
1.4.3 Energiesatz



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

1.4.3 Energiesatz



Annahme: zentrale Zweiteilchenkäfte

$$\vec{F}^{(ij)} = f^{ij}(r_{ij}) \frac{\vec{r}_{ij}}{r_{ij}}, \quad \vec{r}_{ij} = \vec{r}^{(i)} - \vec{r}^{(j)}, \quad r_{ij} = |\vec{r}_{ij}|, \quad f^{ij}(r) = f^{ji}(r)$$

1.4.3 Energiesatz

Annahme: zentrale Zweiteilchenkäfte

$$\vec{F}^{(ij)} = f^{ij}(r_{ij}) \frac{\vec{r}_{ij}}{r_{ij}}, \quad \vec{r}_{ij} = \vec{r}^{(i)} - \vec{r}^{(j)}, \quad r_{ij} = |\vec{r}_{ij}|, \quad f^{ij}(r) = f^{ji}(r)$$

► $\vec{F}^{(ji)} = f^{ji}(r_{ji}) \frac{\vec{r}_{ji}}{r_{ji}} = -f^{ij}(r_{ij}) \frac{\vec{r}_{ij}}{r_{ij}} = -\vec{F}^{(ij)} \quad \checkmark$

1.4.3 Energiesatz

Annahme: zentrale Zweiteilchenkäfte

$$\vec{F}^{(ij)} = f^{ij}(r_{ij}) \frac{\vec{r}_{ij}}{r_{ij}}, \quad \vec{r}_{ij} = \vec{r}^{(i)} - \vec{r}^{(j)}, \quad r_{ij} = |\vec{r}_{ij}|, \quad f^{ij}(r) = f^{ji}(r)$$

▶ $\vec{F}^{(ji)} = f^{ji}(r_{ji}) \frac{\vec{r}_{ji}}{r_{ji}} = -f^{ij}(r_{ij}) \frac{\vec{r}_{ij}}{r_{ij}} = -\vec{F}^{(ij)} \quad \checkmark$

▶ lassen sich aus einem Potenzial ableiten, das nur vom Abstand abhängt:

$$\vec{F}^{(ij)} = -\vec{\nabla}^{(i)} V^{(ij)}, \quad V^{(ij)} = V^{(ij)}(r_{ij}) = V^{(ji)}(r_{ij}), \quad \vec{\nabla}^{(i)} \equiv \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x^{(i)}} \\ \frac{\partial}{\partial y^{(i)}} \\ \frac{\partial}{\partial z^{(i)}} \end{pmatrix} = \sum_k \vec{e}_k \frac{\partial}{\partial r_k^{(i)}}$$

1.4.3 Energiesatz

Annahme: zentrale Zweiteilchenkäfte

$$\vec{F}^{(ij)} = f^{ij}(r_{ij}) \frac{\vec{r}_{ij}}{r_{ij}}, \quad \vec{r}_{ij} = \vec{r}^{(i)} - \vec{r}^{(j)}, \quad r_{ij} = |\vec{r}_{ij}|, \quad f^{ij}(r) = f^{ji}(r)$$

▶ $\vec{F}^{(ji)} = f^{ji}(r_{ji}) \frac{\vec{r}_{ji}}{r_{ji}} = -f^{ij}(r_{ij}) \frac{\vec{r}_{ij}}{r_{ij}} = -\vec{F}^{(ij)} \quad \checkmark$

▶ lassen sich aus einem Potenzial ableiten, das nur vom Abstand abhängt:

$$\vec{F}^{(ij)} = -\vec{\nabla}^{(i)} V^{(ij)}, \quad V^{(ij)} = V^{(ij)}(r_{ij}) = V^{(ji)}(r_{ij}), \quad \vec{\nabla}^{(i)} \equiv \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x^{(i)}} \\ \frac{\partial}{\partial y^{(i)}} \\ \frac{\partial}{\partial z^{(i)}} \end{pmatrix} = \sum_k \vec{e}_k \frac{\partial}{\partial r_k^{(i)}}$$

$$\Rightarrow \vec{F}^{(ij)} = - \sum_k \vec{e}_k \frac{\partial}{\partial r_k^{(i)}} V^{(ij)}(r_{ij})$$

1.4.3 Energiesatz

Annahme: zentrale Zweiteilchenkäfte

$$\vec{F}^{(ij)} = f^{ij}(r_{ij}) \frac{\vec{r}_{ij}}{r_{ij}}, \quad \vec{r}_{ij} = \vec{r}^{(i)} - \vec{r}^{(j)}, \quad r_{ij} = |\vec{r}_{ij}|, \quad f^{ij}(r) = f^{ji}(r)$$

▶ $\vec{F}^{(ji)} = f^{ji}(r_{ji}) \frac{\vec{r}_{ji}}{r_{ji}} = -f^{ij}(r_{ij}) \frac{\vec{r}_{ij}}{r_{ij}} = -\vec{F}^{(ij)} \quad \checkmark$

▶ lassen sich aus einem Potenzial ableiten, das nur vom Abstand abhängt:

$$\vec{F}^{(ij)} = -\vec{\nabla}^{(i)} V^{(ij)}, \quad V^{(ij)} = V^{(ij)}(r_{ij}) = V^{(ji)}(r_{ij}), \quad \vec{\nabla}^{(i)} \equiv \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x^{(i)}} \\ \frac{\partial}{\partial y^{(i)}} \\ \frac{\partial}{\partial z^{(i)}} \end{pmatrix} = \sum_k \vec{e}_k \frac{\partial}{\partial r_k^{(i)}}$$

$$\Rightarrow \vec{F}^{(ij)} = -\sum_k \vec{e}_k \frac{\partial}{\partial r_k^{(i)}} V^{(ij)}(r_{ij}) = -\sum_k \vec{e}_k \frac{dV^{(ij)}(r_{ij})}{dr_{ij}} \frac{\partial r_{ij}}{\partial r_k^{(i)}} \equiv -V^{(ij)'}(r_{ij}) \sum_k \vec{e}_k \frac{\partial r_{ij}}{\partial r_k^{(i)}}$$

