

## Kapittel 4

# Vektorfluks og sirkulasjon, divergens, virvling, strømfunksjonen

### Oppgave 1

Gitt et vektorfelt

$$\mathbf{v} = u\mathbf{i} + v\mathbf{j} + w\mathbf{k}.$$

Divergensen til  $\mathbf{v}$  er definert som

$$\nabla \cdot \mathbf{v} = \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z}$$

og virvingen er gitt ved determinanten

$$\nabla \times \mathbf{v} = \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ u & v & w \end{vmatrix}.$$

a)  $\mathbf{v} = xy^2z^3\mathbf{i} + xy^2z^3\mathbf{j} + xy^2z^3\mathbf{k}.$

Divergens:

$$\nabla \cdot \mathbf{v} = y^2z^3 + 2xyz^3 + 3xy^2z^2.$$

Virvling:

$$\begin{aligned} \nabla \times \mathbf{v} &= \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ xy^2z^3 & xy^2z^3 & xy^2z^3 \end{vmatrix} \\ &= (2xyz^3 - 3xy^2z^2)\mathbf{i} - (y^2z^3 - 3xy^2z^2)\mathbf{j} + (y^2z^3 - 2xyz^3)\mathbf{k}. \end{aligned}$$

b)  $\mathbf{v} = e^{yz}\mathbf{i} + e^{xz}\mathbf{j} + e^{xy}\mathbf{k}.$

Divergens:

$$\nabla \cdot \mathbf{v} = 0.$$

Virvling:

$$\begin{aligned}\nabla \times \mathbf{v} &= \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ e^{yz} & e^{xz} & e^{xy} \end{vmatrix} \\ &= (xe^{xy} - xe^{xz})\mathbf{i} - (ye^{xy} - ye^{yz})\mathbf{j} + (ze^{xz} - ze^{yz})\mathbf{k}.\end{aligned}$$

c)  $\mathbf{v} = e^{x^2}\mathbf{i} + \sin(xy)\mathbf{j} - \cos(z^2)\mathbf{k}$ .

Divergens:

$$\nabla \cdot \mathbf{v} = 2xe^{x^2} + x \cos(xy) + 2z \sin(z^2).$$

Virvling:

$$\begin{aligned}\nabla \times \mathbf{v} &= \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ e^{x^2} & \sin(xy) & \cos(z^2) \end{vmatrix} \\ &= y \cos(xy)\mathbf{k}.\end{aligned}$$

d)  $\mathbf{v} = (x + y + z)^2\mathbf{i} + \frac{xy}{z}\mathbf{k}$ .

Divergens:

$$\nabla \cdot \mathbf{v} = 2(x + y + z) - \frac{xy}{z^2}.$$

Virvling:

$$\begin{aligned}\nabla \times \mathbf{v} &= \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ (x + y + z)^2 & 0 & \frac{xy}{z} \end{vmatrix} \\ &= \frac{x}{z}\mathbf{i} - \left(\frac{y}{z} - 2(x + y + z)\right)\mathbf{j} - 2(x + y + z)\mathbf{k}.\end{aligned}$$

## Oppgave 2

a)  $\mathbf{v} = u(z)\mathbf{i}$ ,  $u(z) = \frac{U_0 z^2}{h^2}$ ,  $0 \leq z \leq h$ ,  $U_0$  = konstant,  $h$  = konstant.

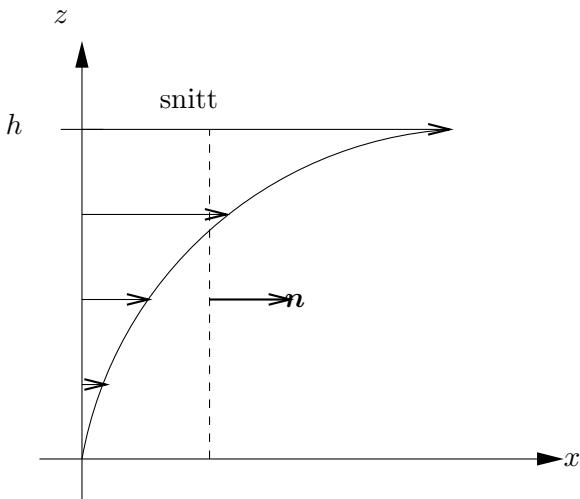
Vi antar at problemet er to-dimensjonalt i  $xz$ -planet.

Divergens:

$$\nabla \cdot \mathbf{v} = \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial w}{\partial z} = 0.$$

Virvling:

$$\nabla \times \mathbf{v} = \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & 0 & \frac{\partial}{\partial z} \\ u(z) & 0 & 0 \end{vmatrix} = \frac{\partial u}{\partial z}\mathbf{j} = \frac{2U_0 z}{h^2}\mathbf{j}.$$



Figur 4.1: Vindprofilet til  $\mathbf{v} = \frac{U_0 z^2}{h^2} \mathbf{i}$ .

Strømfunksjonen  $\psi(x, z)$  finner vi ved å løse likningssystemet

$$\frac{\partial \psi}{\partial z} = -u \quad (4.1)$$

$$\frac{\partial \psi}{\partial x} = w. \quad (4.2)$$

Fra (4.2) får vi

$$\frac{\partial \psi}{\partial x} = 0 \Rightarrow \psi = \psi(z).$$

Vi setter inn for  $u$  i (4.1) og integrerer:

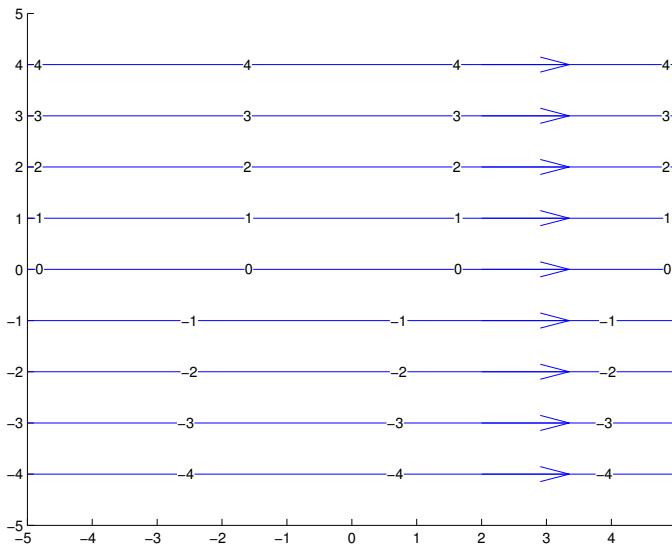
$$\begin{aligned} \frac{\partial \psi}{\partial z} &= -\frac{U_0 z^2}{h^2} \\ \Rightarrow \psi(z) &= -\frac{1}{3} \frac{U_0}{h^2} z^3 + C. \end{aligned}$$

Siden  $\psi$  her er en funksjon av bare  $z$  får vi en integrasjonskonstant  $C$  i stedet for en funksjon  $f(x)$ . Strømlinjene finner vi ved å sette  $\psi = \psi_0 = \text{konstant}$ :

$$\begin{aligned} z^3 &= \frac{-3h^2(\psi_0 - C)}{U_0} \\ &= C^3 \quad (\text{Brøken er konstant}) \\ \Rightarrow z &= C. \end{aligned}$$

Dette gir rette horisontale linjer (se figur 4.2). Volumstrømmen er gitt ved

$$Q = \int_{\sigma} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma$$



Figur 4.2: Strømlinjene til  $\mathbf{v} = u(z)\mathbf{i}$  er rette horisontale linjer.

der  $\mathbf{n} = \mathbf{i}$  er en normalvektor til snittet (se figur 4.1).  $\mathbf{v} \cdot \mathbf{i} = u(z)$  slik at vi får

$$\begin{aligned} Q &= \int_0^h u(z) dz \\ &= \frac{U_0}{h^2} \int_0^h z^2 dz \\ &= \frac{1}{3} U_0 h. \end{aligned}$$

Vi skal til slutt vise at volumstrømmen er lik differansen i strømfunksjonens verdi mellom bakken og  $z = h$ :

$$\begin{aligned} Q &= \psi(z=0) - \psi(z=h) \\ &= C + \frac{1}{3} \frac{U_0}{h^2} h^3 - C \\ &= \frac{1}{3} U_0 h. \end{aligned}$$

b)  $\mathbf{v} = u(z)\mathbf{i}, \quad u(z) = U_0 \ln\left(\frac{z+h}{h}\right), \quad 0 \leq z \leq h, \quad U_0 = \text{konstant}, \quad h = \text{konstant}.$

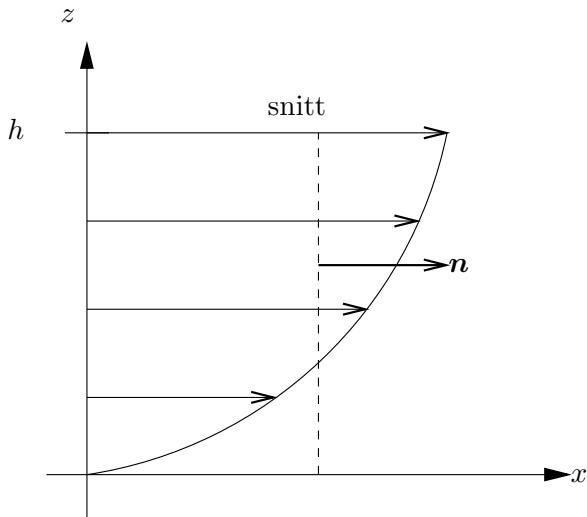
Vi antar at problemet er to-dimensjonalt i  $xz$ -planet.

Divergens:

$$\nabla \cdot \mathbf{v} = \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial w}{\partial z} = 0.$$

Virvling:

$$\nabla \times \mathbf{v} = \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & 0 & \frac{\partial}{\partial z} \\ u(z) & 0 & 0 \end{vmatrix} = \frac{\partial u}{\partial z} \mathbf{j} = \frac{U_0}{z+h} \mathbf{j}.$$



Figur 4.3: Vindprofilet til  $\mathbf{v} = U_0 \ln \left( \frac{z+h}{h} \right) \mathbf{i}$ .

Strømfunksjonen  $\psi(x, z)$  finner vi ved å løse likningssystemet

$$\frac{\partial \psi}{\partial z} = -u \quad (4.3)$$

$$\frac{\partial \psi}{\partial x} = w. \quad (4.4)$$

Fra (4.4) får vi

$$\frac{\partial \psi}{\partial x} = 0 \Rightarrow \psi = \psi(z).$$

Vi setter inn for  $u$  i (4.3) og integrerer:

$$\begin{aligned} \frac{\partial \psi}{\partial z} &= -U_0 \ln \left( \frac{z+h}{h} \right) \\ \Rightarrow \psi(z) &= -U_0 \int \ln u \, dz \end{aligned}$$

der

$$u = \frac{z+h}{h}, \quad \frac{du}{dz} = \frac{1}{h}, \quad dz = h \, du.$$

Videre blir strømfunksjonen

$$\begin{aligned} \psi(z) &= -U_0 h \int \ln u \, du \\ &= -U_0 h \left[ u \ln u - \int \frac{u}{u} \, du \right] + C \\ &= -U_0 h \left[ u(\ln u - 1) \right] + C \\ &= -U_0 (z+h) \left[ \ln \left( \frac{z+h}{h} \right) - 1 \right] + C. \end{aligned}$$

Vi har her brukt substitusjon og delvis integrasjon til å løse integralet. Siden  $\psi$  her er en funksjon av bare  $z$  får vi en integrasjonskonstant  $C$  i stedet for en funksjon  $f(x)$ . Strømlinjene finner vi ved å sette  $\psi = \psi_0 = \text{konstant}$ . Siden  $\psi = \psi_0$  inneholder kun en variabel,  $z$ , og resten konstanter, får vi at  $z = \text{konstant}$  som gir rette horisontale linjer som i oppgave a (se figur 4.2).

