

3 - 9 - VEKTORKALKULUS

Kvaternionene ble oppdaget av W. D. Hamilton i 1843, og er en utvidelse av de komplekse tallene. Utvidelsen består i at man legger til to nye imaginære enheter j og k , definert av relasjonene

$$i^2 = j^2 = k^2 = ijk = -1.$$

Hamilton fikk den sentrale aha-opplevelsen på tur over en steinbro midt i Dublin, og skrapte likningen umiddelbart inn i rekkverket på broen med en brevåpner han hadde i lommen. Inksripsjonen er dessverre vekk. Et kvaternion ser slik ut

$$z = z_0 + z_1i + z_2j + z_3k.$$

der z_0, z_1, z_2 og z_3 er reelle tall. Realdelen x_0 kalles **skalardelen**, mens imaginærdelen $z_1i + z_2j + z_3k$ kalles **vektordelen**.

11 Utled regnereglene

$$ij = -ji = k \quad jk = -kj = i \quad ki = -ik = j$$

Likner dette på noe du har lært på gymnaset?

(Hint: du bør ha kryssproduktet og høyrehåndsregelen i bakhodet.)

Som du kan se er multiplikasjon mellom kvaternioner er ikke **kommutativt**. Dette er litt awkward i begynnelsen; hvis du ikke har vært med i abelkonkurransen eller noe, er antagelig alt du har sett til nå i livet vært kommutativt.¹ Det er viktig å venne seg til at enkelte ting ikke er kommutativt, for kommutering ligger i bønn for Heisenbergs usikkerhetsprinsipp.²

12 Regn ut

$$zw = (z_0 + z_1i + z_2j + z_3k)(w_0 + w_1i + w_2j + w_3k)$$

og

$$wz = (w_0 + w_1i + w_2j + w_3k)(z_0 + z_1i + z_2j + z_3k)$$



Vi konjugerer kvaternioner akkurat som vi konjugerer komplekse tall:

$$\bar{z} = z^* = z_0 - z_1i - z_2j - z_3k$$

¹https://en.wikipedia.org/wiki/Commutative_property

²https://en.wikipedia.org/wiki/Uncertainty_principle

13 Akkurat z og \bar{z} kommuterer faktisk med hensyn på multiplikasjon. Regn ut $z\bar{z}$ og $\bar{z}z$.

Dette kan brukes til å definere absoluttverdi $\sqrt{\bar{z}z}$, samt finne invers.

14 La

$$z = z_0 + z_1i + z_2j + z_3k \quad \text{og} \quad z^{-1} = \frac{1}{|z|^2}(z_0 - z_1i - z_2j - z_3k)$$

Vis at $zz^{-1} = z^{-1}z = 1$.

Jeg foretrekker vanligvis å begynne indeksering fra en og ikke null, men akkurat for kvaternioner er det en fordel å begynne på null.³ Grunnen er at man i anvendelser ofte er interessert i å tenke på imaginærdelen som et punkt i \mathbb{R}^3 . Regnereglerne for de imaginære enhetene i , j og k illustrerer nemlig hvorfor vi i gamle dager skrev

$$\mathbf{i} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \mathbf{j} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \mathbf{k} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

for standardbasen i \mathbb{R}^3 , og

$$\mathbf{z} = z_1\mathbf{i} + z_2\mathbf{j} + z_3\mathbf{k}$$

for vektorer i \mathbb{R}^3 . Denne notasjonen er nå gått av moten, og det er i bunn og grunn synd, for hvis man skriver alt slik, kan man bruke høyrehåndsregelen til å huske formelen for kryssprodukt.

15 La

$$z = z_1i + z_2j + z_3k$$

og

$$w = w_1i + w_2j + w_3k$$

og regn ut $\bar{z}w$ og se om det ser kjent ut.



