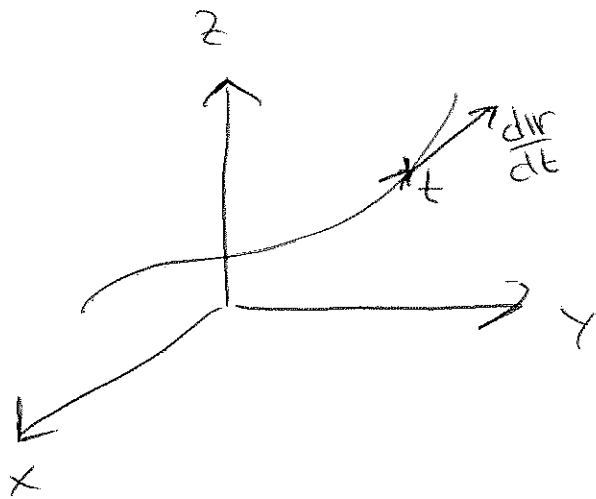


Sammanfattning av TMA044 (Daniel Persson)

* Parametrisering av kurvor i \mathbb{R}^3



Vårje punkt t på kurvan motsvarar en punkt $(x(t), y(t), z(t))$ i \mathbb{R}^3

Vi beskriver ofta detta med en positionsvektor:

$$r(t) = x(t)i + y(t)j + z(t)k$$

* Vi kan tänka på $r(t)$ som positionsv. för en partikel som rör sig i \mathbb{R}^3 .

- hastighet $v(t) = \frac{dr(t)}{dt}$

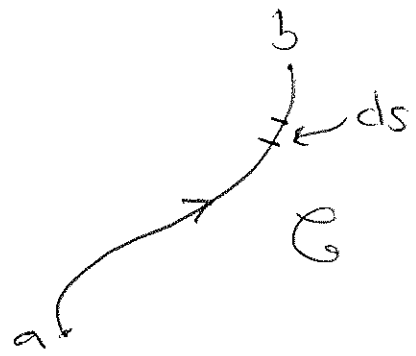
(tangentvektorn till kurvan i punkt t)

- farten $v = |v| = \sqrt{x'(t)^2 + y'(t)^2 + z'(t)^2}$

- acceleration $a = \frac{d^2 r}{dt^2} = \frac{dv}{dt}$

* Längden på ett segment av en kurva kan beräknas med:

$$\text{längd}(C) = \int_C ds$$



Om vi parametriserar kurvan blir detta

$$\text{längd}(C) = \int_a^b \left| \frac{d(\text{rect})}{dt} \right| dt$$

OBS! Detta är oberoende av vilken parametrisering!

* Funktioner $f: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$

Partiell derivata: $\frac{\partial f(x,y)}{\partial x} = f_1$

$$\frac{\partial f(x,y)}{\partial y} = f_2$$

Om $x = x(u,v)$ & $y = y(u,v)$ har vi kedjeregeln

$$\frac{\partial f}{\partial u} = \frac{\partial f}{\partial x} \frac{\partial x}{\partial u} + \frac{\partial f}{\partial y} \frac{\partial y}{\partial u} = f_1 x_1 + f_2 y_1$$

$$\frac{\partial f}{\partial v} = \frac{\partial f}{\partial x} \frac{\partial x}{\partial v} + \frac{\partial f}{\partial y} \frac{\partial y}{\partial v} = f_1 x_2 + f_2 y_2$$

* f är kontinuerlig i (c_1, c_2) om

$$\lim_{(x,y) \rightarrow (c_1, c_2)} f(x,y) = f(c_1, c_2)$$

* f är differentierbar i (c_1, c_2) om

$$\lim_{(h,k) \rightarrow (0,0)} \frac{f(a+h, b+k) - f(a,b) - h f_1(a,b) - k f_2(a,b)}{\sqrt{h^2 + k^2}} = 0$$

* Vi säger att

$$f(x, y) \approx L(x, y) = f(a, b) + f_1(a, b)(x-a) + f_2(a, b)(y-b)$$

är linjäriseringen av $f(x, y)$
i punkten (a, b) .

* Linjäriseringen ger den första
ordningens Taylorapproximation till
 $f(x, y)$. ~~approx~~

