

Physik I Ergänzung - 9. Vorlesung 13.1.2006

Notiztitel

15.12.2005

Inhalt: Nachtrag: Hagen-Poiseuille-Gesetz

Kugelschalen theorem

Herleitung Kepler-Gesetze

dazu: Concept Tests 2-5

Gravitationsfeld der Erde (allgemeiner: Feld von kugelsymmetrischen Ladungs / Massenverteilungen)

Potential von Punktmasse M an Stelle \vec{r}_0 : $\phi(\vec{r}) = -\frac{GM}{|\vec{r}-\vec{r}_0|}$

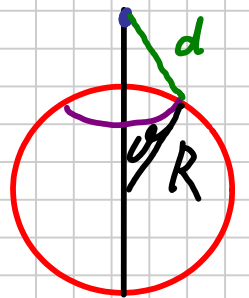
($\phi(\vec{r}) = \frac{1}{m} U(\vec{r})$) Superpositionsprinzip \leadsto

Potential von Massenverteilung: $\phi(\vec{r}) = -\int d^3r' \frac{G\rho(\vec{r}')}{|\vec{r}-\vec{r}'|}$

Jetzt: Potential der Erde

Rotationssymmetrie Massenverteilung

$\Rightarrow \phi(\vec{r}) = \phi(r) \Rightarrow$ wähle \vec{r} auf z-Achse



Newtons Kugelschalentheorem

der Dicke dR !

Betrachte Ring um z-Achse auf Kugelschale mit Radius R

Kosinussatz: $d^2(z, \vartheta) = z^2 + R^2 - 2zR \cos(\vartheta)$

Massenelement $dM = \rho_R dV = \rho_R d\varphi d\cos(\vartheta) R^2 dR$

$$\Rightarrow d\phi = -\int_{\vartheta=0}^{\vartheta=\pi} 2\pi R^2 dR \frac{d\cos(\vartheta)}{\sqrt{z^2 + R^2 - 2zR \cos(\vartheta)}} \rho_R G$$

$$= -2\pi R^2 dR \rho_R \int_{-1}^1 \frac{dx}{\sqrt{z^2 + R^2 - 2zRx}} \rho_R G$$

$$= -2\pi R^2 dR \left[-\frac{2}{2zR} \sqrt{z^2 + R^2 - 2zRx} \right]_{-1}^1 \rho_R G$$

$$= -\frac{2\pi R dR}{z} [|z+R| - |z-R|] \rho_R G$$

$$\phi(\vec{r}) = \begin{cases} -\frac{4\pi R^2 dR}{2} \rho G = -\frac{d\tilde{M}}{2} G \equiv -\frac{d\tilde{M}}{r} G & \text{für } r > R \\ -4\pi R dR \rho G = -\frac{dM}{R} G & \text{für } r < R \end{cases}$$

Berechne noch zugehörige Kräfte: $d\tilde{M}$: Masse der betrachteten Schale

$$\vec{F}(\vec{r}) = -m \vec{\nabla} \phi(\vec{r}) = -m \frac{\partial \phi(r)}{\partial r} \vec{r}$$

$$d\vec{F}(\vec{r}) = \begin{cases} -m G \frac{d\tilde{M}}{r^2} \vec{r} & \text{für } r > R \\ 0 & \text{für } r < R \end{cases}$$

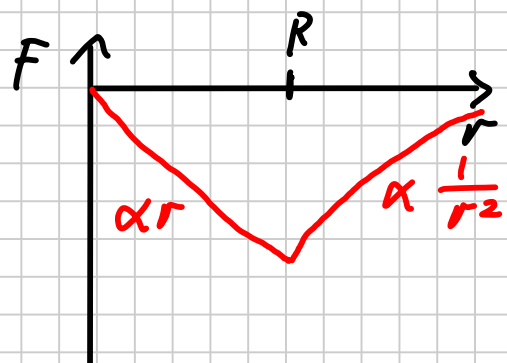
Newton's Kugelschalentheorem: Kraft außerhalb wie von gleichschwerer Punktladung, innerhalb 0.

