

VARIATIONSKALKYL

Det vanligaste problemet i variationskalkyl
är när man har en integral som
beror på en okänd funktion $y(x)$ och
man vill hitta $y(x)$ som minimera/
maximera/extrimerar den

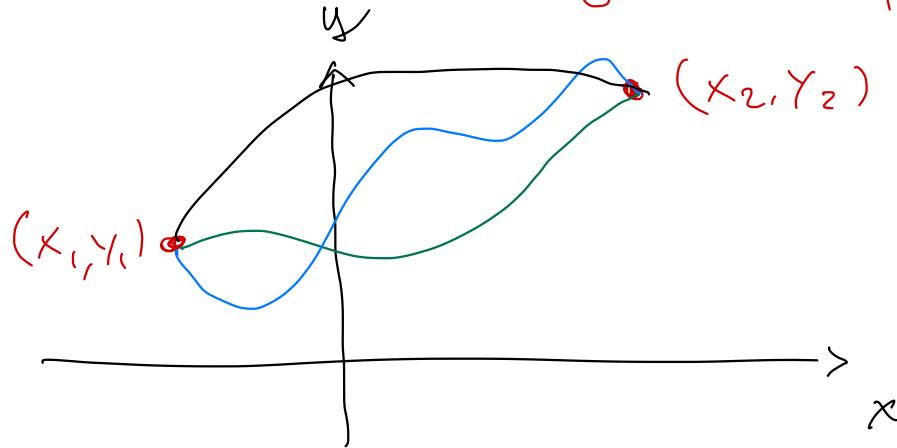
x_2 Lär en VANLIG FUNKTION av 3 VARIABLER

$$S[y] = \int [(y(x), y'(x), x)] dx$$

$\uparrow \quad x_1$

S Kallas FUNKTIONAL (Funktion av en funktion)

Ofta vill vi hitta extremum bara bland alla y som delar samma randvillkoren: $y(x_1) = y_1$, $y(x_2) = y_2$.



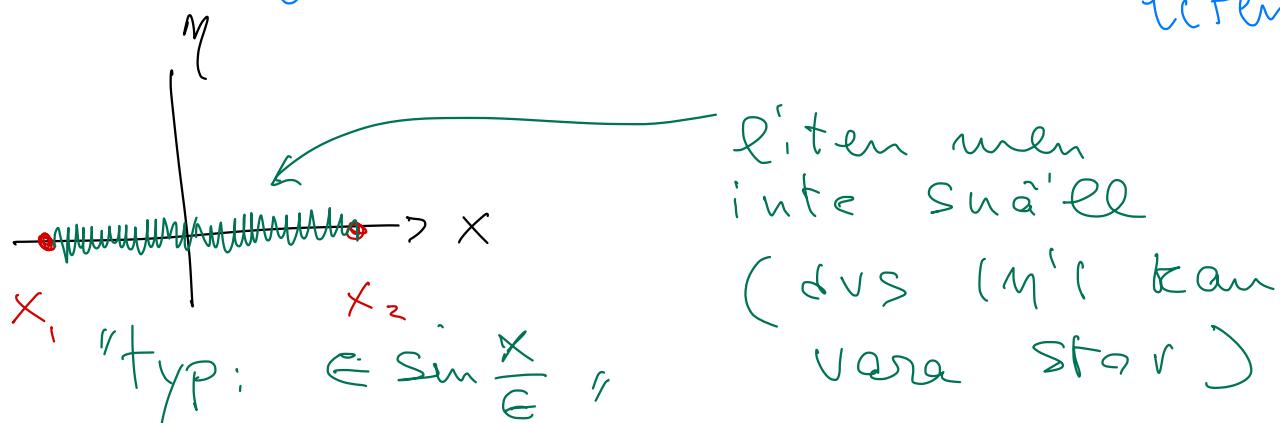
Fysiker brukar BORTSE från att noggrant specificera alla regularitetsvillkoren och anta att funktionerna är "TILLRÄCKLIGT SNÄLLA".

$$S[y] = \int_{x_1}^{x_2} L(y(x), y'(x), x) dx$$

Anta att $y_0(x)$ är en lösning.