1.4.3 Energiesatz



Annahme: zentrale Zweiteilchenkäfe

$$\vec{F}^{(ij)} = f^{ij}(r_{ij}) \frac{\vec{r}_{ij}}{r_{ij}}, \quad \vec{r}_{ij} = \vec{r}^{(i)} - \vec{r}^{(j)}, \quad r_{ij} = |\vec{r}_{ij}|, \quad f^{ij}(r) = f^{ji}(r)$$

$$\blacktriangleright \vec{F}^{(ji)} = f^{ji}(r_{ji}) \frac{\vec{r}_{ji}}{r_{ji}} = -f^{ij}(r_{ij}) \frac{\vec{r}_{ij}}{r_{ij}} = -\vec{F}^{(ij)} \quad \checkmark$$

\blacktriangleright lassen sich aus einem Potenzial ableiten, das nur vom Abstand abhängt:

$$\vec{F}^{(ij)} = -\vec{\nabla}^{(i)} V^{(ij)}, \quad V^{(ij)} = V^{(ij)}(r_{ij}) = V^{(ji)}(r_{ij}), \quad \vec{\nabla}^{(i)} \equiv \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x^{(i)}} \\ \frac{\partial}{\partial y^{(i)}} \\ \frac{\partial}{\partial z^{(i)}} \end{pmatrix} = \sum_k \vec{e}_k \frac{\partial}{\partial r_k^{(i)}}$$

$$\Rightarrow \vec{F}^{(ij)} = -\sum_k \vec{e}_k \frac{\partial}{\partial r_k^{(i)}} V^{(ij)}(r_{ij}) = -\sum_k \vec{e}_k \frac{dV^{(ij)}(r_{ij})}{dr_{ij}} \frac{\partial r_{ij}}{\partial r_k^{(i)}} \equiv -V^{(ij)'}(r_{ij}) \sum_k \vec{e}_k \frac{\partial r_{ij}}{\partial r_k^{(i)}}$$

$$\frac{\partial r_{ij}}{\partial r_k^{(i)}} = \frac{\partial}{\partial r_k^{(i)}} \left(\sum_\ell (r_\ell^{(i)} - r_\ell^{(j)})^2 \right)^{\frac{1}{2}} = \frac{r_k^{(i)} - r_k^{(j)}}{r_{ij}}$$

1.4.3 Energiesatz



Annahme: zentrale Zweiteilchenkäfte

$$\vec{F}^{(ij)} = f^{ij}(r_{ij}) \frac{\vec{r}_{ij}}{r_{ij}}, \quad \vec{r}_{ij} = \vec{r}^{(i)} - \vec{r}^{(j)}, \quad r_{ij} = |\vec{r}_{ij}|, \quad f^{ij}(r) = f^{ji}(r)$$

$$\blacktriangleright \vec{F}^{(ji)} = f^{ji}(r_{ji}) \frac{\vec{r}_{ji}}{r_{ji}} = -f^{ij}(r_{ij}) \frac{\vec{r}_{ij}}{r_{ij}} = -\vec{F}^{(ij)} \quad \checkmark$$

\blacktriangleright lassen sich aus einem Potenzial ableiten, das nur vom Abstand abhängt:

$$\vec{F}^{(ij)} = -\vec{\nabla}^{(i)} V^{(ij)}, \quad V^{(ij)} = V^{(ij)}(r_{ij}) = V^{(ji)}(r_{ij}), \quad \vec{\nabla}^{(i)} \equiv \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x^{(i)}} \\ \frac{\partial}{\partial y^{(i)}} \\ \frac{\partial}{\partial z^{(i)}} \end{pmatrix} = \sum_k \vec{e}_k \frac{\partial}{\partial r_k^{(i)}}$$

$$\Rightarrow \vec{F}^{(ij)} = -\sum_k \vec{e}_k \frac{\partial}{\partial r_k^{(i)}} V^{(ij)}(r_{ij}) = -\sum_k \vec{e}_k \frac{dV^{(ij)}(r_{ij})}{dr_{ij}} \frac{\partial r_{ij}}{\partial r_k^{(i)}} \equiv -V^{(ij)'}(r_{ij}) \sum_k \vec{e}_k \frac{\partial r_{ij}}{\partial r_k^{(i)}}$$

$$\frac{\partial r_{ij}}{\partial r_k^{(i)}} = \frac{\partial}{\partial r_k^{(i)}} \left(\sum_\ell (r_\ell^{(i)} - r_\ell^{(j)})^2 \right)^{\frac{1}{2}} = \frac{r_k^{(i)} - r_k^{(j)}}{r_{ij}}$$

$$\Rightarrow \vec{F}^{(ij)} = -V^{(ij)'}(r_{ij}) \sum_k \vec{e}_k \frac{r_k^{(i)} - r_k^{(j)}}{r_{ij}} = -V^{(ij)'}(r_{ij}) \frac{\vec{r}_{ij}}{r_{ij}}$$

