

Notiztitel

16.01.2017

$$\frac{\varphi'(t)^2}{2} + (\sin \varphi(t))^2 \frac{\psi'(t)^2}{2} - \cos(\varphi(t)) = c_1 \quad (EE)$$

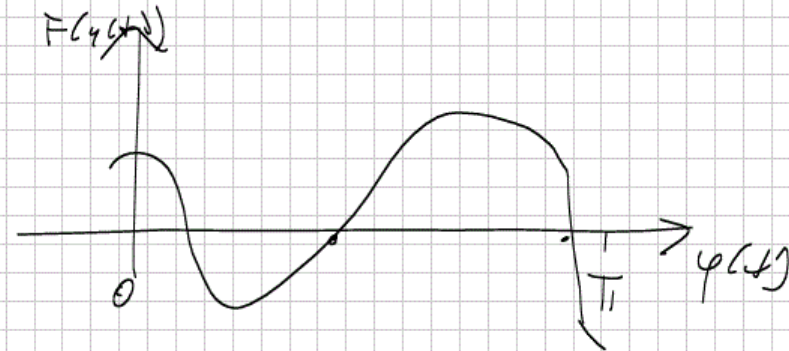
$$(\sin \varphi(t))^2 \psi'(t) = c_2 \quad (EL2)$$

Eliminieren von ψ : $\psi'(t) = \frac{c_2}{(\sin \varphi(t))^2} \rightarrow$ in EE einsetzen.

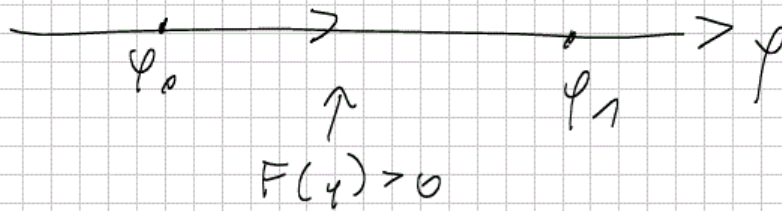
$$\frac{\varphi'(t)^2}{2} + \frac{c_2^2}{2(\sin \varphi(t))^2} - \cos(\varphi(t)) = c_1$$

$$\varphi'(t)^2 = \frac{-c_2^2}{(\sin \varphi(t))^2} + 2\cos(\varphi(t)) + 2c_1 = F(\varphi(t))$$

$$\varphi'(t) = \pm \sqrt{F(\varphi(t))}$$



Nur wenn $F \geq 0$, existiert Lsg.

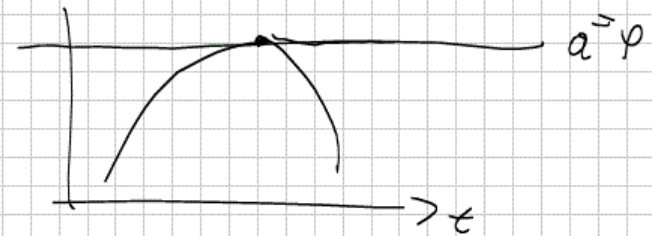


A pprz 1. Ordnung bei der Nullstelle: $F(\varphi) = a - \varphi$, φ Nul. von F .

DA

$$\varphi'(t) = \pm \sqrt{a - \varphi(t)}$$

$$\varphi(t) = a - \frac{(t-a)^2}{4}$$



$\varphi: T \rightarrow [0, \pi]$ ist periodisch, pendelt zwischen 2 Werten hin und her.

$\dot{\varphi}(t) = \sqrt{\frac{c_2}{\varphi^2(t)}}$ ist ebenfalls periodisch

φ ist nicht periodisch, aber bei jeder Periode kommt Konstante dazu: $\varphi(t + T_0) = \Gamma + \varphi(t)$.

—
Weitere Erhaltungssätze

(1) Erhaltung des Impulses, wenn keine äußeren Kräfte auf ein System einwirken.