³Det er et mysterium hvorfor alle programmeringsspråk insisterer på å indeksere fra 0 istedet for 1. Hvis du har en vektor med tre elementer, er det mer naturlig å kalle dem $x[1]$, $x[2]$ og $x[3]$ enn $x[0]$, $x[1]$ og $x[2]$, og skriver du for i in $\text{range}(n)$ i python må du huske på at denne går fra 0 til $n-1$, ikke fra 1 til n : https://en.wikipedia.org/wiki/Off-by-one_error

Grunnen til at jeg nå plaget deg med kvaternioner, er at dersom du husker multiplikasjonsreglene for kvaternioner, slipper du å pugge formelen for kryssprodukt, som er sentral i ukens pensum - vektorkalkulus.

Denne uken leser vi kapittel 16 i Adams, og gjør følgende oppgaver:

16.1: 1-8

16.2: 10-16

16.4: 1-17

16.5: 1-10

James Clerk Maxwell publiserte på 1860-tallet den første komplette modellen av elektromagnetisme. Maxwell formulerte dette som noen og tyve ymse empiriske regler, men Oliver Heaviside kondenserte alt ned til denne pene formen:

$$\begin{aligned}\nabla \cdot \mathbf{E} &= \frac{\rho}{\epsilon_0} \\ \nabla \cdot \mathbf{B} &= 0 \\ \nabla \times \mathbf{E} &= -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \\ c^2 \nabla \times \mathbf{B} &= \frac{\mathbf{J}}{\epsilon_0} + \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t}\end{aligned}$$

noen år etter Maxwells originale publikasjon. Likningene kalles henholdsvis Gauss' lov, Faradays induksjonslov, Gauss' lov for magnetisme og Amperes lov. Dette er et koblet sett med differensiallikninger, der

- \mathbf{E} er det elektriske feltet
- \mathbf{B} er det magnetiske feltet
- c er lyshastigheten i vakuum
- ρ er ladningstetthet i rommet
- ϵ_0 er permittiviteten i vakuum
- \mathbf{J} er en gitt strømtetthet i rommet

Da avslutter vi semesteret med et par klassikere som avhenger av divergensteoremet og Stokes teorem.

- 1] Skriv opp Maxwells likninger på differensialform og utled de korresponderende likningene på integralform:

$$\begin{aligned}\iint_{\partial\Omega} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} &= \frac{1}{\epsilon_0} \iiint_{\Omega} \rho \, dx \\ \iint_{\partial\Omega} \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} &= 0 \\ \int_{\partial\Sigma} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{s} &= -\frac{d}{dt} \iint_{\Sigma} \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} \\ c^2 \int_{\partial\Sigma} \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} &= \frac{1}{\epsilon_0} \iint_{\Sigma} \mathbf{J} \cdot d\mathbf{S} + \frac{d}{dt} \iint_{\Sigma} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S}\end{aligned}$$

- 2] Fra maxwell følger at ladning er konserverv.

- 4] Utled varmelikningen

$$\dot{u} = \Delta u$$

i tre romlige dimensjoner.

DIVERGENS

Divergensen til et vektorfelt er summen av diagonalelementene i vektorfeltets jacobimatrise:

$$\nabla \cdot \mathbf{F} = \frac{\partial F_1}{\partial x_1} + \frac{\partial F_2}{\partial x_2} + \frac{\partial F_3}{\partial x_3} = \text{trace}(DF)$$

- 1 Finn divergensen til vektorfeltet $\mathbf{F}(x, y, z) = (10xy^2, -5yz^2, 9zx^2)$.

Nå skal vi se litt på hva divergensen betyr.

- 2 La \mathbb{S}_ϵ være kuleflaten med sentrum i origo og radius ϵ , og la vektorfeltet \mathbf{F} være gitt ved $\mathbf{F}(x, y, z) = (x, y, 0)$. La \mathbf{N} være enhetsnormalen til \mathbb{S}_ϵ som peker utover. Bestem grenseverdien

$$\lim_{\epsilon \rightarrow 0^+} \frac{3}{4\pi\epsilon^3} \iint_{\mathbb{S}_\epsilon} \mathbf{F} \cdot \mathbf{N} dS.$$

- 3 Finn divergensen til det elektriske feltet til en punktladning.

