

Sammanfattning flervariabeln!

- En mängd V i planet kallas öppen om det till varje punkt $(a,b) \in V$ finns en omgivning $B_r(a,b)$ som ligger helt i V .
- En mängd F kallas sluten om komplementet till F är en öppen mängd.
- Då $r=r(t)$ beskriver en partikelbana kallas $v(t) = \frac{d}{dt} r(t)$ för partikelns hastighet.
 $|v(t)|$ = partikelns fart och $\frac{d}{dt}(v(t))$ dess acceleration.

Exempel

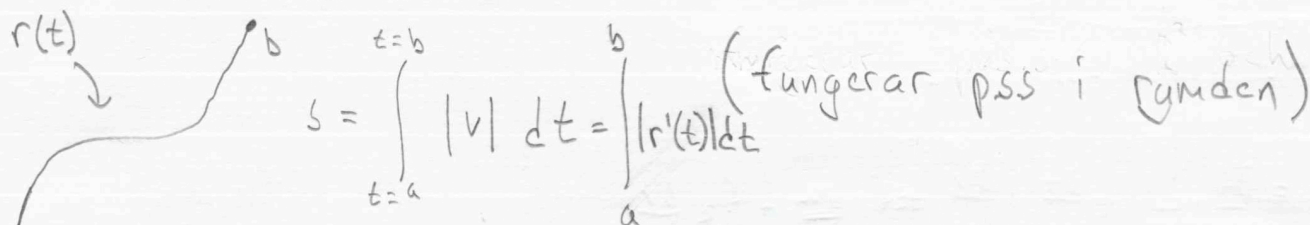
$$r(t) = (\cos t, \sin t, t)$$

$$v(t) = (-\sin t, \cos t, 1) \quad (\text{riktningsvektor})$$

$$|v(t)| = \sqrt{(-\sin^2 t)^2 + \cos^2 t + 1^2} = \sqrt{2} \quad (\text{fartkonstant i detta ex})$$

$$a = (-\cos t, -\sin t, 0)$$

• Kurvlängd:



$$s = \int_{t=a}^{t=b} |v| dt = \int_a^b |r'(t)| dt \quad (\text{fungerar pss i rumden})$$

då $r(t)$ är en parametrisering av kurvan.

OBS! Kurvlängden mellan a & b beror ej på val av parametrisering.

- Partiella derivator:

Mått på hur $f(x,y)$ ökar om jag bara ökar (lite) på x (eller y).

$$\frac{\partial f}{\partial x} = f_1, \quad \frac{\partial f}{\partial y} = f_2, \quad \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} = f_{11}, \quad \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = f_{22}, \quad \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} = f_{21}, \quad \frac{\partial^2 f}{\partial y \partial x} = f_{12}$$

- Om jag ska partiellderivera en funktion e^{xy} , $x=s^2t$, $y=(\sin s)t^3$ kan det underlätta att sätta in s^2t och $(\sin s)t^3$ i e^{xy} .

- Med partiella derivator kan vi ge ekvationer för tangentplan.

- Normalen till tangentplanet ges av $(f_1, f_2, -1)$ och går genom $(a, b, f(a, b))$.

av en funktionsyta,
 $z = f(x, y)$

Detta ger tangentplanets ekvation:

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

- Kedjeregeln:

$$\frac{\partial f}{\partial t} = \frac{\partial f}{\partial u} \frac{\partial u}{\partial t} + \frac{\partial f}{\partial v} \frac{\partial v}{\partial t}$$

$$\frac{\partial f}{\partial s} = \frac{\partial f}{\partial u} \frac{\partial u}{\partial s} + \frac{\partial f}{\partial v} \frac{\partial v}{\partial s} = f_1 \frac{\partial u}{\partial s} + f_2 \frac{\partial v}{\partial s}$$

$$\frac{\partial f}{\partial t} = \frac{\partial f}{\partial u} \frac{\partial u}{\partial t} + \frac{\partial f}{\partial v} \frac{\partial v}{\partial t} = f_1 \frac{\partial u}{\partial t} + f_2 \frac{\partial v}{\partial t}$$

- $\nabla f(a,b) = (f_1(a,b), f_2(a,b))$ är gradienten till f i punkten (a,b)
- I en punkt (a,b) är $\nabla f(a,b)$ en normal till nivåkurvan.
 ∇f ger den riktning som $f(x,y)$ ökar mest i.
 $u \cdot \nabla f(a,b) =$ öningen i riktningen u .

