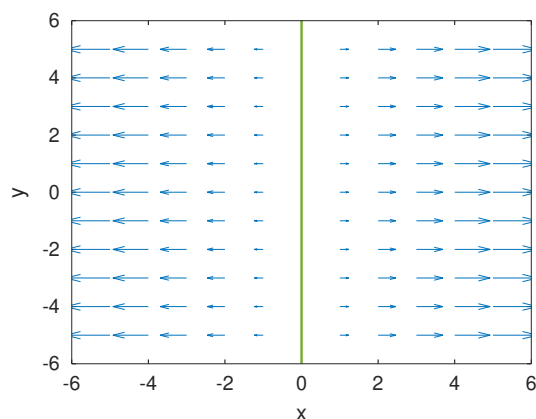
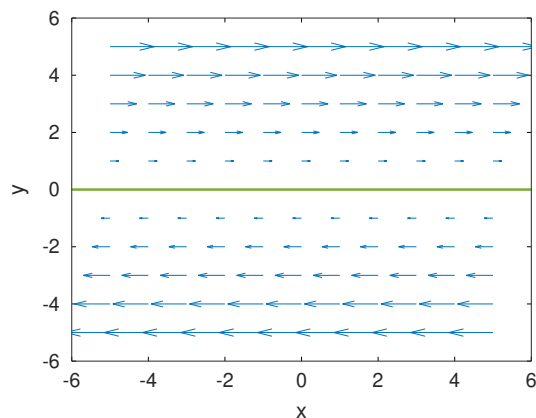


Eksempel: Feltet $\mathbf{v} = x\mathbf{i}$



Forsøk på å finne en strømfunksjon ψ leder til en selvimotsigelse. Vi kan forstå hvorfor, fordi divergensen er ulik null, $\nabla \cdot \mathbf{v} = 1$, derfor vet vi at en strømfunksjon ikke eksisterer. Vi kan likevel finne strømlinjene ved å løse $\mathbf{v} \times d\mathbf{r} = \mathbf{0}$. Vi finner da rette linjer parallelle med x -aksen.

Eksempel: Feltet $\mathbf{v} = y\mathbf{i}$



I dette tilfellet er divergensen lik null, $\nabla \cdot \mathbf{v} = 0$, derfor vet vi at en strømfunksjon eksisterer. Vi finner $\psi = -\frac{1}{2}y^2 + c$. Strømlinjene er linjer parallelle med x -aksen.

Merk at strømlinjene er de samme som i forrige eksempel, men kun vektorfeltet i det siste eksemplet har en strømfunksjon. Det er altså ikke tilstrekkelig å identifisere strømlinjene for å entydig identifisere et vektorfelt.

Strømrør

Et "rør" som har vegger som er strømlinjer. Dette kan vi både tenke oss i tredimensjonalt rom som et vanlig rør, og vi kan tenke oss plan strøm (typisk xy -planet) hvor "veggene" i "røret" er kurver i planet.

I de to eksemplene ovenfor har vi identiske strømrør, begge for plan strøm i xy -planet med vegger parallelle med x -aksen.

Fluks av todimensjonal strøm gjennom strømrør

La oss regne ut den integrerte fluksen gjennom et strømrør for et vektorfelt i xy -planet, $\int_{\gamma} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} ds$, hvor kurven γ ligger i xy -planet og krysser strømrøret fra et punkt A på den ene siden til et punkt B på den andre siden.

Merk: Dette er integrert fluks for en plan strømming gjennom en kurve i planet. Derfor benytter vi ds som er et infinitesimalt kurveelement og ikke et infinitesimalt flatelement.

Vi har $\mathbf{n} ds = \pm \mathbf{k} \times d\mathbf{r} = \pm(-idy + jdx)$. La oss anta at \mathbf{n} skal peke i positiv x -retning, så vi velger $\mathbf{n} ds = idy - jdx$. Den integrerte fluksen gjennom kurven γ blir da $\int_{\gamma} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} ds = \int_{\gamma} v_x dy - v_y dx$. Nå kommer vi ikke lenger uten å gjøre flere antakelser.

La oss anta at feltet har en strømfunksjon, i så fall får vi

$$\int_A^B \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} ds = \int_{\gamma} -\frac{\partial \psi}{\partial y} dy - \frac{\partial \psi}{\partial x} dx = -\int_A^B d\psi = \psi_A - \psi_B.$$

Dette følger av at integranden er et fullstendig differensial. I dette tilfellet er resultatet uavhengig av integrasjonsveien, så vi trenger kun å vite endepunktene A og B .

