

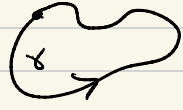
Till att börja med gör vi en definition

låt γ vara en sluten kurva

$$\oint_{\gamma} F \cdot d\vec{r} = \text{cirkulationen hos } F \text{ längs } \gamma.$$

\oint_{γ} används endast då γ är sluten

Sats: Om D är ett öppet,



sammanhängande område och F är ett glatt vektorfält så är följande villkor ekvivalenta.

- ① F är konservativt i D .
- ② $\oint_{\gamma} F \cdot d\vec{r} = 0$ för varje styckvis, glatt, sluten kurva i D .
- ③ $\int_{\gamma} F \cdot d\vec{r}$ beror endast på ändpunkterna av γ .

Bewis: ① \Rightarrow ② (i \mathbb{R}^2)

$$\nabla\phi = F$$

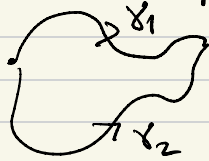
$$F \cdot d\vec{r} = \left(\frac{\partial\phi}{\partial x}, \frac{\partial\phi}{\partial y}\right) \cdot \left(\frac{dx}{dt}, \frac{dy}{dt}\right) dt = \frac{d\phi(\gamma(t))}{dt} dt$$

$$\int_{\gamma} F \cdot d\vec{r} = \int_a^b \frac{d\phi(\gamma(t))}{dt} dt = \phi(\gamma(b)) - \phi(\gamma(a))$$

(Lägg märke till att detta deltar ger en metod att beräkna $\int_{\gamma} F \cdot d\vec{r}$ om man känner ϕ !

$$\gamma \text{ sluten} \Rightarrow \gamma(b) = \gamma(a) \Rightarrow \oint_{\gamma} F \cdot d\vec{r} = 0.$$

② \Rightarrow ③ (eller egentligen \neg ③ \Rightarrow \neg ②)



$$\int_{\gamma_1} F \cdot d\vec{r} \neq \int_{\gamma_2} F \cdot d\vec{r}$$

$$\Rightarrow \int_{\gamma_1 - \gamma_2} F \cdot d\vec{r} \neq 0$$

③ \Rightarrow ① Välj $(x_0, y_0) \in D$. För $(x, y) \in D$ välj γ från (x_0, y_0) till (x, y)

$$\text{Definiera } \phi(x, y) = \int_{\gamma} F \cdot d\vec{r}$$

Denna funktion är väl-definerad eftersom värdet inte beror på γ .

$$\phi(x+h, y) - \phi(x, y) = \int_x^{x+h} F_1(\xi, y) d\xi$$

$$\frac{\partial \phi}{\partial x} = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{\phi(x+h, y) - \phi(x, y)}{h} = F_1(x, y)$$

$$\text{Gör på samma sätt för } \frac{\partial \phi}{\partial y} = F_2(x, y)$$

$$\Rightarrow \nabla \phi = F$$

⊗

Denna sats visar varför konservativa vektorfält är så bra att jobba med.

Ex Beräkna arbetet när ett objekt rör sig från $(-1, 0, 1)$ till $(0, -2, 3)$ längs godtycklig glatt kurva i kraftfältet

$$F(x, y, z) = (x+y)\vec{e}_1 + (x-z)\vec{e}_2 + (z-y)\vec{e}_3$$

Lösning: Vi försöker konstruera en potentialfunktion.

$$\frac{\partial \phi}{\partial x} = x+y \Rightarrow \phi(x, y, z) = \frac{x^2}{2} + xy + \alpha(y, z)$$

$$\frac{\partial \phi}{\partial y} = x + \frac{\partial \alpha}{\partial y} = x-z \Rightarrow \frac{\partial \alpha}{\partial y} = -z \Rightarrow \alpha(y, z) = -yz + \beta(z)$$

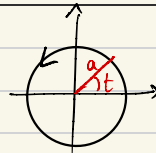
$$\Rightarrow \phi(x, y, z) = \frac{x^2}{2} + xy - yz + \beta(z)$$

$$\Rightarrow \frac{\partial \phi}{\partial z} = -y + \beta'(z) = -y+z \Rightarrow \beta'(z) = z \Rightarrow \beta(z) = \frac{z^2}{2} + C$$

Välj $C=0$. $\int_{\gamma} \vec{F} \cdot d\vec{r} = \phi(0, -2, 3) - \phi(-1, 0, 1) = \dots = \frac{19}{2}$.

