Kinetik des Massenpunktes

2.1 NEWTONsches Bewegungsgesetz (Kräftesatz): Die Bewegung eines Massenpunktes unter der Wirkung von Kräften wird beschrieben durch

$$\left[\frac{\mathrm{d}(m\boldsymbol{v})}{\mathrm{d}t} = \dot{\boldsymbol{p}} = \boldsymbol{F}\right],$$

mit $oldsymbol{F} = \sum oldsymbol{F}_i$ und dem Impuls

$$p = mv$$
.

Da die Masse konstant ist, kann das Bewegungsgesetz auch in der Form

$$ma = F$$

$$Masse \times Beschleunigung = Kraft$$

ausgedrückt werden. Hieraus folgt z.B. für kartesische Koordinaten

$$ma_x = \sum F_x$$
, $ma_y = \sum F_y$, $ma_z = \sum F_z$.

- Das Bewegungesetz gilt in dieser Form nur in einem Inertialsystem (= absolut ruhendes System, vgl. auch Kapitel 8),
- Körper endlicher Abmessungen können als Massenpunkte aufgefasst werden, sofern ihre Abmessungen keinen Einfluss auf die Bewegung haben.
- 2.2 Impulssatz: Zeitliche Integration des Bewegungsgesetzes ergibt

$$moldsymbol{v}-moldsymbol{v}_0=\int\limits_{t_0}^toldsymbol{F}\mathrm{d}ar{t}$$

$$oldsymbol{p}-oldsymbol{p}_0=\widehat{oldsymbol{F}}$$

mit dem Kraftsto β (Antrieb) $\hat{F} = \int_{t_0}^{t} \mathbf{F} d\bar{t}$. Wirken keine Kräfte (F = 0), so bleibt der Impuls erhalten:

$$p = mv = \text{const}$$
.

2.3 Drehimpulssatz (Momentensatz): Vektorielle Multiplikation des Bewegungsgesetzes mit dem Ortsvektor r liefert

$$\boxed{\frac{\mathrm{d}\boldsymbol{L}^{(0)}}{\mathrm{d}t} = \boldsymbol{M}^{(0)}},$$

mit $\boldsymbol{L}^{(0)} = \boldsymbol{r} \times \boldsymbol{p}$ = Drehimpuls (Drall) bezüglich des festen Punktes 0, $M^{(0)} = r \times F$ = Moment bezüglich des festen Punktes 0.

Wirkt kein Moment ($M^{(0)} = 0$), so bleibt der Drehimpuls erhalten:

$$L^{(0)} = r \times mv = \text{const}$$
.

Dann folgt mit

$$d\mathbf{A} = \frac{1}{2} \mathbf{r} \times d\mathbf{r} \quad \leadsto \quad \frac{d\mathbf{A}}{dt} = \frac{1}{2} \mathbf{r} \times \mathbf{v}$$

der Flächensatz (vgl. Seite 11)

$$\dot{A} = \text{const}$$
.



2.4 Arbeitssatz: Wegintegration des Bewegungsgesetzes führt auf

$$\boxed{\frac{mv_1^2}{2} - \frac{mv_0^2}{2} = \int\limits_{\boldsymbol{r}_0}^{\boldsymbol{r}_1} \boldsymbol{F} \cdot d\boldsymbol{r}} \quad \text{bzw.} \quad \boxed{E_{k1} - E_{k0} = W},$$

$$E_{k1} - E_{k0} = W$$

mit

kinetische Energie: $E_k = \frac{1}{2} m v^2$,

Arbeit der Kraft
$$\mathbf{F}: W = \int dW = \int \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r},$$

$$dW = \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = |\mathbf{F}| |d\mathbf{r}| \cos \alpha.$$



Anmerkungen: • Kräfte, die senkrecht zum Weg stehen $(\alpha = \pi/2)$, leisten keine Arbeit.

• Bei einer Drehbewegung gilt $dW = M \cdot d\varphi$.

2.5 Energiesatz: Lassen sich die Kräfte gemäß

$$F = - \operatorname{grad} E_p = -\left(\frac{\partial E_p}{\partial x} e_x + \frac{\partial E_p}{\partial y} e_y + \frac{\partial E_p}{\partial z} e_z\right)$$

aus einem Potential E_p ableiten ($\hat{=}$ konservative Kräfte), so ist die Arbeit wegunabhängig, d.h. durch die Potentialdifferenz gegeben:

$$W = \int_{\mathbf{r}_0}^{\mathbf{r}_1} \mathbf{F} \cdot \mathrm{d}\mathbf{r} = E_{p0} - E_{p1} .$$

Damit folgt dann aus dem Arbeitssatz

$$E_{k1} + E_{p1} = E_{k0} + E_{p0} = \text{const}$$
.

In Worten: Für konservative Kräfte ist die Summe aus kinetischer Energie E_k und potentieller Energie E_p während der Bewegung konstant.

2.6 Einige Potentiale

Gravitationspotential (nahe Erdoberfläche)

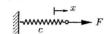
 $E_p = mg\,z$

Gravitationspotential (allgemein)

 $E_p = -f \frac{Mm}{r}$

Gravitationskonstante $f = 6,673 \cdot 10^{-11} \,\mathrm{m}^3/\mathrm{kg}\,\mathrm{s}^3$

$$E_p = \frac{1}{2} cx^2$$



2.7 Leistung

$$\begin{split} P &= \frac{\mathrm{d}W}{\mathrm{d}t} = \boldsymbol{F} \cdot \boldsymbol{v} &= \text{Leistung einer Kraft,} \\ P &= \boldsymbol{M} \cdot \frac{\mathrm{d}\boldsymbol{\varphi}}{\mathrm{d}t} = \boldsymbol{M} \cdot \boldsymbol{\omega} &= \text{Leistung eines Momentes.} \end{split}$$

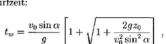
2.8 Formeln zur Wurfbewegung

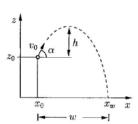
Bahnkurve (Wurfparabel):

$$z = z_0 - \frac{g}{2} \left(\frac{x - x_0}{v_0 \cos \alpha} \right)^2 + (x - x_0) \tan \alpha$$

Wurfhöhe:

$$h = \frac{1}{2g} (v_0 \sin \alpha)^2 ,$$





$$w = v_0^2 \frac{\sin\alpha\cos\alpha}{g} \left[1 + \sqrt{1 + \frac{2gz_0}{v_0^2\sin^2\alpha}} \right] \ . \label{eq:weight}$$

Sonderfall $z_0 = 0$:

$$t_w=rac{2}{g}\,v_0\sinlpha\;, \qquad \quad w=rac{1}{g}\,v_0^2\sin2lpha\;.$$