Volumstrømmen er gitt ved

$$Q = \int_{\sigma} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma$$

der  $\mathbf{n} = \mathbf{i}$  er en normalvektor til snittet (se figur 4.3).  $\mathbf{v} \cdot \mathbf{i} = u(z)$  slik at vi får

$$\begin{aligned} Q &= \int_0^h u(z) dz \\ &= U_0 \int_0^h \ln\left(\frac{z+h}{h}\right) dz \\ &= \left[ U_0(z+h) \left[ \ln\left(\frac{z+h}{h}\right) - 1 \right] \right]_0^h \\ &= 2U_0h(\ln 2 - 1) - U_0h(\ln 1 - 1) \\ &= U_0h(2\ln 2 - 1). \end{aligned}$$

Vi skal til slutt vise at volumstrømmen er lik differansen i strømfunksjonens verdi mellom bakken og  $z = h$ :

$$\begin{aligned} Q &= \psi(z=0) - \psi(z=h) \\ &= -U_0h \left[ \ln\left(\frac{h}{h}\right) - 1 \right] + C + U_02h \left[ \ln\left(\frac{2h}{h}\right) - 1 \right] - C \\ &= U_0h + 2U_0h(\ln 2 - 1) \\ &= U_0h(2\ln 2 - 1). \end{aligned}$$

### Oppgave 3

$$\begin{aligned} \mathbf{v} &= ax^2\mathbf{i} + v(x, y)\mathbf{j} \\ \nabla \cdot \mathbf{v} &= \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} = 2ax + \frac{\partial v}{\partial y}. \end{aligned}$$

Skal feltet være divergensfritt må

$$2ax + \frac{\partial v}{\partial y} = 0$$

$$\frac{\partial v}{\partial y} = -2ax.$$

Vi integrerer med hensyn på  $y$ :

$$v(x, y) = -2axy + f(x).$$

Feltet er nå divergensfritt for et hvert valg av  $f(x)$ . Videre i oppgaven skal vi begrense oss til tilfellet  $v(0,0) = 0$ , da må vi velge  $f(x) = 0$ , slik at

$$\mathbf{v} = ax^2\mathbf{i} - 2axy\mathbf{j}.$$

Strømfunksjonen  $\psi(x, y)$  kan vi finne fra likningene

$$\frac{\partial \psi}{\partial y} = -u \quad (4.5)$$

$$\frac{\partial \psi}{\partial x} = v. \quad (4.6)$$

Dette gir

$$(4.5) : \frac{\partial \psi}{\partial y} = -ax^2 \Rightarrow \psi(x, y) = -ax^2y + f_1(x)$$

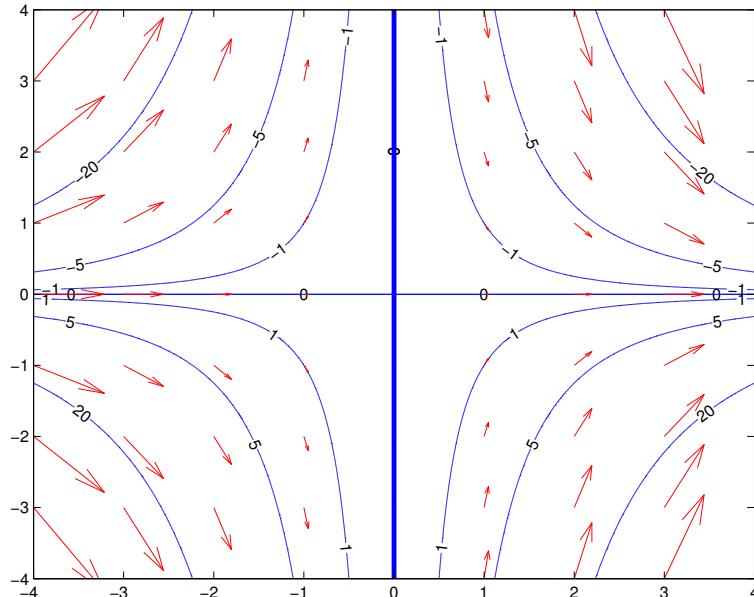
$$(4.6) : \frac{\partial \psi}{\partial x} = -2axy \Rightarrow \psi(x, y) = -ax^2y + f_2(y).$$

For å få en mulig  $\psi$  må vi velge  $f_1(x) = f_2(y) = C$ , og strømfunksjonen blir

$$\psi(x, y) = -ax^2y + C.$$

Strømlinjene finner vi ved å sette  $\psi = \psi_0$ :

$$y = \frac{C - \psi_0}{ax^2} = \frac{C}{x^2}.$$



Figur 4.4: Vektorfeltet  $\mathbf{v} = ax^2\mathbf{i} - 2axy\mathbf{j}$  med strømlinjer for  $a = 1$ . Strømlinjen som går gjennom origo og langs  $y$ -aksen er markert med litt tykkere linje for å understreke at her er hastighetsfeltet lik null  $\mathbf{v}(0, y) = 0$ .

