



Kunnskap for en bedre verden

Institutt for matematiske fag

## Eksamensoppgave i **TMA4121 Matematikk 4 for MTELSYS, MTTK og MTKJ**

**Faglig kontakt under eksamen:** Morten Andreas Nome

**Tlf:** 90849783

**Eksamensdato:** 06.08.2024

**Eksamenstid (fra-til):** 09:00 - 13:00

**Hjelpemiddelkode/Tillatte hjelpemidler:** E: Ingen hjelpemidler tillatt.

### **Annen informasjon:**

Denne eksamenen består av 10 delpunkt som alle teller like mye. Alle svar skal begrunnes, og veien til svaret er viktigere enn svaret. Husk derfor å skrive alle steg i beregningene dine. Lykke til.

**Målform/språk:** bokmål

**Antall sider:** 6

**Antall sider vedlegg:** 0

**Kontrollert av:**

#### Informasjon om trykking av eksamensoppgave

Originalen er:

1-sidig  2-sidig

sort/hvit  farger

skal ha flervalgskjema

\_\_\_\_\_  
Dato

\_\_\_\_\_  
Sign

Merk! Studenter finner sensur i Studentweb. Har du spørsmål om din sensur må du kontakte instituttet ditt. Eksamenkontoret vil ikke kunne svare på slike spørsmål.



**Oppgave 1** Vi beregner

$$A^T A = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 2 \end{pmatrix}$$

og

$$A A^T = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 1 \\ 0 & 1 & 1 \end{pmatrix}$$

Siden  $A^T A$  har egenverdier 1 og 2, har  $A A^T$  egenverdier 1, 2 og 0. Siden  $A^T A$  er diagonal er standardbasisen for  $\mathbb{R}^2$  egenvektorer, mens egenvektorene til  $A A^T$  er

$$\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \text{og} \quad \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 1 \end{pmatrix} \quad \text{og} \quad \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ -1 \end{pmatrix}$$

slik at

$$\begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1/\sqrt{2} & 0 \\ 1/\sqrt{2} & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \sqrt{2} & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}.$$

**Oppgave 2** Vi skriver først

$$e^z = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{z^k}{k!} = 1 + z + \frac{z^2}{2} + \frac{z^3}{3!} + \dots$$

slik at

$$\frac{e^z}{z} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{z^{k-1}}{k!} = \frac{1}{z} + 1 + \frac{z}{2} + \frac{z^2}{3!} + \dots$$

Singulariteten i origo er på innsiden av integrasjonkurven, og residyet er koeffisienten til  $\frac{1}{z}$ , som er 1. Vi får

$$\int_{\Gamma} \frac{e^z}{z} dz = 2\pi i.$$

**Oppgave 3** La oss begynne med å derivere  $\mathbf{x}^T A \mathbf{x}$ . Her må man holde tungen beint i munnen. Det er best å skrive

$$\mathbf{x}^T A \mathbf{x} = \begin{array}{c} a_{11}x_1x_1 + a_{12}x_1x_2 + \cdots + a_{1n}x_1x_n \\ a_{21}x_2x_1 + a_{22}x_2x_2 + \cdots + a_{2n}x_2x_n \\ \vdots \\ a_{n1}x_nx_1 + a_{n2}x_nx_2 + \cdots + a_{nn}x_nx_n \end{array}$$

Den deriverte av denne er rekkevektoren (så lang at den må gå over flere linjer)

$$\begin{aligned} \nabla (\mathbf{x}^T A \mathbf{x}) &= \begin{array}{c} (2a_{11}x_1 + (a_{12} + a_{21})x_2 + \cdots + (a_{1n} + a_{n1})x_n, \\ (a_{21} + a_{12})x_1 + 2a_{22}x_2 + \cdots + (a_{2n} + a_{n2})x_n, \\ \vdots \\ (a_{n1} + a_{1n})x_1 + (a_{n2} + a_{2n})x_2 + \cdots + 2a_{nn}x_n \end{array} \\ &= \mathbf{x}^T (A + A^T) \\ &= 2\mathbf{x}^T A \end{aligned}$$

Dersom  $\mathbf{x}$  er en søylevektor, får vi altså

$$\nabla V(\mathbf{x}) = \mathbf{x}^T A - \mathbf{b}^T = (A\mathbf{x} - \mathbf{b})^T$$

som har entydig nullpunkt i  $A^{-1}\mathbf{b}$  siden  $A$  er positivt definit, og dermed er inverterbar siden ingen av egenverdiene kan være null. Hessematrixen blir bare  $A$ , og siden denne er positivt definit må det kritiske punktet være et minimumspunkt.