Låt $y(x) = y_0(x) + \eta(x)$

$\eta(x_1) = \eta(x_2) = 0$
 "liten" och
 "snäll"



$$S[y_0 + \eta] = \int_{x_1}^{x_2} L[y_0(x) + \eta(x), y'_0(x) + \eta'(x), x] dx \quad \approx$$

$$\int_{x_1}^{x_2} \left\{ L(y_0(x), y'_0(x), x) + \frac{\partial L}{\partial y}(y_0(x), y'_0(x), x) \cdot \eta(x) + \frac{\partial L}{\partial y'}(y_0(x), y'_0(x), x) \eta'(x) \right\} dx$$

Med $\frac{\partial L}{\partial y}$ och $\frac{\partial L}{\partial y'}$ menas bara den
 vanliga partielle derivata av L
 med avseende på den första eller
 andra variablen.

$$S[y_0 + \eta] = \int_{x_1}^{x_2} L[y_0(x) + \eta(x), y'_0(x) + \eta'(x), x] dx \quad \approx$$

$$\int_{x_1}^{x_2} \left\{ L(y_0(x), y'_0(x), x) + \frac{\partial L}{\partial y}(y_0(x), y'_0(x), x) \cdot \eta(x) + \frac{\partial L}{\partial y'}(y_0(x), y'_0(x), x) \eta'(x) \right\} dx + \mathcal{O}(\eta^2)$$

↓

$$= S[y_0] + \int_{x_1}^{x_2} \left(\frac{\partial L}{\partial y} \eta + \frac{\partial L}{\partial y'} \eta' \right) dx + \mathcal{O}(\eta^2)$$

FÖRKORTNING

$$= S[y_0] + \int_{x_1}^{x_2} \left(\frac{\partial L}{\partial y} \eta + \frac{d}{dx} \left(\frac{\partial L}{\partial y'} \eta \right) - \frac{d}{dx} \left(\frac{\partial L}{\partial y'} \right) \eta \right) dx + \mathcal{O}(\eta^2)$$

$$= \left[\frac{\partial L}{\partial y'} \eta \right]_{x_1}^{x_2} = 0$$

$$S[y_0 + \eta] = S[y_0] + \int_{x_1}^{x_2} \left(\frac{\partial L}{\partial y} - \frac{d}{dx} \frac{\partial L}{\partial y'} \right) \eta \, dx + O(\eta^2)$$

V₁ vill att y_0 ska vara stationärt i y_0

d.v.s. $S[y_0 + \eta] - S[y_0] = O(\eta^2)$ för ALLA η

$$\Rightarrow \frac{\partial L}{\partial y} - \frac{d}{dx} \frac{\partial L}{\partial y'} = 0 \quad \text{EULER EKVATION.}$$

Båda $\frac{\partial L}{\partial y}$ och $\frac{\partial L}{\partial y'}$ evaluerade i $(y_0(x), y'_0(x), x)$

Vi MÅSTE KOMA OM y_0 ÄR EN MIN/MAX/EXTREMUM

Ex fråm MÄKANIK: $y(x) \rightsquigarrow x(t)$ (Man använder ofta $q(t)$)

$$S[x] = \int_{t_1}^{t_2} \left(\underbrace{\frac{1}{2} m \ddot{x}(t) - V(x(t), t)}_{L[\dot{x}, x, t]} \right) dt$$

VERKAN LAGRANGIANA.

$$\Rightarrow \frac{\partial L}{\partial x} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = - \frac{\partial V}{\partial x} - \frac{d}{dt} (m \dot{x}) = 0$$

$$\Rightarrow m \ddot{x}(t) = - \frac{\partial V}{\partial x} (x(t), t)$$

NEWTONS EKVATION.

