/l}{\left[2\mu E + \mu^2 \alpha^2 / l^2 \right]^{1/2}} \right\} + \text{konst.}$ (4)
 durch Wahl v. φ_0

Definition:

Parameter: $p = \frac{l^2}{\mu \alpha}$,

ZP 14

(1)

Exzentrizität: $\epsilon = \left[1 + \frac{2E l^2}{\mu \alpha^2} \right]^{1/2}$

(2)

$\frac{1}{l} \frac{\mu \alpha}{l} \cos \varphi$ [(13.6)]:

$\frac{\mu \alpha}{l^2} \cos \varphi = \frac{l/p - \mu \alpha / l^2}{\left[\frac{2 \mu E l^2}{\mu^2 \alpha^2} + \frac{\mu^2 l^2}{l^2 \mu^2 \alpha^2} \right]^{1/2}}$ } ϵ (3)

$\frac{1}{p} \cos \varphi = \left[\frac{1}{p} - \frac{1}{p} \right] \frac{1}{\epsilon}$ (4)

$\frac{1}{p} = \frac{1}{p} [1 + \epsilon \cos \varphi]$ (5)

Bahkurve:

(durch clevere Ausnutzung von E- und l-Erhaltung)

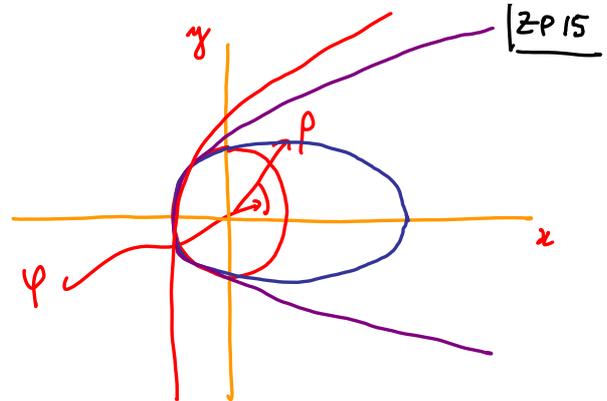
$$r(\varphi) = \frac{p}{1 + \epsilon \cos \varphi}$$

(6)

(14.6) beschreibt Kegelschnitte:

$r(\varphi) = \frac{p}{1 + \epsilon \cos \varphi}$

$\epsilon = \left[1 + \frac{2E l^2}{\mu \alpha^2} \right]^{1/2}$



(1)

(i) $E > 0 \Rightarrow \epsilon > 1 \Rightarrow$ Hyperbel } $\epsilon \cos \varphi \rightarrow -1$ möglich $\Rightarrow r \rightarrow \infty$ möglich

(ii) $E = 0 \Rightarrow \epsilon = 1 \Rightarrow$ Parabel

(iii) $E < 0 \Rightarrow \epsilon < 1 \Rightarrow$ Ellipse

$$\begin{cases} r_{\max} = \frac{p}{1 - \epsilon} \\ r_{\min} = \frac{p}{1 + \epsilon} \\ \Delta \varphi = \pi \end{cases}$$
 (2)

= E bei minimum v. Ueff.

(iv) $E = -\frac{\mu \alpha^2}{2l} \Rightarrow \epsilon = 0 \Rightarrow$ Kreis

r unabhängig von φ (3)

Ellipse:

Bahngleichung:

$$a \equiv \frac{P}{1-\varepsilon^2} \quad (3)$$

große } Halbachse
kleine }

$$b \equiv \frac{P}{\sqrt{1-\varepsilon^2}} \quad (4)$$

$$= \sqrt{pa} \quad (5)$$

$$\rho = \sqrt{x^2 + y^2}, \quad \cos \varphi = \frac{x}{\rho} \quad (1)$$

$$\rho \stackrel{(1.6)}{=} \frac{P}{1 + \varepsilon \cos \varphi} \quad (2)$$

$$P = \rho + \varepsilon \rho \cos \varphi \quad (6)$$

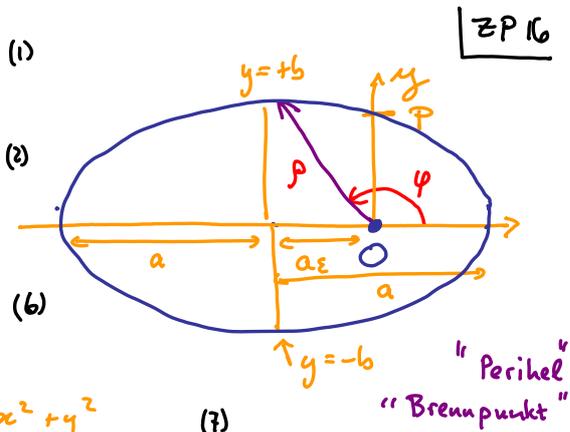
$$(P - \varepsilon x)^2 = \rho^2 = x^2 + y^2 \quad (7)$$

$$P^2 = x^2(1 - \varepsilon^2) + 2\varepsilon xP + y^2 \quad (8)$$

$$(1 - \varepsilon^2) \left[\frac{x^2}{1 - \varepsilon^2} + \frac{2\varepsilon P x}{1 - \varepsilon^2} + \frac{\varepsilon^2 P^2}{(1 - \varepsilon^2)^2} \right] = (1 - \varepsilon^2) \left[x + \frac{\varepsilon P}{1 - \varepsilon^2} \right]^2 - \frac{\varepsilon^2 P^2}{1 - \varepsilon^2} + y^2 \quad (9)$$