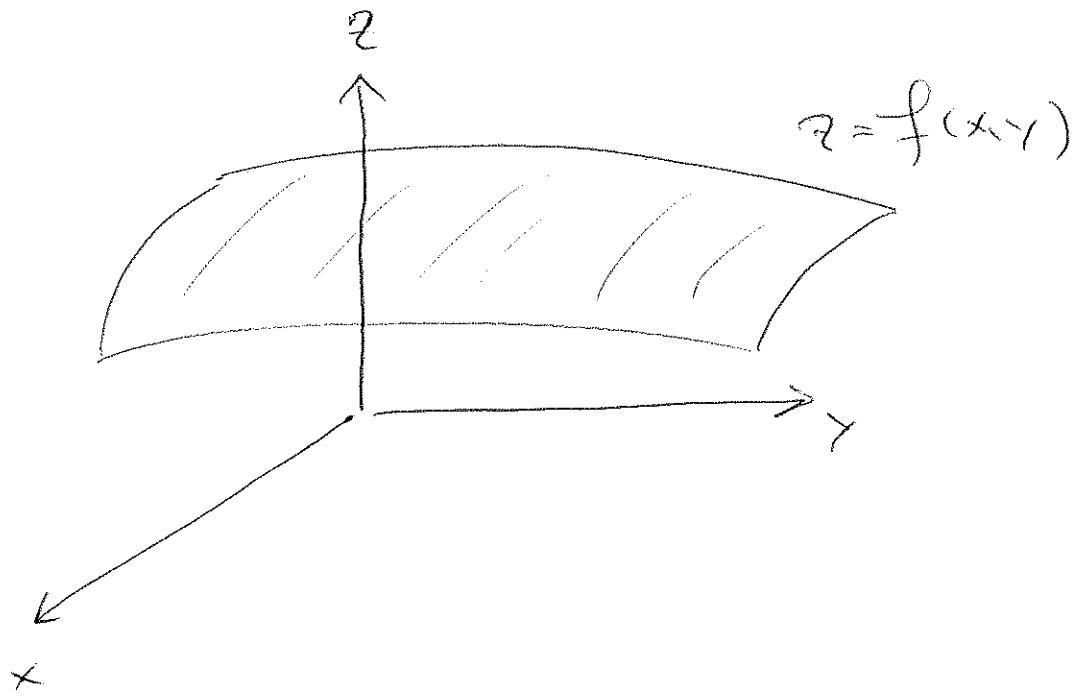
Om vi definierar

$$h = x - a \quad \& \quad k = y - b$$

kan vi skriva Taylorpolynomet
av f upp till andra ordningen
som:

$$\begin{aligned} * f(h+a, k+b) \approx & f(a, b) + hf_1(a, b) + kf_2(a, b) \\ & + \frac{1}{2} (h^2 f_{11}(a, b) + 2hk f_{12}(a, b) \\ & + k^2 f_{22}(a, b)) \end{aligned}$$

* Om vi sätter $z = f(x, y)$
 så beskriver detta ~~en~~ yta
 i \mathbb{R}^3 : Detta är grafen till $f(x, y)$.



* Tangentplanet till $z = f(x, y)$
 i en punkt (a, b) beskrivs
 med ekvationen

$$z = f(a, b) + f_1(a, b)(x - a) + f_2(a, b)(y - b)$$

linjärisering $L(x, y)$ av
 $f(x, y)$ i punkten (a, b) .

* Mer allmänt kan vi beskriva
 ytor i \mathbb{R}^3 som nivå-
 ytor.
 Givet en funktion

$$G: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}$$

motvaras nivå-
 yta till $G =$

$$G(x, y, z) = 0. \quad \left(\begin{array}{l} \text{eller mer} \\ \text{allmänt en} \\ \text{godtyckl. konst} \end{array} \right)$$

* Tangentplanet till nivå-
 ytan
 i en punkt (a, b, c) beskrivs
 då av ekvationen:

$$0 = G_1(a, b, c)(x - a) + G_2(a, b, c)(y - b) + G_3(a, b, c)(z - c)$$

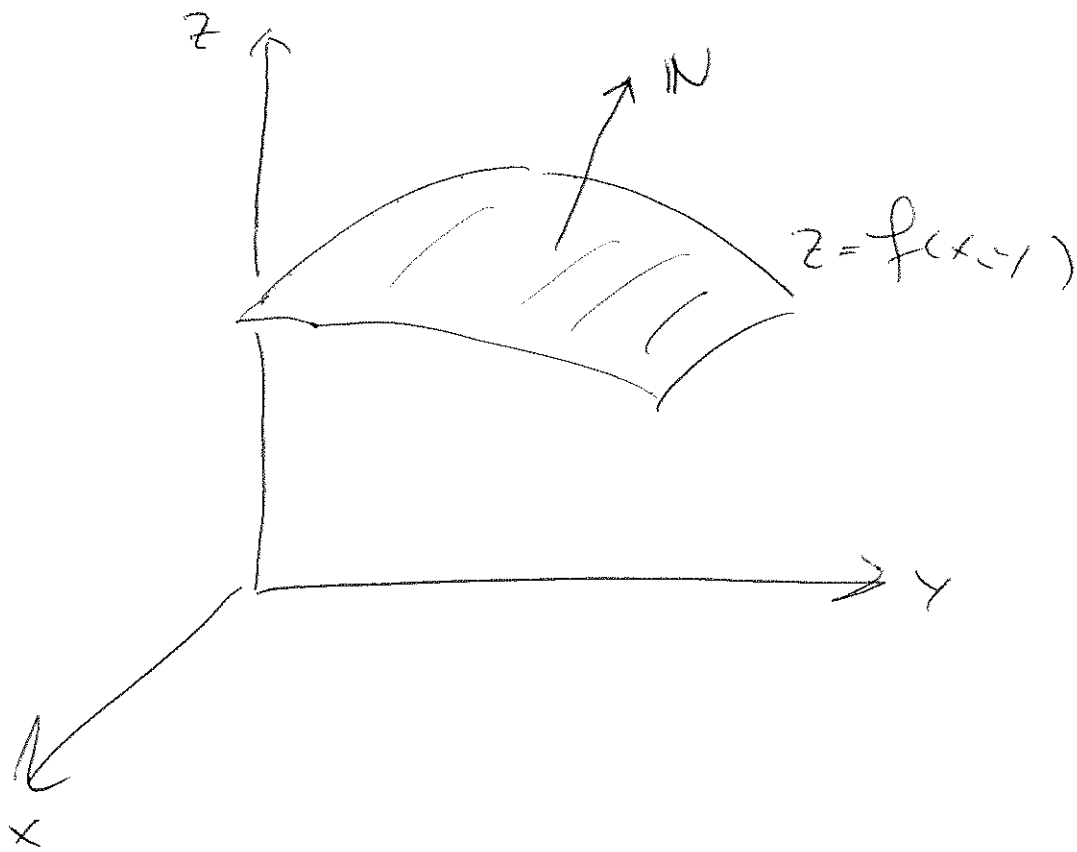
* Om $G(x, y, z) = f(x, y) - z$ så
 reduceras detta till f och
 en graf $z = f(x, y)$: $c = f(a, b)$

