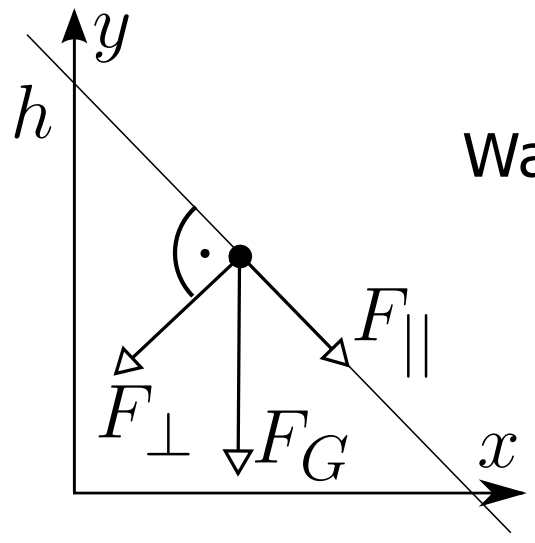


Überblick Analytische Mechanik

Lagrange-Gleichungen 1. Art

Perle auf schiebem Draht mit $y = h - ax$.
Resultierende Bewegungsgleichung:

$$m\ddot{\mathbf{r}} = \mathbf{F}_G + (-\mathbf{F}_\perp)$$



Was ist \mathbf{F}_\perp ?

$$\mathbf{F}_\perp \parallel \nabla f$$

Hier: $f = y + ax$.

Lagrange - Gleichung 1. Art

$$m\ddot{\mathbf{r}} = \mathbf{F}^{(0)} + \lambda \nabla f$$

Lagrange - Multiplikator Zwangskraft

D'Alembert

Prinzip der virt. Arbeit

$$\sum_i \mathbf{Z}_i \cdot \delta \mathbf{r}_i = 0$$

Zwangskraft

Mit

$$\sum_i (m_i \ddot{\mathbf{r}}_i) \cdot \delta \mathbf{r}_i = \sum_i \mathbf{F}_i^{(0)} \cdot \delta \mathbf{r}_i$$

folgt daraus:

$$\sum_i m_i \ddot{\mathbf{r}}_i = \sum_i (\mathbf{F}_i^{(0)} + \mathbf{Z}_i)$$

Und damit:

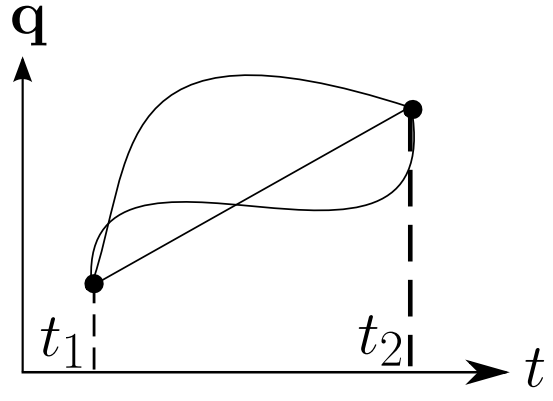
D'Alembert'sches Prinzip

$$\sum_i (m_i \ddot{\mathbf{r}}_i - \mathbf{F}_i^{(0)}) \cdot \delta \mathbf{r}_i = 0$$

Variationsprinzip

D'Alembert'sches Prinzip

$$\sum_i (m_i \ddot{\mathbf{r}}_i - \mathbf{F}_i^{(0)}) \cdot \delta \mathbf{r}_i = 0$$



$$\int_{t_1}^{t_2} \left(\sum_i (m_i \ddot{\mathbf{r}}_i - \mathbf{F}_i^{(0)}) \cdot \delta \mathbf{r}_i \right) dt = 0.$$

