

3 - 12 - 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 standardbasisen 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:

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

- 4 Utled varmelikningen

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

i tre romlige dimensjoner.