$$0 = f_1(a, b)(x - a) + f_2(a, b)(y - b) - (z - f(a, b))$$

$$G_3(a, b, c) = -1$$

* Tangentplanet till en funktionsyta
 $z = f(x, y)$ har normalvektor:

$$\mathbf{N} = f_1(x, y) \mathbf{i} + f_2(x, y) \mathbf{j} - \mathbf{k}$$



* För en nivåyta $G(x, y, z) = 0$
ges en normal av gradienten
till G :

$$\mathbf{N} = \nabla G = \frac{\partial G}{\partial x} \mathbf{i} + \frac{\partial G}{\partial y} \mathbf{j} + \frac{\partial G}{\partial z} \mathbf{k}$$

* Riktningsskruv - av $f(x,y)$
i riktning z_1 ($\|z_1\|=1$) ges av

$$D_{z_1} f(x,y) = z_1 \cdot \nabla f(x,y)$$

* En kritisk punkt till $f(x,y)$
är alla lösningar till
ekvationssystemet

$$\nabla f(x,y) = (0,0)$$

$$\Rightarrow \begin{cases} \frac{\partial f}{\partial x} = 0 \\ \frac{\partial f}{\partial y} = 0 \end{cases}$$

* En funktion $f(x,y)$ har lokalt
eller globalt extrema vid ~~punkt~~ i (a,b)
en domän D om och
endast om något av
följande gäller.

a) (a,b) är en kritisk punkt

b) (a,b) är en singular punkt
($\nabla f(a,b)$ existerar ej)

c) (a,b) ligger vaden ∂D .

* Vi kan klassificera kritiska punkter genom att studera Hessien till f :

$$H(f) = D(\underbrace{\nabla f}_{\text{Jacobien av gradienten}}) = \begin{pmatrix} f_{11} & f_{12} \\ f_{21} & f_{22} \end{pmatrix}$$

4 fall:

$\det H > 0$, $f_{11} > 0 \implies$ lokalt min.

$\det H > 0$, $f_{11} < 0 \implies$ lokalt max

$\det H < 0 \implies$ sadelpunkt

$\det H = 0 \implies$ ingen info

* Steg-för-steg process för
att hitta alla extremvärden
av f på en domän D .

(1) Kontrollera om f har singulära
punkter

(2) Hitta alla kritiska punkter: lös
 $\nabla f = (0,0)$

(3) Parametrisera randkurvan ∂D
och sök kritiska punkter på randen.

* Lagranges metod: sök extremvärden
för $f(x,y)$ givet ett bivillkor
 $g(x,y) = 0$.

