

Kapittel 7

Integralsatser: Green, Stokes og Gauss

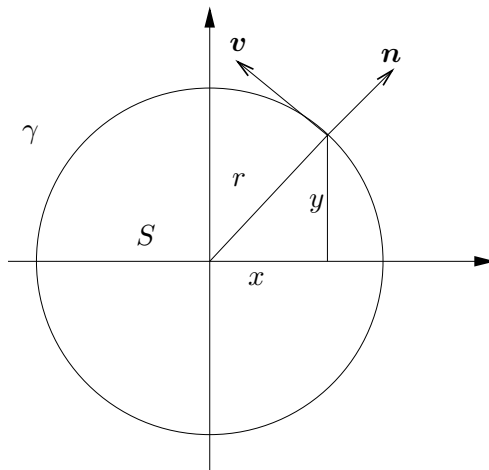
Oppgave 1

Vi har gitt strømfeltet $\mathbf{v} = -\omega y\mathbf{i} + \omega x\mathbf{j}$ der ω er en konstant.

a) Strømfarten:

$$|\mathbf{v}| = \sqrt{\omega^2 y^2 + \omega^2 x^2} = \omega r, \quad r = x^2 + y^2.$$

Langs sirkelen $r^2 = x^2 + y^2$ er r konstant og dermed også $|\mathbf{v}|$ konstant.



Figur 7.1: En sirkel γ som omslutter en sirkelskive S i xy -planet.

Sirkulasjonen er gitt ved likningen

$$C = \oint_{\gamma} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r}.$$

Fra oppgave 3, kapittel 6, har vi enhetsnormalen til en sirkel

$$\mathbf{n} = \frac{x}{r}\mathbf{i} + \frac{y}{r}\mathbf{j}$$

og følgelig

$$\mathbf{v} \cdot \mathbf{n} = -\frac{\omega y x}{r} + \frac{\omega x y}{r} = 0.$$

Strømfeltet \mathbf{v} er altså tangensialt til sirkelen γ . Denne opplysningen kan vi bruke ved beregning av sirkulasjonen:

$$\mathbf{v} \cdot d\mathbf{r} = \omega r ds$$

der ds er et lite element av sirkelen γ . Sirkulasjonen blir

$$C = \oint_{\gamma} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r} = \int_0^{2\pi r} \omega r ds = \omega r \int_0^{2\pi r} ds = \omega r 2\pi r = 2\pi\omega r^2.$$

Alternativt kan vi parametrisere sirkelen $\mathbf{r}(\theta) = i r \cos \theta + j r \sin \theta$ for $0 \leq \theta < 2\pi$. Vi får da $d\mathbf{r} = r(-i \sin \theta + j \cos \theta)d\theta$ og $\mathbf{v} = \omega r(-i \sin \theta + j \cos \theta)$, og følgelig

$$C = \oint_{\gamma} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r} = \omega r^2 \int_0^{2\pi} d\theta = \omega r^2 2\pi.$$

b) Vi regner først ut virvlingen:

$$\nabla \times \mathbf{v} = \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & 0 \\ -\omega y & \omega x & 0 \end{vmatrix} = 2\omega \mathbf{k}.$$

Integralet av virvlingen over sirkelflaten:

$$\int_S \nabla \times \mathbf{v} d\sigma = \int_S 2\omega \mathbf{k} d\sigma = 2\omega \mathbf{k} \int_S d\sigma = 2\omega \pi r^2 \mathbf{k}.$$

Greens sats:

$$\int_S (\nabla \times \mathbf{v}) \cdot \mathbf{n} d\sigma = \oint_{\gamma} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r}$$

der \mathbf{n} er normalvektoren til sirkelflaten S (ikke sirkelbuen γ). For sirkelflaten S har vi $\mathbf{n} = \mathbf{k}$ som er en konstant vektor som eventuelt kan tas utenfor integralet.

$$\int_S (\nabla \times \mathbf{v}) \cdot \mathbf{k} d\sigma = 2\pi\omega r^2.$$

c) Siden $|\mathbf{v}|$ er konstant for en gitt r , og \mathbf{v} er tangent til sirkler med radius r , har vi ved symmetri

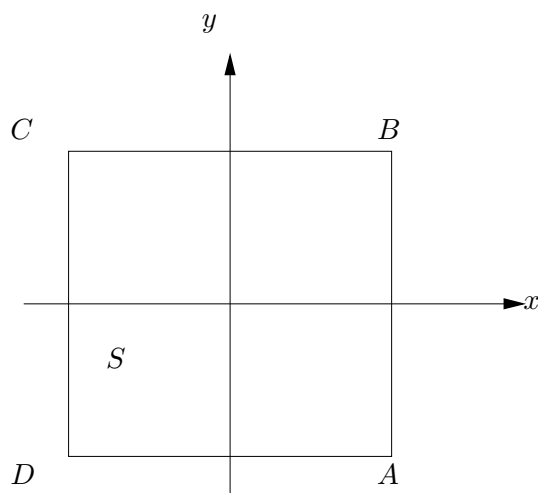
$$\int_{AB} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r} = \int_{BC} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r} = \int_{CD} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r} = \int_{DA} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r}.$$

