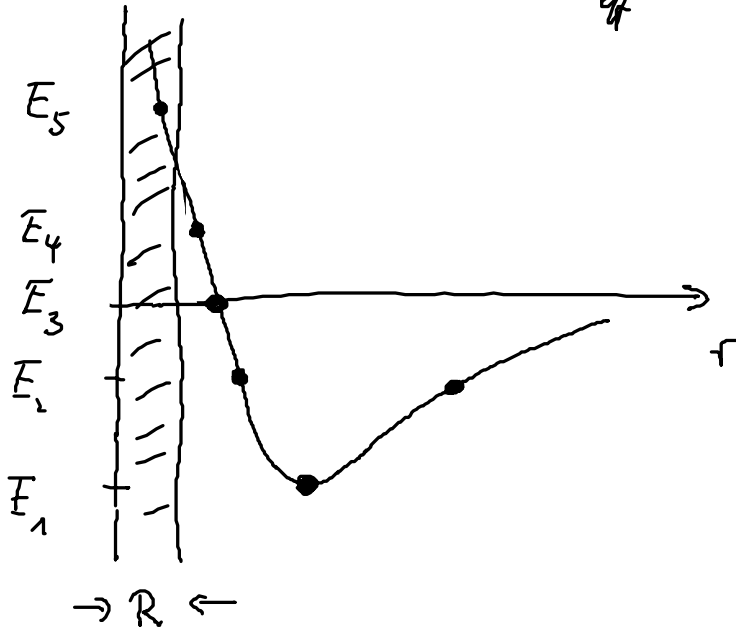


diskutieren effektives Potential  $U_{\text{eff}}(r)$  für Massepunkt  $m$   
 ( $\mu \rightarrow m$ ) im Gravitationsfeld des Massepunkts  $M$

$$E = \frac{m}{2} \dot{r}^2 + \underbrace{\frac{L_z^2}{2mr^2} - G \frac{mM}{r}}_{U_{\text{eff}}}$$



$R$ : Radius d. Zentralkörpers  
 endlich angenommen, auch  
 wenn Begründung noch fehlt,  
 daß Massepunkttheorie verwendet  
 werden kann.

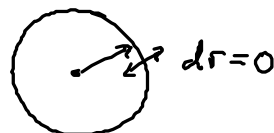
sehen aus Umkehrpunkte der Bahn an:  
 sind Punkte bei denen sich Abstand  $r$  vom  
 Koordinateursprung nicht ändert.



$$\dot{r} = 0 \rightarrow U_{\text{eff}} = E$$

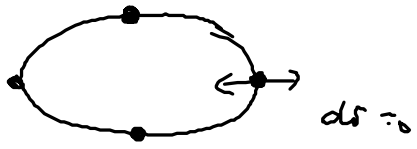
Wie viel Umkehrpunkte  $\dot{r} = 0$  sind möglich?