Dersom strømfunksjonen eksisterer er den integrerte fluksen i et strømrør gitt ved differansen i strømfunksjonen mellom de to sidene. Da er den integrerte fluksen konstant over alle tverrsnitt γ . Dersom strømfunksjonen ikke eksisterer må vi regne med at den integrerte fluksen i et strømrør avhenger av tverrsnittet γ .

Eksempel: Feltet $\mathbf{v} = xi$

Vi har sett at det ikke eksisterer noen strømfunksjon. Vis at den integrerte fluksen i et strømrør avhenger av tverrsnittet!

Eksempel: Feltet $\mathbf{v} = yi$

Vi har sett at det eksisterer en strømfunksjon. Den integrerte fluksen i et strømrør er konstant for alle tverrsnitt.

Praktisk anvendelse av del-operator i meteorologi

Kapittel 5 i GF.

Gauss integralsats

Vi har tidligere sett at divergensen til et vektorfelt kan uttrykkes som

$$\operatorname{div} \mathbf{v} = \nabla \cdot \mathbf{v} = \lim_{V \rightarrow 0} \frac{1}{V} \int_S \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma \quad (1)$$

Her er S en lukket flate som omslutter et volum V . Flatenormalvektoren \mathbf{n} er rettet ut fra volumet, slik at integralet gir den integrerte fluksen ut av den lukkede flaten. Grenseoppgangen forteller om feltet har netto utstrømning gjennom en lukket flate i grensen at flaten skrumper inn til et punkt.

Nå ønsker vi å utvide denne tankegangen til et endelig stort volum V , omsluttet av en lukket flate S , som ikke lenger skal skrumpe inn til et punkt. Dette kan vi få til ved å dele opp det opprinnelige volumet i mange små biter V_m som er omsluttet av flater S_m . Så kan vi summere opp bidraget over alle bitene. La oss fjerne grenseverdien midlertidig, og la oss multiplisere opp volumet, og ta summen

$$\sum_m \nabla \cdot \mathbf{v} V_m \approx \sum_m \int_{S_m} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma \quad (2)$$

Vi merker oss at i grensen at bitene blir infinitesimalt små, så vil V_m bli infinitesimale volumelementer $d\tau$, og summen over alle volumene kan uttrykkes som et integral. Videre merker vi oss at der hvor to delflater S_m møtes så vil fluksintegralene gi bidrag som er like i tallverdi og motsatt i fortegn fordi flatenormalvektorene \mathbf{n} peker i motsatt retning. Derved vil summen over alle flateintegralen bli lik integralet over yttergrensen S .

$$\int_V \nabla \cdot \mathbf{v} d\tau = \int_S \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma \quad (3)$$

Dette er Gauss sats.

Eksempel: Integrert fluks av feltet $\mathbf{v} = x\mathbf{i}$ ut av enhetskube

I forelesningen 15.februar viste vi at den integrerte fluksen ut av enhetskuben var lik 1. Nå kan vi alternativt regne ut divergensen $\nabla \cdot \mathbf{v} = 1$. Volumintegralet av divergensen er derfor lik volumet av enhetskuben, som er lik 1.

Eksempel: $\mathbf{v} = \mathbf{r} = x\mathbf{i} + y\mathbf{j} + z\mathbf{k}$, V kule med radius R rundt origo

Vi regner først ut divergensen $\nabla \cdot \mathbf{v} = 3$. Følgelig ser vi at volumintegralet er lik 3 ganger volumet til kula.

Vi innser deretter at $\mathbf{n} = \frac{\mathbf{r}}{|\mathbf{r}|}$, og vi får at $\mathbf{v} \cdot \mathbf{n} = |\mathbf{r}| = R$. Følgelig ser vi at fluksintegralet er lik R ganger arealet til kuleskallet.

Dette vet vi selvfølgelig er riktig, volumet er $\frac{4}{3}\pi R^3$ og arealet er $4\pi R^2$.

Eksempel: Vektorfeltet i Newtons gravitasjonslov

$$\mathbf{v} = \frac{\mathbf{i}_r}{r^2} = \frac{\mathbf{r}}{r^3} = \frac{x\mathbf{i} + y\mathbf{j} + z\mathbf{k}}{(x^2 + y^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}}$$

og V kule med radius R og sentrum i origo.

Vi kan regne ut at feltet er divergensfritt $\nabla \cdot \mathbf{v} = 0$ og volumintegralet ser følgelig ut til å bli null.

Vi innser deretter at $\mathbf{n} = \frac{\mathbf{r}}{|\mathbf{r}|}$, og vi får at $\mathbf{v} \cdot \mathbf{n} = \frac{1}{R^2}$. Følgelig ser vi at fluksintegralet er positivt og lik 4π fordi arealet til kuleskallet er $4\pi R^2$.

Dette ser ikke ut til å stemme med Gauss sats? Svaret kommer neste gang...