## Oppgave 4

Vi skal finne volumstrømmen til vektorfeltet

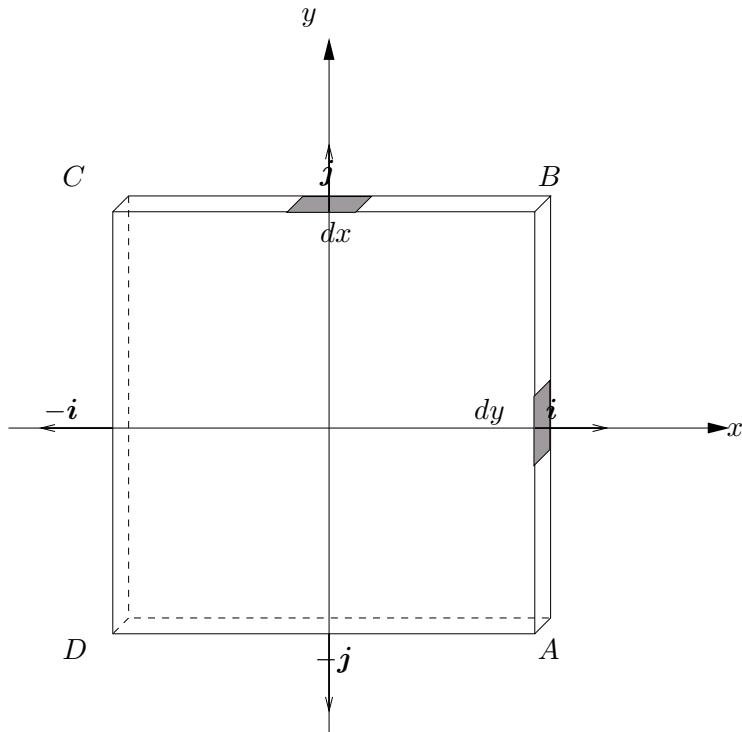
$$\mathbf{v} = 3xi + yj$$

gjennom et rektangel med sentrum i origo og sidekanter  $\Delta x$  og  $\Delta y$  (se figur 4.5). Volumstrømmen er definert som

$$\Delta Q = \int_{\sigma} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma$$

der  $\sigma$  er den samlede overflatene til sidekantene og  $d\sigma$  er et lite flateelement med normalvektor  $\mathbf{n}$ . Vi deler opp rektangelet i fire deler:

$$\Delta Q = \int_{AB} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma + \int_{BC} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma + \int_{CD} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma + \int_{DA} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma.$$



Figur 4.5: Et rektangel med sidekanter  $\Delta x$  og  $\Delta y$ . Vi antar at tykkelsen er lik en.

AB:  $\mathbf{n} = \mathbf{i}$ ,  $x = \Delta x/2$ ,  $d\sigma = dy \cdot 1$ :

$$\int_{AB} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma = \int_{-\Delta y/2}^{\Delta y/2} 3x dy = \frac{3\Delta x}{2} \int_{-\Delta y/2}^{\Delta y/2} dy = \frac{3}{2} \Delta x \Delta y.$$

BC:  $\mathbf{n} = \mathbf{j}$ ,  $y = \Delta y/2$ ,  $d\sigma = dx \cdot 1$ :

$$\int_{BC} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma = \int_{-\Delta x/2}^{\Delta x/2} y dx = \frac{\Delta y}{2} \int_{-\Delta x/2}^{\Delta x/2} dx = \frac{1}{2} \Delta x \Delta y.$$

CD:  $\mathbf{n} = -\mathbf{i}$ ,  $x = -\Delta x/2$ ,  $d\sigma = dy \cdot 1$ :

$$\int_{CD} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma = \int_{-\Delta y/2}^{\Delta y/2} -3x dy = \frac{3\Delta x}{2} \int_{-\Delta y/2}^{\Delta y/2} dy = \frac{3}{2} \Delta x \Delta y.$$

DA:  $\mathbf{n} = -\mathbf{j}$ ,  $y = -\Delta y/2$ ,  $d\sigma = dx \cdot 1$ :

$$\int_{DA} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma = \int_{-\Delta x/2}^{\Delta x/2} -y dx = \frac{\Delta y}{2} \int_{-\Delta x/2}^{\Delta x/2} dx = \frac{1}{2} \Delta x \Delta y.$$

Legger vi sammen disse leddene får vi

$$\Delta Q = 4\Delta x \Delta y.$$

Volumstrømmen per arealenhet blir

$$Q = \frac{\Delta Q}{\Delta x \Delta y} = 4.$$

Vi kontrollerer ved å beregne divergensen:

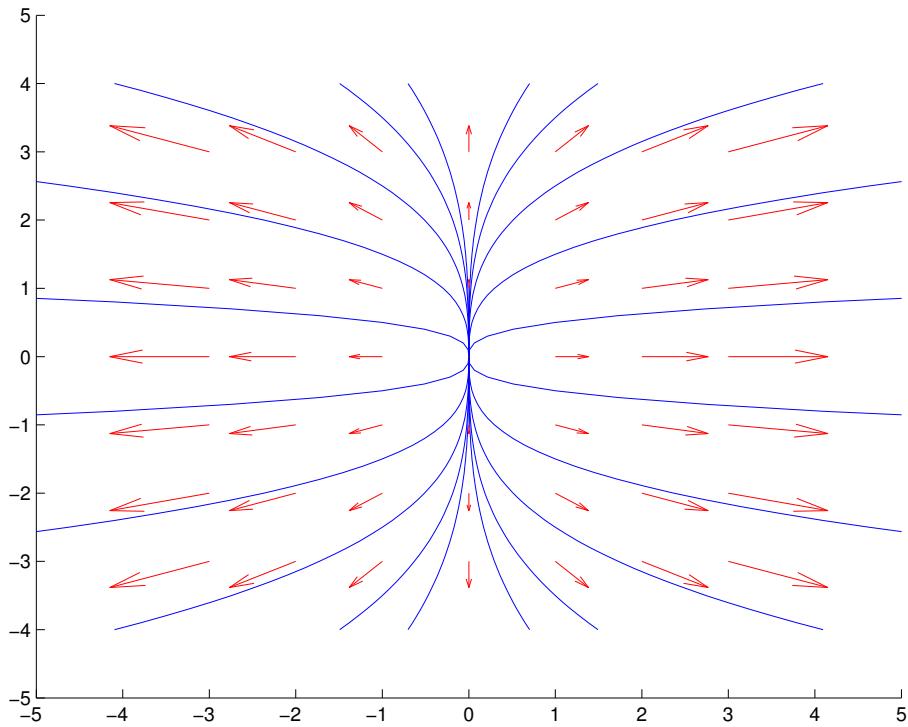
$$\nabla \cdot \mathbf{v} = \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} = 3 + 1 = 4.$$