⇒ Kraft außerhalb einer kugelsymmetrischen Ladungsverteilung: $F(\vec{r}) = -m G \frac{M}{r^2} \vec{r}$

Kraft innerhalb einer kugelsymm. Ladungsverteilung:

$$\begin{aligned} F(\vec{r}) &= -m G \frac{M(r)}{r^2} \vec{r} \\ &= -m G \frac{\frac{4}{3}\pi r^3 \rho}{r^2} \vec{r} \\ &= -\frac{4}{3}\pi m G \rho \vec{r} \end{aligned} \left. \vphantom{\begin{aligned} F(\vec{r}) &= -m G \frac{M(r)}{r^2} \vec{r} \\ &= -m G \frac{\frac{4}{3}\pi r^3 \rho}{r^2} \vec{r} \\ &= -\frac{4}{3}\pi m G \rho \vec{r} \end{aligned}} \right\} \text{für homogene Kugel}$$

(vgl. HR Kap. 14-5)



Kepler - Gesetze

(cf. HR Kap. 14-7)

- 1. Gesetz der Planetenbahnen:** Alle Planetenbahnen sind Ellipsen, in deren einem Brennpunkt sich die Sonne befindet.
- 2. Flächengesetz:** Die Verbindungslinie („Fahrstrahl“) von der Sonne zu einem Planeten überstreicht in gleichen Zeiten gleiche Flächen.
- 3. Gesetz der Umlaufzeiten:** Das Quadrat der Umlaufzeit jedes Planeten ist proportional zur 3. Potenz der großen Halbachse seiner Umlaufbahn.

Herleitung: 2. aus Drehimpulserhaltung (siehe HR)

1. a) Betrachte Schwerpunktssystem und Relativkoord.:

$$\mu \ddot{\vec{r}} = - \frac{G \mu M}{r^2} \hat{r}; \quad \vec{r} = \vec{r}_p - \vec{r}_s; \quad M = m_p + m_s;$$
$$\mu = \frac{m_p m_s}{m_p + m_s}, \text{ also effektives 1-Teilchenproblem.}$$

1 b) Drehimpulserhaltung \Rightarrow Bahn ist planar (2dim.)
 \leadsto verwende Polarkoordinaten (r, φ) .

1 c) Herleitung eines effektiv 1-dimensionalen Problems:

(i) Energie $E = K + U_{\text{eff}}$
 $= - \frac{G \mu M}{r} + \frac{1}{2} \mu (\dot{r}^2 + r^2 \dot{\varphi}^2)$ ist erhalten.

(ii) Drehimpuls $L = \mu r^2 \dot{\varphi}$ ist erhalten.

$$\Rightarrow E = \frac{1}{2} \mu \dot{r}^2 + \underbrace{\frac{L^2}{2\mu r^2} - \frac{G\mu M}{r}}_{U_{\text{eff}}}$$

$$\Rightarrow \dot{r} = \pm \sqrt{\frac{2}{\mu} (E - U_{\text{eff}}(r))} \quad \left(\begin{array}{l} \text{Separation der Var.} \\ \leadsto t(r) \end{array} \right)$$

(d) Elimination der Zeitabhängigkeit

$$\dot{\varphi} = \frac{L}{\mu r^2} = \frac{d\varphi}{dt}$$

$$\Rightarrow \frac{dr}{d\varphi} = \frac{\dot{r}}{\dot{\varphi}} = \pm \frac{r^2}{L} \sqrt{2\mu (E - U_{\text{eff}}(r))}$$

$$\varphi - \varphi_0 = \pm \frac{L}{\sqrt{2\mu}} \int_{r_0}^r \frac{dr'}{r'^2 \sqrt{E - U_{\text{eff}}(r')}}}$$

allg. Lösung
für Bahnkurve

Fortsetzung: nächste Woche!