**Oppgave 4** Divergensteoremet sier at

$$\int_{\Omega} \nabla \cdot F = \int_{\partial\Omega} F \cdot dS$$

Dersom  $F = \nabla u$ , får vi

$$\int_{\Omega} \nabla \cdot \nabla u = \int_{\Omega} \Delta u$$

på den ene siden, og

$$\int_{\partial\Omega} \nabla u \cdot dS = \int_{\partial\Omega} \nabla u \cdot n \, dS = \int_{\partial\Omega} \frac{\partial u}{\partial n} \, dS$$

der  $n$  er enhetsnormalvektoren ut av  $\partial\Omega$ . Divergensteoremet kan altså skrives slik:

$$\int_{\Omega} \Delta u = \int_{\partial\Omega} \frac{\partial u}{\partial n} dS$$

Divergensteoremet gir

$$0 = \int_{\Omega} \Delta u = \int_{\partial\Omega} \frac{\partial u}{\partial n} dS$$

som sier at dersom potensialet til et flytfelt er harmonisk, er utfluksen alltid null ut av områder.

**Oppgave 5** Her er Maxwells likninger

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

a) Tomt rom betyr at  $\rho = 0$  og at  $\mathbf{J} = \mathbf{0}$ , slik at vi får

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

Tidsinvarians betyr at ingenting endres med tiden, og da er alle tidsderiverte null, slik at vi får

$$\begin{aligned} \nabla \cdot \mathbf{E} &= 0 & \nabla \cdot \mathbf{B} &= 0 \\ \nabla \times \mathbf{E} &= \mathbf{0} & c^2 \nabla \times \mathbf{B} &= \mathbf{0} \end{aligned}$$

Likningen  $\nabla \times \mathbf{E} = \mathbf{0}$  impliserer at  $\mathbf{E}$  er gradienten til et skalarfelt:

$$\mathbf{E} = -\nabla\phi$$

Vi setter dette inn i den første likningen over, og får

$$-\nabla \cdot \nabla\phi = 0$$

slik at  $\phi$  er harmonisk:

$$\Delta\phi = 0$$

b) Vi putter  $\mathbf{E}(\mathbf{x}, t) = \mathbf{E}_0 e^{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{x} - ct)}$  og  $\mathbf{B}(\mathbf{x}, t) = \mathbf{B}_0 e^{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{x} - ct)}$  inn i likningene, og får

$$\begin{aligned} \mathbf{k} \cdot \mathbf{E}_0 &= 0 \\ \mathbf{k} \times \mathbf{E}_0 &= c\mathbf{B}_0 \\ \mathbf{k} \cdot \mathbf{B}_0 &= 0 \\ c^2 \mathbf{k} \times \mathbf{B}_0 &= -c\mathbf{E}_0 \end{aligned}$$

Den første og den tredje likningen sier nå at  $\mathbf{E}_0$  og  $\mathbf{B}_0$  står normalt på  $\mathbf{k}$ , mens andre og fjerde likning sier begge at  $\mathbf{E}_0$  og  $\mathbf{B}_0$  og er ortogonale på hverandre.

**Oppgave 6** Rotasjonen til  $\mathbf{F}$  er

$$\nabla \times \mathbf{F} = \begin{pmatrix} \frac{\partial F_3}{\partial x_2} - \frac{\partial F_2}{\partial x_3} \\ \frac{\partial F_1}{\partial x_3} - \frac{\partial F_3}{\partial x_1} \\ \frac{\partial F_2}{\partial x_1} - \frac{\partial F_1}{\partial x_2} \end{pmatrix}$$

