

| $\Sigma$ | A5.1 | A5.2 | A5.3 | A5.4 | A5.5 |
|----------|------|------|------|------|------|
|          |      |      |      |      |      |

**Aufgabe 6.1** Betrachten Sie das eindimensionale Potential

$$V(x) = -\frac{\alpha}{x} + \frac{\beta}{x^2}, \quad \alpha, \beta > 0$$

für  $x > 0$ .

**a)** Bestimmen Sie das Minimum des Potentials.

Wir bestimmen die Nullstelle(n) der ersten Ableitung des Potentials:

$$\begin{aligned} \frac{dV(x)}{dx} &= \frac{d}{dx} \left( -\frac{\alpha}{x} + \frac{\beta}{x^2} \right) = \frac{\alpha}{x^2} - 2\frac{\beta}{x^3} \\ 0 &= \frac{\alpha}{x^2} - 2\frac{\beta}{x^3} \\ \Rightarrow x &= 2\frac{\beta}{\alpha} \end{aligned}$$

Da dies auch ein Maximum des Potentials sein könnte, bestimmen wir noch die zweite Ableitung:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dx} \left( \frac{\alpha}{x^2} - 2\frac{\beta}{x^3} \right) &= -2\frac{\alpha}{x^3} + 6\frac{\beta}{x^4} \\ \text{Setze } x &= 2\frac{\beta}{\alpha} \\ &= 2\frac{\alpha}{\left(2\frac{\beta}{\alpha}\right)^3} + 6\frac{\beta}{\left(2\frac{\beta}{\alpha}\right)^4} \\ &= 3\frac{\alpha^4}{8\beta^3} - 2\frac{\alpha^4}{8\beta^3} \\ &= \frac{\alpha^4}{8\beta^3} > 0 \end{aligned}$$

Da diese an der Stelle  $2\frac{\beta}{\alpha}$  größer als 0 ist, handelt es sich um ein Minimum.  
Somit liegt das Minimum des Potentials bei  $2\frac{\beta}{\alpha}$ .

**b)** Berechnen Sie die Taylor-Entwicklung des Potentials bis einschließlich der zweiten Ordnung um das Minimum.

Wir setzen einfach die Ableitungen aus **a)** in die Formel für die Taylor-Reihe ein, dabei beachten wir, dass  $V^{(1)}\left(2\frac{\beta}{\alpha}\right) = 0$  und dieser Teil schon wegfällt:

$$\begin{aligned} V(x) \Big|_{2\frac{\beta}{\alpha}} &= -\frac{\alpha^2}{4\beta} + 0 + \frac{1}{2} \cdot \frac{\alpha^4}{8\beta^3} \cdot \left(x - 2\frac{\beta}{\alpha}\right)^2 \\ &= -\frac{\alpha^2}{4\beta} + \frac{\alpha^4}{16\beta^3}x^2 - \frac{\alpha^3}{4\beta^2}x + \frac{\alpha^2}{4\beta} \\ &= \frac{\alpha^4}{16\beta^3}x^2 - \frac{\alpha^3}{4\beta^2}x \end{aligned}$$

**c)** Berechnen Sie die Kreisfrequenz  $\omega$  der Schwingung eines Teilchens der Masse  $m$  bei kleinen Auslenkungen um seine Ruhelage im Minimum

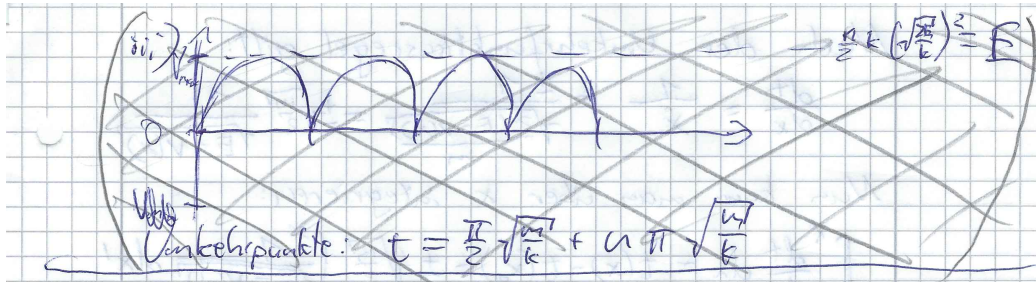
Für kleine Auslenkungen können wir die Taylor-Reihe aus **b)** nutzen, es gilt:

$$\begin{aligned} F(x) = m\ddot{x} = -kx &= -\frac{dV(x)}{dx} = -\frac{d}{dx} \left( \frac{\alpha^4}{16\beta^3}x^2 - \frac{\alpha^3}{4\beta^2}x \right) \\ m \cdot \ddot{x} &= -\frac{\alpha^4}{8\beta^3}x + \frac{\alpha^3}{4\beta^2} \\ \ddot{x} &= -\frac{\alpha^4}{8m\beta^3}x + \frac{\alpha^3}{4\beta^2} \end{aligned}$$

Eine mögliche Lösung dieser Dgl. ist:

$$\begin{aligned} x(t) &= \sin \left( \sqrt{\frac{\alpha^4}{8m\beta^3}} t \right) + \frac{\alpha^3}{8\beta^2}t^2 \\ \Rightarrow \omega &= \sqrt{\frac{\alpha^4}{8m\beta^3}} \end{aligned}$$

## Aufgabe 6.2



Theo 1 Ü 2.6

a) Es gilt:

$$V(x) = - \int_{x_0}^x F(x') dx' \Rightarrow F(x) = - \frac{dV(x)}{dx} = m \ddot{x}$$

Nun lässt sich mit  $\dot{x}$  multiplizieren und über  $t$  integrieren:

$$- \frac{dV(x)}{dx} \cdot \frac{dx}{dt} = m \ddot{x} \dot{x}$$

$$- \int \frac{dV(x)}{dt} dt = \int m \ddot{x} \dot{x} dt$$

Das rechte Integral lässt sich durch partielle Integration lösen:  $f'(x) = \ddot{x}$ ,  $g(x) = \dot{x}$

$$\int m \ddot{x} \dot{x} dt = [m \dot{x}^2] - \int m \dot{x} \ddot{x} dt$$

$$\Leftrightarrow \int m \ddot{x} \dot{x} dt = \left[ \frac{1}{2} m \dot{x}^2 \right]$$

Das ist bekanntlich die kinetische Energie.

Somit gilt:

$$-V + C_1 = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 + C_2 = T + C_2$$

$$\Leftrightarrow C_1 - C_2 = T + V = E = \text{konst.}$$

b) Es gilt:

$$T = E - V(x) = \frac{1}{2} m \dot{x}^2$$

$$\Rightarrow \dot{x} = \pm \sqrt{\frac{2(E - V(x))}{m}}$$

Nach der Umkehrfunktionsregel gilt:

$$\frac{dt}{dx} = \frac{1}{\dot{x}} = \frac{\pm 1}{\sqrt{\frac{2(E-V(x))}{m}}} = \pm \sqrt{\frac{m}{2}} \frac{1}{\sqrt{E-V(x)}}$$

Nun kann man über  $x$  integrieren:

$$\int_{x_0}^x \frac{dt}{dx} dx = t(x) - t(x_0) = \pm \sqrt{\frac{m}{2}} \int_{x_0}^x \frac{1}{\sqrt{E-V(x')}} dx'$$

c) i) Im Folgenden wird das Integral für den genannten Spezialfall berechnet. Hierfür wird zunächst  $V(x)$  berechnet:

$$V(x) = - \int_{x_0}^x F(x') dx' = - \int_{x_0}^x -kx' dx' \\ = \frac{1}{2} kx^2 - \frac{1}{2} kx_0^2$$

Dies kann nun in das Integral eingesetzt werden:

$$\int_{x_0}^x \frac{dx'}{\sqrt{E - (\frac{k}{2}x'^2 - \frac{k}{2}x_0^2)}} = \int_{x_0}^x \frac{dx'}{\sqrt{E' - \frac{k}{2E'}x'^2}} \quad \begin{matrix} E' = E + \frac{k}{2}x_0^2 \\ x = \sqrt{\frac{2E'}{k}} u \end{matrix}$$