\Rightarrow Sök kritisk punkt till

$$L(x,y,\lambda) = f(x,y) + \lambda g(x,y)$$

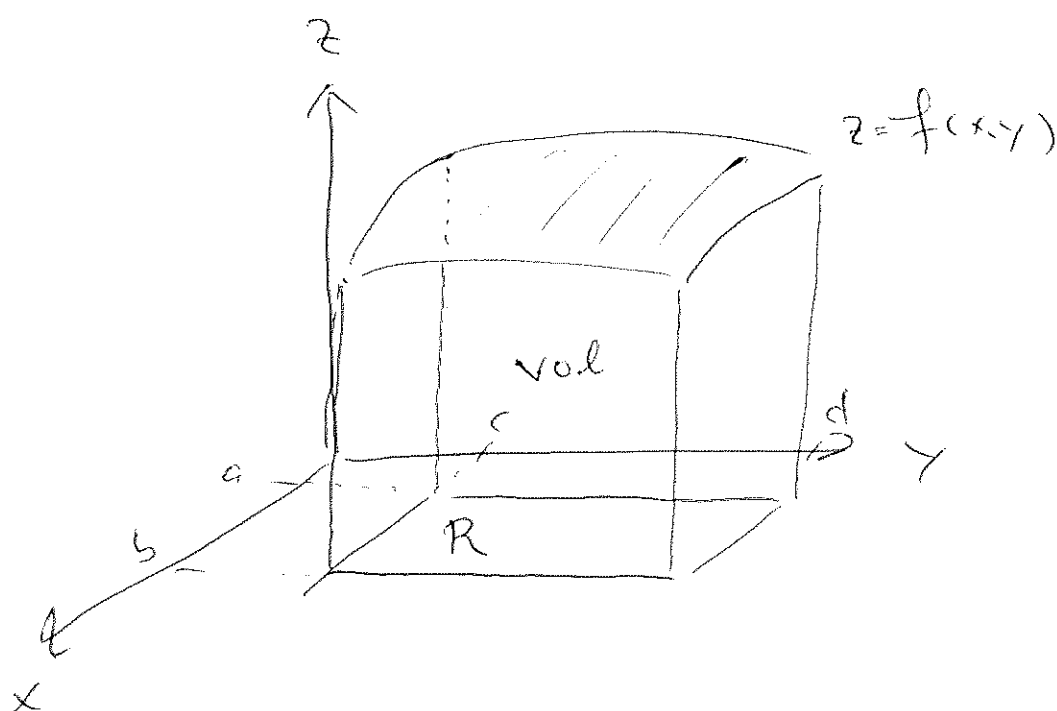
Ofta en lättare metod än att
parametrisera kurvan $g(x,y) = 0$.

* Double integral

$$\iint_R f(x,y) dA$$

ger volume under graph

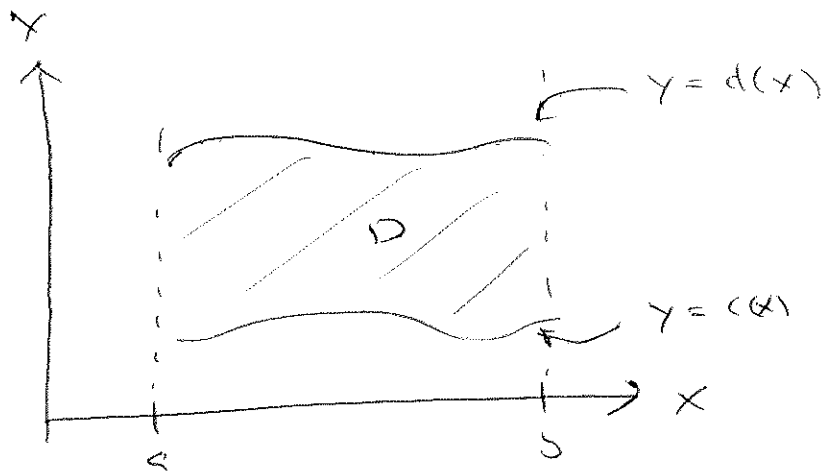
$$z = f(x,y)$$



* Fubini's sets:

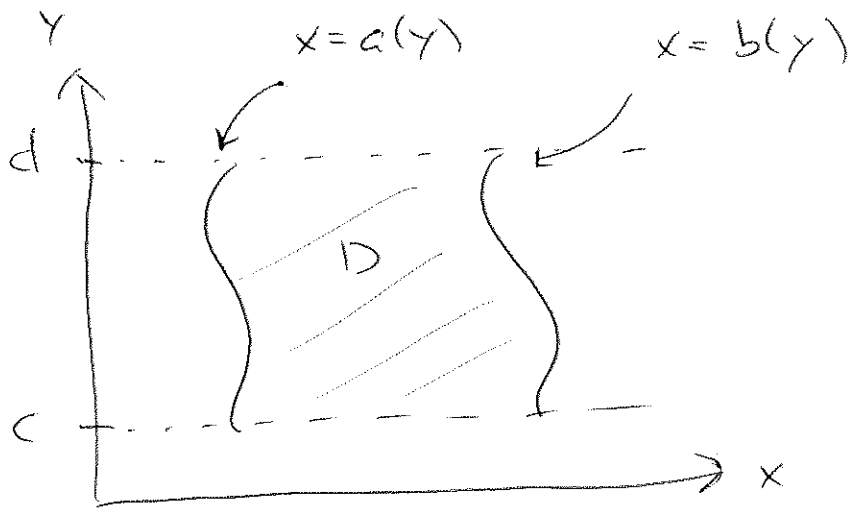
$$\begin{aligned} \iint_R f(x,y) dA &= \int_a^b dx \int_c^d f(x,y) dy \\ &= \int_c^d dy \int_a^b f(x,y) dx \end{aligned}$$

* Mer allgemeine dominier



$$\iint_D f(x,y) dA = \int_a^b dx \int_{c(x)}^{d(x)} f(x,y) dy$$

* eller



$$\iint_D f(x,y) dA = \int_c^d dy \int_{a(y)}^{b(y)} f(x,y) dx$$

* Medelvärdesatsen

Om f är kont på D

så existerar en punkt $(x_0, y_0) \in D$

så att

$$\iint_D f(x, y) dA = \underbrace{f(x_0, y_0)}_{\text{medelvärde}} \cdot \text{area}(D)$$

kallas "medelvärde" av f
och betecknas \bar{f} .