Da nach dem 3-ten Newtongesetz die Summe aller Kräfte Null ist, folgt, daß der Gesamtimpuls konstant ist.

Drehimpuls: Körper $1, \dots, N$, Massen m_1, \dots, m_N ,
 Position zum Zeitpunkt t : $\begin{pmatrix} x_i(t) \\ y_i(t) \\ z_i(t) \end{pmatrix}$, $i = 1, \dots, N$,

Impuls-Erhaltung: $\sum_{i=1}^N m_i \begin{pmatrix} \dot{x}_i(t) \\ \dot{y}_i(t) \\ \dot{z}_i(t) \end{pmatrix} = 0 = \sum_{i=1}^N m_i \dot{\mathbf{r}}_i(t)$

$\begin{pmatrix} \dot{x}_i(t) \\ \dot{y}_i(t) \\ \dot{z}_i(t) \end{pmatrix} = \dot{\mathbf{r}}_i(t)$

Drehimpuls:
$$L = \sum_{i=1}^N m_i \mathbf{r}_i(t) \times \mathbf{v}_i(t)$$

Satz: Wenn auf ein System keine äußeren Kräfte wirken oder nur Kräfte nur in Richtung des Nullpunkts (& innere Kräfte) wirken, und die inneren Kräfte zwischen 2 Körpern jeweils in die Richtung des anderen Körpers zeigen, dann bleibt der Drehimpuls konstant.

Beweis: Zu zeigen ist $L'(t) = 0$

$$L'(t) = \sum_{i=1}^N m_i \left(\underset{\substack{\uparrow \\ 0}}{p_i'(t)} \times p_i'(t) + p_i(t) \times \underset{\substack{\uparrow \\ 0}}{p_i''(t)} \right) =$$

$$= \sum_{i=1}^N m_i p_i(t) \times p_i''(t)$$

$F = m_i p_i''(t)$ ist eine Kraft, die auf i Markt

3tes Gesetz:

$$-F = m_j p_j''(t)$$

$$p_i(t) \times F + p_j(t) \times (-F)$$

$$= (p_i(t) - p_j(t)) \times F$$

↑ ↗ Die beiden Vektoren sind l.o.

daher ist das Kreuzprodukt 0 , da Satz ist bewiesen.

Anwendung: (1) Doppelpendel ohne Gravitation.

mit Gravitation bleibt

Drehimpuls nicht erhalten,

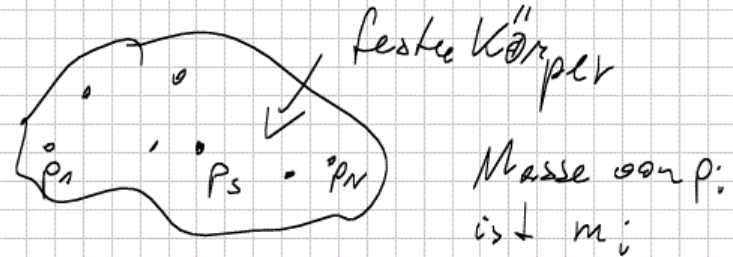
ohne: schon



(2) Bahn eines Planeten um die Sonne.

Freie Rotation

Annahme: $\sum m_i \mathbf{r}_i'(t) = 0$



$R(t)$ Rotationsmatrix, die die Lage

des Körpers zum Zeitpunkt t relativ zu $t=0$ beschreibt.