og tar vi dobbelrotasjonen, får vi

$$\begin{aligned} \nabla \times \nabla \times \mathbf{F} &= \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x_2} \left( \frac{\partial F_2}{\partial x_1} - \frac{\partial F_1}{\partial x_2} \right) - \frac{\partial}{\partial x_3} \left( \frac{\partial F_1}{\partial x_3} - \frac{\partial F_3}{\partial x_1} \right) \\ \frac{\partial}{\partial x_3} \left( \frac{\partial F_3}{\partial x_2} - \frac{\partial F_2}{\partial x_3} \right) - \frac{\partial}{\partial x_1} \left( \frac{\partial F_2}{\partial x_1} - \frac{\partial F_1}{\partial x_2} \right) \\ \frac{\partial}{\partial x_1} \left( \frac{\partial F_1}{\partial x_3} - \frac{\partial F_3}{\partial x_1} \right) - \frac{\partial}{\partial x_2} \left( \frac{\partial F_3}{\partial x_2} - \frac{\partial F_2}{\partial x_3} \right) \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x_2} \left( \frac{\partial F_2}{\partial x_1} - \frac{\partial F_1}{\partial x_2} \right) - \frac{\partial}{\partial x_3} \left( \frac{\partial F_1}{\partial x_3} - \frac{\partial F_3}{\partial x_1} \right) \\ \frac{\partial}{\partial x_3} \left( \frac{\partial F_3}{\partial x_2} - \frac{\partial F_2}{\partial x_3} \right) - \frac{\partial}{\partial x_1} \left( \frac{\partial F_2}{\partial x_1} - \frac{\partial F_1}{\partial x_2} \right) \\ \frac{\partial}{\partial x_1} \left( \frac{\partial F_1}{\partial x_3} - \frac{\partial F_3}{\partial x_1} \right) - \frac{\partial}{\partial x_2} \left( \frac{\partial F_3}{\partial x_2} - \frac{\partial F_2}{\partial x_3} \right) \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} \frac{\partial^2 F_1}{\partial x_1^2} \\ \frac{\partial^2 F_2}{\partial x_2^2} \\ \frac{\partial^2 F_3}{\partial x_3^2} \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} \frac{\partial^2 F_1}{\partial x_1^2} \\ \frac{\partial^2 F_2}{\partial x_2^2} \\ \frac{\partial^2 F_3}{\partial x_3^2} \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x_1} \left( \frac{\partial F_1}{\partial x_1} + \frac{\partial F_2}{\partial x_2} + \frac{\partial F_3}{\partial x_3} \right) \\ \frac{\partial}{\partial x_2} \left( \frac{\partial F_1}{\partial x_1} + \frac{\partial F_2}{\partial x_2} + \frac{\partial F_3}{\partial x_3} \right) \\ \frac{\partial}{\partial x_3} \left( \frac{\partial F_1}{\partial x_1} + \frac{\partial F_2}{\partial x_2} + \frac{\partial F_3}{\partial x_3} \right) \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} \frac{\partial^2 F_1}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 F_1}{\partial x_2^2} + \frac{\partial^2 F_1}{\partial x_3^2} \\ \frac{\partial^2 F_2}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 F_2}{\partial x_2^2} + \frac{\partial^2 F_2}{\partial x_3^2} \\ \frac{\partial^2 F_3}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 F_3}{\partial x_2^2} + \frac{\partial^2 F_3}{\partial x_3^2} \end{pmatrix} \\ &= \nabla (\nabla \cdot \mathbf{F}) - \Delta \mathbf{F} \end{aligned}$$

**Oppgave 7** Vi ganger likningen

$$\mathbf{x} = \sum_k \alpha_k \mathbf{p}_k.$$

med  $\mathbf{p}_l^T A$  fra venstre og får

$$\mathbf{p}_l^T A \mathbf{x} = \sum_k \alpha_k \mathbf{p}_l^T A \mathbf{p}_k = \alpha_k \mathbf{p}_l^T A \mathbf{p}_k$$

og bruker at  $A \mathbf{x} = \mathbf{b}$ , slik at

$$\alpha_k = \frac{\mathbf{p}_k^T \mathbf{b}}{\mathbf{p}_k^T A \mathbf{p}_k} = \frac{(\mathbf{p}_k, \mathbf{b})}{(\mathbf{p}_k, \mathbf{p}_k)_A}.$$

**Oppgave 8** Vi vet at

$$u(x, t) = \phi(x - ct) + \psi(x + ct)$$

passer i bølgelikningen. Dersom man bruker

$$u(x, 0) = f(x)$$

får man

$$\phi(x) + \psi(x) = f(x)$$

og dersom man bruker

$$u_t(x, 0) = g(x),$$

får man

$$c\phi'(x) - c\psi'(x) = g(x),$$

eller

$$\phi(x) - \psi(x) = \frac{1}{c} \int^x g(t) dt + C$$

Vi har nå et lineært  $2 \times 2$ -likningssystem for  $\phi$  og  $\psi$ . Legger vi likningene sammen, får vi

$$2\phi(x) = f(x) + \frac{1}{c} \int^x g(t) dt + C$$

og trekker vi dem fra hverandre, får vi

$$2\psi(x) = f(x) - \frac{1}{c} \int^x g(t) dt - C$$

Vi setter nå alt sammen igjen:

$$\begin{aligned}u(x, t) &= \phi(x + ct) + \psi(x - ct) \\&= \frac{1}{2} (f(x + ct) + f(x - ct)) + \frac{1}{2c} \left( \int^{x+ct} g(t) dt - \int^{x-ct} g(t) dt \right) \\&= \frac{1}{2} (f(x + ct) + f(x - ct)) + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} g(t) dt,\end{aligned}$$

Merk at fra nest siste til siste linje spiller ikke nedre integrasjonsgrense noen rolle, det er derfor den er utelatt.