1.4.3 Energiesatz



Annahme: zentrale Zweiteilchenkäfte

$$\vec{F}^{(ij)} = f^{ij}(r_{ij}) \frac{\vec{r}_{ij}}{r_{ij}}, \quad \vec{r}_{ij} = \vec{r}^{(i)} - \vec{r}^{(j)}, \quad r_{ij} = |\vec{r}_{ij}|, \quad f^{ij}(r) = f^{ji}(r)$$

$$\blacktriangleright \vec{F}^{(ji)} = f^{ji}(r_{ji}) \frac{\vec{r}_{ji}}{r_{ji}} = -f^{ij}(r_{ij}) \frac{\vec{r}_{ij}}{r_{ij}} = -\vec{F}^{(ij)} \quad \checkmark$$

\blacktriangleright lassen sich aus einem Potenzial ableiten, das nur vom Abstand abhängt:

$$\vec{F}^{(ij)} = -\vec{\nabla}^{(i)} V^{(ij)}, \quad V^{(ij)} = V^{(ij)}(r_{ij}) = V^{(ji)}(r_{ij}), \quad \vec{\nabla}^{(i)} \equiv \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x^{(i)}} \\ \frac{\partial}{\partial y^{(i)}} \\ \frac{\partial}{\partial z^{(i)}} \end{pmatrix} = \sum_k \vec{e}_k \frac{\partial}{\partial r_k^{(i)}}$$

$$\Rightarrow \vec{F}^{(ij)} = -\sum_k \vec{e}_k \frac{\partial}{\partial r_k^{(i)}} V^{(ij)}(r_{ij}) = -\sum_k \vec{e}_k \frac{dV^{(ij)}(r_{ij})}{dr_{ij}} \frac{\partial r_{ij}}{\partial r_k^{(i)}} \equiv -V^{(ij)'}(r_{ij}) \sum_k \vec{e}_k \frac{\partial r_{ij}}{\partial r_k^{(i)}}$$

$$\frac{\partial r_{ij}}{\partial r_k^{(i)}} = \frac{\partial}{\partial r_k^{(i)}} \left(\sum_\ell (r_\ell^{(i)} - r_\ell^{(j)})^2 \right)^{\frac{1}{2}} = \frac{r_k^{(i)} - r_k^{(j)}}{r_{ij}}$$

$$\Rightarrow \vec{F}^{(ij)} = -V^{(ij)'}(r_{ij}) \sum_k \vec{e}_k \frac{r_k^{(i)} - r_k^{(j)}}{r_{ij}} = -V^{(ij)'}(r_{ij}) \frac{\vec{r}_{ij}}{r_{ij}} \quad \Rightarrow f^{ij}(r) = -V^{(ij)'}(r) \quad \checkmark$$



► zentrale Zweiteilchenkräfte + externe Kräfte:

$$m_i \ddot{\vec{r}}^{(i)} \stackrel{N^2}{=} \sum_{j \neq i} \left(-\vec{\nabla}^{(i)} V^{(ij)} \right) + \vec{F}_{ex}^{(i)}$$



► zentrale Zweiteilchenkräfte + externe Kräfte:

$$m_i \ddot{\vec{r}}^{(i)} \stackrel{N^2}{=} \sum_{j \neq i} \left(-\vec{\nabla}^{(i)} V^{(ij)} \right) + \vec{F}_{\text{ex}}^{(i)} \quad \left| \quad \sum_i \dot{\vec{r}}^{(i)} \right.$$

$$\sum_{i=1}^N m_i \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \ddot{\vec{r}}^{(i)} = - \sum_{\substack{i,j=1 \\ i \neq j}}^N \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \vec{\nabla}^{(i)} V^{(ij)} + \sum_{i=1}^N \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \vec{F}_{\text{ex}}^{(i)}$$



► zentrale Zweiteilchenkräfte + externe Kräfte:

$$m_i \ddot{\vec{r}}^{(i)} \stackrel{N^2}{=} \sum_{j \neq i} \left(-\vec{\nabla}^{(i)} V^{(ij)} \right) + \vec{F}_{\text{ex}}^{(i)} \quad \left| \quad \sum_i \dot{\vec{r}}^{(i)} \right.$$

$$\sum_{i=1}^N m_i \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \ddot{\vec{r}}^{(i)} = - \sum_{\substack{i,j=1 \\ i \neq j}}^N \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \vec{\nabla}^{(i)} V^{(ij)} + \sum_{i=1}^N \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \vec{F}_{\text{ex}}^{(i)}$$

$$\text{► } m_i \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \ddot{\vec{r}}^{(i)} = \frac{d}{dt} \left(\frac{m_i}{2} \vec{v}^{(i)2} \right)$$



► zentrale Zweiteilchenkräfte + externe Kräfte:

$$m_i \ddot{\vec{r}}^{(i)} \stackrel{N^2}{=} \sum_{j \neq i} \left(-\vec{\nabla}^{(i)} V^{(ij)} \right) + \vec{F}_{\text{ex}}^{(i)} \quad \left| \quad \sum_i \dot{\vec{r}}^{(i)} \right.$$

$$\sum_{i=1}^N m_i \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \ddot{\vec{r}}^{(i)} = - \sum_{\substack{i,j=1 \\ i \neq j}}^N \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \vec{\nabla}^{(i)} V^{(ij)} + \sum_{i=1}^N \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \vec{F}_{\text{ex}}^{(i)}$$

► $m_i \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \ddot{\vec{r}}^{(i)} = \frac{d}{dt} \left(\frac{m_i}{2} \vec{v}^{(i)2} \right)$

► $-\sum_{\substack{i,j=1 \\ i \neq j}}^N \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \vec{\nabla}^{(i)} V^{(ij)} = -\sum_{i < j} \left(\dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \vec{\nabla}^{(i)} + \dot{\vec{r}}^{(j)} \cdot \vec{\nabla}^{(j)} \right) V^{(ij)} = -\sum_{i < j} \frac{d}{dt} V^{(ij)}$



