

Sammanfattning Föreläsning 20

Divergens av ett vektorfält

i) $\mathbf{F} = \langle P, Q \rangle$ i \mathbb{R}^2 :

$$\operatorname{div} \mathbf{F} = \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y}$$

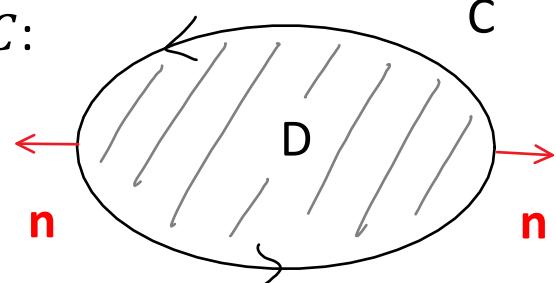
ii) $\mathbf{F} = \langle P, Q, R \rangle$ i \mathbb{R}^3 :

$$\operatorname{div} \mathbf{F} = \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z}$$

Kortare: $\operatorname{div} \mathbf{F} = \nabla \cdot \mathbf{F}$, där $\nabla = \left\langle \frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y} \right\rangle$ eller $\nabla = \left\langle \frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right\rangle$.

Låt C vara en enkel sluten kurva som begränsas av ett område $D \subseteq \mathbb{R}^2$ och låt \mathbf{n} vara en enhetsnormalvektor till tangentlinjen till C som pekar ut från D . Då är flödet av ett vektorfält \mathbf{F} ut genom C :

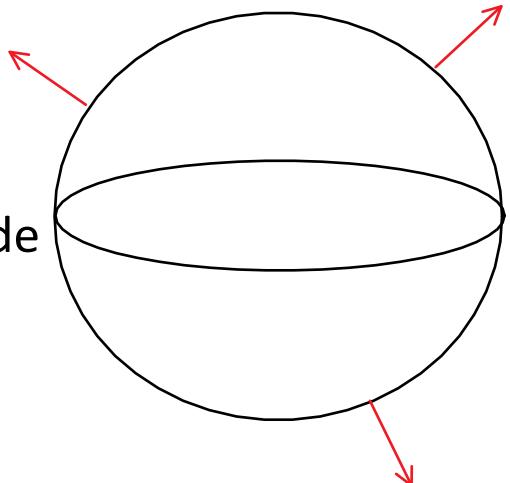
$$\int_C \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} \, ds$$



Divergentsatsen för kurvor

$$\int_C \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} \, ds = \iint_D \operatorname{div} \mathbf{F} \, dA$$

Om S är randen till ett område E så säger man att S är en *sluten yta*. S är *positivt orienterad* om dess orientering pekar ut från E



Divergenssatsen

Låt S vara den positivt orienterade randen till ett område $E \subseteq \mathbb{R}^3$ och \mathbf{F} ett vektorfält på E .

Då är

$$\iint_S \mathbf{F} \cdot d\mathbf{S} = \iiint_E \operatorname{div} \mathbf{F} dV$$

Innebörd av divergens av ett vektorfält

Om \mathbf{F} är ett hastighetsfält för en vätska och $E \subseteq \mathbb{R}^3$ med rand S , så följer av divergenssatsen att

$$\begin{aligned}\left\{ \begin{array}{l} \text{det som produceras} \\ \text{eller konsumeras i } E \end{array} \right\} &= \left\{ \begin{array}{l} \text{flödet ut} \\ \text{ur } E \end{array} \right\} = \left\{ \begin{array}{l} \text{flödet} \\ \text{genom } S \end{array} \right\} \\ &= \iint_S \mathbf{F} \cdot d\mathbf{S} = \iiint_E \operatorname{div} \mathbf{F} \, dV,\end{aligned}$$

dvs. $\operatorname{div} \mathbf{F}$ är en "densitet" för hur mycket vätska som produceras (om $\operatorname{div} \mathbf{F}$ är positiv) eller konsumeras (om $\operatorname{div} \mathbf{F}$ är negativ).

Om $\operatorname{div} \mathbf{F}(x, y, z) > 0$ blir HL positivt för allt tillräckligt små områden E kring (x, y, z) och då måste vätska produceras kring (x, y, z) . Säger då att (x, y, z) är en **källa** (source).

Om $\operatorname{div} \mathbf{F}(x, y, z) < 0$ måste istället vätska konsumeras kring (x, y, z) och man säger då att (x, y, z) är en **sänka** (sink).

Om $\operatorname{div} \mathbf{F} = 0$ överallt säger man att \mathbf{F} är **källfritt** (incompressible), vilket innebär att genom varje område strömmar lika mycket in som ut.

Rotationen av ett vektorfält 16.5

Def Rotationen (curl) av ett vektorfält $\mathbf{F} = (P, Q, R)$
i \mathbb{R}^3 är

$$\text{rot } \mathbf{F} = \left\langle \frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z}, \frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x}, \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right\rangle.$$

Formeln kan sammanfattas

$$\text{rot } \mathbf{F} = \nabla \times \mathbf{F} = \begin{vmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ P & Q & R \end{vmatrix}$$

(Bara i tre dimensioner!)