Nun können wir wie folgt substituieren:

$$x(u) = \sqrt{\frac{2E'}{k}} \sin(u) \Leftrightarrow u = \arcsin\left(\sqrt{\frac{k}{2E'}} x\right)$$

$$= \int_{u(x_0)}^{u(x)} \frac{1}{\sqrt{E'}} \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{k}{2E'} \left(\sqrt{\frac{2E'}{k}} \sin(u)\right)^2}} \frac{dx'}{du} du$$

$$= \frac{1}{\sqrt{E'}} \int_{u(x_0)}^{u(x)} \sqrt{\frac{2E'}{k}} \frac{\cos(u)}{\sqrt{\cos^2(u)}} du$$

$$= \sqrt{\frac{2}{k}} (u(x) - u(x_0)) = \sqrt{\frac{2}{k}} \left( \arcsin\left(\sqrt{\frac{k}{2E'}} x\right) - \arcsin\left(\sqrt{\frac{k}{2E'}} x_0\right) \right)$$

Insgesamt gilt für  $t(x)$  somit:

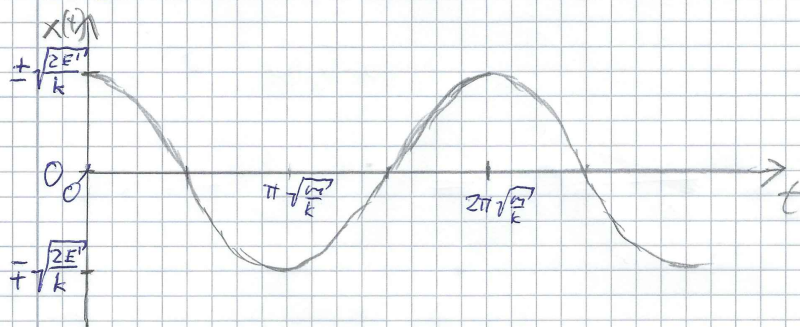
$$* \quad t(x) = \pm \sqrt{\frac{m}{k}} \left( \arcsin\left(\sqrt{\frac{k}{2E'}} x\right) - \arcsin\left(\sqrt{\frac{k}{2E'}} x_0\right) \right)$$

ii) ~~Die~~ Umformen auf  $x$ :

$$x = \sqrt{\frac{2E'}{k}} \sin\left(\pm \sqrt{\frac{k}{m}} t + \arcsin\left(\sqrt{\frac{k}{2E'}} x_0\right)\right)$$



Somit \*eine Sinusfunktion mit der Amplitude  $\sqrt{\frac{2E'}{k}}$  und einer Phasenverschiebung. Wegen der Anfangsbedingung  $x(0)=0$  muss zum Zeitpunkt 0 die kinetische Energie 0 sein, sodass es hier einen Umkehrpunkt ~~geben~~ muss:



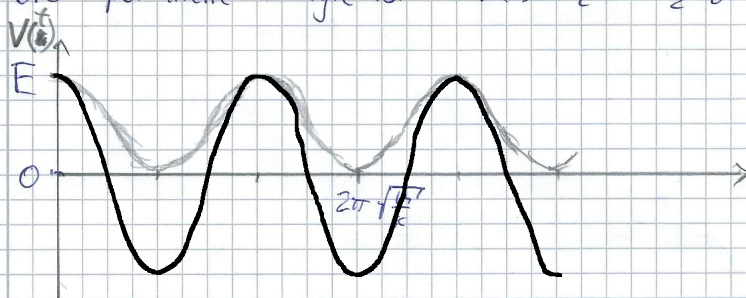
Die Punkte auf der Zeitachse wurden über die Periodendauer berechnet:

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}$$

iii) Die Umkehrpunkte der Bewegung sind offensichtlich:

$$n\pi \sqrt{\frac{m}{k}} \quad | \quad n \in \mathbb{Z}$$

Die potentielle Energie ist:  $V(x) = \frac{k}{2}x^2 - \frac{k}{2}x_0^2$  \*\*



\* Ergänzung 1:

Wegen der Argumentation am Anfang vom 3. eingescannten Blatt gilt:

$$\arcsin\left(\sqrt{\frac{k}{2E'}}x_0\right) = \pm \frac{\pi}{2}$$

Da gilt  $\sin(x \pm \frac{\pi}{2}) = \pm \cos(x)$ , lässt sich die Gleichung für  $x$  vereinfachen zu (es wurde  $E'$  resubstituiert):

$$x(t) = \sqrt{\frac{2E + kx_0^2}{k}} \cos\left(\sqrt{\frac{k}{m}}t\right)$$

Dies ist auch in der ersten Skizze dargestellt.

\*\* Ergänzung 2:

Bitte nur die schwarze, nicht die mit Bleistift gezeichnete Linie betrachten. Die Gleichung geht wie folgt weiter:

$$\frac{k}{2}x^2 - \frac{k}{2}x_0^2 = \frac{k}{2} \left( \sqrt{\frac{2E + kx_0^2}{k}} \cos\left(\sqrt{\frac{k}{m}}t\right) \right)^2 - \frac{k}{2}x_0^2 \quad (1)$$

$$= E \cos^2\left(\sqrt{\frac{k}{m}}t\right) + \frac{k}{2}x_0^2 (\cos\left(\sqrt{\frac{k}{m}}t\right) - 1)^2 \quad (2)$$

$$= E \cos^2\left(\sqrt{\frac{k}{m}}t\right) - \frac{k}{2}x_0^2 \sin^2\left(\sqrt{\frac{k}{m}}t\right) \quad (3)$$

$$= E \left( \cos^2\left(\sqrt{\frac{k}{m}}t\right) - \sin^2\left(\sqrt{\frac{k}{m}}t\right) \right) \quad (4)$$

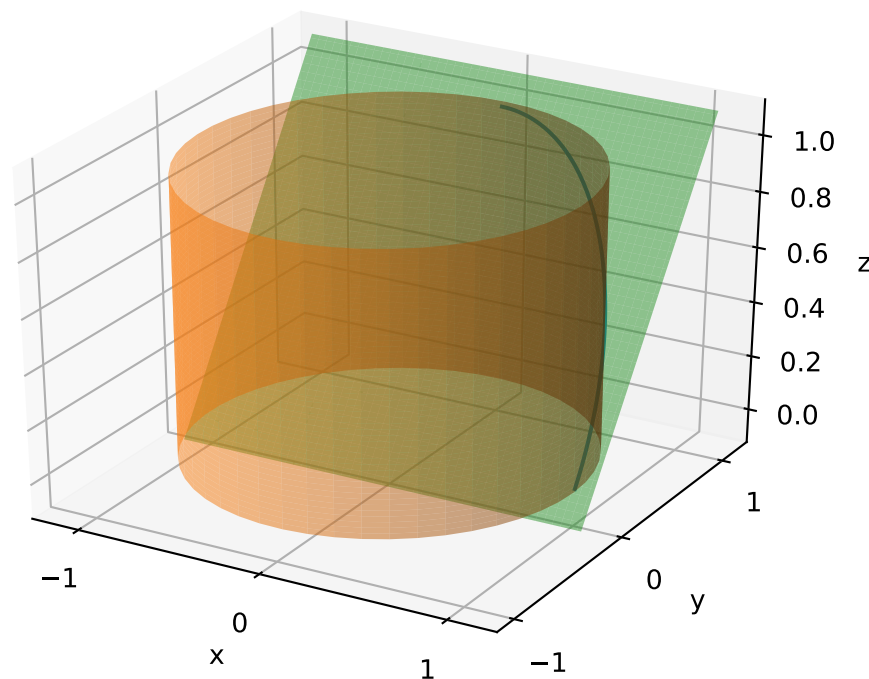
Der letzte Umformungsschritt geht ebenfalls aus der Tatsache hervor, dass  $\dot{x}(0) = 0$ , sodass zum Zeitpunkt 0 die gesamte Energie in der potentiellen Energie stecken muss.