⇔

$$\int_{t_1}^{t_2} \left[\sum_i \left(\frac{d}{dt} (m_i \dot{\mathbf{r}}_i \cdot \delta \mathbf{r}_i) - \frac{m_i}{2} \delta(\dot{\mathbf{r}}_i^2) - \underbrace{\mathbf{F}_i^{(0)} \cdot \delta \mathbf{r}_i}_{-\delta V} \right) \right] dt = 0.$$

⇔

falls $\mathbf{F}_i^{(0)}$ konservativ

$$\sum_i m_i \dot{\mathbf{r}}_i \cdot \delta \mathbf{r}_i \Big|_{t_1}^{t_2} - \int_{t_1}^{t_2} \delta (T - V) dt = 0.$$

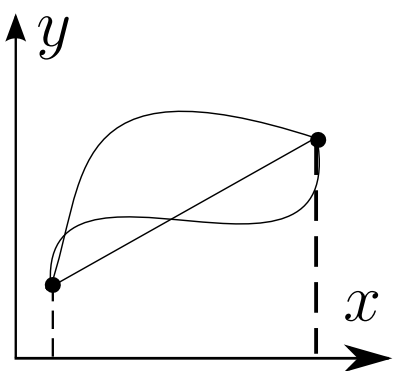
Falls $\delta \mathbf{r}_i(t_1) = \delta \mathbf{r}_i(t_2) = 0$, dann $\delta \int_{t_1}^{t_2} L dt = 0$.

Darf man herausziehen, weil $\delta t = 0$.

Man findet auch für geometrische Anwendungen zu den Lagrange - Gleichungen 2. Art ähnliche Gleichungen, wenn man als unabhängige Variable nicht t , sondern z.B. x wählt:

Euler - Gleichungen

$$\frac{d}{dx} \left(\frac{\partial f}{\partial y'} \right) - \frac{\partial f}{\partial y} = 0$$



Lagrange-Gleichungen 2. Art

D'Alembert'sches Prinzip

$$\sum_i (m_i \ddot{\mathbf{r}}_i - \mathbf{F}_i^{(0)}) \cdot \delta \mathbf{r}_i = 0$$

p_i (kartesisch)

Impuls-term

$$\sum_{i=1}^N \dot{\mathbf{p}}_i \cdot \delta \mathbf{r}_i = \dots = \sum_{j=1}^S \left[\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_j} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_j} \right] \delta q_j$$

Kraft-term

$$\sum_{i=1}^N \mathbf{F}_i^{(0)} \cdot \delta \mathbf{r}_i = \sum_{i=1}^N \mathbf{F}_i^{(0)} \cdot \sum_{j=1}^S \frac{\partial \mathbf{r}_i}{\partial q_j} \delta q_j = \sum_{j=1}^S \left(\sum_{i=1}^N \mathbf{F}_i^{(0)} \cdot \frac{\partial \mathbf{r}_i}{\partial q_j} \right) \delta q_j$$

Generalisierte Kraft Q_j

Holonome Zwangsbedingungen

$$\delta \mathbf{r}_i = \sum_{j=1}^S \frac{\partial \mathbf{r}_i}{\partial q_j} \delta q_j$$

unabhängig

Beides in das d'Alembertsche Prinzip eingesetzt:

$$\sum_{j=1}^S \left[\left(\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_j} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_j} \right) - Q_j \right] \delta q_j = 0$$

Da alle q_j unabhängig, gilt:

Lagrange - Gleichungen 2. Art

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} \right) - \frac{\partial L}{\partial q_j} = 0 \quad \forall j$$

Generalisierter Impuls p_j

Falls Q_j konservativ, dann $Q_j = -\frac{\partial V}{\partial q_j}$:

$$\sum_{j=1}^S \left[\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial (T - V)}{\partial \dot{q}_j} \right) - \frac{\partial (T - V)}{\partial q_j} \right] \delta q_j = 0$$

