

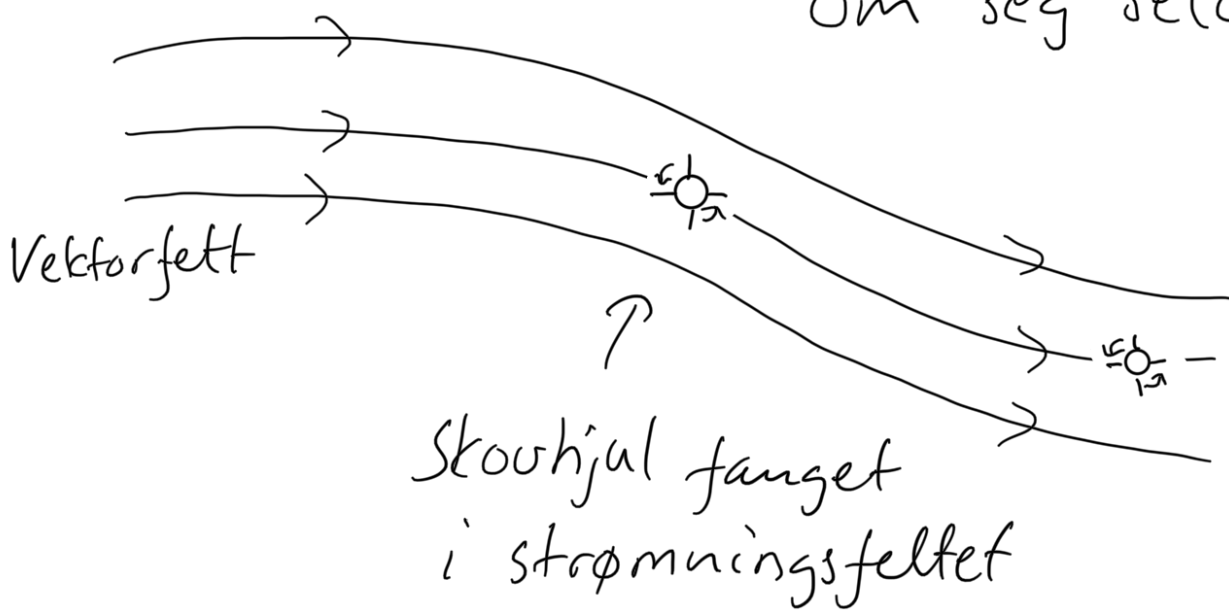
Virvling (curl)

M 3,4

$\text{curl } \vec{u}$

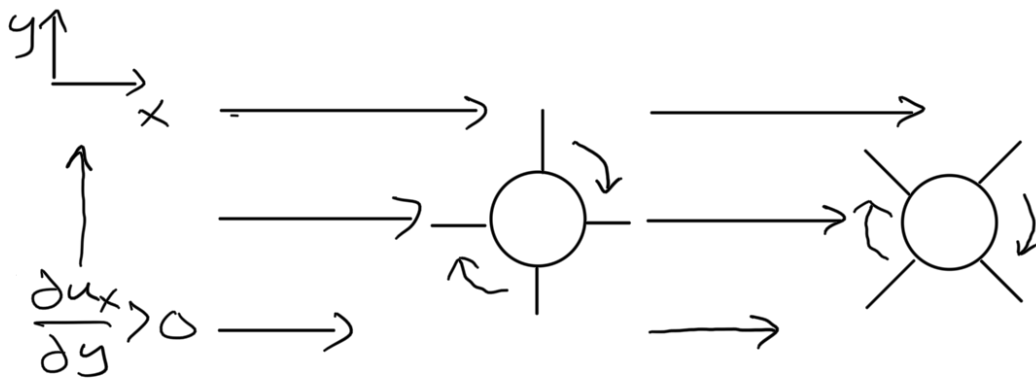
$\nabla \times \vec{u}$

Virvling er et vektorfelts tendens til å rotere en liten partikkel i et gitt punkt om seg selv



Hvis skoghjulet roterer som følge av strømmingen, så er det virvling i vektorfeltet.

La oss zoome inn



Hvis strømnings feltet er slik at hastigheten på den ene siden er større enn den andre, så vil skivehølet starte å rotere om eget sentrum mens det driver med strømmen.

Man har altså virvling der man har hastighetsgradienter.