Q. Vad händer om $L = L(y, \cancel{y}, x)$?

Q. Vad händer om $L = L(y, \cancel{y'}, x)$?

$$\frac{\partial L}{\partial y} - \frac{d}{dx} \frac{\partial L}{\partial y'} = 0$$

A: Trivialt: $\frac{\partial L}{\partial y'} = 0 \Rightarrow \frac{\partial L}{\partial y} = 0 \Rightarrow$

 $\frac{\partial L}{\partial y}(y, x) = 0$ är en implicit
funkt. $y = y(x)$
dvs $\forall x$ finns y så att 

Q. Vad händer om $L = L(y, y', x)$?

Q. Vad händer om $L = L(y, y', x)$?

$$\frac{\partial L}{\partial y} - \frac{d}{dx} \frac{\partial L}{\partial y'} = 0$$

A: $\frac{\partial L}{\partial y} = 0 \Rightarrow \frac{\partial L}{\partial y'} = \text{konstant.}$ (Bevarad storhet)

Ex: $L = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 - V(x, t)$

$$\Rightarrow p = m \dot{x} = \text{konstant}$$

Q. Vad händer om $L = L(y, y', \cancel{x})$?

Q. Vad händer om $L = L(y, y', x)$?

$$\frac{\partial L}{\partial y} - \frac{d}{dx} \frac{\partial L}{\partial y'} = 0$$

A: $H = y' \frac{\partial L}{\partial y'} - L = \text{konst.}$

Beweis

$$\begin{aligned}\frac{dH}{dx} &= y'' \frac{\partial L}{\partial y'} + y' \frac{d}{dx} \frac{\partial L}{\partial y'} - \frac{dL}{dx} = \\ &= y'' \frac{\partial L}{\partial y'} + \cancel{y' \frac{\partial L}{\partial y}} - \cancel{\frac{\partial L}{\partial y'}} \cancel{y'} - \cancel{\frac{\partial L}{\partial y}} - \cancel{\frac{\partial L}{\partial x}} = 0\end{aligned}$$

$$Ex: L = \frac{1}{2}m\dot{x}^2 - V(x, \cancel{\dot{x}})$$



$$H = \dot{x} \underbrace{\frac{\partial L}{\partial \dot{x}}} - L = \dot{x}(m\dot{x}) - \left(\frac{1}{2}m\dot{x}^2 - V(x) \right)$$

$$= \frac{1}{2}m\dot{x}^2 + V(x) \quad \text{Energie -}$$

Generalisering till $L(y, y', y'', \dots, x)$,

med $y(x_0) = y_0^{(0)}, y'(x_0) = y_0^{(1)}, y''(x_0) = y_0^{(2)} \dots$

$y(x_1) = y_1^{(0)}, y'(x_1) = y_1^{(1)}, y''(x_1) = y_1^{(2)} \dots$

(behövs sällan ...):

$$\frac{\partial L}{\partial y} - \cancel{\frac{d}{dx} \frac{\partial L}{\partial y'}} + \frac{d^2}{dx^2} \frac{\partial L}{\partial y''} - \cancel{\frac{d^3}{dx^3} \frac{\partial L}{\partial y'''} + \dots} = 0$$

Generalisering till fler
beroende och oberoende variabler

$$\phi^i(t, x, y, z) \xleftarrow{\text{ETT "FÄLT",}} \phi^i(t, x, y, z)$$

Def: $x^0 = t, x^1 = x, x^2 = y, x^3 = z.$

$$g_{\mu} = \frac{\partial}{\partial x^{\mu}}$$

$$S = \int d^4x \mathcal{L}(\phi^1, \phi^2, -\dot{\phi}^3, \partial_0 \phi^1, -\partial_0 \dot{\phi}^1, \partial_0 \phi^2, -\partial_0 \dot{\phi}^2, -\partial_0 \phi^3, -\partial_0 \dot{\phi}^3, x^0, x^1, x^2, x^3)$$

ALLA ÄR FUNKTIONER AV $x^0, x^1, x^2, x^3.$

När vi varierar med ϕ^i FIXERADE på
kanten av integrationsdomänen får vi:

$$\forall i = 1, 2, \dots, m$$

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{\phi}^i} - \partial_0 \frac{\partial L}{\partial (\partial_0 \phi^i)} - \partial_1 \frac{\partial L}{\partial (\partial_1 \phi^i)} - \partial_2 \frac{\partial L}{\partial (\partial_2 \phi^i)} - \partial_3 \frac{\partial L}{\partial (\partial_3 \phi^i)} = 0$$