* Under variabel bytet

$$\begin{cases} x = x(u, v) \\ y = y(u, v) \end{cases}$$

tor integral formen:

$$\iint_D f(x, y) dA = \iint_R g(u, v) \left| \frac{\partial(x, y)}{\partial(u, v)} \right| du dv$$

→

$$\text{där } g(u,v) = f(x(u,v), y(u,v))$$

och $\left| \frac{\partial(x,y)}{\partial(u,v)} \right|$ är absolutbeloppet

av determinanten:

$$\frac{\partial(x,y)}{\partial(u,v)} = \begin{vmatrix} \frac{\partial x}{\partial u} & \frac{\partial x}{\partial v} \\ \frac{\partial y}{\partial u} & \frac{\partial y}{\partial v} \end{vmatrix} = \frac{\partial x}{\partial u} \frac{\partial y}{\partial v} - \frac{\partial x}{\partial v} \frac{\partial y}{\partial u}$$

* För polära koordinater:

$$x = r \cos \theta$$

$$y = r \sin \theta$$

ger $du dv$:

$$\iint_D f(x,y) dA = \iint_R g(r,\theta) r dr d\theta$$

$$= \int_0^{2\pi} d\theta \int_0^a g(r,\theta) r dr$$

* Trippelintegral

$$\iiint_D f(x, y, z) dV$$

beräknar "hypervolymen" under
grafen till $w = f(x, y, z)$ i \mathbb{R}^4

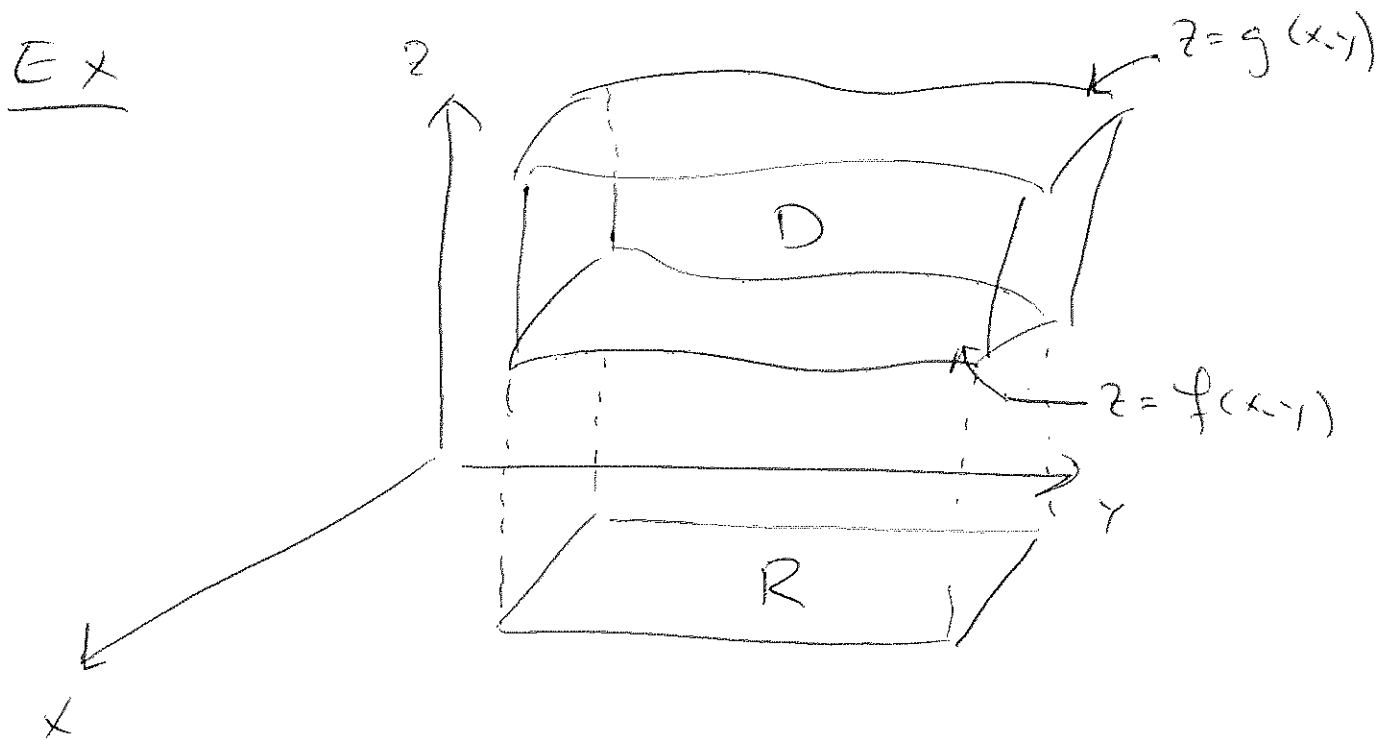
* Mer fysikaliskt kan det
talas som massan av en
solid med densitetsfunktion
 $f(x, y, z)$.