► zentrale Zweiteilchenkräfte + externe Kräfte:

$$m_i \ddot{\vec{r}}^{(i)} \stackrel{N^2}{=} \sum_{j \neq i} \left(-\vec{\nabla}^{(i)} V^{(ij)} \right) + \vec{F}_{\text{ex}}^{(i)} \quad \left| \quad \sum_i \dot{\vec{r}}^{(i)} \right.$$

$$\sum_{i=1}^N m_i \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \ddot{\vec{r}}^{(i)} = - \sum_{\substack{i,j=1 \\ i \neq j}}^N \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \vec{\nabla}^{(i)} V^{(ij)} + \sum_{i=1}^N \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \vec{F}_{\text{ex}}^{(i)}$$

► $m_i \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \ddot{\vec{r}}^{(i)} = \frac{d}{dt} \left(\frac{m_i}{2} \vec{v}^{(i)2} \right)$

► $-\sum_{\substack{i,j=1 \\ i \neq j}}^N \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \vec{\nabla}^{(i)} V^{(ij)} = -\sum_{i < j} \left(\dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \vec{\nabla}^{(i)} + \dot{\vec{r}}^{(j)} \cdot \vec{\nabla}^{(j)} \right) V^{(ij)} = -\sum_{i < j} \frac{d}{dt} V^{(ij)}$

denn: $\frac{d}{dt} V^{(ij)} = \sum_{k=1}^3 \left(\frac{\partial V^{(ij)}}{\partial r_k^{(i)}} \dot{r}_k^{(i)} + \frac{\partial V^{(ij)}}{\partial r_k^{(j)}} \dot{r}_k^{(j)} \right) = \left(\dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \vec{\nabla}^{(i)} + \dot{\vec{r}}^{(j)} \cdot \vec{\nabla}^{(j)} \right) V^{(ij)}$



$$\Rightarrow \frac{d}{dt} \sum_{i=1}^N \left(\frac{m_i}{2} \vec{v}^{(i)2} \right) = -\frac{d}{dt} \sum_{i < j} V^{(ij)} + \sum_{i=1}^N \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \vec{F}_{ex}^{(i)}$$



$$\Rightarrow \frac{d}{dt} \sum_{i=1}^N \left(\frac{m_i}{2} \vec{v}^{(i)2} \right) = -\frac{d}{dt} \sum_{i<j} V^{(ij)} + \sum_{i=1}^N \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \vec{F}_{\text{ex}}^{(i)}$$

→ Energiesatz:

$$\frac{dE}{dt} \equiv \frac{d}{dt} (T + V) = \sum_{i=1}^N \vec{v}^{(i)} \cdot \vec{F}_{\text{ex}}^{(i)}$$

- ▶ $T = \sum_{i=1}^N \left(\frac{m_i}{2} \vec{v}^{(i)2} \right)$ kinetische Energie des Gesamtsystems
- ▶ $V = \sum_{i<j} V^{(ij)}$ innere potenzielle Energie
- ▶ $E = T + V$ „innere Energie“



$$\Rightarrow \frac{d}{dt} \sum_{i=1}^N \left(\frac{m_i}{2} \vec{v}^{(i)2} \right) = -\frac{d}{dt} \sum_{i<j} V^{(ij)} + \sum_{i=1}^N \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \vec{F}_{ex}^{(i)}$$

→ Energiesatz:

$$\frac{dE}{dt} \equiv \frac{d}{dt} (T + V) = \sum_{i=1}^N \vec{v}^{(i)} \cdot \vec{F}_{ex}^{(i)}$$

- ▶ $T = \sum_{i=1}^N \left(\frac{m_i}{2} \vec{v}^{(i)2} \right)$ kinetische Energie des Gesamtsystems
- ▶ $V = \sum_{i<j} V^{(ij)}$ innere potenzielle Energie
- ▶ $E = T + V$ „innere Energie“
- ▶ $\sum_{i=1}^N \vec{v}^{(i)} \cdot \vec{F}_{ex}^{(i)}$ Leistung (Arbeit pro Zeit) der externen Kräfte



$$\Rightarrow \frac{d}{dt} \sum_{i=1}^N \left(\frac{m_i}{2} \vec{v}^{(i)2} \right) = -\frac{d}{dt} \sum_{i<j} V^{(ij)} + \sum_{i=1}^N \dot{\vec{r}}^{(i)} \cdot \vec{F}_{ex}^{(i)}$$

→ Energiesatz:

$$\frac{dE}{dt} \equiv \frac{d}{dt} (T + V) = \sum_{i=1}^N \vec{v}^{(i)} \cdot \vec{F}_{ex}^{(i)}$$

- ▶ $T = \sum_{i=1}^N \left(\frac{m_i}{2} \vec{v}^{(i)2} \right)$ kinetische Energie des Gesamtsystems
- ▶ $V = \sum_{i<j} V^{(ij)}$ innere potenzielle Energie
- ▶ $E = T + V$ „innere Energie“
- ▶ $\sum_{i=1}^N \vec{v}^{(i)} \cdot \vec{F}_{ex}^{(i)}$ Leistung (Arbeit pro Zeit) der externen Kräfte

$$(dW = \vec{F} \cdot d\vec{r} \Rightarrow \frac{dW}{dt} = \vec{F} \cdot \frac{d\vec{r}}{dt})$$

1.4.4 Abgeschlossene Systeme



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

1.4.4 Abgeschlossene Systeme



abgeschlossen: $F_{ex}^{(i)} = \vec{0} \Rightarrow \vec{N}_{ex} = \vec{0}$

zusätzliche Annahme: zentrale innere Zweiteilchenkräfte

1.4.4 Abgeschlossene Systeme

abgeschlossen: $F_{ex}^{(i)} = \vec{0} \Rightarrow \vec{N}_{ex} = \vec{0}$

zusätzliche Annahme: zentrale innere Zweiteilchenkräfte

→ Erhaltungsgrößen:

▶ Gesamtimpuls: $\frac{d\vec{P}}{dt} = \vec{0} \Rightarrow \vec{P} = const.$

▶ Gesamtdrehimpuls: $\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{0} \Rightarrow \vec{L} = const.$

▶ innere Energie: $\frac{d}{dt} (T + V) = 0 \Rightarrow E = T + V = const.$

1.4.4 Abgeschlossene Systeme

Erhaltungsgrößen:

▶ Gesamtimpuls: $\frac{d\vec{P}}{dt} = \vec{0} \Rightarrow \vec{P} = \text{const.}$

▶ Gesamtdrehimpuls: $\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{0} \Rightarrow \vec{L} = \text{const.}$

▶ innere Energie: $\frac{d}{dt} (T + V) = 0 \Rightarrow E = T + V = \text{const.}$

1.4.4 Abgeschlossene Systeme

Erhaltungsgrößen:

- ▶ Gesamtimpuls: $\frac{d\vec{P}}{dt} = \vec{0} \Rightarrow \vec{P} = \text{const.}$
 $\vec{P} = M\vec{R} \Rightarrow \vec{R}(t) = \vec{R}_0 + \frac{1}{M}\vec{P}t$
- ▶ Gesamtdrehimpuls: $\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{0} \Rightarrow \vec{L} = \text{const.}$
- ▶ innere Energie: $\frac{d}{dt} (T + V) = 0 \Rightarrow E = T + V = \text{const.}$

1.4.4 Abgeschlossene Systeme

Erhaltungsgrößen:

- ▶ Gesamtimpuls: $\frac{d\vec{P}}{dt} = \vec{0} \Rightarrow \vec{P} = \text{const.}$
 $\vec{P} = M\vec{R} \Rightarrow \vec{R}(t) = \vec{R}_0 + \frac{1}{M}\vec{P}t$
- ▶ Gesamtdrehimpuls: $\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{0} \Rightarrow \vec{L} = \text{const.}$
 $\vec{L} = \vec{R} \times \vec{P} + \vec{L}_{in} \Rightarrow \vec{L} = \underbrace{\vec{R}_0 \times \vec{P}}_{=\text{const.}} + \frac{1}{M}t \underbrace{\vec{P} \times \vec{P}}_{=\vec{0}} + \vec{L}_{in} = \text{const.} \Rightarrow \vec{L}_{in} = \text{const.}$
- ▶ innere Energie: $\frac{d}{dt} (T + V) = 0 \Rightarrow E = T + V = \text{const.}$

1.4.4 Abgeschlossene Systeme

Erhaltungsgrößen:

▶ Gesamtimpuls: $\frac{d\vec{P}}{dt} = \vec{0} \Rightarrow \vec{P} = \text{const.}$

$$\vec{P} = M\vec{R} \Rightarrow \vec{R}(t) = \vec{R}_0 + \frac{1}{M}\vec{P}t$$

▶ Gesamtdrehimpuls: $\frac{d\vec{L}}{dt} = \vec{0} \Rightarrow \vec{L} = \text{const.}$

$$\vec{L} = \vec{R} \times \vec{P} + \vec{L}_{in} \Rightarrow \vec{L} = \underbrace{\vec{R}_0 \times \vec{P}}_{=\text{const.}} + \frac{1}{M}t \underbrace{\vec{P} \times \vec{P}}_{=\vec{0}} + \vec{L}_{in} = \text{const.} \Rightarrow \vec{L}_{in} = \text{const.}$$

▶ innere Energie: $\frac{d}{dt} (T + V) = 0 \Rightarrow E = T + V = \text{const.}$

→ 10 Erhaltungsgrößen: $\underbrace{\vec{R}_0, \vec{P}, \vec{L} \text{ (oder } \vec{L}_{in})}_{\text{jeweils 3 Komponenten}}, E$

2. Kepler-Problem



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

2.1 Schwerpunkts- und Relativbewegung des Zweikörpersystems



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

2.1 Schwerpunkts- und Relativbewegung des Zweikörpersystems

- ▶ zwei Punktmassen m_1 und m_2
 - ▶ innere Kräfte $\vec{F}^{(12)} = -\vec{F}^{(21)} \equiv \vec{F}$
 - ▶ keine äußeren Kräfte

2.1 Schwerpunkts- und Relativbewegung des Zweikörpersystems

- ▶ zwei Punktmassen m_1 und m_2
 - ▶ innere Kräften $\vec{F}^{(12)} = -\vec{F}^{(21)} \equiv \vec{F}$
 - ▶ keine äußeren Kräfte
- ▶ Bewegungsgleichungen: $m_1 \ddot{\vec{r}}^{(1)} = \vec{F} \quad (1)$
 $m_2 \ddot{\vec{r}}^{(2)} = -\vec{F} \quad (2)$

(6 gekoppelte Dgln. 2. Ordnung für die Komponenten von $\vec{r}^{(1)}$ und $\vec{r}^{(2)}$)

2.1 Schwerpunkts- und Relativbewegung des Zweikörpersystems

- ▶ zwei Punktmassen m_1 und m_2
 - ▶ innere Kräften $\vec{F}^{(12)} = -\vec{F}^{(21)} \equiv \vec{F}$
 - ▶ keine äußeren Kräfte
- ▶ Bewegungsgleichungen: $m_1 \ddot{\vec{r}}^{(1)} = \vec{F} \quad (1)$
 $m_2 \ddot{\vec{r}}^{(2)} = -\vec{F} \quad (2)$