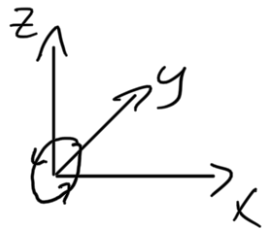
Definisjon på virvling

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

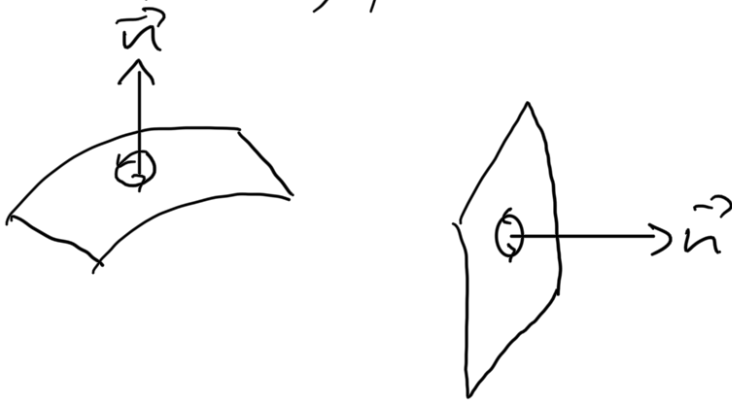
$\nabla \times \vec{u}$  er en vektor med tre komponenter.

$\mathbb{i} \cdot \nabla \times \vec{u}$  er virvling rundt

x-aksen for et punkt  
på yz-planet



$\vec{n} \cdot \nabla \times \vec{u}$  er virvling i et plan  
(flate), der  $\vec{n}$  er normalvektor.



Vi definerer virvlingen for  
en gitt normalvektor  $\vec{n}$  som

$$\vec{n} \cdot \nabla \times \vec{u} = \lim_{A \rightarrow 0} \frac{1}{A} \oint_C \vec{u} \cdot d\vec{r}$$

der  $A$  er et lite flatelement  
med  $\vec{n}$  som normalvektor og  
 $C$  som kurven som lukkes  
rundt  $A$

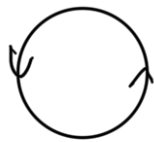


$$\oint_C \vec{u} \cdot d\vec{r} = \text{Sirkulasjon}$$

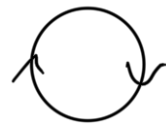
$\Rightarrow$  Virvling = Sirkulasjon rundt  
 i punktet  $P$  en flate  $A$ ,  
 som krymper  
 mot  $P$  når  
 $A \rightarrow 0$



Vi finner  $\vec{n}$  sin retning på  
 flaten med høyrehåndsregel.  
 La 4 fingre peke samme  
 vei som sirkulasjonen, da  
 vil tommelen peke i retning  
 av  $\vec{n}$ .



$\vec{n}$  peker opp,  
ut av arket



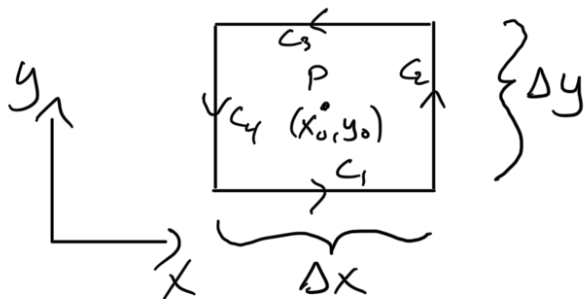
$\vec{n}$  peker ned,  
inn i arket

Vil nå vise at

$$\vec{n} \cdot \nabla \times \vec{u} = \lim_{A \rightarrow 0} \frac{1}{A} \oint_C \vec{u} \cdot d\vec{r}$$

for kartesiske koordinater.

Velger  $\vec{n} = k$  og tegner et rektangel om punktet  $P: (x_0, y_0)$  i  $xy$ -planet



Rektangelet er så lite at vi regner  $\vec{u}$  som konstant på en gitt side.

Rektangelet har 4 sider, og vi finner sirkulasjonen ved

$$\oint_C \vec{u} \cdot d\vec{r} = \sum_{i=1}^4 \int_{C_i} \vec{u} \cdot d\vec{r}$$

$$\begin{aligned}
 C_1: \int_{C_1} \vec{u} \cdot d\vec{r}, \quad \vec{r} &= \left( \left( x_0 - \frac{\Delta x}{2} \right) + \Delta x \cdot t \right) \vec{i} \\
 &+ \left( y_0 - \frac{\Delta y}{2} \right) \vec{j} \\
 &= \int_{t=0}^1 \vec{u} \cdot \frac{d\vec{r}}{dt} dt \quad t \in [0, 1] \quad \frac{d\vec{r}}{dt} = \Delta x \vec{i} \\
 &= \int_0^1 \vec{u} \cdot \Delta x \vec{i} dt = \int_0^1 u_x \Delta x dt = u_x \Delta x \int_0^1 dt
 \end{aligned}$$

