

Übungen zur Theoretischen Mechanik – SS 2007

Blatt 7 – Abgabetermin 8.6.07

Thema: Kepler-Problem

Aufg. 1

In der Allgemeinen Relativitätstheorie ist die Bahnkurve eines Massenpunktes um einen Zentralkörper gegeben durch Rosettenbahnen

$$\rho = \frac{1}{\alpha \cos[\gamma(\phi - \phi_0)] + \beta}, \quad \gamma \neq 1 \quad (1)$$

- (a) Berechnen Sie die Radialkomponente F_ρ der Kraft, die zu dieser Bewegung im Rahmen der Newtonschen Theorie führt, indem Sie die ρ -Abhängigkeit von F_ρ auf die Form bringen

$$F_\rho(\rho) = F_{\rho Newton} + \text{Zusatzterm} \quad (2)$$

- (b) Für welche n sind bei der Zentralkraft

$$\vec{F} = -\frac{\alpha \vec{r}}{r^{n+1}} \quad (3)$$

stabile Kreisbahnen möglich? $n \in \mathbb{R}$ ist konstant.

Aufg. 2

Im Endstadium der Sternentwicklung vergrößert die Sonne ihren Radius und Sonnenmaterie erreicht die Planetenbahnen. Modellieren Sie dieses Szenario durch einen zusätzlichen Stokeschen Reibungsterm $-\beta m \dot{\vec{r}} = -\beta \vec{p}$ in der Newtonschen Bewegungsgleichung

$$m \ddot{\vec{r}} = -\frac{\alpha \vec{r}}{r^3} - \beta \vec{p} \quad (4)$$

- (a) Beweisen Sie, dass auch im Fall $\beta \neq 0$ die Bewegung des Planeten in einer Ebene erfolgt, die fest (zeitunabhängig) ist und formulieren Sie die zugehörige Verallgemeinerung des Flächensatzes!

- (b) Ermitteln Sie für den Fall $\beta \geq 0$ eine Bilanzgleichung für den Lenzschen Vektor

$$\vec{\Lambda} = \frac{\vec{p} \times \vec{L}}{m\alpha} - \frac{\vec{r}}{r} \quad (5)$$

und beweisen Sie die Beziehungen

$$\dot{\vec{\Lambda}} \vec{r} = -\frac{2\beta}{m\alpha} \vec{L}^2, \quad \text{sowie} \quad (6)$$

$$\vec{\Lambda} \dot{\vec{r}} = -\dot{r}. \quad (7)$$

- (c) Beweisen Sie für $\beta = 0$ die Beziehungen

$$\vec{\Lambda} = \text{const}_1, \quad \text{sowie} \quad \vec{L} = \text{const}_2 \quad (8)$$

und zeigen Sie, dass für diesen Spezialfall $\vec{\Lambda}$ vom Kraftzentrum zum Perihel zeigt und $|\vec{\Lambda}|$ gleich der Exzentrizität der von der Planetenbahn beschriebenen Ellipse ist!

- (d) Kehren Sie zum allgemeinen Fall zurück ($\beta \neq 0$). Ermitteln Sie die Differentialgleichung für $\rho = \rho(\phi)$, wobei (ρ, ϕ, z) ebene Polarkoordinaten sind!

Hinweis:

Legen Sie den Drehimpuls \vec{L} in die z -Richtung, drücken Sie seinen (zeitabhängigen) Betrag als Funktion von ρ , ϕ und t aus und benutzen Sie die ρ -Komponente der Bewegungsgleichung!