Theoretische Physik II (Hebecker)

Robin Heinemann

26. April 2017

Inhaltsverzeichnis

1	Lagı	range - Formalismus	1
	1.1	Grundidee (1788, Joseph-Louis Lagrange)	1
	1.2	Variationsrechnung: Der Funktionalbegriff	1
	1.3	Weglänge als Funktional	2
	1.4	Variationsrechnung: Extremalisieung von Funktionalen	3
	1.5	Das Hamiltonsche Prinzip (Prinpip der kleinsten Wirkung)	4
	1.6	Form der Lagrange-Funktion und erste Anwendungen	5

1 Lagrange - Formalismus

1.1 Grundidee (1788, Joseph-Louis Lagrange)

Vorteile gegenüber Newton:

- Flexibelität
- · Zwangskräfte
- Zusammenhang zwischen Symmetrie und Erhaltungsgrößen

Zentrales Objekt: Wirkungsfunktional S.

Abbildung S: Trajektorie \mapsto reelle Zahl

(S definitert mittle Lagrange-Funktion L)

Zentrale physikalische Aussage des Formalimus: "Wirkungsprinzip" ("Hamilton-Prinzip")

Letztes besagt: Eine physikalische Bewegung verläuft so, dass das Wirkungsfunktional minimal wird.

 \rightarrow DGL ("Euler-Lagrange-Gleichung"), im einfachen Fall \equiv Newton Gleichung

1.2 Variationsrechnung: Der Funktionalbegriff

Funktion (mehrerer Variablen) y;

$$y: \mathbb{R}^n \to \mathbb{R}, y: \vec{x} \mapsto y(\vec{x})$$

Funktional: analg, mit \mathbb{R}^n ersetzt durch eine Menge von Funktionen (Vektorraum \mathbb{V})

$$F: \mathbb{V} \to \mathbb{R}, F: y \mapsto F[y]$$

Beispiel 1.1 \mathbb{V} seinen differenziebare Funktionen auf [0,1] mit y(0)=y(1)=0Diskretisierung:

$$x_1,\dots,x_n \to \{y(x_1),\dots,y(x_n)\}$$

$$\downarrow$$

$$\text{Vektor} \equiv \text{Funktion}$$

⇒ im diskreten Fall ist unser Funktional schlicht eine Funktion mit Vektor-Argument. (Eigentlicher Funktionalbegriff folgt im Limes $n \to \infty$). Beispielfunktionale zu obigem V.

- $F_1[y] = y(0.5)$
- $F_2[y] = y'(0.3)$
- $F_3[y] = y(0.1) + y(0.5) + y'(0.9)$
- $F_4[y] = \int_0^1 dx (x \cdot y(x)^2 + y'(x)^2)$
- $F_5[y] = \int_0^1 dx f(y(x), y'(x), x)$

 F_5 hängt von Funktion f (von 3 Variablen) ab. Falls wir $f(a,b,c)=ca^2+b^2$ wählen, folgt F_4 wählen. Noch konkreter: wähle Beispielfunktion (ignoriere zur Einfachheit Randbedingung y(1) =0)

$$\begin{split} y_0: x \mapsto x^2; y_0(x) &= x^2; y_0'(x) = 2x; \\ \Rightarrow F_1[y_0] &= 0.25; F_2[y_0] = 0.6, F_3[y_0] = 0.01 + 0.25 + 1.8 = 2.06 \\ F_4[y_0] &= \int_0^1 \mathrm{d}x \big(x^5 + 4x^2\big) = \frac{1}{6} + \frac{4}{3} = \frac{3}{2} \end{split}$$

1.3 Weglänge als Funktional

Weg von \vec{y}_a nach \vec{y}_b : $\vec{y}: \tau \mapsto \vec{y}(\tau), \tau \in [0,1]; \vec{y}(0) = \vec{y}_a, \vec{y}(1) = \vec{y}_b$ Weglänge:

$$F[\vec{y}] = \int_{\vec{y}_a}^{\vec{y}_b} |d\vec{y}| = \int_0^1 d\tau \sqrt{\left(\frac{d\vec{y}(\tau)}{d\tau}\right)^2}$$