• Andra ordningens Taylorapproximation: $f(x,y) \approx$

$$P_2(x,y) = f + f_1(x-a) + f_2(y-b) + \frac{1}{2}(f_{11}(x-a)^2 + 2f_{12}(x-a)(y-b) + f_{22}(y-b)^2)$$

- Kritiska punkter i de (x,y) som uppfyller $f_1 = 0, f_2 = 0$

$$f_{11} = A, f_{12} = B, f_{22} = C$$

- $B^2 - AC < 0, A > 0$ minpunkt
- $B^2 - AC < 0, A < 0$ maxpunkt
- $B^2 - AC > 0$ sadelpunkt
- $B^2 - AC = 0$ ger ingen info

- Om man letar efter extremvärden^{till $f(x,y)$} över ett område får man även kolla på randen till detta område. Kolla även hörnpunkter.

- Lagranges metod:

$L(x,y,\lambda) = f(x,y) + \lambda g(x,y)$, där $g(x,y)$ är den funktion som begränsar.
 $\uparrow$
 bivillkoret

Metoden är även användbar för funktioner i tre variabler

- Jacobi-matris:

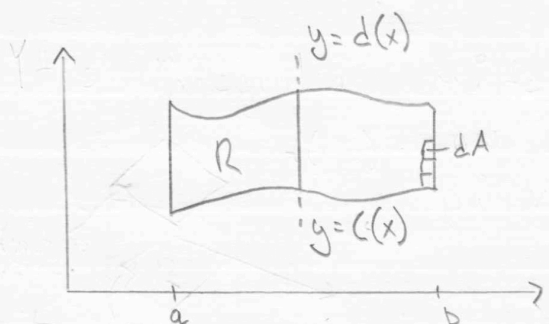
$$DF = \begin{bmatrix} \frac{\partial F_1}{\partial x} & \frac{\partial F_1}{\partial y} & \frac{\partial F_1}{\partial z} \\ \frac{\partial F_2}{\partial x} & \frac{\partial F_2}{\partial y} & \frac{\partial F_2}{\partial z} \\ \frac{\partial F_3}{\partial x} & \frac{\partial F_3}{\partial y} & \frac{\partial F_3}{\partial z} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \nabla F_1 \\ \nabla F_2 \\ \nabla F_3 \end{bmatrix}$$

- Om vi har ett vektorfält $F = F(x, y, z)$ och en punkt (x_0, y_0, z_0) kan vi hitta approximativa värde i närliggande punkter med hjälp av Jacobimatrisen i punkten (x_0, y_0, z_0) .

$$\underbrace{F(x, y, z)}_{\substack{\text{värden} \\ \text{nära } x_0, y_0, z_0}} = \begin{bmatrix} F_1(x_0, y_0, z_0) \\ F_2(x_0, y_0, z_0) \\ F_3(x_0, y_0, z_0) \end{bmatrix} + DF(x_0, y_0, z_0) \begin{bmatrix} x - x_0 \\ y - y_0 \\ z - z_0 \end{bmatrix}$$

- En dubbelintegral kan tolkas som volymen av en kropp.

$$\iint_R f(x,y) dA = \text{volymen mellan två areor.}$$



Ytterligare integralen måste alltid ha konstanta värden.