For at en strømfunksjon skal kunne eksistere må vi ha et to-dimensjonalt divergensfritt felt. Divergensen er her 4, altså eksisterer det ikke noen strømfunksjon for dette feltet, men vi kan alltid finne strømlinjene ved

$$\begin{aligned} u dy &= v dx \\ 3x dy &= y dx \\ \frac{dy}{y} &= \frac{dx}{3x} \\ \int \frac{dy}{y} &= \int \frac{dx}{3x} \\ \ln |y| &= \frac{1}{3} \ln |x| + A \\ e^{\ln |y|} &= e^{\frac{1}{3} \ln |x| + A} \\ e^{\ln |y|} &= e^{\ln |x|^{\frac{1}{3}}} \cdot e^A \\ y &= Cx^{\frac{1}{3}}. \end{aligned}$$

## Oppgave 5

Vi har gitt det to-dimensjonale vektorfeltet  $\mathbf{v} = ax\mathbf{i}$ , der  $a$  er en konstant.

Figur 4.6: Strømlinjene til feltet  $\mathbf{v} = 3xi + yj$ .

a) Divergens:

$$\nabla \cdot \mathbf{v} = \frac{\partial v_x}{\partial x} + \frac{\partial v_y}{\partial y} = a.$$

b) Vi skal beregne volumstrømmen,  $\Delta Q = \int_{\sigma} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma$ , gjennom det samme rektangelet som i oppgave 4 (se figur 4.5). Vi deler også her opp integralet i fire deler:

AB:  $\mathbf{n} = \mathbf{i}$ ,  $x = \Delta x/2$ ,  $d\sigma = dy \cdot 1$ :

$$\int_{AB} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma = \int_{-\Delta y/2}^{\Delta y/2} ax dy = \frac{a\Delta x}{2} \int_{-\Delta y/2}^{\Delta y/2} dy = \frac{a}{2} \Delta x \Delta y.$$

BC:  $\mathbf{n} = \mathbf{j}$ ,  $y = \Delta y/2$ ,  $d\sigma = dx \cdot 1$ :

$$\int_{BC} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma = \int_{-\Delta x/2}^{\Delta x/2} \mathbf{v} \cdot \mathbf{j} dx = 0.$$

CD:  $\mathbf{n} = -\mathbf{i}$ ,  $x = -\Delta x/2$ ,  $d\sigma = dy \cdot 1$ :

$$\int_{CD} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma = \int_{-\Delta y/2}^{\Delta y/2} -ax dy = \frac{a\Delta x}{2} \int_{-\Delta y/2}^{\Delta y/2} dy = \frac{a}{2} \Delta x \Delta y.$$

DA:  $\mathbf{n} = -\mathbf{j}$ ,  $y = -\Delta y/2$ ,  $d\sigma = dx \cdot 1$ :

$$\int_{DA} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} d\sigma = \int_{-\Delta x/2}^{\Delta x/2} \mathbf{v} \cdot (-\mathbf{j}) dx = 0.$$

Volumstrømmen blir

$$\Delta Q = a\Delta x\Delta y.$$

c) Sammenlikner vi resultatene fra oppgave a og b får vi

$$\nabla \cdot \mathbf{v} = \frac{\Delta Q}{\Delta x \Delta y}.$$

Divergensen er altså lik volumstrømmen per arealenhet.

## Oppgave 6

Et to-dimensjonalt strømfelt i  $xy$ -planet er gitt ved  $\mathbf{v} = -ay\mathbf{i} + ax\mathbf{j}$ , der  $a$  er en konstant.

a) Virvingen:

$$\nabla \times \mathbf{v} = \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & 0 \\ -ay & ax & 0 \end{vmatrix} = \mathbf{i}(0 - 0) - \mathbf{j}(0 - 0) + \mathbf{k}(a + a) = 2a\mathbf{k}.$$

b) Sirkulasjonen til  $\mathbf{v}$  langs den lukkede kurven  $\lambda$  er definert ved

$$\Delta C = \oint_{\lambda} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r}$$

der  $d\mathbf{r}$  er et lite buelement. Vi deler linjeintegralet inn i fire deler (se figur 4.7):

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

AB:  $d\mathbf{r} = \mathbf{j} dy$ ,  $x = \Delta x/2$ :

$$\int_{AB} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r} = \int_{-\Delta y/2}^{\Delta y/2} (-ay\mathbf{i} + ax\mathbf{j}) \cdot \mathbf{j} dy = \frac{a}{2}\Delta x \int_{-\Delta y/2}^{\Delta y/2} dy = \frac{a}{2}\Delta x\Delta y.$$

BC:  $d\mathbf{r} = -\mathbf{i} dx$ ,  $y = \Delta y/2$ :

$$\int_{BC} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r} = \int_{-\Delta x/2}^{\Delta x/2} (-ay\mathbf{i} + ax\mathbf{j}) \cdot (-\mathbf{i}) dx = \frac{a}{2}\Delta y \int_{-\Delta x/2}^{\Delta x/2} dx = \frac{a}{2}\Delta x\Delta y.$$

CD:  $d\mathbf{r} = -\mathbf{j} dy$ ,  $x = -\Delta x/2$ :

