

THEORETIKUM ZUR MECHANIK II SS 10

Lösungen zur Klausur

4.6.2010

Aufgabe 1.2

a) Die Masse lautet

$$M = \int_0^{2\pi} \int_{R_1}^{R_2} \sigma r dr d\theta = \int_{R_1}^{R_2} 2\pi \sigma r dr = \sigma \pi (R_2^2 - R_1^2). \quad (1)$$

Also:

$$M = \sigma \pi (R_2^2 - R_1^2). \quad (2)$$

b) Traegheitsmoment:

$$J = \int_0^{2\pi} \int_{R_1}^{R_2} \sigma r^2 r dr d\theta = \int_{R_1}^{R_2} 2\pi \sigma r^3 dr = \frac{\sigma \pi}{2} (R_2^4 - R_1^4) = \quad (3)$$

$$= \frac{\sigma \pi}{2} (R_2^2 - R_1^2) (R_2^2 + R_1^2) = M \frac{(R_2^2 + R_1^2)}{2}. \quad (4)$$

Also:

$$J = M \frac{(R_2^2 + R_1^2)}{2}. \quad (5)$$

c) Energie zur Zeit $t = 0$:

$$E = \frac{1}{2} M v_0^2 + \frac{1}{2} J \omega^2 \quad (6)$$

wobei

$$\omega = \frac{v_0}{R_2}. \quad (7)$$

Energie bei maximaler Hoehe:

$$E = Mgh. \quad (8)$$

Wegen Energieerhaltung:

$$\frac{1}{2} M v_0^2 + \frac{1}{2} M \frac{(R_2^2 + R_1^2)}{2} \frac{v_0^2}{R_2^2} = Mgh. \quad (9)$$

Das Resultat lautet:

$$h = \frac{v_0^2}{g} \left[\frac{1}{2} + \frac{(R_2^2 + R_1^2)}{4R_2^2} \right]. \quad (10)$$

Die zurueckgelegte Strecke s ist:

$$s = \frac{h}{\sin \alpha} = \frac{v_0^2}{g \sin \alpha} \left[\frac{1}{2} + \frac{(R_2^2 + R_1^2)}{4R_2^2} \right]. \quad (11)$$

Aufgabe 2.2

a)

$$L = \frac{a}{2} t \dot{x}^2. \quad (12)$$

Die Ableitungen sind:

$$\frac{\partial L}{\partial x} = 0. \quad (13)$$

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = at\dot{x}. \quad (14)$$

$$\frac{d}{dt}(at\dot{x}) = a(\dot{x} + t\ddot{x}). \quad (15)$$

Die Bewegungsgl. lautet

$$\dot{x} + t\ddot{x} = 0. \quad (16)$$

Sei $\dot{x} = v$. Man hat:

$$v + t\dot{v} = 0. \quad (17)$$

Man loest es durch Trennung der Variablen (wobei die Anfangsbedingungen beruecksichtigt werden):

$$\int_{v_0}^v \frac{dv'}{v'} = - \int_{t_0}^t \frac{dt'}{t'} \rightarrow \ln \frac{v}{v_0} = \ln \frac{t_0}{t}. \quad (18)$$

$$v = v_0 \frac{t_0}{t}. \quad (19)$$

Weitere Integration, um x zu bekommen:

$$x = x(t) = \int_{t_0}^t v_0 \frac{t_0}{t'} dt' + x_0 = v_0 t_0 \ln \frac{t}{t_0} + x_0. \quad (20)$$

b)

$$L = \frac{m}{2} \dot{x}^2 + \frac{k}{2} x^2 + \alpha x \dot{x}. \quad (21)$$

Der α -Term ist eine volle Ableitung

$$\alpha x \dot{x} = \frac{\alpha}{2} \frac{d}{dt}(x^2). \quad (22)$$

Daher traegt nicht zur Bewegungsgl. bei.