Rotation används bland annat för att formulerera två av Maxwell's lagar i elektromagnetism.

Om f har kont. part. andnderivator och $\mathbf{F} = \nabla f$, så blir

$$\text{rot } \mathbf{F} = \begin{vmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ \frac{\partial f}{\partial x} & \frac{\partial f}{\partial y} & \frac{\partial f}{\partial z} \end{vmatrix} = \left\langle \frac{\partial^2 f}{\partial y \partial z} - \frac{\partial^2 f}{\partial z \partial y}, \dots \right\rangle$$

= 0 enl. Clairants sats.

Sats Om \mathbf{F} vektorfält på \mathbb{R}^3 vars komponenter har kont. partiella derivator och

$$\operatorname{rot} \mathbf{F} = \mathbf{0}$$

så är \mathbf{F} konserativt, dvs $\mathbf{F} = \nabla f$ för någon funktion f .

Gäller mer allmänt på områden, som är enkelt sammanhangande, dvs. "utan hål", men går inte in på hur definieras i \mathbb{R}^3

Kan använda liknande metod som i \mathbb{R}^2 för att hitta potential.

Ex Visa att $\mathbf{F} = \langle z, 2y, x+2z \rangle$ är konserativt, och bestäm en potential.

$$\operatorname{rot} \mathbf{F} = \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ z & 2y & x+2z \end{vmatrix} = \langle 0, -\frac{\partial}{\partial x} x + \frac{\partial}{\partial z} z, 0 \rangle = \mathbf{0},$$

så \mathbf{F} konserativt enl. sats.

Vill lösa

$$\left\{ \begin{array}{ll} f_x = z & (i) \\ f_y = 2y & (ii) \\ f_z = x+2z & (iii) \end{array} \right.$$

En lösning till (i) är $f_0 = xz$,
allmänna lösningen är $f(x,y,z) = xz + g(y,z)$ (*).

$$\Rightarrow \underset{(ii)}{2y} = \underset{(x)}{f_y} = \frac{\partial}{\partial y} \left(xz + g(y, z) \right) = g_y(y, z)$$

En lösning: $g_0 = y^2$, allm. lösning $g = g_0 + h(z) = y^2 + h(z)$

$$\Rightarrow f(x, y, z) = xz + g(y, z) = xz + y^2 + h(z) \quad (**)$$

$$\Rightarrow \underset{(iii)}{x+2z} = \underset{(x)}{f_z} = \frac{\partial}{\partial z} \left(xz + y^2 + h(z) \right) = x + h'(z)$$

$$\Rightarrow h'(z) = 2z \Rightarrow h(z) = z^2 + C$$

så $f = xz + y^2 + z^2 + C$ potential till \mathbf{F} .

Stokes sats 16.8

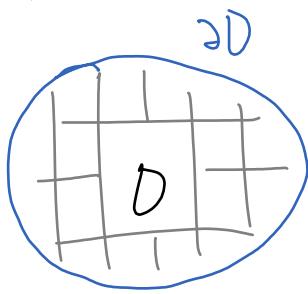
Låt S vara en yta i \mathbb{R}^3 par. av $\text{int}(u, v)$, $(u, v) \in D$.

Låt ∂D vara randen till D och ∂S vara bilden av ∂D under \mathbf{r} .

En orientering in av S ger en orientering av ∂S genom att man går moturs längs ∂S runt in.

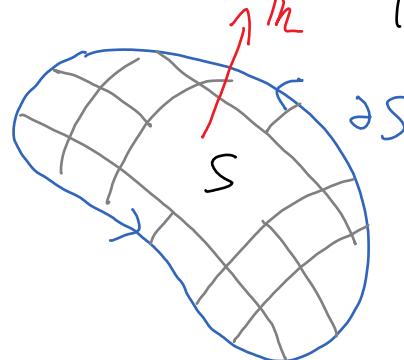
Om ∂S har den orienteringen säger man att den är positivt orienterad.

(i \mathbb{R}^2)



\mathbf{r}

(i \mathbb{R}^3)



Stokes sats Låt S vara en orienterad yta och antag att dess rand $C = \partial S$ är en enkel sluten kurva som är positivt orienterad. Låt \mathbf{F} vara ett vektorfält med kontinuerliga partiella derivator. Då är

$$\int_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \iint_S \operatorname{rot} \mathbf{F} \cdot dS.$$