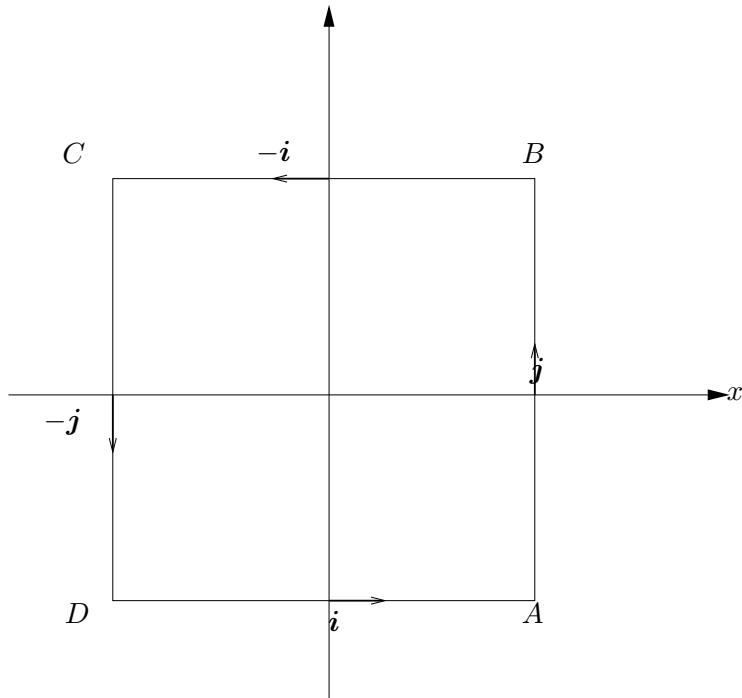
$$\int_{CD} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r} = \int_{-\Delta y/2}^{\Delta y/2} (-ay\mathbf{i} + ax\mathbf{j}) \cdot (-\mathbf{j}) dy = \frac{a}{2}\Delta x \int_{-\Delta y/2}^{\Delta y/2} dy = \frac{a}{2}\Delta x\Delta y.$$

DA:  $d\mathbf{r} = \mathbf{i} dx$ ,  $y = -\Delta y/2$ :

$$\int_{DA} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{r} = \int_{-\Delta x/2}^{\Delta x/2} (-ay\mathbf{i} + ax\mathbf{j}) \cdot \mathbf{i} dx = \frac{a}{2}\Delta y \int_{-\Delta x/2}^{\Delta x/2} dx = \frac{a}{2}\Delta x\Delta y.$$

Sammen gir disse leddene sirkulasjonen:

$$\Delta C = 2a\Delta x\Delta y.$$



Figur 4.7: Et rektangel med sidekanter  $\Delta x$  og  $\Delta y$ .

c) Sammenhengen mellom sirkulasjonen og virvlingen:

$$|\nabla \times \mathbf{v}| = \frac{\Delta C}{\Delta x \Delta y}.$$

Virvlingens størrelse er altså lik sirkulasjonen per arealenhet.

## Oppgave 7

Vi har gitt et to-dimensjonalt strømfelt i  $xy$ -planet:  $\mathbf{v} = xy\mathbf{i} + v_y(x, y)\mathbf{j}$ .

a) For at feltet skal være divergensfritt må vi kreve  $\nabla \cdot \mathbf{v} = 0$ :

$$\begin{aligned} \nabla \cdot \mathbf{v} &= y + \frac{\partial v_y}{\partial y} = 0 \\ \Rightarrow \frac{\partial v_y}{\partial y} &= -y \\ \Rightarrow v_y(x, y) &= -\frac{1}{2}y^2 + f_1(x). \end{aligned}$$

Hvis feltet skal være virvelfritt må  $\nabla \times \mathbf{v} = 0$ :

$$\begin{aligned}\nabla \times \mathbf{v} &= \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & 0 \\ xy & v_y(x, y) & 0 \end{vmatrix} = \left( \frac{\partial v_y}{\partial x} - x \right) \mathbf{k} \\ \Rightarrow \quad \frac{\partial v_y}{\partial x} &= x \\ \Rightarrow \quad v_y(x, y) &= \frac{1}{2}x^2 + f_2(y).\end{aligned}$$

For å få en mulig  $v_y(x, y)$  må vi velge  $f_1(x) = \frac{1}{2}x^2 + C$  og  $f_2(y) = -\frac{1}{2}y^2 + C$  hvor  $C$  er en vilkårlig konstant, slik at

$$\begin{aligned}v_y(x, y) &= \frac{1}{2}(x^2 - y^2) + C \\ \mathbf{v} &= xy\mathbf{i} + \left(\frac{x^2}{2} - \frac{y^2}{2} + C\right)\mathbf{j}.\end{aligned}$$

b) Strømfunksjonen  $\psi(x, y)$  er gitt ved likningene

$$\begin{aligned}\frac{\partial \psi}{\partial y} &= -xy \\ \frac{\partial \psi}{\partial x} &= v_y = \frac{1}{2}(x^2 - y^2) + C.\end{aligned}$$

Integrasjon av likningene med hensyn på henholdsvis  $y$  og  $x$  gir

$$\begin{aligned}\psi(x, y) &= -\frac{1}{2}xy^2 + f_1(x) \\ \psi(x, y) &= \frac{1}{6}x^3 - \frac{1}{2}xy^2 + Cx + f_2(y).\end{aligned}$$

