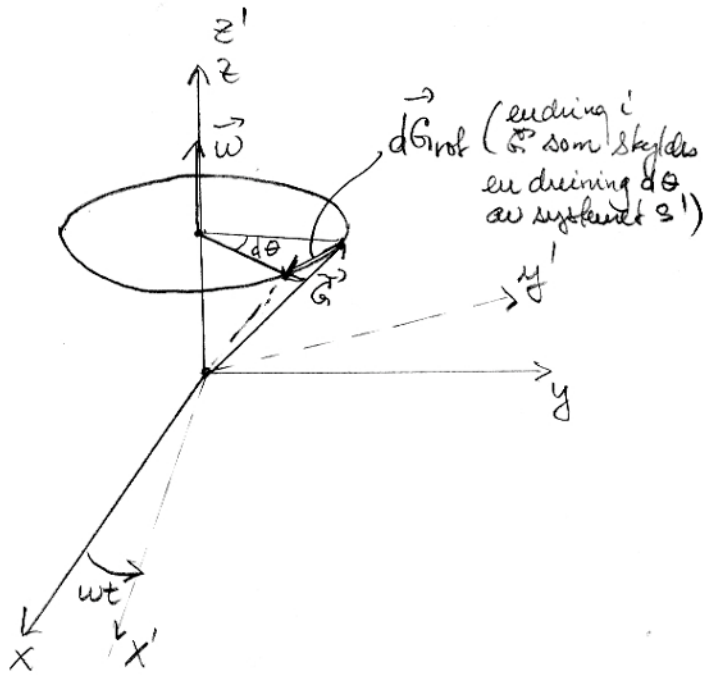


Roterende koordinatsystem

①



Vi begynner med å vise hvordan den tidsderiverte av en generell vektor \vec{G} transformeres fra et treghetsreferansesystem $S(x, y, z)$ til et akselerert system $S'(x', y', z')$

I de to referansesystemene er:

$$\vec{G} = \sum_i G_i \vec{u}_i = \sum_i G'_i \vec{u}'_i \quad (i=x, y, z)$$

\vec{u}_i enhetsvektor

Antar at \vec{G} endrer seg $d\vec{G}$ sett fra treghetsystemet S .
Sett fra S' :

$$d\vec{G}_{S'} = d\vec{G}_S + d\vec{G}_{rot}$$

der $d\vec{G}_{rot}$ er endringen i \vec{G} som skyldes at S' har rotert $d\theta$ i tidsrommet dt med vinkelhastighet ω

$$d\vec{G}_{rot} = \vec{G} \times \vec{\omega} dt$$

$$\Rightarrow d\vec{G}_{S'} = d\vec{G}_S + \vec{G} \times \vec{\omega} dt \quad (\text{Holtsett av hastighet})$$

$$d\vec{G}_S = d\vec{G}_{S'} + (\vec{\omega} \times \vec{G}) dt$$

Sammenhengene mellom de tidsderiverte av vektoren \vec{G} i S -systemet og S' -systemet blir da:

$$\boxed{\left(\frac{d\vec{G}}{dt}\right)_S = \left(\frac{d\vec{G}}{dt}\right)_{S'} + \vec{\omega} \times \vec{G}}$$

(1) Gjelder en generell vektor!

| S' systemet

(2)

Vi ser på tilfellet at S' -systemet har en konstant vinkelhastighet $\vec{\omega}$ relativt S og at det ikke er noen translasjonsbevegelse av S' relativt S .

For en partikkel som har hastighet \vec{v} i S -systemet er relasjonene mellom \vec{v} i S -systemet og \vec{v}' i S' -systemet:

$$\vec{v} = \vec{v}' + \vec{\omega} \times \vec{r}' \quad (\text{idet vi har brukt lkn. (1)})$$

Akselerasjonen for partikkelen blir da i S -systemet:

$$\dot{\vec{v}} = (\dot{\vec{v}}')_S + \vec{\omega} \times (\dot{\vec{r}}')_S$$

Med bruk av lkn. (1) gir dette:

$$\dot{\vec{v}} = (\dot{\vec{v}}')_S + \vec{\omega} \times \vec{v}' + \vec{\omega} \times [(\dot{\vec{r}}')_S + \vec{\omega} \times \vec{r}']$$