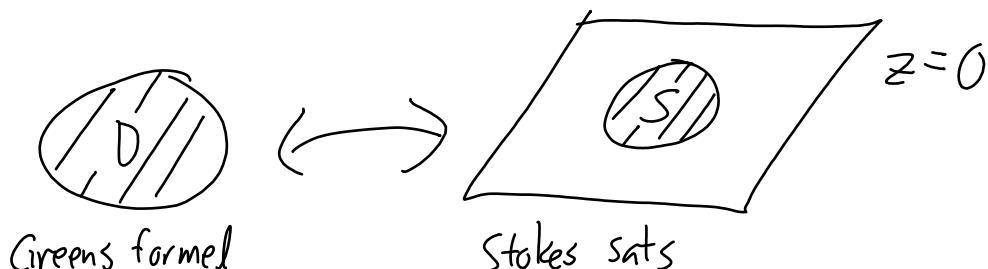
Om $D \subseteq \mathbb{R}^2$ är ett område med rand C och $\mathbf{F} = P_i^o + Q_j^o$ ett vektorfält på D kan man också se det som ett vektorfält $\mathbf{F} = (P, Q, 0) = P_i^o + Q_j^o$ på \mathbb{R}^3 .

$$\text{Då blir } \operatorname{rot} \mathbf{F} = \begin{vmatrix} i & j & k \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ P(x,y) & Q(x,y) & 0 \end{vmatrix} = \left(0, 0, \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right).$$

Greens formel säger att $\int_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \iint_D \underbrace{\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y}}_{= \operatorname{rot} \mathbf{F} \cdot k} dA$

Om man läter $S = \{(x,y,0) \mid (x,y) \in D\}$ så ger $\mathbf{n} = k$ en orientering av S , s.a. $\iint_D \operatorname{rot} \mathbf{F} \cdot k = \iint_S \operatorname{rot} \mathbf{F} \cdot dS$ och

Greens formel för D blir då Stokes formel för S .



Anm: Man ser på liknande sätt som att $\text{rot } \nabla f = 0$ också att $\text{div}(\text{rot } \mathbf{F}) = 0$, dvs $\mathbf{G} = \text{rot } \mathbf{F}$ är källfritt.

Omvänt gäller t.ex. på \mathbb{R}^3 eller "lämpliga" områden $E \subseteq \mathbb{R}^3$ att om \mathbf{G} är källfritt, dvs. om $\text{div } \mathbf{G} = 0$ så finns ett vektorfält \mathbf{F} s.t. $\mathbf{G} = \text{rot } \mathbf{F}$.

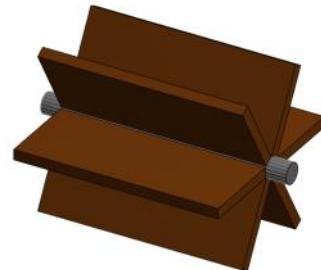
I nom fysik är det ett vanligt krav att vektorfält är källfria, vilket då ger relevanta exempel när Stokes sats är tillämpbar.

Geometrisk tolkning av rot \mathbf{F} :

Antag att \mathbf{F} är ett hastighetsfält för en vätska.

Placera ut ett skovelhjul med centrum i en punkt (x, y, z)

Hastigheten av hur skovelhjulet snurrar beror på i vilken riktning man placerar rotationsaxeln.

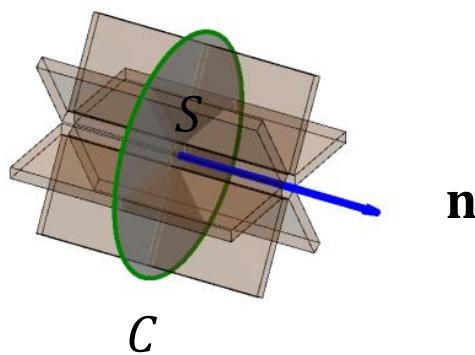


Hjulet snurrar som snabbast om rotationsaxeln är rot \mathbf{F} .

Antag att hjulet roterar kring

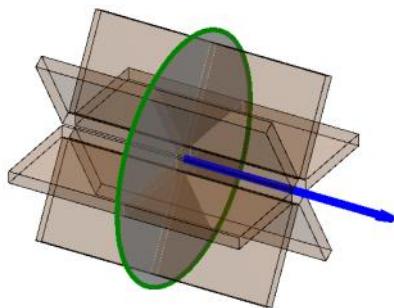
- en axel med riktungsvektor \mathbf{n} (blå)
- och att det följer
- en cirkel C (grön)
 - som begränsar
 - en yta S (grå)

Då kan man ta \mathbf{n} som normalvektor till S .



Hur snabbt hjulet roterar är proportionellt mot arbetet av \mathbf{F} längs C :

$$\begin{aligned} \int_C \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} &= \{ \text{Stokes sats} \} \\ &= \iint_S \text{rot } \mathbf{F} \cdot d\mathbf{S} = \iint_S \text{rot } \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} dS \end{aligned}$$



Hastigheten av hjulet är alltså proportionell mot

$$\iint_S \text{rot } \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} dS$$

Om man delar dubbintegralen med arean av S och sedan låter radien gå mot 0 så går detta mot $\text{rot } \mathbf{F} \cdot \mathbf{n}$. Detta blir som störst om \mathbf{n} och $\text{rot } \mathbf{F}$ pekar i samma riktning, dvs:

Hjulet snurrar som snabbast om rotationsaxeln är $\text{rot } \mathbf{F}$.
(när storleken på hjulet går mot 0)