(Eigentlich haben wir sogar ein Funktional einer vektorwertigen Funktion beziehungsweise ein Funktional mit 3 Argumenten: $F[y] = F[y^1, y^2, y^3]$

Etwas interessater: Weglänge im Gebirge:

Sei $\vec{x}(\tau) = \{x^1(\tau), x^2(\tau)\}$ die Projektion des Weges auf Horizontale. Zu jedem solchen Weg

gehört die "echte" Weglänge im Gebirge. Beachte: Höhenfunktion $z: \vec{x} \mapsto z(\vec{x})$ \Rightarrow 3-d Weg:

$$\begin{split} \vec{y}(\tau) &= \{y^1(\tau), y^2(\tau), y^3(\tau)\} \\ &\equiv \{x^1(\tau), x^2(\tau), z(\vec{x}(\tau))\} \\ F_{Geb.}[x] &= F[\vec{y}[\vec{x}]] = \int \mathrm{d}t \sqrt{\left(\frac{\mathrm{d}x^1(\tau)}{\mathrm{d}\tau}\right)^2 + \left(\frac{\mathrm{d}x^2(\tau)}{\mathrm{d}\tau}\right)^2 + \left(\frac{\mathrm{d}z(x^1(\tau), x^2(\tau))}{\mathrm{d}\tau}\right)} \end{split}$$

1.4 Variationsrechnung: Extremalisieung von Funktionalen

Funktionen: $y: x \mapsto y(x)$; wir wissen y hat Extremum bei $x_0 \Rightarrow y'(x_0) = 0$ Funktionale der Form: $F[y]=\int_0^1\mathrm{d}x f(y,y',x); y:[0,1]\to\mathbb{R}; y(0)=y_a; y(1)=y_b$ Annahme: y_0 extremalisiert F. Sei weiterhin δy eine beliebige 2-fach differenziebare Funktion mit $\delta y(0) = \delta y(1) = 0$

$$\Rightarrow \underbrace{y_{\alpha} \equiv y_0 + \alpha \cdot \delta y}_{\text{Ist eine Funktion aus unserem Wertevorrat von } F} \quad (\alpha \in (-\varepsilon, \varepsilon))$$

 \Rightarrow Betrachte Abbildung $(-\varepsilon,\varepsilon) \to \mathbb{R}, \alpha \mapsto F[y_{\alpha}]$. Per unserer Annahme hat diese Abbildung Extremum bei $\alpha = 0$. Also gilt

$$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}\alpha}F[y_{\alpha}] = 0\big|_{\alpha=0}$$

Taylor.entwickle um $\alpha = 0$:

$$\begin{split} F[y_{\alpha}] &= \int_{0}^{1} \mathrm{d}x f(y_{0} + \alpha \delta y, y_{0}' + \alpha \delta y', x) \\ &= F[y_{0}] + \int_{0}^{1} \mathrm{d}x \left(\frac{\partial f}{\partial y}(y_{0}, y_{0}', x) \cdot \alpha \delta y + \frac{\partial f}{\partial y'}(y_{0}, y_{0}', x) \cdot \alpha \delta y' \right) + O(\alpha^{2}) \end{split}$$

Term linear in α muss verschwinder

$$0 = \int_0^1 dx \left(\frac{\partial f}{\partial y} \delta y + \frac{\partial f}{\partial y'} \frac{d}{dx} (\delta y) \right)$$

 $\frac{\partial f}{\partial y'} \delta y = 0$ bei 0, 1

$$= \int_0^1 dx \left(\frac{\partial f}{\partial y} - \frac{d}{dx} \left(\frac{\partial f}{\partial y'} \right) \right) \delta y = 0$$

für beliebige $\delta y \Rightarrow$ der Koeffizient von δy im Integral muss verschwinden

$$0 = \frac{\partial f}{\partial y} - \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x} \left(\frac{\partial t}{\partial y'} \right)$$
 (Eulersche Differentialgleichung)