Antar nå at  $u_x$  er konstant langs  $C_1 \Rightarrow$  Vi bruker midtpunktregel for integrasjon

$$\Rightarrow \int_{C_1} \vec{u} \cdot d\vec{r} \approx \underline{u_x \left( x_0, y_0 - \frac{\Delta y}{2} \right) \Delta x}$$

$$\begin{aligned}
 C_2: \int_{C_2} \vec{u} \cdot d\vec{r}, \quad \vec{r} &= \left( x_0 + \frac{\Delta x}{2} \right) \vec{i} \\
 &+ \left( \left( y_0 - \frac{\Delta y}{2} \right) + \Delta y t \right) \vec{j} \\
 &= \int_{t=0}^1 \vec{u} \cdot \Delta y \vec{j} dt \quad \frac{d\vec{r}}{dt} = \Delta y \vec{j}, \quad t \in [0, 1]
 \end{aligned}$$

$$= \int_{t=0}^1 u_y \Delta y dt \approx \underline{u_y(x_0 + \frac{\Delta x}{2}, y_0) \Delta y}$$

$$\begin{aligned}
 C_3: \int_{C_3} \vec{u} \cdot d\vec{r}, \quad \vec{r} &= \left( \left( x_0 + \frac{\Delta x}{2} \right) - \Delta x t \right) \vec{i} \\
 &\quad + \left( y_0 + \frac{\Delta y}{2} \right) \vec{j} \\
 &\quad t \in [0, 1] \\
 &\quad \frac{d\vec{r}}{dt} = -\Delta x \vec{i} \\
 &= \int_{t=0}^1 \vec{u} \cdot (-\Delta x \vec{i}) dt \\
 &= - \int_{t=0}^1 u_x \Delta x dt \approx \underline{-u_x(x_0, y_0 + \frac{\Delta y}{2}) \Delta x}
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 C_4: \int_{C_4} \vec{u} \cdot d\vec{r}, \quad \vec{r} &= \left( x_0 - \frac{\Delta x}{2} \right) \vec{i} \\
 &\quad + \left( \left( y_0 + \frac{\Delta y}{2} \right) - \Delta y t \right) \vec{j} \\
 &= \int_{t=0}^1 \vec{u} \cdot (-\Delta y \vec{j}) dt \quad t \in [0, 1], \quad \frac{d\vec{r}}{dt} = -\Delta y \vec{j} \\
 &= - \int_{t=0}^1 u_y \Delta y dt \approx \underline{-u_y(x_0 - \frac{\Delta x}{2}, y_0) \Delta y}
 \end{aligned}$$

Summieren  $C_1 - C_4$

$$\oint_C \vec{u} \cdot d\vec{r} \approx \left( \overset{C_1}{u_x(x_0, y_0 - \frac{\Delta y}{2})} - \overset{C_3}{u_x(x_0, y_0 + \frac{\Delta y}{2})} \right) \Delta x \\ + \left( \overset{C_2}{u_y(x_0 + \frac{\Delta x}{2}, y_0)} - \overset{C_4}{u_y(x_0 - \frac{\Delta x}{2}, y_0)} \right) \Delta y$$

Deler på areal  $A = \Delta x \Delta y$

$$\frac{1}{A} \oint \vec{u} \cdot d\vec{r} \approx \frac{u_x(x_0, y_0 - \frac{\Delta y}{2}) - u_x(x_0, y_0 + \frac{\Delta y}{2})}{\Delta y} \\ + \frac{u_y(x_0 + \frac{\Delta x}{2}, y_0) - u_y(x_0 - \frac{\Delta x}{2}, y_0)}{\Delta x}$$

Tar grensen  $A \rightarrow 0$

og finner

Approsimasjonen blir eksakt i grensen.

$$\lim_{A \rightarrow 0} \frac{1}{A} \oint \vec{u} \cdot d\vec{r} = -\frac{\partial u_x}{\partial y} + \frac{\partial u_y}{\partial x}$$

Stemmer dette med det vi skulle vise?

Må sjekke om  $\mathbf{k} \cdot \nabla \times \vec{u}$  er lik høyresiden.



