

Dieses Manuskript ist eine „Lesehilfe“ zum Artikel „Magic and Mathematics at the Court of Rudolph II“ von Charles B. Thomas aus „Elemente der Mathematik“, Bd. 50, Birkhäuser 1995.

### Übersicht:

- ① bis ④ zeigt allgemein, dass **K2** genau dann gilt, wenn die Kraft eine Zentralkraft ist
- ⑤, ⑥ Es wird gezeigt, dass aus **K1** und **K2** folgt, dass die Zentralbeschleunigung mit  $\gamma/r^2$  abnehmen muss, wobei  $\gamma$  noch von Planet zu Planet verschieden sein könnte
- ⑦ bis ⑪ Es wird gezeigt, dass aus dem  $\gamma/r^2$ -Kraftgesetz folgt, dass nebst **K2** auch **K1** gelten muss
- ⑫, ⑬ Es wird noch gezeigt, dass **K3** (nebst **K1** und **K2**) äquivalent ist dazu, dass die Konstante  $\gamma$  im  $\gamma/r^2$ -Kraftgesetz für alle Planeten denselben Wert hat

Die eingekreisten Ziffern beziehen sich auf die Marginalien, mit denen ich das eingescannte Dokument „Kepler\_06.pdf“ versehen habe.

Alle Einzelschritte werden geprüft, oder es wird auf die Stellen in Kepler\_03 oder Kepler\_01 verwiesen, wo diese Rechnungen nachgelesen werden können.

Version 2.0, vom 20. April 2011

Ausgearbeitet von Martin Gubler, Kantonsschule Frauenfeld

Mit  $\text{\LaTeX}$  in eine lesbare Form gebracht von Alfred Hepp im Mai 2011

① bis ③ siehe Kepler\_03, p.2-4

④ Auch ohne **K2** gilt allgemein (siehe Kepler\_03, p.3)

$$\frac{\ddot{y}}{\ddot{x}} = \frac{(\ddot{r} - r \cdot \dot{\varphi}^2) \cdot \sin \varphi + (2 \cdot \dot{r} \cdot \dot{\varphi} + r \cdot \ddot{\varphi}) \cdot \cos \varphi}{(\ddot{r} - r \cdot \dot{\varphi}^2) \cdot \cos \varphi - (2 \cdot \dot{r} \cdot \dot{\varphi} + r \cdot \ddot{\varphi}) \cdot \sin \varphi}$$

Dieser Ausdruck kann nur dann für alle Winkel  $\varphi$  gleich  $\tan \varphi = \sin \varphi / \cos \varphi$  sein, wenn der hintere Klammerausdruck null ist. Somit

$$\mathbf{K2} \iff 2 \cdot \dot{r} \cdot \dot{\varphi} + r \cdot \ddot{\varphi} = 0 \iff \text{Die Kraft ist eine Zentralkraft}$$

⑤, ⑥ siehe Kepler\_03, p.5 (dort  $k$  für  $\gamma \dots$ )

Nun ist klar, dass für jeden Planeten ein  $\gamma/r^2$ -Gesetz gilt.  $\gamma$  könnte aber noch von Planet zu Planet verschieden sein!

⑦ Hier startet der Beweis der Umkehrung. Aus dem  $\gamma/r^2$ -Gesetz folgt sowieso **K2** (siehe ① – ④), es soll nun noch **K1** hergeleitet werden.

Ausgangspunkt ist die Gleichung, die in Kepler\_03, p.5 mit ( $\Delta$ ) markiert ist.

⑧ Es wird nur in ⑦  $\dot{\varphi}$  nach **K2** durch  $\frac{2c}{r^2}$  ersetzt.

⑨ Hier sind die drei Druckfehler. Die Rechnung ist etwas aufwendig:

$$\begin{aligned} \dot{r} &= \frac{dr}{dt} = \frac{dr}{d\varphi} \cdot \frac{d\varphi}{dt} = \frac{dr}{d\varphi} \cdot \dot{\varphi} \stackrel{!}{=} \frac{dr}{d\varphi} \cdot \frac{2c}{r^2} \\ \ddot{r} &= \frac{d\dot{r}}{dt} = \frac{d}{dt} \left( \frac{dr}{d\varphi} \right) \cdot \frac{2c}{r^2} + \frac{dr}{d\varphi} \cdot \frac{d}{dt} \left( \frac{2c}{r^2} \right) \\ &= \frac{d^2r}{d\varphi^2} \cdot \frac{d\varphi}{dt} \cdot \frac{2c}{r^2} + \frac{dr}{d\varphi} \cdot \frac{d}{d\varphi} \left( \frac{2c}{r^2} \right) \cdot \frac{d\varphi}{dt} \\ &= \frac{d^2r}{d\varphi^2} \cdot \frac{4c^2}{r^4} + \frac{dr}{d\varphi} \cdot 2c \cdot \frac{-2 \cdot r \cdot \frac{dr}{d\varphi}}{r^4} \cdot \frac{2c}{r^2} \\ &= \frac{4c^2}{r^4} \cdot \frac{d^2r}{d\varphi^2} + \frac{4c^2}{r^4} \cdot \frac{-2}{r} \cdot \left( \frac{dr}{d\varphi} \right)^2 \\ &= \frac{4c^2}{r^2} \cdot \left( \frac{d^2r}{d\varphi^2} \cdot \frac{1}{r^2} - \left( \frac{dr}{d\varphi} \right)^2 \cdot \frac{2}{r^3} \right) \end{aligned}$$