Ex Beräkna $\frac{1}{2\pi} \oint_{\gamma} \frac{-y dx + x dy}{x^2 + y^2}$
motströms kring cirkeln $x^2 + y^2 = a^2$

Lösning: $\begin{cases} x = a \cos t \\ y = a \sin t \end{cases}$



$$\frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \frac{a^2 \sin^2 t \, dt + a^2 \cos^2 t \, dt}{a^2} = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} dt = 1.$$

Alltså $\oint_{\gamma} \frac{-y \, dx + x \, dy}{x^2 + y^2} = 1$ och vi ser att

$F(x,y) = \left(\frac{-y}{x^2+y^2}, \frac{x}{x^2+y^2} \right)$ inte är konservativt
(i $\mathbb{R}^2 - \{0,0\}$)

Ytor och ytinTEGRALER

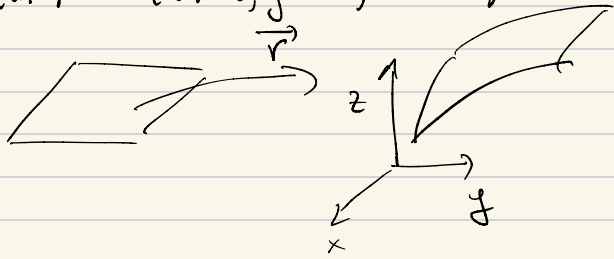
Var menas med en yta?

Äter igen så behöver vi en parametrisering?

$$\vec{r}: \underbrace{U \subseteq \mathbb{R}^2}_{(u,v)} \longrightarrow \mathbb{R}^n \quad (\text{vanligtvis } n=3 \text{ för oss})$$

är en yta (under vissa förutsättningar)

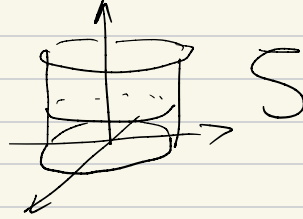
$$\vec{r}(u,v) = (x(u,v), y(u,v), z(u,v))$$



$$\frac{\partial \vec{r}}{\partial u} \times \frac{\partial \vec{r}}{\partial v} \neq \vec{0}$$

Ex $\vec{r}(u,v) = (\cos u, \sin u, v)$

$$0 \leq u \leq 2\pi, \quad 0 \leq v \leq 1$$



Vi kan bilda ytintegraler $\iint_S f(x,y,z) dS$

Som Riemannsummor precis som för kurvintegraler i \mathbb{R}^n . Hur beräknar man ytintegraler?

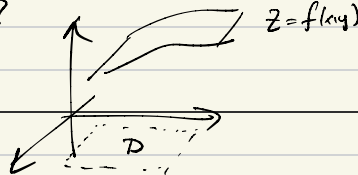
Vi använder parametriseringen och

$$dS = \text{"areaskalan"} du dv$$

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

$$\frac{\partial \vec{r}}{\partial u} = \left(\frac{\partial x}{\partial u}, \frac{\partial y}{\partial u}, \frac{\partial z}{\partial u} \right) \quad \frac{\partial \vec{r}}{\partial v} = \left(\frac{\partial x}{\partial v}, \frac{\partial y}{\partial v}, \frac{\partial z}{\partial v} \right)$$

Ex Vad är arean (mantelarean) hos en grot $z=f(x,y)$ över D ?



$$\vec{r}(u,v) = (u, v, f(u,v))$$

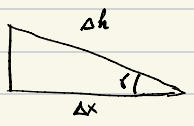
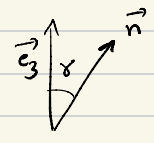
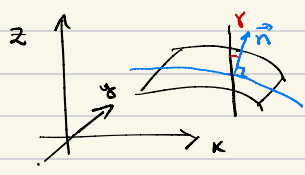
$$\frac{\partial \vec{r}}{\partial u} = (1, 0, \frac{\partial f}{\partial u})$$

$$\frac{\partial \vec{r}}{\partial v} = (0, 1, \frac{\partial f}{\partial v})$$

$$\frac{\partial \vec{r}}{\partial u} \times \frac{\partial \vec{r}}{\partial v} = \begin{vmatrix} \vec{e}_1 & \vec{e}_2 & \vec{e}_3 \\ 1 & 0 & \frac{\partial f}{\partial u} \\ 0 & 1 & \frac{\partial f}{\partial v} \end{vmatrix} = (-\frac{\partial f}{\partial u}, -\frac{\partial f}{\partial v}, 1)$$

$$\text{Mantelarean} = \iint_D \sqrt{1 + (\frac{\partial f}{\partial u})^2 + (\frac{\partial f}{\partial v})^2} du dv$$