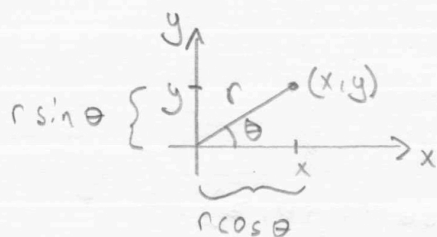
$$\iint_R f(x,y) dA = \int_a^b \left(\int_{c(x)}^{d(x)} f(x,y) dy \right) dx$$

Tänk att $f(x,y)$ är en funktionsyta som ligger ovanför R . Då känns det rimligt att ta dA , som är en liten area på R , och multiplicera den med höjden som är funktionsvärdet för att få volymen. Det som sker i HL är att man först får en area mellan R och $f(x,y)$ och sedan summerar man alla areor för att få volymen.

- Polära koordinater.

$$x = r \cos \theta$$

$$y = r \sin \theta$$



Tänk på två saker vid byte till polära koordinater:

1) Ändra gränser

2) $dx dy$ måste bytas ut mot $r dr d\theta$

• $dx dy = \left| \frac{\partial(x,y)}{\partial(u,v)} \right| du dv$ glöm inte att det ska vara beloppet

determinanten av Jacobimatrisen för $u = u(x,y)$
 $v = v(x,y)$

som är

$$\begin{bmatrix} \frac{\partial x}{\partial u} & \frac{\partial y}{\partial u} \\ \frac{\partial x}{\partial v} & \frac{\partial y}{\partial v} \end{bmatrix}$$

• Trippelintegraler: $m \quad f \geq 0$

$$\iiint_R \underbrace{f(x,y,z)}_{\text{densitet}} \underbrace{dV}_{\text{volumenelement}} = \text{massa av objektet } R$$

(kan även vara laddning osv)

Om densiteten är 1 är volymen = massan

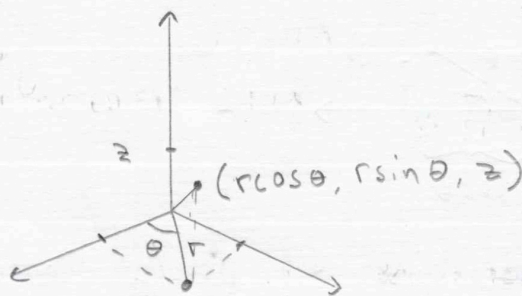
$$\iiint_R dV = \text{volymen av } R = \text{massan av } R$$

• Cylindriska koordinater är väldigt likt polära koordinater fast i 3-dim.

$$x = r \cos \theta$$

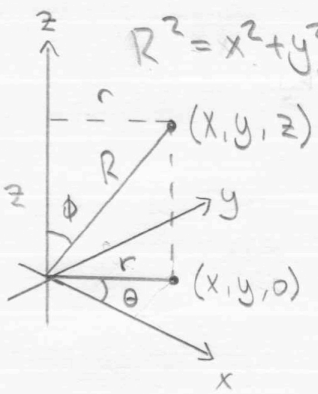
$$y = r \sin \theta$$

$$z = z$$



$$dV = dx dy dz = r dr d\theta dz$$

- Sfäriska koordinater är bra för att beskriva punkter på en sfär.



$$R^2 = x^2 + y^2 + z^2 = r^2 + z^2$$

$$\begin{cases} x = r \cos \theta \\ y = r \sin \theta \\ z = R \cos \phi \\ r = R \sin \phi \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} x = R \cos \phi \sin \theta \\ y = R \sin \phi \sin \theta \\ z = R \cos \phi \end{cases}$$

$$\tan \phi = \frac{r}{z} = \frac{\sqrt{x^2 + y^2}}{z}, \quad \tan \theta = \frac{y}{x}$$

$$\frac{\partial(x, y, z)}{\partial(R, \theta, \phi)} = R^2 \sin \phi \Rightarrow dV = dx dy dz = R^2 \sin \phi dR d\phi d\theta$$

- Sfäriska koordinater passar bra för glasstrut och sfär.
- Cyindriska passar bra för ägg.