$E_1 < 0$  1 Umkehrpunkt  
 $\rightarrow$  Kreisbahn



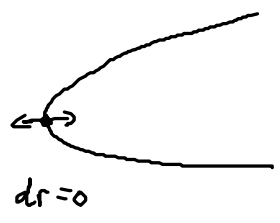
$\bar{E}_2 < 0$  2 Umkehrpunkte

→ Ellipse



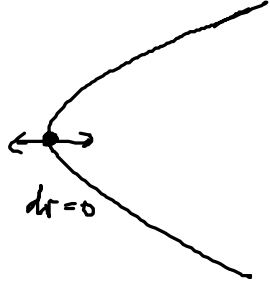
$\bar{E}_3 = 0$  1 Umkehrpunkt

→ Parabel



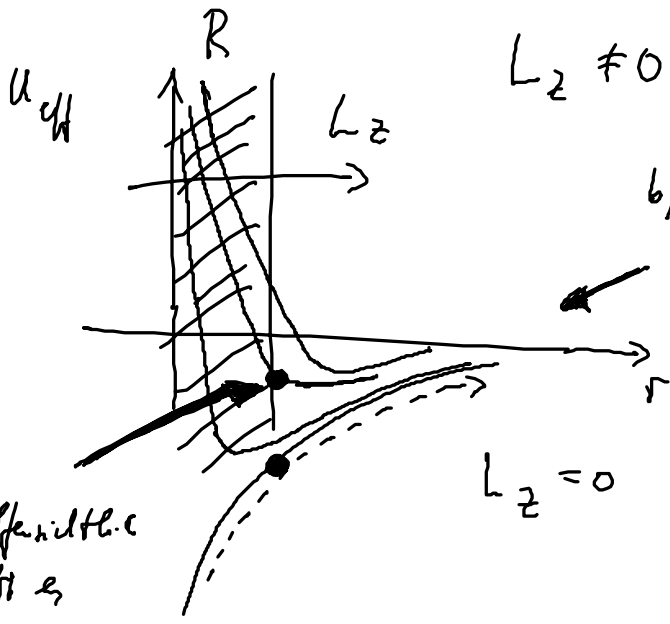
$\bar{E}_4 > 0$  1 Umkehrpunkt

→ Hyperbel



$\bar{E}_5 > 0$  Kollision mit Zentralkörper

### Kosmische Geschwindigkeiten



b) Unter welcher Bedingung kann Objekt die Erde (Zentralkörper) umkreisen

a) Offensichtlich gibt es ein Minimum Drehimpuls  $L_z$  der

Stütz in Erd verhindert  $\rightarrow$  Welche Geschwindigkeit ist dazu nötig?

2a) Minimum festlegen:  $\frac{\partial U_{\text{eff}}}{\partial r} \stackrel{!}{=} 0$

mindesthöhe der Umlaufbahn

$$-2 \frac{L_z^2}{2mr^3} + \frac{GMm}{r^2} \stackrel{!}{=} 0 \quad \left| \begin{array}{l} \nearrow \\ r = R_{\text{Erde}} \end{array} \right.$$

$L_z$  ist unbekannt!

$$L_z = m R_E^2 \dot{\varphi}, \quad \dot{\varphi} = \frac{2\pi}{T} = \frac{2\pi}{2\pi R_E v} = \frac{v}{R_E}$$

$\nearrow$  Umlaufzeit  $\nearrow$  Geschwindigkeit des Satelliten

einsetzen und umstellen nach  $v$

$$R_E v^2 = GM \quad g = \frac{GM}{R_E^2}$$

$$v = \sqrt{\frac{GM}{R_E}} = \sqrt{g R_E} \approx 8 \frac{\text{km}}{\text{s}}$$

für Parameter der Erde benötigt man mindestens  $8 \frac{\text{km}}{\text{s}}$

um eine stabile Umlaufbahn zu erreichen.

zu b) welche  $v$  braucht ein Körper beim Start v. Erdoberfläche um den Feld der Erde zu entkommen

Parabelbahn:  $E = 0$ , bleibt in  $\infty$  liegen

$$E = 0 = \frac{m}{2} \dot{r}^2 + \frac{L_z^2}{2mr^2} - \frac{GMm}{r}$$

Sehr schneller Start  $L_z = 0$ , Start bei  $r = R_E$

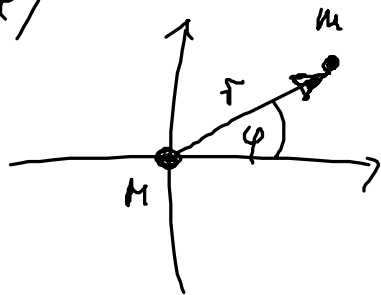
$\dot{r} = v \rightarrow$  umstellen nach  $v$

$$v^2 = 2GM / R_E$$

$$v = \sqrt{2gR_E} \approx 11 \frac{\text{km}}{\text{s}}$$

Eigentliche Ziel ist es, die Bahnform zu bestimmen

Suche  $r = r(\varphi)$



Bahnkurve über Parameterdarstellung durch  $\varphi$ .