(6 gekoppelte Dgln. 2. Ordnung für die Komponenten von $\vec{r}^{(1)}$ und $\vec{r}^{(2)}$)

- ▶ Schwerpunkts- und Relativkoordinaten:

$$\vec{R} = \frac{1}{M} (m_1 \vec{r}^{(1)} + m_2 \vec{r}^{(2)}), \quad \vec{r} \equiv \vec{r}_{12} = \vec{r}^{(1)} - \vec{r}^{(2)}, \quad M = m_1 + m_2$$

2.1 Schwerpunkts- und Relativbewegung des Zweikörpersystems

- ▶ zwei Punktmassen m_1 und m_2
 - ▶ innere Kräfte $\vec{F}^{(12)} = -\vec{F}^{(21)} \equiv \vec{F}$
 - ▶ keine äußeren Kräfte
- ▶ Bewegungsgleichungen: $m_1 \ddot{\vec{r}}^{(1)} = \vec{F} \quad (1)$
 $m_2 \ddot{\vec{r}}^{(2)} = -\vec{F} \quad (2)$

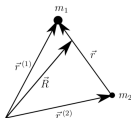
(6 gekoppelte Dgln. 2. Ordnung für die Komponenten von $\vec{r}^{(1)}$ und $\vec{r}^{(2)}$)

- ▶ Schwerpunkts- und Relativkoordinaten:

$$\vec{R} = \frac{1}{M} (m_1 \vec{r}^{(1)} + m_2 \vec{r}^{(2)}), \quad \vec{r} \equiv \vec{r}_{12} = \vec{r}^{(1)} - \vec{r}^{(2)}, \quad M = m_1 + m_2$$

$$\Rightarrow \vec{r}^{(1)} = \vec{R} + \frac{m_2}{M} \vec{r}$$

$$\vec{r}^{(2)} = \vec{R} - \frac{m_1}{M} \vec{r}$$





► 1. Schwerpunktsbewegung

$$(1) + (2) \Rightarrow M\ddot{\vec{R}} = m_1\ddot{\vec{r}}^{(1)} + m_2\ddot{\vec{r}}^{(2)} = \vec{0} \Rightarrow \vec{P} = M\dot{\vec{R}} = \text{const.}$$



► **1. Schwerpunktsbewegung**

$$(1) + (2) \Rightarrow M\ddot{\vec{R}} = m_1\ddot{\vec{r}}^{(1)} + m_2\ddot{\vec{r}}^{(2)} = \vec{0} \Rightarrow \vec{P} = M\dot{\vec{R}} = \text{const.}$$

► **2. Relativbewegung**

$$m_2 \cdot (1) - m_1 \cdot (2) \Rightarrow m_1 m_2 \ddot{\vec{r}} = m_1 m_2 (\ddot{\vec{r}}^{(1)} - \ddot{\vec{r}}^{(2)}) = (m_1 + m_2) \vec{F}$$



▶ 1. Schwerpunktsbewegung

$$(1) + (2) \Rightarrow M\ddot{\vec{R}} = m_1\ddot{\vec{r}}^{(1)} + m_2\ddot{\vec{r}}^{(2)} = \vec{0} \Rightarrow \vec{P} = M\dot{\vec{R}} = \text{const.}$$

▶ 2. Relativbewegung

$$m_2 \cdot (1) - m_1 \cdot (2) \Rightarrow m_1 m_2 \ddot{\vec{r}} = m_1 m_2 (\ddot{\vec{r}}^{(1)} - \ddot{\vec{r}}^{(2)}) = (m_1 + m_2) \vec{F}$$

Def.: $\mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2}$ „reduzierte Masse“ \Rightarrow $\boxed{\mu \ddot{\vec{r}} = \vec{F}}$

Die Relativbewegung des Zweiteilchensystems verhält sich so wie die Bewegung eines einzelnen Teilchens mit der reduzierten Masse μ unter dem Einfluss der Kraft \vec{F} !

(Reduktion des Zweiteilchen-Problems auf ein äquivalentes Einteilchen-Problem)

Reduzierte Masse



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

$$\mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} \quad \Rightarrow \quad \mu M = m_1 m_2, \quad \frac{1}{\mu} = \frac{1}{m_1} + \frac{1}{m_2}$$



$$\mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} \quad \Rightarrow \quad \mu M = m_1 m_2, \quad \frac{1}{\mu} = \frac{1}{m_1} + \frac{1}{m_2}$$

► Spezialfälle:

► $m_1 = m_2 \equiv m \quad \Rightarrow \quad \mu = \frac{m^2}{2m} = \frac{m}{2}$



$$\mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} \Rightarrow \mu M = m_1 m_2, \quad \frac{1}{\mu} = \frac{1}{m_1} + \frac{1}{m_2}$$

► Spezialfälle:

$$\text{► } m_1 = m_2 \equiv m \Rightarrow \mu = \frac{m^2}{2m} = \frac{m}{2}$$

$$\text{► } m_1 \ll m_2 \Rightarrow \mu \approx \frac{m_1 m_2}{m_2} = m_1$$

$$\mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} \Rightarrow \mu M = m_1 m_2, \quad \frac{1}{\mu} = \frac{1}{m_1} + \frac{1}{m_2}$$

► Spezialfälle:

► $m_1 = m_2 \equiv m \Rightarrow \mu = \frac{m^2}{2m} = \frac{m}{2}$

► $m_1 \ll m_2 \Rightarrow \mu \approx \frac{m_1 m_2}{m_2} = m_1$

► Beispiel. Erde und Sonne: $m_{\oplus} = 3 \cdot 10^{-6} m_{\odot}$

$$\Rightarrow \mu \approx m_{\oplus}, \quad M \approx m_{\odot}, \quad \vec{r}_{\odot} \approx \vec{R}, \quad \vec{r}_{\oplus} \approx \vec{R} + \vec{r}$$

$$\mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} \Rightarrow \mu M = m_1 m_2, \quad \frac{1}{\mu} = \frac{1}{m_1} + \frac{1}{m_2}$$

► Spezialfälle:

► $m_1 = m_2 \equiv m \Rightarrow \mu = \frac{m^2}{2m} = \frac{m}{2}$

► $m_1 \ll m_2 \Rightarrow \mu \approx \frac{m_1 m_2}{m_2} = m_1$

► Beispiel. Erde und Sonne: $m_{\oplus} = 3 \cdot 10^{-6} m_{\odot}$

$$\Rightarrow \mu \approx m_{\oplus}, \quad M \approx m_{\odot}, \quad \vec{r}_{\odot} \approx \vec{R}, \quad \vec{r}_{\oplus} \approx \vec{R} + \vec{r}$$

→ Im Schwerpunktsystem ($\vec{R} = \vec{0}$) ruht die Sonne in sehr guter Näherung am Koordinatenursprung, und \vec{r} entspricht der Position der Erde.

$$\mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} \Rightarrow \mu M = m_1 m_2, \quad \frac{1}{\mu} = \frac{1}{m_1} + \frac{1}{m_2}$$

► Spezialfälle:

► $m_1 = m_2 \equiv m \Rightarrow \mu = \frac{m^2}{2m} = \frac{m}{2}$

► $m_1 \ll m_2 \Rightarrow \mu \approx \frac{m_1 m_2}{m_2} = m_1$

► Beispiel. Erde und Sonne: $m_{\oplus} = 3 \cdot 10^{-6} m_{\odot}$

$$\Rightarrow \mu \approx m_{\oplus}, \quad M \approx m_{\odot}, \quad \vec{r}_{\odot} \approx \vec{R}, \quad \vec{r}_{\oplus} \approx \vec{R} + \vec{r}$$

→ Im Schwerpunktsystem ($\vec{R} = \vec{0}$) ruht die Sonne in sehr guter Näherung am Koordinatenursprung, und \vec{r} entspricht der Position der Erde.

► Notation:

Im Folgenden schreiben wir oft m statt μ , wenn wir nicht explizit betonen wollen, dass es sich um die reduzierte Masse handelt.

2.2 Zentralkäfte



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

2.2 Zentralkäfte

- ▶ \vec{F} zentrale Zweiteilchenkraft

→ äquivalentes Einteilchen-Problem:

Teilchen mit Masse $m \equiv \mu$ im Feld einer **Zentralkraft** $\vec{F}(\vec{r}) = f(r) \frac{\vec{r}}{r}$

- ▶ Richtung: entlang der Verbindungslinie zum Ursprung
- ▶ Stärke: hängt nur vom Betrag $r = |\vec{r}|$ ab

2.2 Zentralkäfte

- ▶ \vec{F} zentrale Zweiteilchenkraft

→ äquivalentes Einteilchen-Problem:

Teilchen mit Masse $m \equiv \mu$ im Feld einer **Zentralkraft** $\vec{F}(\vec{r}) = f(r) \frac{\vec{r}}{r}$

- ▶ Richtung: entlang der Verbindungslinie zum Ursprung
- ▶ Stärke: hängt nur vom Betrag $r = |\vec{r}|$ ab
- ▶ **Eigenschaften:**
 - ▶ \vec{F} ist konservativ
 - ▶ $\vec{F}(\vec{r}) = -\vec{\nabla} V(r), \quad f(r) = -\frac{dV}{dr}(r)$

2.2 Zentralkäfte

- ▶ \vec{F} zentrale Zweiteilchenkraft

→ äquivalentes Einteilchen-Problem:

Teilchen mit Masse $m \equiv \mu$ im Feld einer **Zentralkraft** $\vec{F}(\vec{r}) = f(r) \frac{\vec{r}}{r}$

- ▶ Richtung: entlang der Verbindungslinie zum Ursprung
 - ▶ Stärke: hängt nur vom Betrag $r = |\vec{r}|$ ab
 - ▶ **Eigenschaften:**
 - ▶ \vec{F} ist konservativ
 - ▶ $\vec{F}(\vec{r}) = -\vec{\nabla} V(r), \quad f(r) = -\frac{dV}{dr}(r)$
- Bsp. Gravitationspotenzial: $V_G(r) = -G \frac{m_1 m_2}{r} = -G \frac{mM}{r} \quad (m \equiv \mu)$

2.2 Zentralkäfte

- ▶ \vec{F} zentrale Zweiteilchenkraft

→ äquivalentes Einteilchen-Problem:

Teilchen mit Masse $m \equiv \mu$ im Feld einer **Zentralkraft** $\vec{F}(\vec{r}) = f(r) \frac{\vec{r}}{r}$

- ▶ Richtung: entlang der Verbindungslinie zum Ursprung
- ▶ Stärke: hängt nur vom Betrag $r = |\vec{r}|$ ab
- ▶ **Eigenschaften:**
 - ▶ \vec{F} ist konservativ
 - ▶ $\vec{F}(\vec{r}) = -\vec{\nabla} V(r), \quad f(r) = -\frac{dV}{dr}(r)$
Bsp. Gravitationspotenzial: $V_G(r) = -G \frac{m_1 m_2}{r} = -G \frac{mM}{r} \quad (m \equiv \mu)$
 - ▶ Drehmoment: $\vec{N} = \vec{r} \times \vec{F}(\vec{r}) = \frac{f(r)}{r} \underbrace{\vec{r} \times \vec{r}}_{=\vec{0}} = \vec{0}$