* Vi kan beräkna trippelintegraler
med iterering precis som för
dubbelintegraler:

$$\iiint_D f(x, y, z) dV = \int_{x_0}^{x_1} dx \int_{y_0}^{y_1} dy \int_{z_0}^{z_1} dz f(x, y, z)$$

eller annan valfri ordning.

* För mer komplicerade domäner där gränserna ej är fixerade måste vi "slica" precis som för dubbelintegral.



$$\Rightarrow \iiint_D G(x, y, z) dV = \iint_R dx dy \int_{f(x, y)}^{g(x, y)} G(x, y, z) dz$$

* För ett allmänt variabelbyte
har vi:

$$\begin{cases} x = x(r, u, w) \\ y = y(r, u, w) \\ z = z(r, u, w) \end{cases}$$

$$* \iiint_D f(x, y, z) dV = \iiint_R g(r, u, w) \left| \frac{\partial(x, y, z)}{\partial(r, u, w)} \right| dr du dw$$

* För sfäriske koordinater:

$$\begin{cases} x = \rho \sin \varphi \cos \theta \\ y = \rho \sin \varphi \sin \theta \\ z = \rho \cos \varphi \end{cases}$$

för vi

$$\iiint_D f(x, y, z) dV = \int_0^{2\pi} d\theta \int_0^{\pi} d\varphi \int_0^a g(\rho, \theta, \varphi) \rho^2 \sin \varphi d\rho d\varphi d\theta$$

* Vektorfält $\mathbb{F}(x, y, z) = (F_1, F_2, F_3)$
associerar en vektor $\mathbb{F}(x, y, z)$
med varje punkt $(x, y, z) \in \mathbb{R}^3$.

* Fältlinjerna är de kurvor i \mathbb{R}^3
för vilka varje tangentvektor motsvarar
en ~~en~~ någon vektor $\mathbb{F}(x, y, z)$.

Fältlinjesekvationer:

$$\frac{dx}{F_1} = \frac{dy}{F_2} = \frac{dz}{F_3}$$

Kan lösas genom integrering!

* Ett vektorfält är konservativt
om det kan skrivas som

$$\mathbb{F} = \nabla \phi$$

för någon skalär funktion
 $\phi(x, y, z)$.

* Villkor för existens av ϕ
så att $\nabla\phi = \mathbf{F}$:

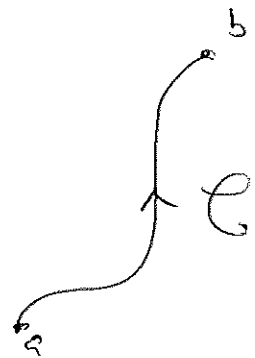
$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial F_1}{\partial y} = \frac{\partial F_2}{\partial x} \\ \frac{\partial F_1}{\partial z} = \frac{\partial F_3}{\partial x} \\ \frac{\partial F_2}{\partial z} = \frac{\partial F_3}{\partial y} \end{array} \right.$$

* Nivåytorna $\phi(x, y, z) = \text{konst.}$
kallas ekvipotentialytan.

De är alltid vinkelräta
mot fältlinjerna.

* Kurvintegral generaliserar
kurvlängden:

$$\int_{\mathcal{C}} f(x, y, z) ds$$



* Kan beräknas genom ett
parametrisera \mathcal{C} : $\mathbf{r}(t) = (x(t), y(t), z(t))$

$$\Rightarrow \int_{\mathcal{C}} f(x, y, z) ds = \int_a^b f(\mathbf{r}(t)) \left| \frac{d\mathbf{r}}{dt} \right| dt$$

* Arbete som utföras av
ett vektorfält längs \mathcal{C} ges
av linjeintegral:

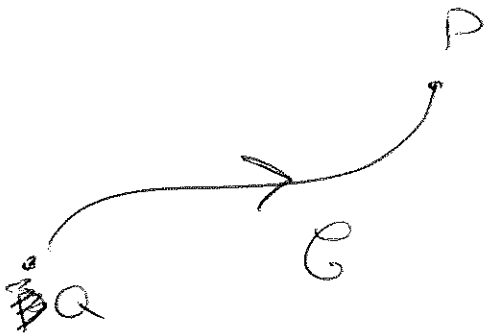
$$\int_{\mathcal{C}} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_{\mathcal{C}} F_1 dx + F_2 dy + F_3 dz$$

