

## Klassische Theoretische Physik II

Vorlesung: Prof. Dr. K. Melnikov – Übung: Dr. H. Frellesvig, Dr. R. Rietkerk

### Übungsblatt 8

Ausgabe: 08.06.18 – Abgabe: 15.06.18 bis 09:30 – Besprechung: 19.06.18

#### Aufgabe 1: Schwingungen auf einer Kreisbahn

5 Punkte

In dieser Aufgabe betrachten wir das in Abbildung 1 gezeigte System. Ein Teilchen der Masse  $m$  und elektrischer Ladung  $q$  kann sich frei auf der Kreisbahn mit Radius  $r$  bewegen. Es wird durch eine nach unten wirkende Schwerkraft  $mg$  beeinflusst. Zudem ist am untersten Punkt der Bahn ein Teilchen (ebenfalls mit Ladung  $q$ ) fixiert, das das andere Teilchen durch die Coulomb-Kraft abstößt. Wir wählen die Einheiten so, dass das Coulomb-Potential zwischen zwei Teilchen mit Ladung  $q$  und Abstand  $d$  durch  $q^2/d$  gegeben ist.

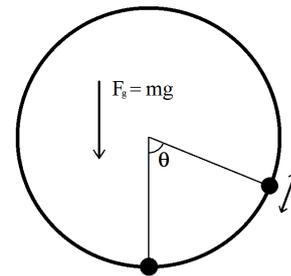


Abbildung 1

- (a) Zeigen Sie, dass die Lagrange Funktion für das bewegliche Teilchen durch

$$L = \frac{1}{2}mr^2\dot{\theta}^2 + mgr \cos(\theta) - \frac{q^2}{2r \sin(\theta/2)} \quad (1)$$

gegeben ist.

- (b) Es wird angenommen, dass die Werte von  $m$  und  $q$  ein Gleichgewichtszustand des beweglichen Teilchens, bei einem Winkel zwischen  $\theta = 0$  und  $\theta = \pi$ , zulassen. Finden Sie diesen Gleichgewichtswinkel und drücken Sie ihn durch  $r$ ,  $g$ ,  $m$  und  $q$  aus.
- (c) Die Bewegung besteht aus kleinen Schwingungen um die Gleichgewichtslage. Bestimmen Sie die Kreisfrequenz  $\omega$  dieser Schwingungen.

#### Aufgabe 2: Gedämpfte Schwingungen

4 Punkte

In dieser Aufgabe betrachten wir gedämpfte Schwingungen in einer Dimension. Gedämpfte Schwingungen ergeben sich durch die Einwirkung einer Kraft

$$F = -kx - \mu\dot{x}.$$

Die Bewegungsgleichung ist dann gegeben als

$$\ddot{x} + \gamma\dot{x} + \omega_0^2x = 0. \quad (1)$$

- (a) Drücken Sie  $\gamma$  und  $\omega_0$  für ein Teilchen der Masse  $m$  in Abhängigkeit von  $k$ ,  $\mu$  und  $m$  aus.
- (b) Wenn  $\gamma < 2\omega_0$ , nennt man die Schwingung “schwach gedämpft”. Zeigen Sie, dass in diesem Fall die Bewegungsgleichung durch

$$x = x_0 e^{-\gamma t/2} \cos(\omega_d t) \quad (2)$$

gelöst wird, wobei

$$\omega_d = \sqrt{\omega_0^2 - \gamma^2/4}. \quad (3)$$

Hinweis: Es reicht zu Überprüfen, dass die Lösung gültig ist.

- (c) Was ist das Verhältnis der Amplituden von zwei aufeinanderfolgenden Schwingungen zur gleichen Seite hin?
- (d) Wenn Reibung in Betracht gezogen wird, ist die Energie des Teilchens nicht erhalten. Was ist die Energie von einem schwach gedämpften Oszillator als Funktion der Zeit? (Nehmen Sie an, dass  $\gamma \ll \omega_0$ .)

### Aufgabe 3: Erzwungene Schwingungen

7 Punkte

In dieser Aufgabe betrachten wir die Auswirkungen einer externen Kraft auf einen harmonischen Oszillator. Dies bezeichnet man als erzwungene Schwingung.

- (a) Erzwungene Schwingungen lösen die Gleichung

$$\ddot{x} + \omega^2 x = \frac{F(t)}{m}. \quad (1)$$

Wie in der Vorlesung gezeigt wurde, ist die spezielle Lösung

$$x_p(t) = \int_{t_0}^t \frac{F(\tau)}{m\omega} \sin(\omega(t - \tau)) d\tau, \quad (2)$$

wobei  $t_0$  eine beliebige Konstante ist. Das bedeutet, dass die allgemeine Lösung durch

$$x(t) = A \sin(\omega t + \phi) + x_p(t), \quad (3)$$

gegeben ist, wobei  $A$  und  $\phi$  freie Parameter sind. Prüfen Sie die Gültigkeit dieser Lösung, indem Sie Gleichung (3) in Gleichung (1) einsetzen.

