

## Zur Newton'schen Bewegungsgleichung

Im (statischen wie dynamischen) Gleichgewicht gilt:

$$\sum_i \vec{F}_i = 0$$

Spezialfall zweier Kräfte:

$$\vec{F}_1 = -\vec{F}_2$$

Im statischen Fall besteht z.B. Gleichgewicht zwischen dem Gewicht eines Körpers  $G = mg$  (Aktionskraft) und der elastischen Gegenkraft der Unterlage (Reaktionskraft).

Im dynamischen Fall steht die Aktionskraft (z.B. beschleunigende Gravitationskraft) im Gleichgewicht mit der Reaktionskraft

$$\vec{F} = -m \frac{d^2 \mathbf{r}(t)}{dt^2}$$

Man kann die Kraft  $F$  als Trägheitskraft auffassen, die ein Körper einer Änderung seines Bewegungszustandes entgegensetzt.

## Beispiel Federschwinger

Die Trägheitskraft steht im Gleichgewicht mit

- a) der Gewichtskraft  $mg$
- b) der rücktreibenden elastischen Federkraft  $-Dx$

Im eindimensionalen Fall  $\vec{F} \parallel \vec{i}$  erhalten wir

$$-Dx + mg - m \frac{d^2x}{dt^2} = 0$$

Wir versuchen diese Bewegungsgleichung (eine Differentialgleichung zweiter Ordnung) zu lösen. Gesucht ist der Zusammenhang  $x(t)$ .

### I - Eine spezielle Lösung (statischer Fall)

Im statischen Fall ist  $v = 0$ . Damit vereinfacht sich die Beziehung zu:

$$0 = -Dx + mg$$

Wir erhalten daraus die spezielle Lösung  $x = x_1$ :

$$x_1 = mg/D$$

Diese Lösung gibt die Ausdehnung der Feder für eine Belastung mit einem bestimmten Gewicht an. Die Dehnung hängt von der Schwerebeschleunigung  $g$  ab.

## II - Eine Lösung für den dynamischen Fall

Wir lösen die (homogene) Differentialgleichung für den Fall  $g = 0$ , d.h. weitab von irgendeinem Schwerfeld:

$$m \left[ \frac{d^2 x(t)}{dt^2} \right] = -Dx$$

Mit dem Lösungsansatz

$$x = x_0 = x_A \sin(\omega t)$$

erhält man nach dem Einsetzen in die Ausgangsgleichung:

$$-m\omega^2 x_A \sin\omega t + Dx_A \sin\omega t = 0$$

Nachdem die letzte Gleichung vereinfacht und nach  $\omega$  umgestellt ist:

$$\omega^2 = D/m$$

Die Lösung lautet somit

$$x_0 = x_A \sin\left(\sqrt{\frac{D}{m}} t\right)$$

Die letzte Gleichung beschreibt eine schwingende Feder mit der Amplitude  $x_A$  und der Frequenz

$$f = \frac{\sqrt{D/m}}{2\pi}$$

Die Feder schwingt also auch abseits von Schwerfeldern aufgrund der Wirkung der rücktreibenden Kraft  $-Dx$ .

### III - Allgemeine Lösung

Die Theorie der linearen Differentialgleichungen sagt aus, dass sich die allgemeine Lösung aus der Summe der Lösung der homogenen Gleichung und einer speziellen Lösung ergibt, also:

$$\mathbf{x}(t) = \mathbf{x}_0 + \mathbf{x}_1$$

Damit haben wir

$$x(t) = x_A \sin \left[ \left( \sqrt{\frac{D}{m}} \right) t \right] + \frac{mg}{D}$$

Die Gültigkeit dieser Lösung kann leicht durch Einsetzen in die Differentialgleichung verifiziert werden.

Die Feder schwingt also um die (statische) Ruhelage  $x_1 = mg/D$  mit der Kreisfrequenz  $\omega^2 = D/m$  und der Amplitude  $x_A$ .

Die Amplitude  $x_A$  ergibt sich aus der in der Feder gespeicherten Energie (hierzu später mehr).