Energiesatz: 
$$E = \frac{m}{2} \dot{r}^2 + \frac{L_z^2}{2mr^2} - U(r)$$

kinet. Energie      Drehimpuls      Gravitationsenergie

wichtiger Dgl. für  $r(t)$

- eine Mgl. ist Trennung der Variablen

- Zweite Mgl. durch Substitution  $s = \frac{1}{r}$  :

$$U(r) = -\frac{GmM}{r} \rightarrow -GmMs \equiv V(s)$$

$$\frac{L_z^2}{2mr^2} \rightarrow \frac{L_z^2}{2m} s^2$$

$$\dot{r} \rightarrow \frac{dr}{dt} = \frac{dr}{ds} \frac{ds}{dt} = -s^{-2} \dot{s} \quad s = s(t)$$

alles einsetzen in E-Satz:

$$\frac{m}{2} \frac{\dot{s}^2}{s^4} + \frac{L_z^2}{2m} s^2 + V(s) = E$$

jetzt bestimmen wir  $s(\varphi)$

$$\dot{s} = \frac{ds}{dt} = \frac{ds}{d\varphi} \frac{d\varphi}{dt} = s' \frac{L_z s^2}{m}$$

↑  
Ableit. nach  $\varphi$

oben einsetzen

$$\frac{L_z^2}{2m} (s'^2 + s^2) + V(s) = E$$

nach  $\varphi$  ableiten:

$$s'' + s = G \frac{m^2 M}{L_z^3}$$

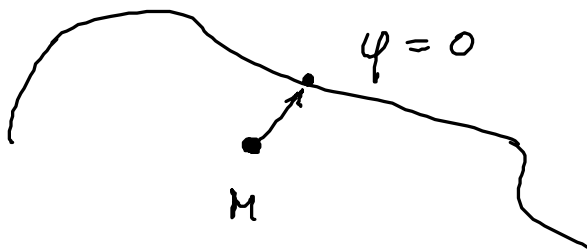
Welche Wunder, eine Schwingungsgleichung!

$$s(\varphi) = \underbrace{A \sin \varphi + B \cos \varphi}_{\text{homog. Lsg. mit 2 Konstanten}} + \underbrace{G m^2 M / L_z^3}_{\text{Spezielle Lsg. der inhomogenen Gleichg.}}$$

homog. Lsg. mit  
2 Konstanten

Spezielle Lsg. der  
inhomogenen Gleichg.

Konstant bestimmen:



$\varphi = 0 \hat{=} \text{geringster Abstand}$   
zum Ursprung

$$\text{Wissen: } s = \frac{1}{r}$$

$\rightarrow s$  muß maximal sein

$$S' / \varphi=0 \stackrel{!}{=} 0 \text{ (Extremum)} \rightarrow A=0$$

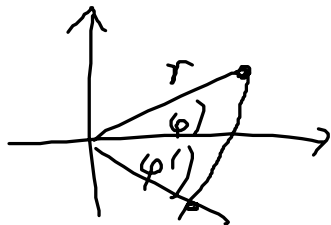
$$S'' / \varphi=0 < 0 \text{ (maximal!)} \rightarrow B > 0$$

$$\rightarrow r(\varphi) = \frac{k}{(1 + \varepsilon \cos \varphi)}$$

$k, \varepsilon$  sind Konstanten

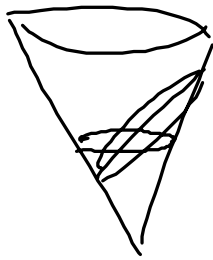
$$k = \frac{L_z^2}{G m^2 M}, \quad \varepsilon = B k$$

Damit ist eine Parameterdarstellung der Bahnkurve gefunden:



Diese mathematische Form beschreibt Keplerschnitte, bzw.

die entstehenden Kurven dabei.