Divergensteoremet

$$\iiint_D \nabla \cdot \mathbf{F} dV = \iint_{\partial D} \mathbf{F} \cdot \mathbf{N} dS$$

- 4 La T være området i \mathbb{R}^3 begrenset av paraboloidene $z = x^2 + (y+1)^2$ og $z = 10 - x^2 - (y-1)^2$, og la C betegne skjæringskurven mellom disse to paraboloidene. La vektorfeltet $\mathbf{F}: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$ være gitt ved $\mathbf{F}(x, y, z) = (x + y, y - x, x^2 + y^2)$.

Regn ut

$$\iint_{\partial T} \mathbf{F} \cdot \mathbf{N} dS,$$

der ∂T er randen til T og enhetsnormalen \mathbf{N} peker ut fra T .

- 5 La T være området i \mathbb{R}^3 begrenset av flatene $z = \sqrt{x^2 + y^2 - 7}$, $z = 0$ og $z = 2$. La vektorfeltet $\mathbf{F}: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$ være gitt ved

$$\mathbf{F}(x, y, z) = (x - z, x + y, z + 1).$$

Hva er fluksen ut av den krumme delen til randen til T ?

ROTASJON

Rotasjonen til et vektorfelt er litt mer grisete enn divergensen:

$$\nabla \times \mathbf{F} = \left(\frac{\partial F_3}{\partial x_2} - \frac{\partial F_2}{\partial x_3}, \frac{\partial F_1}{\partial x_3} - \frac{\partial F_3}{\partial x_1}, \frac{\partial F_2}{\partial x_1} - \frac{\partial F_1}{\partial x_2} \right)$$

- 1 Finn rotasjonen til vektorfeltet $\mathbf{F}(x, y, z) = (10xy^2, -5yz^2, 9zx^2)$.

- 2] La \mathcal{C}_ϵ være sirkelen $x^2 + y^2 = \epsilon^2$, orientert mot klokken, og la vektorfeltet $\mathbf{F}: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^2$ være gitt ved $\mathbf{F}(x, y) = (-y, x)$. Bestem grenseverdien

$$\lim_{\epsilon \rightarrow 0^+} \frac{1}{\pi \epsilon^2} \oint_{\mathcal{C}_\epsilon} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r}.$$

- 3] Finn rotasjonen til coulombkraften til en ladning q .

Stokes teorem

$$\int_{\partial D} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{s} = \iint_D \nabla \times \mathbf{F} \cdot \mathbf{N} dS$$

- 4] La T være området i \mathbb{R}^3 begrenset av paraboloidene $z = x^2 + (y+1)^2$ og $z = 10 - x^2 - (y-1)^2$, og la \mathcal{C} betegne skjæringskurven mellom disse to paraboloidene. La vektorfeltet $\mathbf{F}: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$ være gitt ved $\mathbf{F}(x, y, z) = (x + y, y - x, x^2 + y^2)$. Regn ut

$$\oint_{\mathcal{C}} \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r}$$

der \mathcal{C} er orientert mot klokken sett ovenfra.

- 5] La R være den delen av ellipsoiden $x^2 + y^2 + 8(z-1)^2 = 9$ hvor $z \geq 0$, og la vektorfeltet $\mathbf{F}: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$ være gitt ved

$$\mathbf{F}(x, y, z) = (xz - 5y^3 \cos z, 5x^3 e^z, 6xye^{x^2+y^2+z^2})$$

Regn ut

$$\iint_R \nabla \times \mathbf{F} \cdot \mathbf{N} dS$$

der \mathbf{N} er enhetsnormalen på R som peker vekk fra origo.

Se her for flere regneregler for divergens og rotasjon:

https://en.wikipedia.org/wiki/Vector_calculus_identities#Second_derivative_identities