$$(9) \times \frac{(1 - \varepsilon^2)}{P^2} = \frac{1}{b^2} : \quad \frac{(P^2/b^2 + \varepsilon^2 b^2)}{b^2} = \frac{(1 - \varepsilon^2)^2}{P^2} \left[x + \varepsilon a \right]^2 + \frac{y^2}{b^2} \quad (10)$$

$$(P^2/b^2 + \varepsilon^2) = 1$$



(10.10) = Ellipse:

$$\frac{(x + \varepsilon a)^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1 \quad (1)$$

ZP17

Check Skizze:

$$x=0: \quad y^2 = (1 - \varepsilon^2)b^2 \stackrel{(10.5)}{=} P^2 \quad \checkmark \Rightarrow y = \pm P \quad (2)$$

$$x = -\varepsilon a: \quad y^2 = b^2 \quad \checkmark \quad [b = \text{kleine Halbachse}] \quad (3)$$

$$y=0: \quad x^2 + 2\varepsilon ax + a^2(\varepsilon^2 - 1) = 0 \quad (4)$$

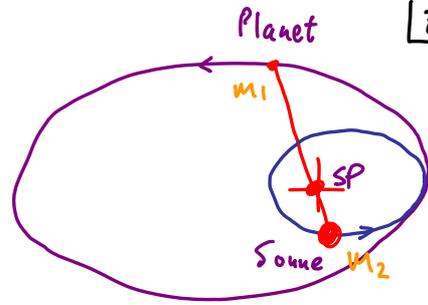
$$x = -\varepsilon a \pm \frac{1}{2} \sqrt{4\varepsilon^2 a^2 - 4a^2(\varepsilon^2 - 1)} \quad (5)$$

$$= -\varepsilon a \pm a = a \left\{ \begin{matrix} 1 - \varepsilon \\ -1 - \varepsilon \end{matrix} \right\} \quad \checkmark \quad (6)$$

Keplerschen Gesetze:

1. Planetenbahnen sind Ellipsenbahnen mit Sonne in einem Brennpunkt.

(stimmt nicht ganz!) aber fast!



ZP18

Herleitung:

$$\vec{r}_{\text{Sonne}} := \vec{r}_2 = \vec{R} - \frac{m_1}{M} \vec{r} \approx \text{klein} \quad \text{im SP-System} \quad (1)$$

≈ 0
 $\leq 10^{-3}$, sogar für Jupiter.

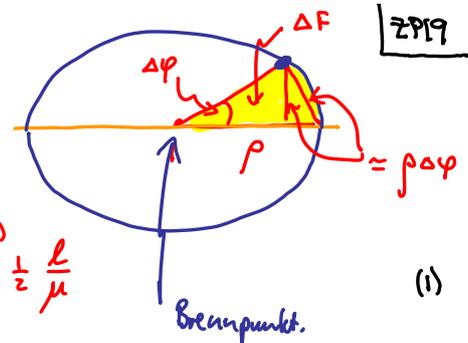
$$\vec{r}_{\text{Planet}} := \vec{r}_1 = \vec{R} + \frac{m_2}{M} \vec{r} \approx 1 \quad \text{SPS} \quad (2)$$

≈ 0.999

\Rightarrow $\vec{r}_{\text{Sonne}}, \vec{r}_{\text{Planet}}$ beschreiben gegenläufige Ellipsen;

Schwerpunkt liegt in einem Brennpunkt.

2. Die vom Fahrstrahl pro Zeit überstrichene Fläche dF ist konstant



ZP19

Herleitung:

Fläche des Dreiecks

$$\frac{\Delta F}{\Delta t} \approx \frac{1}{2} \rho \cdot \rho \frac{\Delta \varphi}{\Delta t} = \frac{1}{2} \rho^2 \dot{\varphi} = \frac{1}{2} \frac{L}{\mu} \quad (1)$$

3. Quadrat der Umlaufzeit ist proportional zur dritten Potenz der großen Halbachse.

Herleitung:

Fläche der Ellipse:

$$\begin{aligned} \uparrow (16.5) \quad (14.1) &\rightarrow \mu/\alpha \\ \downarrow (\mu/\alpha)^2 &= a \rho \mu^2 / \alpha^2 \\ &= a \mu / \alpha \end{aligned}$$

$$\pi a b = F = \int dF \quad \text{eine Umdrehung} \quad = \int_0^T \left(\frac{dF}{dt} \right) dt = \frac{T L}{2 \mu} \quad (2)$$

$$T^2 = (2\pi a)^2 \cdot \frac{(\mu/\alpha)^2}{\alpha \mu / \alpha} = 4\pi^2 \frac{\mu}{\alpha} a^3 \quad (1) = \frac{1}{2} \frac{L}{\mu} \quad (3)$$

$$\frac{\mu}{\alpha} = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} \cdot \frac{1}{G m_1 m_2} = \frac{1}{G(m_1 + m_2)} \approx \frac{1}{G m_S} \quad (4)$$

= etwa gleich für alle Planeten.