- Ett vektorfält $F(x, y, z) = F_1(x, y, z)\mathbf{i} + F_2(x, y, z)\mathbf{j} + F_3(x, y, z)\mathbf{k}$ har fältlinjer som uppfyller: $\mathbf{r}'(t) = \lambda(t) F(\mathbf{r}(t))$

$$\frac{dx}{F_1(x, y, z)} = \frac{dy}{F_2(x, y, z)} = \frac{dz}{F_3(x, y, z)} \quad (\text{differkv som går att lösa med integrering})$$

- Ett vektorfält är konservativt om: $\mathbf{F} = \nabla \phi$, och

$$\frac{\partial F_1}{\partial y} = \frac{\partial F_2}{\partial x}, \quad \frac{\partial F_2}{\partial z} = \frac{\partial F_3}{\partial y}, \quad \frac{\partial F_1}{\partial z} = \frac{\partial F_3}{\partial x}$$

$$\text{eller } \text{curl } \mathbf{F} = 0$$

då gäller

- Konservativa vektorfält kan skrivas på formen $\nabla \phi = F\left(\frac{\partial \phi}{\partial x}, \frac{\partial \phi}{\partial y}, \frac{\partial \phi}{\partial z}\right)$ för någon funktion ϕ .

ϕ = potential till F .
 ϕ är inte unik $\frac{\partial \phi}{\partial x} = F_1, \frac{\partial \phi}{\partial y} = F_2, \frac{\partial \phi}{\partial z} = F_3$

- En "primitiv funktion" till ett vektorfält är en potential ϕ .

- Om vektorfältet är konservativt:

$$\int F_1 dx$$

$$\int F_2 dy$$

$$\int F_3 dz$$

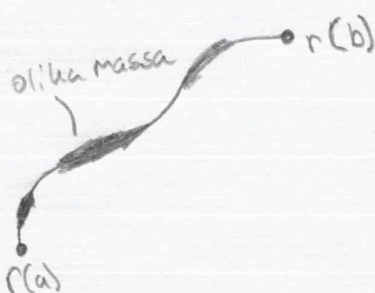
$\phi = \text{ta med allt } \underline{\underline{1}}$ gång.

- Nivåkurvorna $\phi = c$ kallas ekvipotentialkurvor till F .

- Med kurvintegralen av $f(x, y, z)$ över (eller längs) kurvan c menas integralen:

$$\int_c \underbrace{f(x, y, z)}_{\substack{\uparrow \\ \text{en typ} \\ \text{av densitet}}} \underbrace{ds}_{\substack{\uparrow \\ \text{längdelement}}} = \int_a^b f(r(t)) \cdot \left| \frac{dr}{dt} \right| dt = \text{massan av "kedjan"}$$

en typ
av densitet

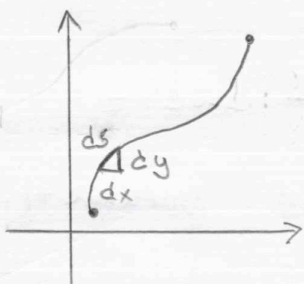


om densiteten = 1 får vi:

$$\int_a^b \left| \frac{dr}{dt} \right| dt = \int_a^b |r'(t)| dt = \text{längden}$$

samma som på sida 1

- Varför $\left| \frac{dr}{dt} \right| dt = ds$?



en liten skillnad i x och y led ger en liten skillnad ds på kurvan.

