



# PROSJEKTOPPGAVE

## Bølgeligning

ING2501    Matematiske Metoder 2

---

AV

Erlend Haugstad Sandvik

Adam Sitje

Ingrid Selvaag Gohn

Lukas Røine

---

KLASSE:                      VING 78

PROSJEKTGRUPPE: Erlend Haugstad Sandvik  
Adam Sitje  
Ingrid Selvaag Gohn  
Lukas Røine

RAPPORT LEVERT:    29. september 2025

# Sammendrag

# Innhold

<b>1</b>	<b>Innledning</b>	<b>1</b>
<b>2</b>	<b>Teori</b>	<b>2</b>
2.1	Bølgeligningen . . . . .	2
2.1.1	Utleddning av bølgeligningen . . . . .	2
2.2	Fourierrekker . . . . .	3
2.3	Løsningsmetoder . . . . .	3
2.3.1	Separasjonsmetoden . . . . .	3
<b>3</b>	<b>Metode og gjennomføring</b>	<b>5</b>
3.1	Implementasjon . . . . .	5
3.2	Eksempler og tester . . . . .	5
<b>4</b>	<b>Resultater</b>	<b>6</b>
<b>5</b>	<b>Diskusjon</b>	<b>7</b>
<b>6</b>	<b>Konklusjon</b>	<b>8</b>
	<b>Vedlegg</b>	<b>9</b>

# 1 Innledning

Bakgrunn og motivasjon

Problemstilling og mål

Avgrensning

## 2 Teori

### 2.1 Bølgeligningen

Bølgeligningen er en partiell differensialligning som beskriver hvordan bølger, som lyd, lys eller vannbølger, forplanter seg gjennom et medium. Den én-dimensjonale bølgeligningen har formen

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = c^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$$

hvor  $u(x, t)$  beskriver bølgens utslag ved posisjon  $x$  og tid  $t$ , og  $c$  er bølgefarten.

Betydningen av bølgeligningen er at den gir et matematisk rammeverk for å forstå og forutsi hvordan bølger beveger seg og endrer seg over tid. Løsninger til bølgeligningen brukes i mange fagfelt, inkludert fysikk, ingeniørfag og akustikk.

#### 2.1.1 Utledning av bølgeligningen

FLTTE TIL METODE? Avsnittet er 11.2 i bølgeligning pdf fil

Vi betrakter en elastisk streng av lengde  $L$ , som er spent fast i begge ender. Strengen har konstant massetetthet  $\rho$  og utsettes for en konstant spenning  $T$ . Vi antar små utslag i et vertikalt plan, slik at helninger og forskyvninger kan tilnærmes som små.

La  $u(x, t)$  beskrive den vertikale forskyvningen i punktet  $x$  til tid  $t$ . Vi ser på et lite stykke av strengen mellom  $x$  og  $x + \Delta x$ . I endepunktene virker tensjonskreftene  $T_1$  og  $T_2$  langs tangentene til strengen. De horisontale komponentene kansellerer, slik at vi kun trenger å se på de vertikale komponentene. Summen av de vertikale kreftene er

$$F \approx T \sin \beta - T \sin \alpha,$$

der  $\alpha$  og  $\beta$  er vinklene til strengen ved  $x$  og  $x + \Delta x$ .

For små vinkler gjelder  $\tan \theta \approx \sin \theta \approx \frac{\partial u}{\partial x}$ . Dermed kan kraften skrives som

$$F \approx T \left( \frac{\partial u}{\partial x}(x + \Delta x, t) - \frac{\partial u}{\partial x}(x, t) \right).$$

Utvikler vi dette videre får vi

$$F \approx T \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) \Delta x.$$

Ifølge Newtons 2. lov må denne kraften være lik massen av elementet  $\rho \Delta x$  multiplisert med akselerasjonen:

$$\rho \Delta x \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) = T \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) \Delta x.$$

Etter forkorting av  $\Delta x$  får vi den klassiske bølgeligningen

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = c^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2},$$

der

$$c = \sqrt{\frac{T}{\rho}}$$

er bølgefarten, bestemt av forholdet mellom spenningen  $T$  og massetettheten  $\rho$ .

Denne ligningen beskriver små vibrasjoner i en streng med faste endepunkter.

## 2.2 Fourierrekker

Fourierrekker er en metode for å representere periodiske funksjoner som en sum av sinus- og cosinusfunksjoner. Dette er spesielt nyttig i løsningen av partiell differensialligninger som bølgeligningen, hvor komplekse bølgeformer kan brytes ned i enklere harmoniske komponenter.

Grunnleggende konsepter inkluderer:

Periodiske funksjoner

Ortogonalitet og basisfunksjoner

Koeffisientene i en Fourierrekke

## 2.3 Løsningsmetoder

### 2.3.1 Separasjonsmetoden

Separasjonsmetoden er en teknikk for å løse partielle differensialligninger (PDE-er) som er lineære og homogene. Ideen er å anta at løsningen kan skrives som et produkt av funksjoner der hver funksjon bare avhenger av én variabel:

$$u(x, t) = X(x) T(t).$$

Ved å sette dette inn i PDE-en kan man ofte dele opp ligningen slik at den romlige delen og den tidsavhengige delen blir atskilt. Dette gir en konstant, kalt *separasjonskonstanten*:

$$\frac{T'(t)}{T(t)} = \frac{X''(x)}{X(x)} = -\lambda.$$

Dermed reduseres PDE-en til to ordinære differensialligninger, en for  $X(x)$  og en for  $T(t)$ . Randbetingelser brukes til å bestemme mulige verdier av  $\lambda$ , som gir en mengde

*egenfunksjoner*  $X(x)$ . Den generelle løsningen blir en superposisjon av slike separable løsninger:

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n X_n(x) T_n(t).$$

Denne metoden er spesielt nyttig i kombinasjon med Fourier-rekker, siden egenfunksjonene ofte er sinus- og cosinusfunksjoner som danner en ortogonal basis.

Fouriermetoden

Eventuelt D'Alemberts løsning

## **3 Metode og gjennomføring**

### **3.1 Implementasjon**

Beregning av Fourierkoeffisienter

Numerisk simulering

### **3.2 Eksempler og tester**

Test av implementasjon med kjente løsninger



## 4 Resultater

Fourier-serie med ulike antall ledd

Visualisering av løsninger

Sammenlikning teori vs simulering

## 5 Diskusjon

Tolkning av resultater

Fordeler og begrensninger ved metoden

Fysiske implikasjoner (demping vs oscillering)

## 6 Konklusjon

Oppsummering av funn

Hva man har lært

Forslag til videre arbeid

## Vedlegg

...