Her

$$\nabla \times \vec{u} = \begin{pmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ u_x & u_y & u_z \end{pmatrix}$$

$\Rightarrow$

$$\hat{k} \cdot \nabla \times \vec{u} = \frac{\partial u_y}{\partial x} - \frac{\partial u_x}{\partial y}$$

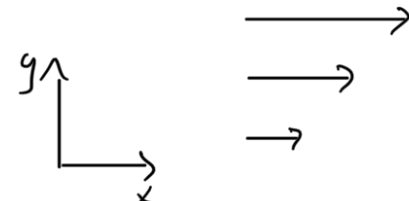
Som er samme som

Dermed har vi vist at

$$\hat{k} \cdot \nabla \times \vec{u} = \lim_{A \rightarrow 0} \frac{1}{A} \oint_C \vec{u} \cdot d\vec{r}$$

### Eksempel

Stjærstrøm

$$\vec{u} = y \hat{i}$$


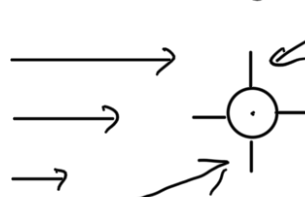
Finn vortellingen i xy-planet

$$\begin{aligned} \nabla \times \vec{u} &= \begin{vmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ y & 0 & 0 \end{vmatrix} \\ &= \hat{i} \cdot 0 + \hat{j} \cdot 0 + \hat{k} \left( 0 - \frac{\partial y}{\partial y} \right) \\ &= \underline{\underline{-\hat{k}}} \end{aligned}$$

Virulingen i xy-planet  $\underline{\underline{-1}}$   
( $\hat{k} \cdot \nabla \times \vec{u}$ )

Hvorfor har vi viruling når strømningsfeltet er rettlinjet?

Se på et lite skoghjul plassert midt i strømningsfeltet



Vil skoghjulet rotere?

Svaret er ja, siden hastighetsvektoren som treffer oppsiden er større enn den som treffer

↳ ned siden. Skivhjulet vil rotere med klokka

Retningen blir 

$-k$ , pga høyre-håndsregel. Legg de 4 fingrene som ikke er tomler i retning av rotasjonen. Da peker tommelen inn i arket, i retning  $-k$ .

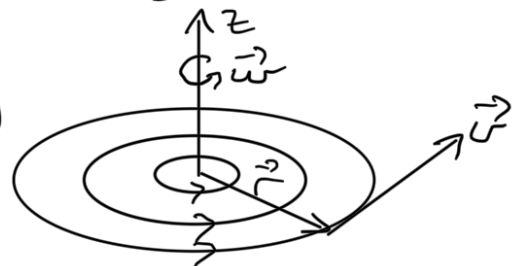
## Eksempel

Rotasjon som fast legeme

$$\vec{\omega} = \omega k \quad (\omega = |\vec{\omega}|)$$

Vet at

$$\vec{v} = \vec{\omega} \times \vec{r}$$



Karussell

M: 1.3.1

$$\vec{v} = \begin{vmatrix} i & j & k \\ 0 & 0 & \omega \\ x & y & z \end{vmatrix} = i(-y\omega) + jx\omega$$

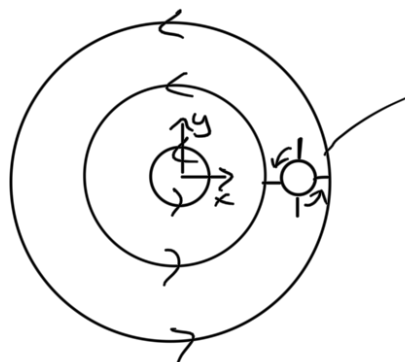
$$\vec{U} = \omega (-y\vec{i} + x\vec{j})$$

Virulingen i et punkt er

$$\begin{aligned} \nabla \times \vec{U} &= \omega \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ -y & x & 0 \end{vmatrix} \\ &= \vec{k} \left( \frac{\partial x}{\partial x} - \left( \frac{\partial (-y)}{\partial y} \right) \right) \omega \\ &= \underline{2\omega\vec{k}} = \underline{2\vec{\omega}} \end{aligned}$$

Virulingen er 2 ganger rotasjons hastigheten?

Viruling er ikke samme som rotasjons hastighet. Viruling er rotasjonen rundt seg selv.



Et storkjul her vil rotere om sitt eget sentrum pga viruling.

Hastigheden  
som treffer

skovhjulet blir større jo lenger  
man kommer fra midten.

Høyrehåndsregel sier oss at  
virvlingen er i retning  $\mathbf{k}$ .