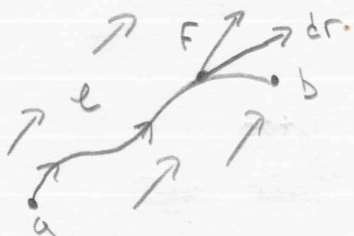
$$ds = \sqrt{(dx)^2 + (dy)^2} = [\text{lägger till } dt] =$$

$$\left(\begin{array}{l} \text{finns en parametrisering} \\ r = (x(t), y(t)) \end{array} \right) = \sqrt{\left(\frac{dx}{dt} \right)^2 + \left(\frac{dy}{dt} \right)^2} dt = \left| \frac{dr}{dt} \right| dt$$

- Kurvintegral av vektorfält:

"Arbetet som utförs på en partikel när den rör sig längs en kurva i ett vektorfält". (Newton: arbete = $F \cdot s$)

$$\int_e F \cdot dr = \int_a^b (F_1, F_2, F_3) \cdot \left(\frac{dx}{dt}, \frac{dy}{dt}, \frac{dz}{dt} \right) dt = \int_a^b \left(F_1 \frac{dx}{dt} + F_2 \frac{dy}{dt} + F_3 \frac{dz}{dt} \right) dt$$



känns rimligt att ta skalärprodukten av F och dr för att få arbetet som vektorfältet utför längs dr.

$$\oint_e F \cdot dr$$

ringen betyder bara att kurvan är sluten.
man vill alltså veta hur mycket arbete som utförs på partikeln om den går ett helt varv.

- Arbetet som utförs på ett konservativt kraftfält där potential existerar

$$\int_e F \cdot dr = \phi_{\text{slutpunkt}} - \phi_{\text{startpunkt}}$$

- Konservativa fallet; oberoende av bana
 Icke konservativa fallet; beroende av bana

• Ytintegraler: $\iint_S f dS = \iint_R f(r(u,v)) \left| \frac{\partial r}{\partial u} \times \frac{\partial r}{\partial v} \right| du dv =$
 $= \iint_R f(x(u,v), y(u,v), z(u,v)) \left| \frac{\partial r}{\partial u} \times \frac{\partial r}{\partial v} \right| du dv$ för en parametriserad
 yta $r(u,v) = (x(u,v), y(u,v), z(u,v))$

$$\frac{\partial r}{\partial u} \times \frac{\partial r}{\partial v} = \begin{vmatrix} i & j & k \\ \frac{\partial x}{\partial u} & \frac{\partial y}{\partial u} & \frac{\partial z}{\partial u} \\ \frac{\partial x}{\partial v} & \frac{\partial y}{\partial v} & \frac{\partial z}{\partial v} \end{vmatrix} \quad dS = \text{ytareaelement}$$

$$\left| \frac{\partial r}{\partial u} \times \frac{\partial r}{\partial v} \right| = \sqrt{\left(\frac{\partial(y,z)}{\partial(u,v)} \right)^2 + \left(\frac{\partial(x,z)}{\partial(u,v)} \right)^2 + \left(\frac{\partial(x,y)}{\partial(u,v)} \right)^2}$$

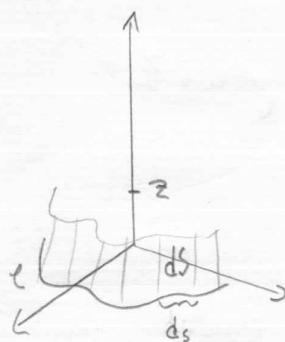
Ovanstående funkar för alla parametriserade ytor i rummet (en sfär, en kon, ett "moln" osv). Alltså där det för varje (x,y) kan finnas ett eller flera z .

- Speciellt fall är det lättare:

Funktionsyta $z = f(x,y)$, $r(x,y) = (x, y, \overbrace{f(x,y)}^z)$

$$\frac{\partial r}{\partial x} \times \frac{\partial r}{\partial y} = (-f_1, -f_2, 1), \quad dS = \sqrt{f_1^2 + f_2^2 + 1} \, dx dy$$

- Ytor som går längs kurvor i xy-planet:



$$\text{arean av "staketet"} = \int_C dS = \int_C z \, ds$$

$$\text{arean av en bit} = dS = \text{basen} \cdot \text{höjden} = z \cdot ds$$

"ett staket på kurvan C med höjden z "

- Geometrisk trix:

Om z är uniket bestämt av x och y (tex funktionsyta $z = z(x, y)$ (men inte en sfär))

$$dS = \frac{|n|}{|n \cdot k|} dx dy, \text{ där } k = (0, 0, 1)$$

n är en normalvektor till tangentplanet.