$\varepsilon < 1$  Ellipse

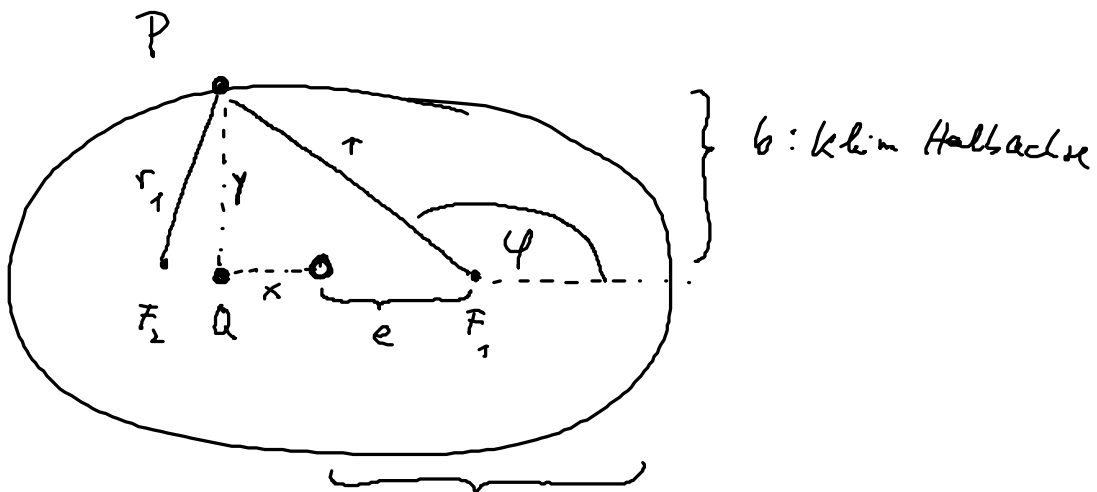
$\varepsilon = 1$  Parabel

$\varepsilon > 1$  Hyperbel

#### 4. Die Keplerschen Gesetze

1. Keplersches Gesetz: Die Planeten bewegen sich auf Ellipsen  
in den Brennpunkten die Sonne steht.

Ellipse: Kurve mit Punkten  $P$  für die die Summe  
der Abstände von den Brennpunkten  $F_1, F_2$   
den konstanten Wert  $2a$  hat:  $\underline{r} + \underline{r_1} = 2a$ .





a: Halbachen (groß)

○ Kartesische Koordinaten Ursprung  $\neq$  mit Kegelschnitts gl. v. oben

$$1 = \frac{y^2}{a^2} + \frac{x^2}{b^2}$$

$$r = \frac{k}{1 + \varepsilon \cos \varphi}$$

länge des Strahls  $\overline{F_1 Q} = e - x = r \cos(\pi - \varphi) = -r \cos \varphi$   
( $x < 0$ )

Elliptiz definition:  $r_1 + r = 2a \rightarrow r_1 = 2a - r$

Pg. Hojaas: 
$$\left. \begin{aligned} y^2 &= r^2 - \overline{F_1 Q}^2 = r^2 - (e - x)^2 \\ y^2 &= r_1^2 - \overline{F_2 Q}^2 = r_1^2 - (e + x)^2 \end{aligned} \right\} \text{gleich-} \\ \text{setzen}$$

$$r^2 - e^2 + 2ex - x^2 = (2a - r)^2 - e^2 - 2ex - x^2$$

durch  
Umschle

$$\begin{cases} 2ex = a^2 - ar \\ x = \frac{a^2 - ar}{e} \end{cases}$$

$\rightarrow$  Darstell. in kartes. Koord.

$\rightarrow$  Darstell. in Polar koordinate

a) Polar koordinate

$$x = \frac{a^2 - ar}{e} \rightarrow r \cos \varphi + e = \frac{a^2 - ar}{e}$$

$\uparrow$   
(oben)

