

#### 3.1 PERLE AUF EINEM ROTIERENDEN STAB

- a) Wir benützen die radiale Position  $\rho(t)$  der Perle als generalisierte Koordinate. Die Koordinaten  $(x,y)$ , der xy-Ebene in der der Stab rotiert, schreiben wir mithilfe von  $\rho(t)$  um:

$$x(t) = \rho(t) \cos(\phi(t)) \quad (3.1)$$

$$y(t) = \rho(t) \sin(\phi(t)) \quad (3.2)$$

Wir nehmen an  $V = \text{constant}$ . Jetzt können wir die kinetische Energie  $T$  ausrechnen:

$$T = \frac{m}{2} [\dot{x}^2 + \dot{y}^2] \quad (3.3)$$

$$= \frac{m}{2} [(\dot{\rho}(t) \cos \phi(t) - \rho(t) \sin \phi(t) \dot{\phi}(t))^2 \quad (3.4)$$

$$+ (\dot{\rho}(t) \sin \phi(t) + \rho(t) \cos \phi(t) \dot{\phi}(t))^2] \quad (3.5)$$

$$= \frac{m}{2} [\dot{\rho}(t)^2 + \rho(t)^2 \dot{\phi}(t)^2] \quad (3.6)$$

Daraus folgt die Lagrangefunktion:

$$L = T - V = \frac{m}{2} [\dot{\rho}(t)^2 + \rho(t)^2 \dot{\phi}(t)^2], \quad (3.7)$$

mit  $V = 0$ .

- b) Die Bewegungsgleichung für die Perle folgt aus der Euler-Lagrange Gleichung:

$$0 = \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\rho}(t)} \right) - \frac{\partial L}{\partial \rho(t)} \quad (3.8)$$

$$= m\ddot{\rho}(t) - m\rho(t)\dot{\phi}(t)^2 \quad (3.9)$$

Mit  $\phi(t) = \omega t$  folgt:

$$\ddot{\rho}(t) - \rho(t)\omega^2 = 0 \quad (3.10)$$

Diese Gleichung kann mit einem Exponentialansatz gelöst werden:

$$\rho(t) = C e^{\alpha t} \quad (3.11)$$

Einsetzen gibt:

$$\alpha = \pm \sqrt{\omega^2} \quad (3.12)$$

Die Lösung lautet dann:

$$\rho(t) = C_1 e^{-\omega t} + C_2 e^{\omega t} \quad (3.13)$$

Mit Anfangsbedingungen kann man die Konstanten  $C_1$  und  $C_2$  explizit berechnen. z.B.  $\rho(0) = \rho_0$  und  $\dot{\rho}(0) = 0$  ergibt

$$\rho(t) = \frac{\rho_0}{2} (e^{-\omega t} + e^{\omega t}) \quad (3.14)$$

$$= \rho_0 \cosh(\omega t). \quad (3.15)$$

### 3.2 NOETHER UND EIN STEIN

- a) Zyklische Koordinaten sind solche, von denen die Lagrangefunktion nicht explizit abhängt. Für unsere Lagrangefunktion

$$L(x, y, z, \dot{x}, \dot{y}, \dot{z}) = \frac{m}{2}(\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2) - mgz \quad (3.16)$$

sind dies  $x$  und  $y$ . Die zugehörigen kanonischen Impulse ergeben sich zu

$$p_x = \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = m\dot{x}, \quad p_y = \frac{\partial L}{\partial \dot{y}} = m\dot{y} \quad (3.17)$$

Diese sind die wohlbekannten erhaltenen Impulse.

- b) Mit der Transformation  $z \rightarrow z + h \Rightarrow \dot{z} \rightarrow d/dt(z + h) = \dot{z}$  ergibt sich folgende transformierte Lagrangefunktion  $\tilde{L}$ :

$$\tilde{L} = \frac{m}{2}(\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2) - mgz - mgh = L + \frac{dF}{dt} \quad (3.18)$$

Hieraus lesen wir ab:

$$F = -mgh \quad (3.19)$$

### 3.3 GRAVITATION IN 2D

- a) In der Lagrangefunktion taucht  $\theta$  nicht auf, und ist daher eine zyklische Koordinate. Der assoziierte generalisierte Impuls ist der Drehimpuls

$$L_z = \frac{dL}{d\dot{\theta}} = mr^2\dot{\theta} \quad (3.20)$$

und die zugrunde liegende Symmetrie die Rotationssymmetrie um die  $z$  Achse.