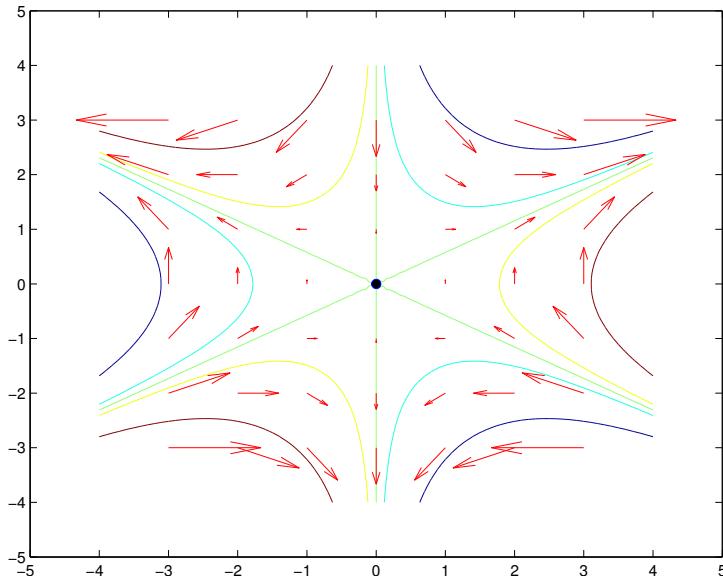
En mulig løsning krever at vi velger  $f_1(x) = \frac{1}{6}x^3 + Cx + D$  og  $f_2(y) = D$  hvor  $D$  er en vilkårlig konstant. Strømfunksjonen blir da

$$\psi(x, y) = -\frac{1}{2}xy^2 + \frac{1}{6}x^3 + Cx + D.$$

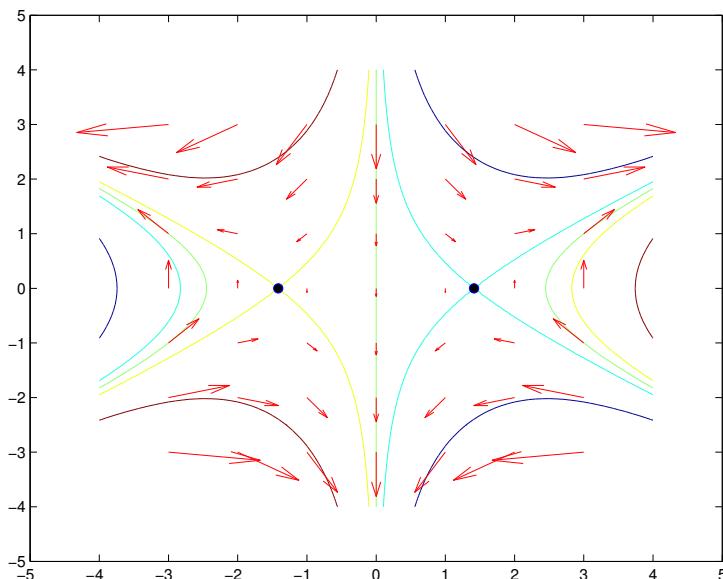
Strømlinjene finner vi ved å sette  $\psi = \psi_0 = \text{konstant}$ . For eksempel, for  $\psi_0 = D$  og  $C = 0$  får vi de tre rette linjene

$$x = 0, \quad y = \pm \frac{x}{\sqrt{3}}.$$

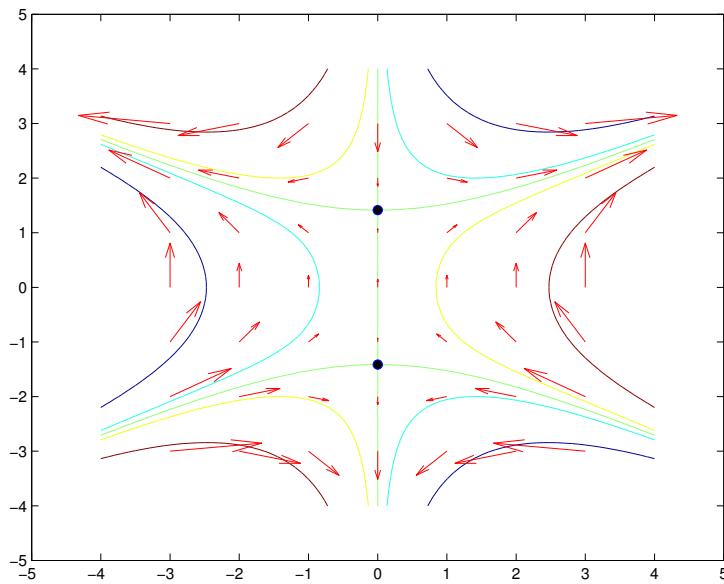
Det er interessant å finne stagnasjonspunktene til vektorfeltet, der hvor  $\mathbf{v} = 0$ . Vi må skille mellom tre kvalitativt forskjellige tilfeller:  $C < 0$  gir to stagnasjonspunkt langs  $x$ -aksen,  $C = 0$  gir ett stagnasjonspunkt i origo, og  $C > 0$  gir to stagnasjonspunkt langs  $y$ -aksen.



Figur 4.8: Strømlinjene til feltet  $\mathbf{v} = xy\mathbf{i} + \frac{1}{2}(x^2 - y^2)\mathbf{j}$ . Stagnasjonspunktet er vist med et kulepunkt.



Figur 4.9: Strømlinjene til feltet  $\mathbf{v} = xy\mathbf{i} + \left(\frac{x^2}{2} - \frac{y^2}{2} - 1\right)\mathbf{j}$ . Stagnasjonspunktene er vist med to kulepunkt.



Figur 4.10: Strømlinjene til feltet  $\mathbf{v} = xy\mathbf{i} + \left(\frac{x^2}{2} - \frac{y^2}{2} + 1\right)\mathbf{j}$ . Stagnasjonspunktene er vist med to kulepunkt.