Sirkulasjonen er derfor gitt ved

$$C = \oint_{ABCD} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r} = 4 \int_{AB} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r}.$$

Langs linjestykket AB er $x = \Delta x/2$, $d\mathbf{r} = dy\mathbf{j}$ og $-\Delta y/2 \leq y \leq \Delta y/2$:

$$C = 4 \int_{AB} \omega x dy = 4\omega \frac{\Delta x}{2} \int_{-\frac{\Delta y}{2}}^{\frac{\Delta y}{2}} dy = 2\omega \Delta x \Delta y.$$



Figur 7.2: Et kvadrat med sentrum i origo og sidekanter $\Delta x = \Delta y$.

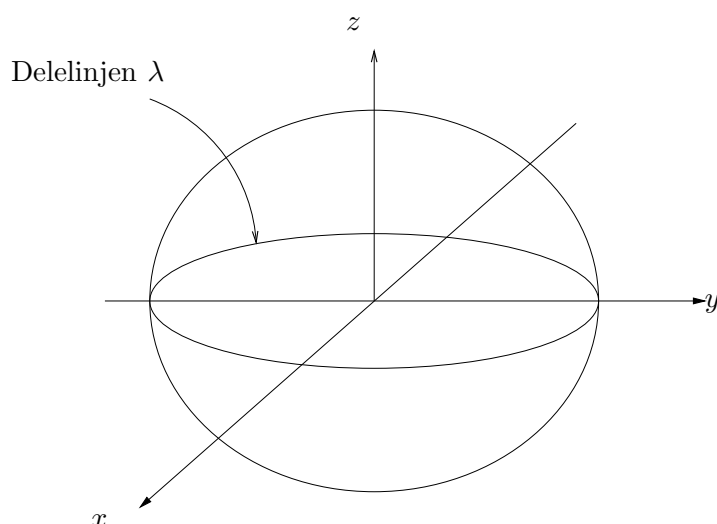
Greens sats:

$$\int_S (\nabla \times \mathbf{v}) \cdot \mathbf{n} \, d\sigma = \oint_{ABCD} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r}$$

hvor S nå betegner firkantskiven avgrenset av $ABCD$. Den venstre siden over kan nå regnes ut

$$= \int_S 2\omega \mathbf{k} \cdot \mathbf{k} \, d\sigma = 2\omega \int_S d\sigma = 2\omega \Delta x \Delta y.$$

Oppgave 2



a) Stokes' sats:

$$\int_{\sigma} (\nabla \times \mathbf{v}) \cdot \mathbf{n} \, d\sigma = \oint_{\lambda} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r}.$$

Stokes' sats sier at summen av virvlingsvektoren for hver halvkule er lik sirkulasjonen rundt λ . Siden halvkulene har samme form og volum er lengden av sirkulasjonen lik, men fortegnet ulikt. For hver \mathbf{n}_1 på den øvre halvkulen har vi en \mathbf{n}_2 på den nedre halvkulen slik at $\mathbf{n}_1 = -\mathbf{n}_2$. Summen av sirkulasjonen av de to halvkulene blir derfor lik null.

- b) Radius av jordkloden: 6370 km, atmosfæretykkelsen: 10 km. For en kule med radius 1 meter har vi en atmosfærestørrelse på $\frac{10}{6370}$ meter ≈ 1 mm. Vi har en tilnærmet to-dimensjonal situasjon og det vil derfor være rimelig å bruke modellen fra oppgave a).

Oppgave 3

Vi har gitt et tre-dimensjonalt strømfelt $\mathbf{v} = \alpha(x\mathbf{i} + y\mathbf{j} + z\mathbf{k})$ der α er en konstant.