Um die Euler-Lagrange Gleichungen anzuschreiben, benötigen wir die folgenden Ableitungen:

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{r}} = \frac{d}{dt} m\dot{r} = m\ddot{r} \quad (3.21)$$

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} = \frac{d}{dt} mr^2\dot{\theta} = 2mr\dot{r}\dot{\theta} + mr^2\ddot{\theta} \quad (3.22)$$

$$\frac{\partial L}{\partial r} = mr\dot{\theta}^2 - m\frac{K}{r^2} \quad (3.23)$$

$$\frac{\partial L}{\partial \theta} = 0. \quad (3.24)$$

Dies führt dann zu den Bewegungsgleichungen

$$m\ddot{r} - mr\dot{\theta}^2 + m\frac{K}{r^2} = 0 \quad (3.25)$$

$$2mr\dot{r}\dot{\theta} + mr^2\ddot{\theta} = 0 \quad (3.26)$$

- b) Wir setzen Gleichung 3.20 in Gleichung 3.25 ein ( $L_z$  ist konstant) und erhalten:

$$m\ddot{r} - \frac{L_z^2}{mr^3} + m\frac{K}{r^2} = 0. \quad (3.27)$$

Vergleicht man diese Gleichung mit Newtons 2. Axiom, so identifiziert man

$$F(r) = \frac{L_z^2}{mr^3} - m \frac{K}{r^2}.$$

Diese lässt sich als Ableitung  $F = -\partial V / \partial r$  des Potentials

$$V_{\text{eff}}(r) = \frac{L_z^2}{2mr^2} - m \frac{K}{r} \quad (3.28)$$

schreiben.

### 3.4 TEILCHEN IM ELEKTROMAGNETISCHEN FELD

- a) In kartesischen Koordinaten gibt es in der Lagrangefunktion keine zyklische Koordinate. Die Lagrangefunktion in Zylinderkoordinaten  $(r, \phi, z)$  lautet

$$L(r, \phi, z, \dot{r}, \dot{\phi}, \dot{z}) = \frac{m}{2}(\dot{r}^2 + r^2\dot{\phi}^2 + \dot{z}^2) + eEz + \frac{eB}{2}r^2\dot{\phi} \quad (3.29)$$

wobei wir nun  $\phi$  als zyklische Koordinaten identifizieren. Der dazugehörige kanonische Impuls ist

$$p_\phi = \frac{\partial L}{\partial \dot{\phi}} = mr^2\dot{\phi} + \frac{eB}{2}r^2. \quad (3.30)$$

- b) Die Euler-Lagrange Gleichung

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\mathbf{q}}} - \frac{\partial L}{\partial \mathbf{q}} = 0 \quad (3.31)$$

liefert folgende Bewegungsgleichungen für  $r$ ,  $\phi$  und  $z$ :

$$\ddot{r} = r(\dot{\phi}^2 + \frac{eB}{m}\dot{\phi}) \quad (3.32)$$

$$\ddot{\phi} = -2\frac{\dot{r}}{r}\dot{\phi} - \frac{eB}{m}\frac{\dot{r}}{r} \quad (3.33)$$

$$\ddot{z} = \frac{eE}{m} \quad (3.34)$$

- c) Die Lagrangefunktionen sollen sich um eine totale Zeitableitung unterscheiden:

$$\tilde{L}(x, y, z, v_x, v_y, v_z) - L(x, y, z, v_x, v_y, v_z) = \frac{eB}{2}(x\dot{y} + y\dot{x}) \stackrel{!}{=} \frac{dF}{dt} \quad (3.35)$$

Berücksichtigen der Produktregel führt mit  $c \in \mathbb{R}$  zu:

$$F = \frac{eB}{2}xy + c \quad (3.36)$$