## Oppgave 8

For et vilkårlig skalarfelt  $\beta = \beta(x, y, z)$  har vi

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

og

$$\begin{aligned} \nabla \times \nabla \beta &= \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ \frac{\partial \beta}{\partial x} & \frac{\partial \beta}{\partial y} & \frac{\partial \beta}{\partial z} \end{vmatrix} \\ &= \mathbf{i} \left( \frac{\partial}{\partial y} \frac{\partial \beta}{\partial z} - \frac{\partial}{\partial z} \frac{\partial \beta}{\partial y} \right) - \mathbf{j} \left( \frac{\partial}{\partial x} \frac{\partial \beta}{\partial z} - \frac{\partial}{\partial z} \frac{\partial \beta}{\partial x} \right) + \mathbf{k} \left( \frac{\partial}{\partial x} \frac{\partial \beta}{\partial y} - \frac{\partial}{\partial y} \frac{\partial \beta}{\partial x} \right) \\ &= \mathbf{i} \left( \frac{\partial^2 \beta}{\partial z \partial y} - \frac{\partial^2 \beta}{\partial y \partial z} \right) - \mathbf{j} \left( \frac{\partial^2 \beta}{\partial x \partial z} - \frac{\partial^2 \beta}{\partial z \partial x} \right) + \mathbf{k} \left( \frac{\partial^2 \beta}{\partial y \partial x} - \frac{\partial^2 \beta}{\partial x \partial y} \right). \end{aligned}$$

For partielt deriverte gjelder det generelt at

$$\frac{\partial^2 \beta}{\partial x \partial y} = \frac{\partial^2 \beta}{\partial y \partial x}, \quad \frac{\partial^2 \beta}{\partial x \partial z} = \frac{\partial^2 \beta}{\partial z \partial x}, \quad \frac{\partial^2 \beta}{\partial y \partial z} = \frac{\partial^2 \beta}{\partial z \partial y}$$

slik at

$$\nabla \times \nabla \beta = 0.$$

## Oppgave 9

- a) Stagnasjonsstrøm:

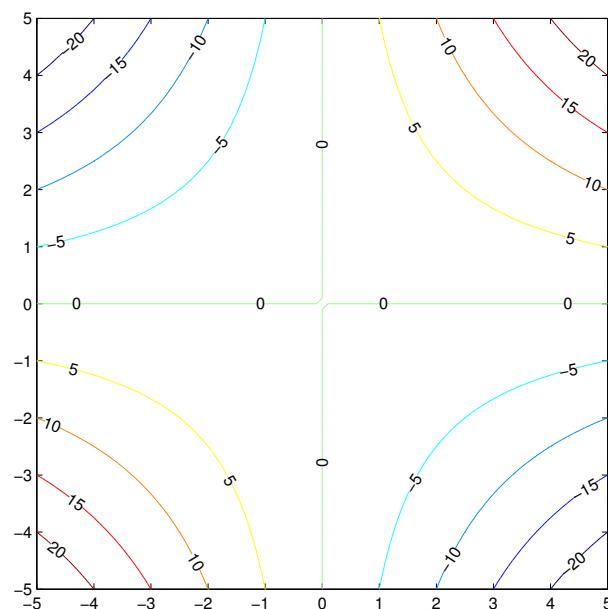
```
[x,y] = meshgrid(-5:.1:5);
psi = x.*y;
[C,h] = contour(x, y, psi);
clabel(C, h)
axis square
```

b) Punktvirvelfelt:

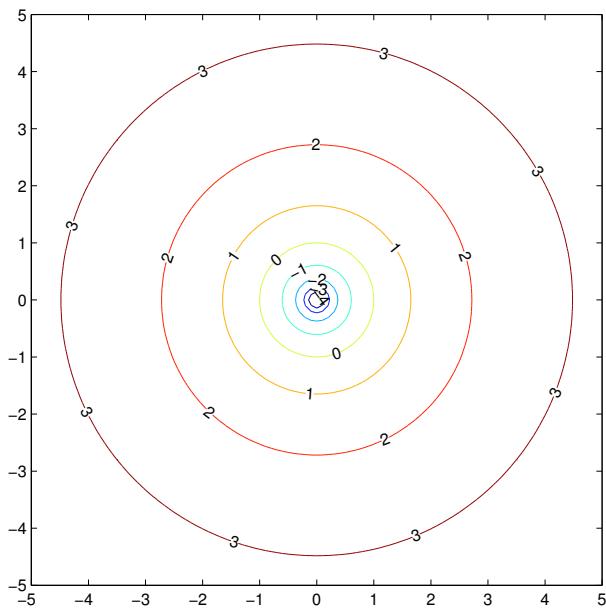
```
[x,y] = meshgrid(-5:.1:5);
psi = 2*log(sqrt(x.^2 + y.^2));
[C,h] = contour(x, y, psi);
clabel(C, h)
axis square
```

c) Dipolfelt:

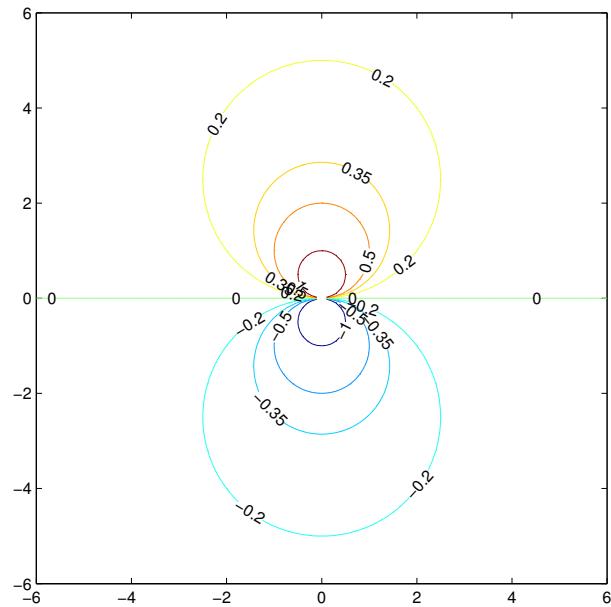
```
[x,y] = meshgrid(-6:.1:6);
psi = y./(x.^2 + y.^2);
[C,h] = contour(x, y, psi, [-1 -.5 -.35 -.2 0 .2 .35 .5 1]);
clabel(C, h)
axis square
```



Figur 4.11: Stagnasjonsstrøm  $\psi(x, y) = xy$ .



Figur 4.12: Punktvirvelfeltet  $\psi(x, y) = 2 \ln \sqrt{x^2 + y^2}$ .



Figur 4.13: Dipolfeltet  $\psi(x, y) = \frac{y}{x^2 + y^2}$ .