Falls y_0 das Funktional F extremalisiert, so gilt die obige Gleichung für $y_0 \forall x \in [0,1]$

$$\frac{\partial f}{\partial y} = 2y$$

$$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x} \left(\frac{\partial f}{\partial y'} \right) = \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x} 2y' = 2y''$$

$$\Rightarrow y_0'' - y_0 = 0$$

Beachte: y und y' sind hier unabhängig, das heißt es spielt für die Herleitung der Eulerschen Differentialgleichung keine Rolle, dass y' die Ableitung von y ist.

1.5 Das Hamiltonsche Prinzip (Prinpip der kleinsten Wirkung)

Die Lage einer sehr großen Klasse von Systemen beschreben durch verallgemeinerte Koordinaten $(q_1,\ldots,q_s),s:$ Zahl der Freiheitsgrade.

Beispiel 1.3 • N Massenpunkte: $s = 3N, (q_1, ..., q_{3N}) = (x_1^1, x_1^2, x_1^3, ..., x_N^1, x_N^2, x_N^3)$

- 1 Massenpunkt in Kugelkoordinaten: $s=3, (q_1,q_2,q_3)=(r,\theta,\varphi)$
- eine dünne Stange: s=5. Schwerpunktskoordinaten x_s^1, x_s^2, x_s^3 . 2 Winkel zur Ausrichtung θ, φ
- Rad auf einer Welle: $s=1, q_1=\varphi$
- Perle auf einem Draht: $s = 1, q_1 = s$ (Bogenlänge)

Hamiltonsches Prinzip:

Für jedes (in einer sehr großen Klasse) mechanische System s Freiheitsgraden existiert die Lagrange-Funktion $L(q_1,\ldots,q_s,\dot{q}_1,\ldots,\dot{q}_s,t)$ (kurz $L(q,\dot{q},t)$), für die gilt: Die physikalische Beweging aus einer Lage $q(t_1)=q^{(1)}$ in eine Lage $q(t_2)=q^{(2)}$ verläuft so, dass

Die physikalische Beweging aus einer Lage $q(t_1)=q^{(1)}$ in eine Lage $q(t_2)=q^{(2)}$ verläuft so, dass das Wirkungsfunktional

$$S[q] = \int_{t_1}^{t_2} \mathrm{d}t L(q, \dot{q}, t)$$

extremal wird.

Anmerkung 1.4 • für kliene Bahnabschnitte: Minimalität

- DGL. aus Stationalität
- Wirkung: Dimensionsgründe $[S] = \text{Zeit} \cdot \text{Wirkung}$
- Bedeutung des Wirkungsprinzip kann man kaum überschätzen. [spezielle + allgemeine Relativitätstheorie, Feldtheorie (Elektro-Dynamik), Quantenfeldtheorie (Teilchenphysik, kondensierte Materie), Quantengravitation]

für s = 1 folgt aus dem Hamiltonschen Prinzip:

$$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t}\frac{\partial L}{\dot{q}} - \frac{\partial L}{\partial q} = 0$$

(Euler-Lagrange-Gleichung, oder Lagrange-Gleichung der 2. Art) für $s \ge 1$:

$$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t}\frac{\partial L}{\dot{q}_i} - \frac{\partial L}{\partial q_i} = 0, i = 1, \dots, s$$