**Aufgabe 6.3** Gegeben sei das Vektorfeld:

$$\vec{F}(\vec{x}) = \begin{pmatrix} x \\ x^2 + y^2 + z^2 \\ ye^z \end{pmatrix}.$$

Die gemeinsamen Punkte der Ebene  $z = y$  und des Kreiszylinders, dessen Querschnittsfläche den Radius 1 besitzt und dessen Achse mit der  $z$ -Achse zusammenfällt, definieren eine Schnittkurve  $S$ . Der Weg  $C$  beginne im Punkt  $(1, 0, 0)$ , verlaufe entlang der Schnittkurve  $S$  im Halbraum  $y \geq 0$  und ende im Punkte  $(0, 1, 1)$ .

(a) Skizze des Kreiszylinders, der Ebene und des Wegs  $C$ :



Wir bestimme explizit die Parametrisierung  $\vec{x}(\phi)$  der Schnittkurve  $S$ : wir setzen in die allgemeine Parametrisierung des Kreiszylinders ein, dass gilt  $z(\phi, z) = y(\phi, z)$

$$\vec{x}(\phi) = \vec{x}(\phi, z) = \begin{pmatrix} \cos(\phi) \\ \sin(\phi) \\ \sin(\phi) \end{pmatrix}.$$

Für  $\phi \in [0, \frac{\pi}{2}]$  beschreibt diese Parametrisierung genau die Schnittkurve  $S$ , denn  $\vec{x}(0) = (1, 0, 0)$  und  $\vec{x}(\frac{\pi}{2}) = (0, 1, 1)$ , nach Konstruktion liegt  $\vec{x}(\phi)$  auf dem Kreiszylinder und wegen  $z(\phi) = \sin(\phi) = y(\phi)$  liegt  $\vec{x}(\phi)$  in der Ebene mit  $z = y$ . Außerdem  $y(\phi) \neq 1$  für alle  $\phi \in [0, \frac{\pi}{2})$  und  $y(\phi) = \sin(\phi) \geq 0$  für alle  $\phi \in [0, \frac{\pi}{2}]$ . Somit beschreibt  $\vec{x}: [0, \frac{\pi}{2}] \rightarrow \mathbb{R}^3, \phi \mapsto \vec{x}(\phi)$  genau die Schnittkurve  $S$ .

(b) Es gilt:

$$\frac{d\vec{x}(\phi)}{d\phi} = \begin{pmatrix} -\sin(\phi) \\ \cos(\phi) \\ \cos(\phi) \end{pmatrix}.$$

Wir berechnen: bei (1) wird durch  $u = \sin(\phi)$  substituiert, bei (2) wird benutzt, dass  $(xe^x - e^x)' = xe^x$ .

$$\begin{aligned} \int_C \vec{F}(\vec{x}) \cdot d\vec{x} &= \int_0^{\frac{\pi}{2}} \vec{F}(\vec{x}(\phi)) \cdot \frac{d\vec{x}(\phi)}{d\phi} d\phi \\ &= \int_0^{\frac{\pi}{2}} \begin{pmatrix} \cos(\phi) \\ \cos^2(\phi) + 2\sin^2(\phi) \\ \sin(\phi) \exp(\sin(\phi)) \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} -\sin(\phi) \\ \cos(\phi) \\ \cos(\phi) \end{pmatrix} d\phi \\ &= \int_0^{\frac{\pi}{2}} -\cos(\phi) \sin(\phi) + [1 + \sin^2(\phi)] \cos(\phi) + \cos(\phi) \sin(\phi) \exp(\sin(\phi)) d\phi \\ &= \int_0^{\frac{\pi}{2}} \cos(\phi) [-\sin(\phi) + 1 + \sin^2(\phi) + \sin(\phi) \exp(\sin(\phi))] d\phi \\ &\stackrel{(1)}{=} \int_0^1 [1 - u + u^2 + ue^u] \cos(\phi) \frac{du}{\cos(\phi)} \\ &= \int_0^1 1 - u + u^2 + ue^u du \\ &\stackrel{(2)}{=} \left. u - \frac{1}{2}u^2 + \frac{1}{3}u^3 + ue^u - e^u \right|_0^1 \\ &= 1 - \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + e - e - 0 + 0 - 0 + 0 + 1 = \frac{11}{6}. \end{aligned}$$