→ Gleichg. von  $r$  und  $y \rightarrow r = r(y)$

$$r = \frac{K}{1 + \varepsilon \cos y}$$

$$K = a - \frac{e^2}{a}$$

$$\varepsilon = \frac{e}{a} < 1 \rightarrow \text{Ellipsebedingung.}$$

b) kartische Koordinaten

$$ex - a^2 = ar \quad \text{suche } r = r(x, y)$$

$$ex - a^2 = -a (y^2 + (e-x)^2)^{1/2} \quad (\text{oben})$$

quadrieren, umstellen, gibt Gleichg. f. Ellipse:

$$1 = \frac{y^2}{b^2} + \frac{x^2}{a^2}$$

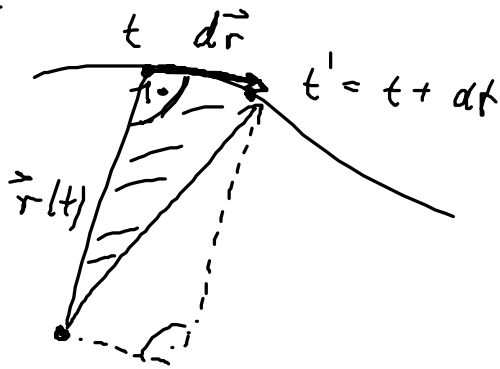
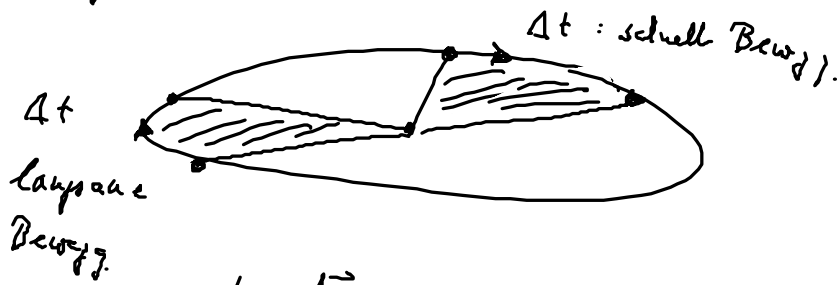
Ellipsegleichg. in  
kartesischen Koordinaten

$$a^2 - e^2 = b^2 \quad \text{aus Zeichnung.}$$

2. Kepler'sche Gesetze

Fahrstuhl von Sonne zu Planet überstricht

in gleicher Zeit gleich Flächen.



Überschieben Flächenstück in Zeit  $dt$

$$|\vec{r}| = r$$

$$dF \hat{=} \frac{1}{2} \text{Rechteck} = \frac{1}{2} |\vec{r}| |d\vec{r}| = \frac{1}{2} r^2 d\varphi$$

$$|d\vec{r}| = |\vec{r}| \sin \varphi \approx |\vec{r}| d\varphi$$

$$dF = \frac{1}{2} r^2 d\varphi$$

$$\frac{dF}{dt} = \frac{1}{2} r^2 \frac{d\varphi}{dt} \sim \text{Prohinpunkt } L_2 = \text{konstant}$$

Fläche pro  
Zeiteinheit

$$\rightarrow \frac{dF}{dt} = \text{konst} \rightarrow \Delta F \sim \Delta t$$

### 3. Keplersches Gesetz

Die Quadrate der Umlaufzeiten zweier Planeten verhalten sich wie die groß Halbachsen:

$$\frac{dF}{dt} = \frac{r^2 \dot{\varphi}}{2} \quad (\text{2. Kepler})$$

$$\frac{dF}{dt} = \frac{L_z}{2m} = \text{konstant}$$

Fläche in einem vollen Umlauf ist  $F_{\text{Ellipse}} = ab\pi$  (Fläche der Ellipse)

$$\frac{F_{\text{Ellipse}}}{T} = \frac{L_z}{2m} \rightarrow T = \frac{2m}{L_z} ab\pi$$

Umlaufzeit

$$\frac{T^2}{a^3} = \text{konstant nach Kepler}$$

T einsetzen und

$$\frac{T^2}{a^3} = \frac{\left(\frac{2\pi m}{L_2}\right)^2 a^2 b^2 \pi^2}{a^3} = \frac{(2\pi m)^2}{L_2^2} \cdot k \pi = k_{\text{oult}}$$

$$k = \frac{L_2^2}{G_2 m M}$$

← Esliji uädyr VL