1.6 Form der Lagrange-Funktion und erste Anwendungen

Fundamentaler Fakt:

$$L = T - V$$

- T: kinetische Energie
- V: potentielle Energie

Beispiel 1.5 (Massenpunkt im Potenzial)

$$\begin{split} L\Big(\vec{x},\dot{\vec{x}},t\Big) &= \frac{m}{2}\dot{\vec{x}}^2 - V(\vec{x}) \\ \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t}\frac{\partial L}{\partial \dot{x}^i} - \frac{\partial}{\partial x^i}L &= 0 \\ \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t}\big(m\dot{x}^i\big) - \left(-\frac{\partial V}{\partial x_i}\right) &= 0 \\ m\ddot{x}^i - F^i &= 0 \\ m\ddot{\vec{x}} - \vec{F} &= 0 \end{split}$$

Beispiel 1.6 (System wechselwirkender Massenpunkte)

$$\begin{split} T &= \sum_a T_a = \sum_a \frac{m_a}{2} \vec{\dot{x}_a}^2 \\ V &= \sum_{\substack{a,b \\ a < b}} V_{ab}(|x_a - x_b|) \end{split}$$

Lagrange Gleichung für x_a^i :

$$\begin{split} m_a \ddot{x}_a^i - \frac{\partial}{\partial x_a^i} \left(\sum_b V_{ab}(|\vec{x}_a - \vec{x}_b|) \right) &= 0 \\ m_a \ddot{\vec{x}}_a - \vec{\nabla}_a \sum_b V_{ab}(|\vec{x}_a - \vec{x}_b|) &= 0 \end{split}$$

Beispiel 1.7 (Perle auf Draht) Draht: beschrieben durch $\vec{x}(s)$ (s: Bogenlänge)

$$\begin{split} L &= \frac{m}{2} v^2 - V(\vec{x}(s)) \\ v &= \left| \frac{\mathrm{d}\vec{x}}{\mathrm{d}s} \right| \frac{\mathrm{d}s}{\mathrm{d}t} \\ L &= \frac{m}{2} \dot{s}^2 - V(\vec{x}(s)) \\ \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \frac{\partial L}{\partial \dot{s}} - \frac{\partial L}{\partial s} &= 0 \\ m\ddot{s} - \sum_i \frac{\partial L}{\frac{\partial V}{\partial x^i}} \frac{\partial x^i}{\partial s} &= 0 \\ m\ddot{s} - \vec{F} \cdot \frac{\vec{x}}{s} &= 0 \end{split}$$

Beispiel 1.8 (Mathematisches Pendel im Fahrstuhl) Beschleunigung des Fahrstuhls: $v_y = a \cdot t$

$$\begin{split} L &= \frac{m}{2} \vec{v}^2 - V \\ \vec{v} &= \left(\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} (l \sin \varphi), at - \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} (l \cos \varphi) \right) \\ &= (l \cos(\varphi) \dot{\varphi}, at + l \sin \varphi \dot{\varphi}) \\ V &= mg \Big(\frac{a}{2} t^2 - l \cos \varphi \Big) \\ 0 &= \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \frac{\partial L}{\partial \dot{\varphi}} - \frac{\partial L}{\partial \varphi} \end{split}$$

$$= \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \left(\frac{m}{2} \left(l^2 \cos^2 \varphi 2 \dot{\varphi} + 2at l \sin \varphi + l^2 \sin^2 \varphi 2 \dot{\varphi} \right) \right) - \left(\frac{m}{2} \left(l^2 \dot{\varphi}^2 2 \cos \varphi (-\sin \varphi) + 2at l \dot{\varphi} \cos \varphi + l^2 \dot{\varphi}^2 2 \sin \varphi \cos \varphi \right) - mg l \sin \varphi \right)$$

$$0 = \left(2l^2\cos\varphi(-\sin\varphi)\dot{\varphi}^2 + l^2\cos^2\varphi\ddot{\varphi} + al\sin\varphi + atl\cos\varphi\dot{\varphi} + l^22\sin\varphi\cos\varphi\dot{\varphi}^2 + l^2\sin^2\varphi\ddot{\varphi}\right) - tal\dot{\varphi}\cos\varphi + gl\sin\varphi$$

$$0 = l^2 \ddot{\varphi} + l \sin \varphi (a+g)$$