* Om vi parametriserar \mathcal{C} ger
då

$$\int_{\mathcal{C}} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_a^b \left(F_1(\mathbf{r}(t)) x'(t) + F_2(\mathbf{r}(t)) y'(t) + F_3(\mathbf{r}(t)) z'(t) \right) dt$$

* Om \mathbf{F} är konservativ för
vi

$$\int_{\mathcal{C}} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_{\mathcal{C}} \nabla \phi \cdot d\mathbf{r} = \phi(P) - \phi(Q)$$



* Satsen om arbetets vägoberoende säger att följande påståenden är ekvivalenta:

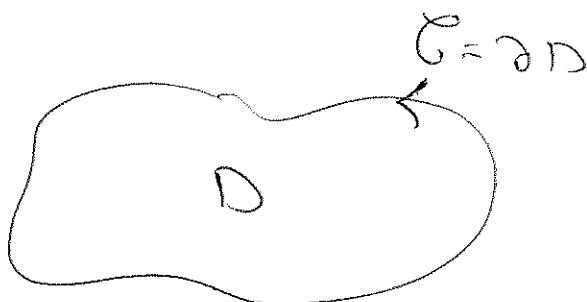
a) \mathbb{F} är konservativ

b) $\oint_C \mathbb{F} \cdot d\mathbf{r} = 0$ för alla styckvis glatta kurvor C (i domänen D).

c) $\int_C \mathbb{F} \cdot d\mathbf{r}$ har samma värde oberoende av vilken kurva i D vi väljer mellan två punkter, ~~och~~
(förutsatt att orienteringen är samma)

* Greens formel:

$$\iint_D \left(\frac{\partial F_2}{\partial x} - \frac{\partial F_1}{\partial y} \right) dA = \int_{C=\partial D} \mathbb{F} \cdot d\mathbf{r}$$



* Om vi definierar:

$$\text{curl } \mathbb{F} = \nabla \times \mathbb{F}$$

så kan greens formel skrivas i

$$\iint_D (\text{curl } \mathbb{F}) \cdot \mathbf{n} \, dA = \oint_C \mathbb{F} \cdot d\mathbf{r}$$

* Om \mathbb{F} kan skrivas som

$$\mathbb{F} = \nabla \times \mathbb{A}$$

för någon vektor \mathbb{A} så

är \mathbb{A} en vektorpotential till \mathbb{F} .

* En annen typ av deriverte
på \mathbb{R}^3 er divergenser:

$$\operatorname{div} F = \nabla \cdot F$$

* Vi har følgende enkle
identiteter:

$$\begin{cases} \nabla \cdot (\nabla \times F) = 0 \\ \nabla \times (\nabla \phi) = 0 \end{cases}$$

* Greens formel kan användas
för att beräkna arean av
en sluten domän D .

Kom ihåg att i allmänhet kan
arean beräknas med:

$$\text{area}(D) = \iint_D dA$$

Vänsterledet i Greens formel
tar precis denna form om
vi väljer vektorfältet \mathbb{F}
så att

$$\frac{\partial F_2}{\partial x} - \frac{\partial F_1}{\partial y} = 1$$

Tex kan vi ta:

$$\mathbb{F}(x, y) = \frac{1}{2} (-y \mathbf{i} + x \mathbf{j})$$

(ej konservativ $\nabla \cdot \mathbb{F} = 0$)

Green's formula ger då ett uttryck för area i form av en linjeintegral:

$$\begin{aligned} \text{area}(D) &= \iint_D dA = \oint_{\partial D} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} \\ &= \oint_C F_1 dx + F_2 dy \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \text{area}(D) = \frac{1}{2} \oint_C (x dy - y dx)$$

Vi kan nu beräkna area genom att parametrisera C .

För en cirkel får vi $\begin{cases} x = a \cos \theta \\ y = a \sin \theta \end{cases}$

$$\rightarrow \text{area}(D) = \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} (a^2 \cos^2 \theta + a^2 \sin^2 \theta) d\theta = \frac{a^2}{2} \cdot 2\pi = \underline{\underline{\pi a^2}}$$

* Vi kan generalisere
kurvintegraler til yteintegraler:

$$\iint_S f(x, y, z) dS$$

* Om vi parametriserer yten med

$$\mathbf{r}(u, v) = x(u, v)\mathbf{i} + y(u, v)\mathbf{j} + z(u, v)\mathbf{k}$$

så kan vi beregne yteintegraler:

$$\iint_S f(x, y, z) dS = \iint_D f(\mathbf{r}(u, v)) \left| \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u} \times \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial v} \right| du dv$$