Man kan också hitta dS utan att använda parametriseringen.



$$\cos \gamma = \frac{\Delta x}{\Delta h} \Rightarrow \Delta h = \frac{\Delta x}{\cos \gamma}$$

$$\Rightarrow dS = \frac{1}{\cos \gamma} dx dy$$

Vi vet också $\cos \gamma = \frac{\vec{n} \cdot \vec{e}_3}{|\vec{n}|}$ och

därför $dS = \frac{|\vec{n}|}{\vec{n} \cdot \vec{e}_3} dx dy$

Detta är användbart då ytan ges som en nivåyta $\{ (x,y,z) \in \mathbb{R}^3 \mid G(x,y,z) = 0 \}$

Vi vet att $\vec{n} = \nabla G$

$$\text{Alltså } dS = \frac{|\nabla G|}{\left| \frac{\partial G}{\partial z} \right|} dx dy \quad (\text{om } \frac{\partial G}{\partial z} \neq 0)$$

Mantelarean hos en sfär med radie $R > 0$.

$$\{ (x,y,z) \in \mathbb{R}^3 \mid G(x,y,z) = x^2 + y^2 + z^2 - R^2 = 0 \}$$

$\nabla G = (2x, 2y, 2z)$ Vi undersöker den del där \uparrow

$$dS = \frac{|\nabla G|}{|G_z|} dx dy = \frac{\sqrt{4x^2 + 4y^2 + 4z^2}}{2z} dx dy = \frac{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}}{z} dx dy = \frac{R}{\sqrt{R^2 - x^2 - y^2}} dx dy$$

$$\begin{aligned} \text{Mantelytan} &= 2 \iint_S 1 dS = 2 \iint_{x^2+y^2 \leq R^2} \frac{R}{\sqrt{R^2 - x^2 - y^2}} dx dy = \\ &= 2 \int_0^{2\pi} \int_0^R \frac{R}{\sqrt{R^2 - r^2}} r dr d\theta = 4\pi \int_0^R \frac{Rr}{\sqrt{R^2 - r^2}} dr = \\ &= \int_{t=R^2-r^2}^{t=0} \frac{t_0}{t_0} = 4\pi R \int_{R^2}^0 -\frac{1}{2} t^{-1/2} dt = \\ &= 4\pi R \left[-\frac{1}{2} \frac{t^{1/2}}{1/2} \right]_{R^2}^0 = 4\pi R^2 \end{aligned}$$

Ex Beräkna $\iint_S z \, dS$ då

$$S = \{ z = \sqrt{x^2 + y^2} \text{ och } 0 \leq z \leq 1 \}$$

$$\vec{r}(u,v) = (u, v, \sqrt{u^2 + v^2})$$

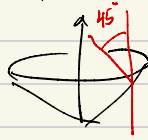
$$\frac{\partial \vec{r}}{\partial u} = (1, 0, \frac{u}{\sqrt{u^2 + v^2}})$$

$$\frac{\partial \vec{r}}{\partial v} = (0, 1, \frac{v}{\sqrt{u^2 + v^2}})$$

$$\iint_S z \, dS = \iint_{u^2 + v^2 \leq 1} \sqrt{u^2 + v^2} \cdot \sqrt{1 + \frac{u^2}{u^2 + v^2} + \frac{v^2}{u^2 + v^2}} \, du \, dv =$$

$$= \sqrt{2} \iint_{u^2 + v^2 \leq 1} \sqrt{u^2 + v^2} \, du \, dv = \underset{\text{polära}}{2\pi\sqrt{2}} \int_0^1 r^2 \, dr = \frac{2\pi\sqrt{2}}{3}$$

(Lägg märke till:



$$\cos 45^\circ = \frac{1}{\sqrt{2}} \\ \frac{1}{\cos 45^\circ} = \sqrt{2}$$