- a) Enhets normalvektor er $\mathbf{n} = \mathbf{r}/r$ hvor $\mathbf{r} = x\mathbf{i} + y\mathbf{j} + z\mathbf{k}$ og $r = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$. Vi ser at $\mathbf{v} = \alpha\mathbf{r}$. Da får vi

$$Q = \int_{\sigma} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma = \alpha r \int_{\sigma} d\sigma = (\alpha r)(4\pi r^2) = 4\alpha\pi r^3.$$

Alternativt bruker vi Gauss' sats:

$$Q = \int_{\sigma} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma = \int_{\tau} \nabla \cdot \mathbf{v} d\tau = \int_{\tau} 3\alpha d\tau = 3\alpha \int_{\tau} d\tau$$

der τ er volumet innenfor kuleflaten.

$$Q = 3\alpha \cdot \frac{4}{3}\pi r^3 = 4\alpha\pi r^3.$$

- b) Vi antar nå at σ er en vilkårlig flate. Volumstrømmen blir

$$Q = \int_{\tau} \nabla \cdot \mathbf{v} d\tau = 3\alpha\tau$$

der τ er volumet σ omslutter.

Oppgave 4

En vektor med konstant lengde og retning kan skrives som

$$\mathbf{A} = a\mathbf{i} + b\mathbf{j} + c\mathbf{k}$$

der a , b og c er konstanter. Flateintegralet av normalkomponenten av \mathbf{A} over en lukket, sammenhengende flate σ kan vi beregne ved å bruke Gauss' sats:

$$\int_{\sigma} \mathbf{A} \cdot \mathbf{n} d\sigma = \int_{\tau} \nabla \cdot \mathbf{A} d\tau.$$

Divergensen til \mathbf{A} :

$$\nabla \cdot \mathbf{A} = \frac{\partial a}{\partial x} + \frac{\partial b}{\partial y} + \frac{\partial c}{\partial z} = 0$$

og flateintegralet blir følgelig

$$\int_{\sigma} \mathbf{A} \cdot \mathbf{n} d\sigma = 0.$$

Oppgave 5

Flateintegralet av en skalar β ganger enhetsnormalvektor til en lukket, sammenhengende flate σ kan vi beregne ved å bruke Gauss' sats:

$$\int_{\sigma} \beta \mathbf{n} \, d\sigma = \int_{\tau} \nabla \beta \, d\tau.$$

Gradientvektoren $\nabla \beta$:

$$\nabla \beta = \frac{\partial \beta}{\partial x} \mathbf{i} + \frac{\partial \beta}{\partial y} \mathbf{j} + \frac{\partial \beta}{\partial z} \mathbf{k} = 0$$

og flateintegralet blir derfor

$$\int_{\sigma} \beta \mathbf{n} \, d\sigma = 0.$$

Oppgave 6

- a) Vi tenker oss at vi deler opp volumet τ i små delvolumer τ_i med overflate σ_i . Trykket på et slikt volum er $-p\mathbf{n}_i$, der \mathbf{n}_i er flatenormalen til σ_i og minustegnet angir at trykket er rettet inn mot flaten. Trykkraften blir nå $-p\mathbf{n}_i \, d\sigma_i$ og hvis vi summerer opp for alle delvolumene og lar $i \rightarrow \infty$ (og $d\sigma_i \rightarrow 0$) blir den totale trykkraften:

$$\mathbf{F} = - \int_{\sigma} p \mathbf{n} \, d\sigma.$$

- b) Vi bruker Gauss' sats på trykkraften:

$$\mathbf{F} = - \int_{\sigma} p \mathbf{n} \, d\sigma = - \int_{\tau} \nabla p \, d\tau.$$

Trykket er gitt ved den hydrostatiske trykkformelen $p = p_0 + \rho g z$ og gradientvektoren til p blir $\nabla p = \mathbf{k} \frac{\partial p}{\partial z} = \rho g \mathbf{k}$. Vi setter dette inn i uttrykket for trykkraften:

$$\mathbf{F} = \rho g \mathbf{k} \int_{\tau} d\tau = \rho g \tau \mathbf{k} = m g \mathbf{k}$$

der $m = \rho \tau$ er massen av den merkede væsken.

- c) Oppdriftskraften (trykkraften \mathbf{F}) avhenger kun av tettheten til væsken (ρ) og volumet av den fortrenge væsken (τ), ikke av egenskapene til objektet som fortrenger væsken. Trykkraften blir altså uforandret.

Oppgave 7

Et kraftfelt er gitt ved

$$\mathbf{F} = (y^2 + 5)\mathbf{i} + (2xy - 8)\mathbf{j}.$$

- a) Kraften må være virvelfri:

$$\nabla \times \mathbf{F} = \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ y^2 + 5 & 2xy - 8 & 0 \end{vmatrix} = 0.$$

Kraftpotensialet, V , kan vi finne fra $\mathbf{F} = -\nabla V$:

$$\frac{\partial V}{\partial x} = -(y^2 + 5) \quad \Rightarrow \quad V(x, y) = -xy^2 - 5x + f_1(y)$$

$$\frac{\partial V}{\partial y} = -(2xy - 8) \quad \Rightarrow \quad V(x, y) = -xy^2 + 8y + f_2(x).$$