Soweit das erste der beiden Gleichheitszeichen in ⑨. Nun prüfen wir noch das zweite:

$$\begin{aligned}\frac{d}{d\varphi} \left( \frac{1}{r} \right) &= \frac{-\frac{dr}{d\varphi}}{r^2} = \frac{-1}{r^2} \cdot \frac{dr}{d\varphi} \\ \frac{d^2}{d\varphi^2} \left( \frac{1}{r} \right) &= \frac{d}{d\varphi} \left( \frac{-1}{r^2} \right) \cdot \frac{dr}{d\varphi} + \frac{-1}{r^2} \cdot \frac{d^2 r}{d\varphi^2} \\ &= \frac{+2 \cdot r \cdot \frac{dr}{d\varphi}}{r^4} \cdot \frac{dr}{d\varphi} - \frac{1}{r^2} \cdot \frac{d^2 r}{d\varphi^2} \\ &= \frac{2}{r^3} \cdot \left( \frac{dr}{d\varphi} \right)^2 - \frac{1}{r^2} \cdot \frac{d^2 r}{d\varphi^2}\end{aligned}$$

⑩ ⑨ liefert  $\frac{d^2(1/r)}{d\varphi^2} = -\frac{r^2}{4c^2} \cdot \ddot{r}$

Ersetzt man  $\ddot{r}$  mit ⑧, so erhält man schon ⑩:

$$\frac{d^2(1/r)}{d\varphi^2} = -\frac{r^2}{4c^2} \cdot \left( \frac{4c^2}{r^3} - \frac{\gamma}{r^2} \right) = -\frac{1}{r} + \frac{\gamma}{4c^2}$$

⑪  $\frac{d^2}{d\varphi^2} \left( \frac{1}{r} \right) = -\frac{1}{r} + \frac{\gamma}{4c^2}$  ist eine Differentialgleichung 2. Grades

umgeschrieben:  $y'' = -y + C$   $y = y(\varphi)$

Die allgemeine Lösung ist  $y = \delta \cdot \cos(\varphi - \alpha) + C$

Also haben wir ⑪:  $\frac{1}{r} = \frac{\gamma}{4c^2} + \delta \cdot \cos(\varphi - \alpha)$

Kehrwert:  $r = \frac{1}{\frac{\gamma}{4c^2} + \delta \cdot \cos(\varphi - \alpha)} = \frac{4c^2/\gamma}{1 + \varepsilon \cdot \cos(\varphi - \alpha)}$

mit  $p = \frac{4c^2}{\gamma}$  ( $= \frac{4c^2}{k}$  in Kepler\_03) und  $\varepsilon = \delta \cdot \frac{4c^2}{\gamma}$  als Exzentrizität.

$\alpha$  legt den (willkürlichen) Startwinkel fest.

Somit haben wir

$$|\vec{a}| = \frac{\gamma}{r^2} \iff \mathbf{K1} \text{ und } \mathbf{K2}$$

wobei  $\gamma$  noch von Planet zu Planet verschieden sein könnte!

⑫ Oben haben wir festgehalten:  $p = \frac{4c^2}{\gamma}$ , also  $\gamma = \frac{4c^2}{p}$

Es ist aber  $c = \frac{dA}{dt}$  (**K2**)

Integriert über eine ganze Umlaufzeit erhalten wir die Fläche der Ellipse:

$$\begin{aligned}c \cdot T &= a \cdot b \cdot \pi \\c^2 \cdot T^2 &= a^2 \cdot b^2 \cdot \pi^2\end{aligned}$$

und damit  $\gamma = \frac{4c^2}{p} = \frac{4 \cdot a^2 \cdot b^2 \cdot \pi^2}{p \cdot T^2}$

⑬ Um  $b^2$  und  $p$  zu eliminieren, benutzt er jetzt die allgemein gültigen Zusammenhänge

$$b^2 = a^2 - (a \cdot \varepsilon)^2 = a^2 \cdot (1 - \varepsilon^2) \quad \text{und} \quad p = a \cdot (1 - \varepsilon^2)$$

(Einfacher wäre es, die Beziehung  $a \cdot p = b^2$  zu benutzen)

Wir erhalten auf jeden Fall

$$\gamma = \frac{4c^2}{p} = \frac{4 \cdot a^4 \cdot (1 - \varepsilon^2) \cdot \pi^2}{T^2 \cdot a \cdot (1 - \varepsilon^2)} = 4 \cdot \pi^2 \cdot \frac{a^3}{T^2}$$

und wir sehen, dass  $\gamma$  genau dann für alle Planeten denselben Wert annimmt, wenn **K3** gilt.