□



### Aufgabe 6.4 Berechnen Sie

a) die allgemeine Lösung der Differentialgleichung

$$y' = -\frac{2}{x}y + \frac{\ln x}{x^2} \quad (1)$$

Wir lösen zuerst den homogenen Teil:

$$\begin{aligned} \frac{dy}{dx} &= -\frac{2}{x}y \\ \text{Sep. der Var.:} \\ \frac{dy}{y} &= -\frac{2}{x}dx && | \int \\ \int \frac{dy}{y} &= \int -\frac{2}{x}dx \\ \ln(y) &= -2(\ln(x) + \underline{c}) \\ \ln(y) &= -2\ln(x) - 2\underline{c} && | \ln \text{ auflösen} \\ y &= e^{-2\ln(x)} \cdot e^{-2\underline{c}} && | c := e^{-2\underline{c}} \\ y &= cx^{-2} \end{aligned} \quad (2)$$

Variation der Kons.:  $c \rightarrow c(x)$

$$y' = -2\frac{c(x)}{x^2} + c'(x)x^{-2} \quad (3)$$

Setze (2) und (3) in (1) ein:

$$\begin{aligned} -2\frac{c(x)}{x^3} + \frac{c'(x)}{x^2} &= -\frac{2}{x} \cdot \frac{c(x)}{x^2} + \frac{\ln(x)}{x^2} \\ \Leftrightarrow \frac{c'(x)}{x^2} &= \frac{\ln(x)}{x^2} \\ \Leftrightarrow c'(x) &= \ln(x) \\ \Rightarrow c(x) &= \int dx \, c'(x) = \int dx \, \ln(x) = x \ln(x) - x + \hat{c} \end{aligned} \quad (4)$$

(4) in (2):

$$\begin{aligned} y &= (x \ln(x) - x + \hat{c}) \cdot \frac{1}{x^2} \\ y &= \frac{\ln(x) - 1}{x} - \frac{\hat{c}}{x^2} \end{aligned}$$

b) die Lösung des Anfangswertproblems

$$y' = -2xy + 2xe^{-x^2}, \quad y(0) = 2 \quad (1)$$

Wir bestimmen den homogenen Teil:

$$\begin{aligned} \frac{dy}{dx} &= -2xy \\ \text{Sep. der Var.:} \\ \frac{dy}{y} &= -2x dx && | \int \\ \int dy \frac{1}{y} &= -2 \int dx x \\ \ln(y) &= -x^2 - \hat{c} && | \ln \text{ beseitigen} \\ y &= e^{-x^2 - \hat{c}} \\ y &= e^{-x^2} \cdot e^{-\hat{c}} && | c := e^{-\hat{c}} \\ y &= ce^{-x^2} \end{aligned} \quad (2)$$

Variation der Kons.:  $c \rightarrow c(x)$

$$y' = c'(x) e^{-x^2} - 2xe^{-x^2} c(x) \quad (3)$$

(2) und (3) in (1):

$$\begin{aligned} c'(x) e^{-x^2} - 2xe^{-x^2} c(x) &= -2xc(x) e^{-x^2} + 2xe^{-x^2} \\ c'(x) e^{-x^2} &= 2xe^{-x^2} \\ c'(x) &= 2x \\ \Rightarrow c(x) &= \int dx c'(x) = \int dx 2x = x^2 + \hat{c} \end{aligned} \quad (4)$$

(4) in (1) ergibt allg. Lösung für Dgl.:

$$y = (x^2 + \hat{c}) e^{-x^2}$$

Anfangsbed.  $y(0) = 2$  einsetzen:

$$\begin{aligned} y(0) &= \hat{c} = 2 \\ \Rightarrow y &= (x^2 + 2) e^{-x^2} \end{aligned}$$