$R(0) = I_3, \quad R(t) \cdot R^T(t) = I_3 \quad \forall t.$

in geeigneter Koordinaten: $R(t) = \begin{pmatrix} \cos \varphi & -\sin \varphi & 0 \\ \sin \varphi & \cos \varphi & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$

$$p_i(t) := R(t) \cdot p_i(0) \quad i = 1, \dots, N.$$

$$p_i'(t) = R'(t) p_i(0),$$

Lemma (Winkelgeschwindigkeit):

Für jedes t ist die Matrix $R(t)^{-1} \cdot R'(t)$

schief-symmetrisch. (d.h. A ist schief-sym $\Leftrightarrow A^T = -A$)

$$A = \begin{pmatrix} 0 & x & -y \\ -x & 0 & z \\ y & -z & 0 \end{pmatrix}$$

$$A \cdot v = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} \times v$$

Der Vektor zur schief-sym Matrix $R(t)^{-1} R'(t)$

heißt Winkelgeschwindigkeit

$w(t)$... Winkelgeschwindigkeit zum Zeitpunkt t

$M_{w(t)}$... Matrix, $M_{w(t)} \cdot v = w(t) \times v$

$$R'(t) = R(t) M_{w(t)}$$

$$L = \sum_{i=1}^N m_i p_i(t) \times p_i'(t) = \sum_{i=1}^N m_i R(t) p_i(0) \times R(t) M_{w(t)} p_i(0)$$

$$= R(t) \sum_{i=1}^N m_i p_i(0) \times M_{w(t)} p_i(0)$$

$$\left. \begin{array}{l} R(a \times b) = \\ R_a \times R_b \end{array} \right\}$$

$$= R(t) \underbrace{\sum_{i=1}^N m_i p_i(t) \times (w(t) \times p_i(t))}_{I \cdot w(t)} = R(t) \cdot \underset{\uparrow}{I} \cdot w(t) = L$$

I beschreibt die Abb.: $w \mapsto \sum_{i=1}^N m_i p_i(t) \times (w \times p_i(t))$

Man kann zeigen, daß I symmetrisch ist.

I heißt "Trägheitsmoment" des starren Körpers.

Bei Einführung von Koordinaten ist $I = \begin{pmatrix} a & d & 0 \\ 0 & b & 0 \\ 0 & 0 & c \end{pmatrix}$

Differentialgleichung für $R: T \rightarrow SO(3, \mathbb{R})$..

Menge der orthogonalen
Matrizen mit Determinante 1.

$$R'(t) = R(t) \cdot M_{w(t)}, \quad R(t) \cdot I \cdot w(t) = L$$

Um eine DGL für die Winkelgeschwindigkeit zu bekommen,
lösen wir die zweite Gleichung ab:

$$R'(t) \cdot I \cdot w(t) + R(t) \cdot I \cdot w'(t) = 0$$

$$R(t) \cdot M_{w(t)} \cdot I \cdot w(t) + R(t) \cdot I \cdot w'(t) = 0 \quad | R(t)^{-1} \cdot$$

$$M_{w(t)} \cdot I \cdot w(t) + I \cdot w'(t) = 0$$

$$w'(t) = I^{-1} \cdot M_{w(t)} \cdot I \cdot w(t)$$

$$w(t) = \begin{pmatrix} x(t) \\ y(t) \\ z(t) \end{pmatrix}, \quad M_{w(t)} = \begin{pmatrix} 0 & x(t) & -z(t) \\ -x(t) & 0 & y(t) \\ z(t) & -y(t) & 0 \end{pmatrix}, \quad I = \begin{pmatrix} a & 0 & 0 \\ 0 & b & 0 \\ 0 & 0 & c \end{pmatrix},$$

\mathbb{F}_i

$$\begin{aligned} x'(t) &= \frac{b-c}{a} y(t) z(t) \\ y'(t) &= \frac{c-a}{b} x(t) z(t) \\ z'(t) &= \frac{a-b}{c} x(t) y(t) \end{aligned}$$

Eydl: $x = y = z = 0$

$$x = z = 0$$

$$y = z = 0$$

$$E(x, y, z) = ax^2 + by^2 + cz^2, \quad \partial_F(E) = 0$$

Lsgen sind auf Ellipsäiden der Form $ax^2 + by^2 + cz^2 = \text{constant}$.