Speciellt om S ges av en elevation:

$$\text{nivåyta } G(x, y, z) = 0$$

Vet att gradienten $n = \nabla G$ är normal till $G = 0$ i en punkt $(x, y, z) = P$ så $G(P) = 0$

$$dS = \frac{|n|}{|n \cdot k|} dx dy = \frac{|\nabla G|}{|\nabla G \cdot k|} dx dy = \frac{|\nabla G|}{|G_3|} dx dy$$

↑
 k komponenten

- Flödesintegraler



Hur mycket flödar genom ytan?

skalärprodukt



$$\text{Flödet} = \underbrace{F \cdot n}_{\text{skalärprodukt}} \cdot \text{arean}$$

om vektorfältet kommer "rätt" in måste jag ta reda på hur mycket som går i samma riktning som normale till ytan.

$$\text{Flödet} = \iint_S \underbrace{F \cdot \hat{N}}_{\text{skalärprodukt}} \underbrace{dS}_{\text{ytarealelement}}$$

vektorfält normal riktning i olika punkter (denna har längd 1)

$$\hat{N} dS = d\vec{S}$$

Om $r(u,v) = (x(u,v), y(u,v), z(u,v))$ är en parametrisering av ytan S får vi:

$$\iint_S F \cdot d\vec{S} = \iint_S F \cdot \left(\frac{\partial r}{\partial u} \times \frac{\partial r}{\partial v} \right) du dv$$

- $\text{div } F = \nabla \cdot F = \frac{\partial F_1}{\partial x} + \frac{\partial F_2}{\partial y} + \frac{\partial F_3}{\partial z}$

om $\text{div } F = 0$ är vektorfältet källfritt

$\text{div } F = \text{utflöde} - \text{inflöde}$

- $\text{curl } F = \nabla \times F = \begin{vmatrix} i & j & k \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ F_1 & F_2 & F_3 \end{vmatrix}$ $\text{curl } F = \text{rotation av vektorfältet}$

Om $\text{curl } F = 0$ är vektorfältet irrotellt.

- $\text{Div}(\text{curl } F)$ är alltid noll.

- Greens formel: $\text{curl } F \cdot k$

$$\oint_C F_1 dx + F_2 dy = \iint_R \left(\frac{\partial F_2}{\partial x} - \frac{\partial F_1}{\partial y} \right) dx dy$$



För att kunna tillämpa Greens formel måste området vara slutet och integreringen ske över randen moturs.

alternativt
området ligger till vänster om
kurvens riktning / orientering.

- Area som kurvintegral



$$\frac{1}{2} \oint_C x dy - y dx = \text{Area av } R$$

$$= \oint_C x dy = \oint_C y dx$$

- Gauss's divergence:



- Gauss divergenssats:

Om R är ett 3-dim område i $\mathbb{R}^3$, med rand ∂R och F är ett vektorfält så är:

$$\underbrace{\iiint_R \operatorname{div} F dV}_{\text{summan av allt producerat flöde i alla punkter}} = \underbrace{\iint_{\partial R} F \cdot \hat{N} dS}_{\substack{\uparrow \\ \hat{N} \text{ pekar } \underline{\text{ut}} \\ \text{ur området } R}} = \underbrace{\iint_{\partial R} F \cdot d\vec{S}}_{\text{utflöde - inflöde}}$$

$$\text{summan} = \iiint \text{producerat flöde} = \operatorname{div} F \text{ i en punkt}$$

- Stokes sats:

$$\iint_{\text{ytan } R} \operatorname{curl} F \cdot \hat{N} dS = \int_{\partial R} F \cdot dr \quad \left(\begin{array}{l} \text{Specialfallet } z=0 \text{ på ytan} \\ \text{är Greens formel} \end{array} \right)$$