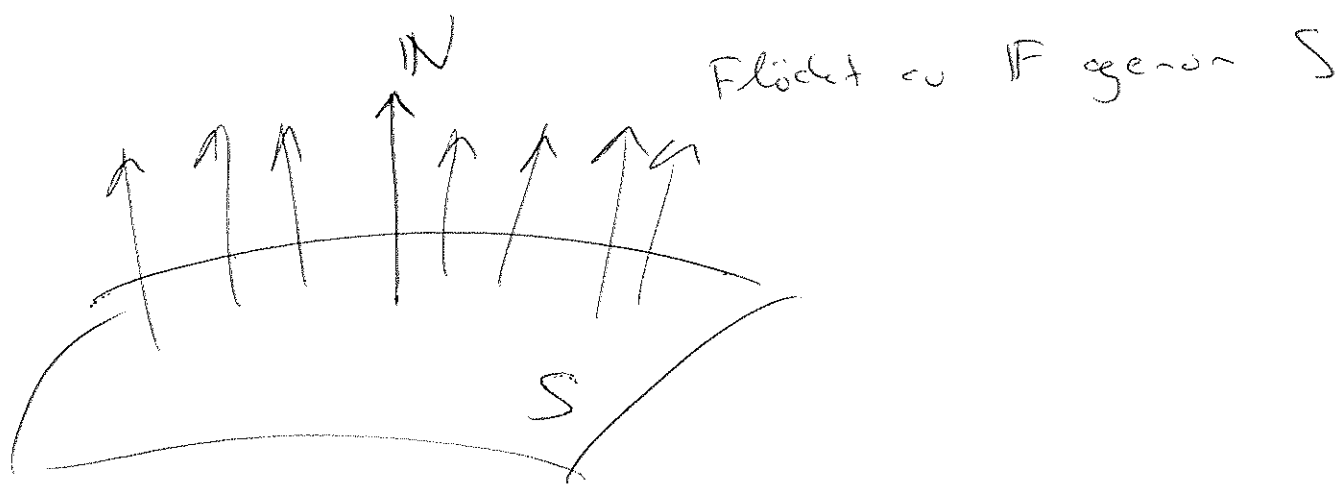
↑
yteintegral

↑
vendt dobbeltintegral.

* Om vi nu studerar yttintygen
över vektorfält

$$\iint_S \mathbf{F} \cdot \hat{\mathbf{N}} \, dS$$

Så kan detta tolkas fysikaliskt
som flödet av \mathbf{F} ut
genom S i riktning $\hat{\mathbf{N}}$:



* Notera att eftersom

$$dS = \left| \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u} \times \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial v} \right| \, du \, dv$$

$$\hat{\mathbf{N}} = \frac{\frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u} \times \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial v}}{\left| \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u} \times \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial v} \right|}$$

x så kan flödesintegral ströms
som

och en normalriktning

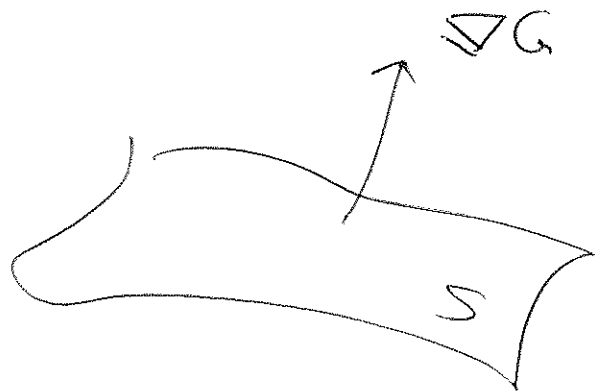
$$\underbrace{\iint_S \mathbf{F} \cdot \hat{\mathbf{N}} dS}_{\text{ytintegral}} = \pm \underbrace{\iint_D \mathbf{F}(r(u,v)) \cdot \left(\frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u} \times \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial v} \right) du dv}_{\text{vanlig dubbelintegral}}$$

x Om S kan beskrivas som
en nivåyt

$$G(x, y, z) = 0$$

kan en normal till S fås
genom gradienten:

$$\mathbf{N} = \nabla G$$



En enhetsnormal uppåt eller
neråt kan nu konstrueras
enligt:

$$\hat{N} = \pm \frac{N}{|N|} = \pm \frac{\nabla G}{|\nabla G|}$$

Samtidigt har vi för en
nivåyta med 1-1 proj. på xy -planet:

$$dS = \left| \frac{\nabla G}{\frac{\partial G}{\partial z}} \right| dx dy$$

Således kan flödesintegralen skrivas
som följer utan att parametrisera S:

$$\iint_S \mathbb{F} \cdot \hat{N} dS = \pm \iint_D \mathbb{F} \cdot \frac{\nabla G}{\frac{\partial G}{\partial z}} dx dy$$

vanlig dubbelintegral

* I fallet då ytan S
är sluten kan vi använda
Gauss sats:

$$\iiint_D \nabla \cdot F \, dV = \iint_{\partial D = S} F \cdot \hat{N} \, dS$$

för att konvertera flösesintegralen
till en vanlig trippelintegral över
den volym D som omsluts
av S .

Ofta är vänsterledet enklare att
beräkna än högerledet $\nabla \cdot$