Die Bewegungsgl. ist

$$\ddot{x} - \frac{k}{m} x = 0. \quad (23)$$

Wichtig: das Vorzeichen ist nicht das vom Pendel! sin und cos bilden nicht die richtige Basis fuer eine Loesung. Man arbeitet mit Exponentialfunktionen:

$$x(t) = Ae^{\sqrt{\frac{k}{m}}t} + Be^{-\sqrt{\frac{k}{m}}t}, \quad (24)$$

wobei A und B zwei reellen Zahlen sind, die dank der Anfangsbedingungen festgelegt werden:

$$x(0) = A + B = 0. \quad (25)$$

$$\dot{x}(0) = \sqrt{\frac{k}{m}}(A - B) = v_0. \quad (26)$$

Einfache Algebra fuhrt zur Loesung:

$$x(t) = \frac{v_0}{2} \sqrt{\frac{m}{k}} \left(e^{\sqrt{\frac{k}{m}}t} - e^{-\sqrt{\frac{k}{m}}t} \right) = v_0 \sqrt{\frac{m}{k}} \sinh \left(\sqrt{\frac{k}{m}}t \right). \quad (27)$$

c) Ein moeglicher Lagrangian lautet:

$$L_1 = \frac{m}{2} \dot{x}^2 - \frac{c}{5} x^5 + xa \sin(\omega t). \quad (28)$$

Ein anderer ist:

$$L_2 = \frac{m}{2} \dot{x}^2 - \frac{c}{5} x^5 + \frac{\dot{x}}{\omega} a \cos(\omega t). \quad (29)$$

Natuerlich ist die Differenz $L_2 - L_1$ eine volle Ableitung:

$$L_2 - L_1 = \frac{d}{dt} \left(\frac{xa}{\omega} \cos(\omega t) \right). \quad (30)$$

Allgemeiner Lagrangian, der zu der Bewegungsgl. fuehrt:

$$L = kL_1 + \frac{d}{dt} f(x, t) \quad (31)$$

wobei k eine Konstante ist, und $f = f(x, t)$ eine beliebige Funktion von t und x ist.

Aufgabe 3.2

a) Bewegungsgleichungen fuer x und y :

$$m\ddot{x} = -kx - \lambda x(x^2 + y^2); \quad (32)$$

$$m\ddot{y} = -ky - \lambda y(x^2 + y^2). \quad (33)$$

b) Sei

$$\begin{pmatrix} x' \\ y' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos \theta & \sin \theta \\ -\sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix}. \quad (34)$$

Natuerlich

$$x'^2 + y'^2 = (x \cos \theta + y \sin \theta)^2 + (-x \sin \theta + y \cos \theta)^2 = x^2 + y^2. \quad (35)$$

Wenn man ableitet:

$$\begin{pmatrix} \dot{x}' \\ \dot{y}' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos \theta & \sin \theta \\ -\sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \dot{x} \\ \dot{y} \end{pmatrix}, \quad (36)$$

was bedeutet:

$$\dot{x}'^2 + \dot{y}'^2 = \dot{x}^2 + \dot{y}^2. \quad (37)$$

Der Lagrangian ist invariant:

$$L(x, y) = \frac{m}{2} (\dot{x}^2 + \dot{y}^2) - \frac{k}{2} (x^2 + y^2) - \frac{\lambda}{4} (x^2 + y^2)^2 = \quad (38)$$

$$\frac{m}{2} (\dot{x}'^2 + \dot{y}'^2) - \frac{k}{2} (x'^2 + y'^2) - \frac{\lambda}{4} (x'^2 + y'^2)^2 \quad (39)$$

$$= L(x', y'). \quad (40)$$

Physikalisch ist diese Transformation eine Rotation auf der Ebene.

c) Man betrachtet eine infinitesimale Transformation

$$\begin{pmatrix} x' \\ y' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & \theta \\ -\theta & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix}. \quad (41)$$

$$x' = x + \theta y \rightarrow \delta x = \theta y \quad (42)$$

$$y' = y - \theta x \rightarrow \delta y = -\theta x . \quad (43)$$

Der Noether-Strom (erhaltene Groesse) ist:

$$J = \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} \delta x + \frac{\partial L}{\partial \dot{y}} \delta y = \theta m (\dot{x}y - \dot{y}x) . \quad (44)$$

θ ist eine beliebige Konstante, die ausgelassen werden kann. Die erhaltene Groesse ist

$$L_z = m (\dot{x}y - \dot{y}x) , \quad (45)$$

was eben der Drehimpuls in der z -Richtung darstellt.

Theoretische Fragen:

1.1) Seiten 170-171 vom M-I Skript:

<http://th.physik.uni-frankfurt.de/~drischke/Skript.pdf>

2.1) Seiten 11-12 vom M-II Skript:

http://th.physik.uni-frankfurt.de/~drischke/Skript_M2_31_05_2010.pdf

3.1) Seiten 46-47 vom M-II Skript

http://th.physik.uni-frankfurt.de/~drischke/Skript_M2_31_05_2010.pdf