Lagrange - Funktion L

Hamilton - Mechanik $\dot{q}_j \longrightarrow p_j$

$$dH = \sum_{j=1}^S \left(\dot{q}_j dp_j + p_j dq_j - \frac{\partial L}{\partial q_j} dq_j - \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_j} d\dot{q}_j \right) - \frac{\partial L}{\partial t} dt = \sum_{j=1}^S \left(\dot{q}_j dp_j - \dot{p}_j dq_j \right) - \frac{\partial L}{\partial t} dt$$

Neg. Legendre - Transformation

$$H = \sum_{j=1}^S p_j \dot{q}_j - L$$

$$dH = \sum_{j=1}^S \left(\frac{\partial H}{\partial p_j} dp_j + \frac{\partial H}{\partial q_j} dq_j \right) + \frac{\partial H}{\partial t} dt$$

Koeffizientenvergleich:

Kanonische Bewegungsgl.

$$\dot{q}_j = \frac{\partial H}{\partial p_j} \quad \dot{p}_j = -\frac{\partial H}{\partial q_j}$$

Was passiert bei $(\mathbf{q}, \mathbf{p}) \longrightarrow (\mathbf{Q}, \mathbf{P})$?

Kanonische Transformation I

Wissen, dass vorher galt:

$$\delta \int_{t_1}^{t_2} \left(\sum_j p_j \dot{q}_j - H \right) dt = 0$$

Man kann zeigen, dass für neue Koordinaten gelten muss:

$$\sum_j p_j \dot{q}_j - H = \sum_j P_j \dot{Q}_j - \tilde{H} + \frac{d\Phi}{dt}$$

Erzeugende Funktion

Erzeugende Funktionen

$$\begin{aligned} \Phi_1 &= \Phi_1(\mathbf{q}, \mathbf{Q}, t) & \Phi_3 &= \Phi_3(\mathbf{p}, \mathbf{Q}, t) \\ \Phi_2 &= \Phi_2(\mathbf{q}, \mathbf{P}, t) =: S & \Phi_4 &= \Phi_4(\mathbf{p}, \mathbf{P}, t) \end{aligned}$$

Hamilton - Jacobi

Ziel: alle Koordinaten zyklisch machen

Man muss mehr über kanon. Transform. wissen:

Kanonische Transformation II

Zum Beispiel:

$$\frac{d\Phi_1}{dt} = \sum_j p_j \dot{q}_j - \sum_j P_j \dot{Q}_j + \tilde{H} - H$$

$$\begin{aligned} d\Phi_1 &= \sum_{j=1}^S (p_j dq_j - P_j dQ_j) + (\tilde{H} - H) dt \\ d\Phi_1 &= \sum_{j=1}^S \left(\frac{\partial \Phi_1}{\partial q_j} dq_j + \frac{\partial \Phi_1}{\partial Q_j} dQ_j \right) + \frac{\partial \Phi_1}{\partial t} dt \end{aligned}$$

Analoges findet man mit Legendre - Transformation auch für die anderen Erzeugenden, z.B.:

$$Q_j = \frac{\partial S}{\partial P_j} \quad p_j = \frac{\partial S}{\partial q_j} \quad \tilde{H} = H + \frac{\partial S}{\partial t}$$

Neue Koordinaten auf jeden Fall zyklisch, falls dies gleich 0! Dann:

Hamilton - Jacobi - Gleichung

$$\tilde{H} = H \left(q_1, \dots, q_S, \frac{\partial S}{\partial q_1}, \dots, \frac{\partial S}{\partial q_S}, t \right) + \frac{\partial S}{\partial t} = 0$$

Falls H Integral der Bewegung, dann $\frac{\partial H}{\partial t} = 0$.

In diesem Fall: Separationsansatz

$$S(\mathbf{q}, \tilde{\mathbf{p}}, t) = W(\mathbf{q}|\tilde{\mathbf{p}}) - Et$$

⇔

$$H \left(\mathbf{q}, \frac{\partial S}{\partial q_1}, \dots, \frac{\partial S}{\partial q_S} \right) = E$$