

## 2.2 Kepler-Problem [TF17]

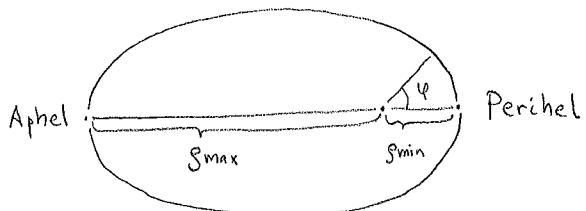
Aus Seite 22:  $s = \frac{p}{1 + e \cos \varphi}$ ;  $p \in \mathbb{R}$ ,  $e \in \mathbb{R}^+$ .

Anhand dieser Lösung (basierend auf den Newtonschen Gesetzen und der Newtonschen Gravitationstheorie) können die Keplerschen Gesetze hergeleitet werden. Sie gelten für  $E < 0$  bzw.  $0 < e < 1$ .

Auch eine kleine „Störung“ der Form von  $U(s)$  führt zur Verletzung von Kepler I (vgl. Seite 21). So hat die Periheldrehung des Merkur bekannterweise die Einsteinsche Allgemeine Relativitätstheorie bestätigt.

### Kepler I

„Planetenbahnen sind Ellipsen mit der Sonne in einem Brennpunkt ( $s=0$ ).“



$$\text{Apheldistanz: } s_{\max} = \frac{p}{1-e}$$

$$\text{Periheldistanz: } s_{\min} = \frac{p}{1+e}$$

Begründung: Aufgabe 5.2(a).

### Kepler II

$\Rightarrow$  Seite 12.

### Kepler III

„Die Quadrate der Perioden verschiedener Planeten sind proportional zur dritten Potenz der grossen Halbachsen ihrer Bahnen um die Sonne.“

$$\text{Begründung: Seite 12} \Rightarrow \frac{dF}{dt} = \frac{l}{2\mu} \Rightarrow \tau = \frac{2\mu F}{l}$$

Fläche  
Perioden  $\tau = \int dt$

Die Fläche lässt sich wiederum durch die grosse Halbachse  $a$  ausdrücken, vgl. Aufgabe 5.2(b)

$$\Rightarrow \tau^2 = a^3 \frac{4\pi^2 \mu}{\alpha} = \frac{4\pi^2 a^3}{G(m_1+m_2)}$$

$$\alpha = Gm_1 m_2$$

$$\mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2}$$

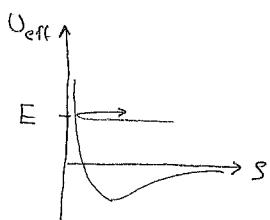
## Ungebundene Bewegung

Das Ergebnis aus Seite 22,  $\dot{s} = \frac{p}{1 + e \cos \varphi}$ , gilt nicht nur für Planetenbahnen, sondern auch für unbegrenzte Bewegung.

Zur Erinnerung:

$$p := \frac{l^2}{\mu a}, \quad e := \sqrt{1 + \frac{8l^2 E}{\mu a^2}}.$$

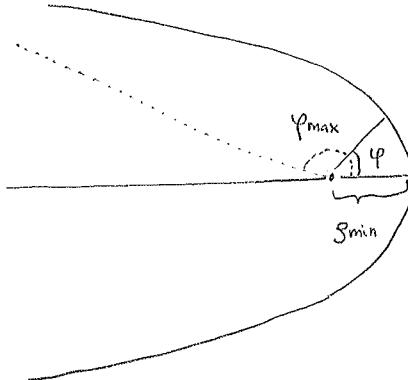
Unbegrenzte Bewegung kommt vor, falls:



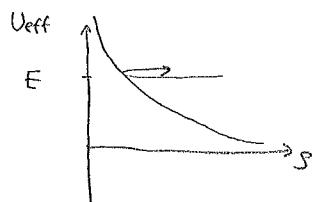
- (i) die Kraft anziehend ( $\alpha > 0$ ) und die Energie nicht-negativ ( $E \geq 0, e \geq 1$ ) ist:

$$\dot{s} = \frac{p}{1 + e \cos \varphi} \rightarrow \infty \quad \text{für } \cos \varphi \rightarrow -\frac{1}{e} =: \cos \varphi_{\max},$$

$\geq 1$



$$s_{\min} = \frac{p}{1+e}$$



- (ii) die Kraft abstoßend ( $\alpha < 0$ ) ist. Lösung ist wie oben, aber  $p = \frac{l^2}{\mu a}$  wird negativ,  $p = -|p|$ , und  $E > 0, e > 1$ .

$$\dot{s} = \frac{-|p|}{1 + e \cos \varphi} ; \quad s_{\min} = \frac{-|p|}{1-e} > 0.$$

$$\dot{s} \rightarrow \infty \quad \text{für } \cos \varphi \rightarrow -\frac{1}{e} =: \cos \varphi_{\infty}.$$