For å få en entydig $V(x, y)$ må vi velge $f_1(y) = 8y + C$ og $f_2(x) = -5x + C$ slik at

$$V(x, y) = -xy^2 - 5x + 8y.$$

b) Arbeidet er gitt ved

$$W = \int_{\lambda} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_{\lambda} (y^2 + 5) dx + \int_{\lambda} (2xy - 8) dy.$$

$\lambda = OAB$:

$$W = \int_{OAB} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_{OA} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} + \int_{AB} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r}.$$

Langs linjen OA er $y = 0$ og $dy = 0$ og langs linjen AB er $x = 1$ og $dx = 0$. Dette gir

$$\begin{aligned} W &= \int_0^1 5 dx + \int_0^1 (2y - 8) dy \\ &= 5 + (1 - 8) \\ &= -2. \end{aligned}$$

$\lambda = OB$: Langs linjen fra origo til B er $x = y$ og $dx = dy$ og arbeidet blir

$$\begin{aligned} W &= \int_{OB} (x^2 + 5 + 2x^2 - 8) dx \\ &= \int_0^1 (3x^2 - 3) dx \\ &= 1 - 3 \\ &= -2. \end{aligned}$$

c)

$$\begin{aligned} W &= \int_{OB} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = - \int_{OB} \nabla V \cdot d\mathbf{r} = - \int_{OB} dV \\ &= -V(1, 1) + V(0, 0) = 1 + 5 - 8 - C + C = -2. \end{aligned}$$

Arbeidet for en kraft som kan avledes av et kraftpotensiale er uavhengig av veien og kun avhengig av verdien til potensialet i endepunktene.

d) Vektorfluksen til \mathbf{F} kan skrives som

$$Q = \int_{\sigma} \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} d\sigma = \int_{OA} \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} d\sigma + \int_{AB} \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} d\sigma + \int_{BC} \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} d\sigma + \int_{CO} \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} d\sigma.$$

$$\begin{aligned}\int_{OA} \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} \, d\sigma &= \int_0^1 8 \, dx = 8 \\ \int_{AB} \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} \, d\sigma &= \int_0^1 (y^2 + 5) \, dy = \frac{16}{3} \\ \int_{BC} \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} \, d\sigma &= \int_0^1 (2x - 8) \, dx = -7 \\ \int_{CO} \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} \, d\sigma &= -\int_0^1 (y^2 + 5) \, dy = -\frac{16}{3}.\end{aligned}$$

Vektorfluksen blir derfor

$$Q = 8 + \frac{16}{3} - 7 - \frac{16}{3} = 1.$$

La oss bruke Gauss' sats på vektorfluksen:

$$\int_{\sigma} \mathbf{F} \cdot \mathbf{n} \, d\sigma = \int_{\tau} \nabla \cdot \mathbf{F} \, d\tau.$$

Divergensen til \mathbf{F} er $\nabla \cdot \mathbf{F} = 0 + 2x$ og vektorfluksen blir

$$Q = \int_{\tau} 2x \, d\tau.$$

τ er nå en kube med sidekanter lik 1:

$$\begin{aligned}Q &= \int_0^1 \int_0^1 \int_0^1 2x \, dx \, dy \, dz \\ &= \int_0^1 \int_0^1 [x^2]_0^1 \, dy \, dz \\ &= \int_0^1 \int_0^1 dy \, dz \\ &= \int_0^1 dz \\ &= 1.\end{aligned}$$

e) Sirkulasjonen rundt kurven λ kan skrives som

$$\begin{aligned}C &= \int_{\lambda} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_{OA} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} + \int_{AB} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} + \int_{BC} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} + \int_{CO} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} \\ \int_{OA} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} &= \int_0^1 5 \, dx = 5 \\ \int_{AB} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} &= \int_0^1 (2y - 8) \, dy = -7 \\ \int_{BC} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} &= -\int_0^1 6 \, dx = -6 \\ \int_{CO} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} &= \int_0^1 8 \, dy = 8.\end{aligned}$$

Sirkulasjonene blir derfor

$$C = 5 - 7 - 6 + 8 = 0.$$

Vi skal nå beregne sirkulasjon ved hjelp av Stokes' sats:

$$\int_{\lambda} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r} = \int_{\sigma} (\nabla \times \mathbf{F}) \cdot \mathbf{n} \, d\sigma.$$

La oss regne ut virvlingen:

$$\nabla \times \mathbf{F} = \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & 0 \\ y^2 + 5 & 2xy - 8 & 0 \end{vmatrix} = (2y - 2y)\mathbf{k} = 0.$$

Siden virvlingen er null blir også sirkulasjonen lik null.