2.2 Zentralkäfte

- ▶ \vec{F} zentrale Zweiteilchenkraft

→ äquivalentes Einteilchen-Problem:

Teilchen mit Masse $m \equiv \mu$ im Feld einer **Zentralkraft** $\vec{F}(\vec{r}) = f(r) \frac{\vec{r}}{r}$

- ▶ Richtung: entlang der Verbindungslinie zum Ursprung
 - ▶ Stärke: hängt nur vom Betrag $r = |\vec{r}|$ ab
 - ▶ **Eigenschaften:**
 - ▶ \vec{F} ist konservativ
 - ▶ $\vec{F}(\vec{r}) = -\vec{\nabla} V(r), \quad f(r) = -\frac{dV}{dr}(r)$
Bsp. Gravitationspotenzial: $V_G(r) = -G \frac{m_1 m_2}{r} = -G \frac{mM}{r} \quad (m \equiv \mu)$
 - ▶ Drehmoment: $\vec{N} = \vec{r} \times \vec{F}(\vec{r}) = \frac{f(r)}{r} \underbrace{\vec{r} \times \vec{r}}_{=\vec{0}} = \vec{0}$
- ⇒ Drehimpuls: $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = m(\vec{r} \times \dot{\vec{r}}) = \text{const.}$ (vgl. Abschnitt 1.4)

Konsequenzen der Drehimpulserhaltung



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

Konsequenzen der Drehimpulserhaltung



► $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = m(\vec{r} \times \dot{\vec{r}}) \Rightarrow \vec{L} \perp \vec{r}, \dot{\vec{r}}$

Änderung von \vec{r} im Zeitintervall dt : $d\vec{r} = \dot{\vec{r}} dt \Rightarrow \vec{r}, d\vec{r} \perp \vec{L} = \text{const.}$

Konsequenzen der Drehimpulserhaltung



► $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = m(\vec{r} \times \dot{\vec{r}}) \Rightarrow \vec{L} \perp \vec{r}, \dot{\vec{r}}$

Änderung von \vec{r} im Zeitintervall dt : $d\vec{r} = \dot{\vec{r}} dt \Rightarrow \vec{r}, d\vec{r} \perp \vec{L} = \text{const.}$

→ Die Bewegung findet in einer **festen Ebene** $\perp \vec{L}$ statt.

▶ $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = m(\vec{r} \times \dot{\vec{r}}) \Rightarrow \vec{L} \perp \vec{r}, \dot{\vec{r}}$

Änderung von \vec{r} im Zeitintervall dt : $d\vec{r} = \dot{\vec{r}} dt \Rightarrow \vec{r}, d\vec{r} \perp \vec{L} = \text{const.}$

→ Die Bewegung findet in einer **festen Ebene** $\perp \vec{L}$ statt.

▶ Zweites Kepler'sches Gesetz:

Die Verbindungslinie zwischen einem Planeten und der Sonne überstreicht in gleichen Zeiten gleiche Flächen (abhängig vom jeweiligen Planeten).

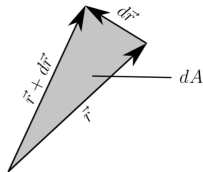
▶ $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = m(\vec{r} \times \dot{\vec{r}}) \Rightarrow \vec{L} \perp \vec{r}, \dot{\vec{r}}$

Änderung von \vec{r} im Zeitintervall dt : $d\vec{r} = \dot{\vec{r}} dt \Rightarrow \vec{r}, d\vec{r} \perp \vec{L} = \text{const.}$

→ Die Bewegung findet in einer **festen Ebene** $\perp \vec{L}$ statt.

▶ Zweites Kepler'sches Gesetz:

Die Verbindungslinie zwischen einem Planeten und der Sonne überstreicht in gleichen Zeiten gleiche Flächen (abhängig vom jeweiligen Planeten).



$$dA = \frac{1}{2} |\vec{r} \times d\vec{r}|$$

$$\Rightarrow \frac{dA}{dt} = \frac{1}{2} \left| \vec{r} \times \frac{d\vec{r}}{dt} \right| = \frac{1}{2} |\vec{r} \times \dot{\vec{r}}| = \frac{|\vec{L}|}{2m} = \text{const.}$$

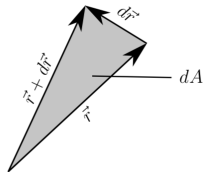
▶ $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = m(\vec{r} \times \dot{\vec{r}}) \Rightarrow \vec{L} \perp \vec{r}, \dot{\vec{r}}$

Änderung von \vec{r} im Zeitintervall dt : $d\vec{r} = \dot{\vec{r}} dt \Rightarrow \vec{r}, d\vec{r} \perp \vec{L} = \text{const.}$

→ Die Bewegung findet in einer **festen Ebene** $\perp \vec{L}$ statt.

▶ Zweites Kepler'sches Gesetz:

Die Verbindungslinie zwischen einem Planeten und der Sonne überstreicht in gleichen Zeiten gleiche Flächen (abhängig vom jeweiligen Planeten).



$$dA = \frac{1}{2} |\vec{r} \times d\vec{r}|$$
$$\Rightarrow \frac{dA}{dt} = \frac{1}{2} \left| \vec{r} \times \frac{d\vec{r}}{dt} \right| = \frac{1}{2} |\vec{r} \times \dot{\vec{r}}| = \frac{|\vec{L}|}{2m} = \text{const.}$$

beruht nur auf der Drehimpulserhaltung, nicht auf dem Gravitationsgesetz!