- (b) Ein häufig auftretender Fall ist eine harmonische Kraft  $F(t) = F_0 \sin(\Omega t)$ , wobei sich  $\Omega$  im Allgemeinen von der Eigenfrequenz  $\omega$  unterscheidet. Leiten Sie für diese harmonische Kraft den generellen Ausdruck für  $x(t)$  her. Sie können  $t_0 = 0$  annehmen.
- (c) Der Ausdruck aus Teilaufgabe (b) lässt sich schreiben als

$$x(t) = \frac{F_0/m}{\omega^2 - \Omega^2} \sin(\Omega t). \quad (4)$$

Bestimmen Sie  $A$  und  $\phi$ .

- (d) Jede periodische ungerade Funktion  $f(x)$  mit Periode  $2\pi/\Omega$  kann als eine sogenannte Fourierreihe

$$f(t) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n \sin(\Omega n t), \quad (5)$$

geschrieben werden, wobei die Koeffizienten  $c_n$  durch

$$c_n = \frac{\Omega}{\pi} \int_{-\pi/\Omega}^{\pi/\Omega} f(t) \sin(\Omega n t) dt \quad (6)$$

gegeben sind. Beweisen Sie Gleichung (6) mit Hilfe von Gleichung (5).

Hinweis:  $\int_{-\pi}^{\pi} \sin(nz) \sin(\nu z) dz = \delta_{n\nu} \pi$  für ganzzahlige  $\{n, \nu\}$ .

- (e) Betrachten wir die in Abbildung 2 gezeigte Funktion  $F(t)$ . Im Bereich zwischen  $t = -\pi/\Omega$  und  $t = \pi/\Omega$  gilt  $f(t) = \Omega F_z t / \pi$ . Außerhalb dessen wiederholt sich die Funktion periodisch. Finden Sie ein Ausdruck für die Fourierreihe der harmonischen Schwingung, die aus dieser Antriebskraft resultiert (mit Eigenfrequenz  $\omega$  und Masse  $m$ ).

Hinweis: Benutzen Sie die Fourierreihe, die Linearität der Differentialgleichung und Gleichung (4).

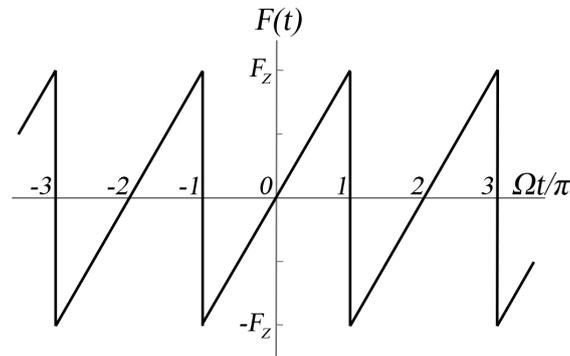


Abbildung 2: Die Antriebskraft aus Aufgabe 3 (e).

#### Aufgabe 4: Angeregte Schwingungen

4 Punkte

Ein leichtes Teilchen der Masse  $m$  oszilliert harmonisch mit der Eigenfrequenz  $\omega$ . Ein viel schweres Teilchen bewegt sich entlang einer geraden Linie mit der Geschwindigkeit  $v$  und fliegt an dem leichten Teilchen zur Zeit  $t = 0$  mit einem minimalen Abstand  $\rho$  vorbei. Das schwere Teilchen übt eine Kraft auf das leichte Teilchen aus, die eine Schwingung induziert. Die Kraft kann durch  $F = f_0 \exp(-\alpha d^2)$  genähert werden, wobei  $d$  der Abstand zwischen den beiden Teilchen ist.

- (a) Die Bewegungsgleichung für das leichte Teilchen ist durch

$$\ddot{x} + \omega^2 x = \frac{F(t)}{m} \quad (1)$$

gegeben, wobei

$$F(t) = F_0 \exp(-\beta t^2). \quad (2)$$

Was sind  $F_0$  und  $\beta$ , ausgedrückt durch  $f_0$ ,  $\alpha$ ,  $v$  und  $\rho$ ?

- (b) Leiten Sie einen Ausdruck für  $x(t)$  für die Schwingungen des leichten Teilchens her, lange Zeit nachdem ( $t = +\infty$ ) das schwere Teilchen vorbei geflogen ist, unter die Annahme, dass das leichte Teilchen zu Beginn ( $t = -\infty$ ) im Ruhezustand ist.