Ex: $\phi(x, y, z) \leftarrow$ Elektrostatisk potentiale.

$$\vec{E} = -\nabla \phi, \quad \mathcal{E} = \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_D \vec{E}^2 d^3 r$$

↑
elektrostatiska energin
Domän: \mathbb{R}^3

Elektriskt fält

$$\mathcal{E}[\phi] = \frac{1}{2} \epsilon_0 \int_D (-\nabla \phi)^2 d^3 r.$$

MINIMERA \mathcal{E} med specified randvillkor $\phi|_{\partial D}$

$$\Rightarrow \nabla \cdot \nabla \phi = \nabla^2 \phi = 0$$

$$\phi|_{\partial D} = \text{givet.}$$

VARIATIONSKALKYL MED TVÅNG.

PROBLEM: Hitta EXTREMVÄRDEN för

$$S = \int_{x_1}^{x_2} L(y(x), y'(x), x) dx$$

GIVET ETT TVÅNG.

$$\int_{x_1}^{x_2} G(y(x), y'(x), x) dx = k \text{ KONSTANT.}$$

INTRODUCERA en LAGRANGE MULTIPLIKATOR λ (konstant)

och hitta extremvärdet för

$$\hat{S} = \int_{x_1}^{x_2} \left\{ L(y(x), y'(x), x) + \lambda G(y(x), y'(x), x) \right\} dx.$$

V, kan också tänka på ett tvång

$$G(y(x), y'(x), x) = k \quad \text{KONSTANT} \quad \forall x$$

ingen integration!

I så fall: LAGRANGE MULTIPLIKATORN λ
en funktion av x (vi behöver en $\forall x$)

$$\hat{S} = \int_{x_1}^{x_2} \left\{ L(y(x), y'(x), x) + \lambda(x) G(y(x), y'(x), x) \right\} dx$$

Generalisering av funktional begreppet

Observera att

$$S[y] = \int_I \underbrace{L(y(x), y'(x), x)}_{\text{LOKAL (alle i } x\text{)}} dx$$

↑
INTEGRAL

är av ett mycket speciellt slag.

$$I[y] = \int y(x) y'(x+\tau) dx \quad \text{eller}$$

$$J[y] = y^2(4) + y'(5) \quad \text{är också FUNKTIONALER.}$$

Vi inför begreppet av FUNKTIONAL DERIVATA genom att jämföra med fallet av en ändlig antal oberoende variabler:

Låt $f(x_1, x_2, \dots, x_m)$ vara en (derivarbart) funktion.

$$f(x_1 + \gamma_1, x_2 + \gamma_2, \dots, x_m + \gamma_m) - f(x_1, x_2, \dots, x_m)$$
$$\approx \sum_{i=1}^m \frac{\partial f}{\partial x_i} \gamma_i$$

PRAKTISKT SÄTT
ATT BESKRIVA EN
PARTIAL DERIVATA

För en FUNKTIONAL:

$$S[y + \eta] - S[y] = \int \frac{\delta S}{\delta y(x)} \eta(x) dx$$

Summan
ersätts av integralen

$$\Rightarrow \text{Om } S[y] = \int L(y(x), y'(x), x) dx$$

$$\frac{\delta S}{\delta y(x)} = \frac{\partial L}{\partial y} - \frac{d}{dx} \left. \frac{\partial L}{\partial y'} \right|_{y(x), y'(x), x}$$

$$\Rightarrow \frac{\delta S}{\delta y(x)} = 0 \quad \text{beskriver EULER-}\text{LAGRANGE}\text{ERVATIONEN}$$

Q.: Låt $I[y] = y^2(1)$

beräkna $\frac{\delta I}{\delta y(x)}$

Q.: Låt $I[y] = y^2(1)$
beräkna $\frac{\delta I}{\delta y(x)}$

A: $I[y+\eta] - I[y] = (y(1) + \eta(1))^2 - y(1)^2$
 $\approx 2y(1)\eta(1) = \int 2y(x)\delta(x-1)\eta(x) dx$

$\Rightarrow \frac{\delta I}{\delta y(x)} = 2y(x)\delta(x-1) \equiv 2y(1)\delta(x-1)$