$(\dot{\vec{v}}')_S = \vec{a}'$ = akselerasjonen til partikkelen målt i S' -systemet

$$\vec{a} = \vec{a}' + 2\vec{\omega} \times \vec{v}' + \vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}')$$

Newtons 2. lov kan da skrives:

$$\vec{F} = m\vec{a} = m\vec{a}' + 2m\vec{\omega} \times \vec{v}' + m\vec{\omega} \times [\vec{\omega} \times \vec{r}']$$

Dermed Newtons 2. lov skal ha vanlig form i S' -systemet:

$\vec{F} = m\vec{a}'$ må det innføres fiktive/pseudo-krfter:

$$m\vec{a}' = m\vec{a} - \underbrace{2m\vec{\omega} \times \vec{v}'}_{\text{Corioliskraft}} - \underbrace{m\vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}')}_{\text{Sentrifugalkraften}}$$

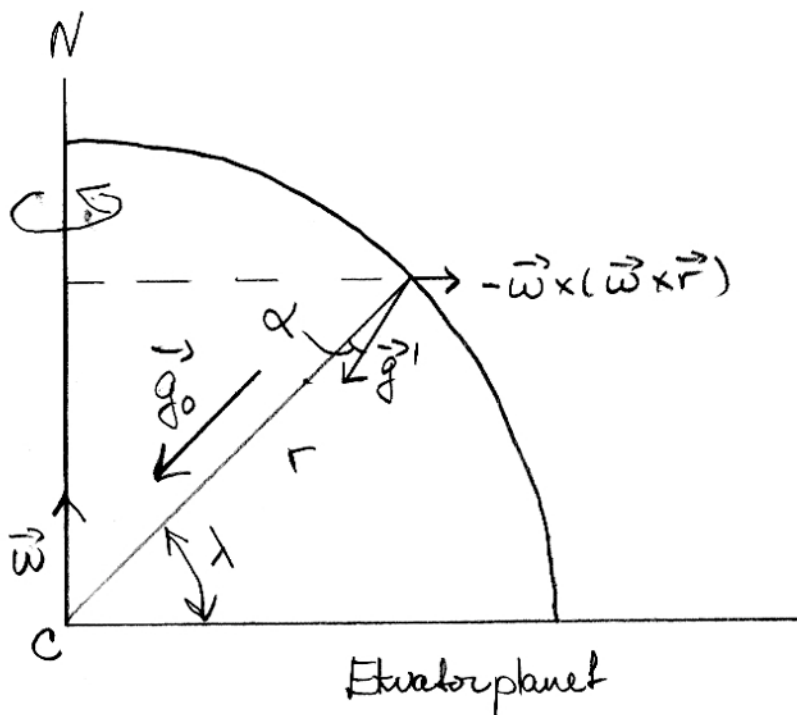
Corioliskraft Sentrifugalkraften

Corioliskraften eksisterer kun for partikler i bevegelse \vec{v}' i forhold til S' -systemet.

Sentrifugalkraften er en følge av at S' -systemet roterer i forhold til S -systemet som er et høyhetsreferansesystem.

Sentrifugalakselasjonen

Effektet forårsaker små variasjoner i målt \vec{g}
 $\vec{g}' = \vec{g}_0 - \vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r})$ [\vec{g}_0 i høyhels-
 referansesystem]



Sentrifugaleffektet er mye mindre enn \vec{g}_0 (overdrevet på figuren)
 \vec{g}' avviker en liten fra normalen til jordkule

Nordpolen $g = 9,8321 \text{ m/s}^2$

Ekvator $g = 9,7799 \text{ m/s}^2$

$\lambda = 0^\circ$ ved ekvator og polene

$\alpha = \alpha_{\max} = 0,1^\circ$ ved $\lambda = 45^\circ$

$\alpha_{\text{OSLO}} = 0,085^\circ$ ($\lambda = 59,9^\circ$)

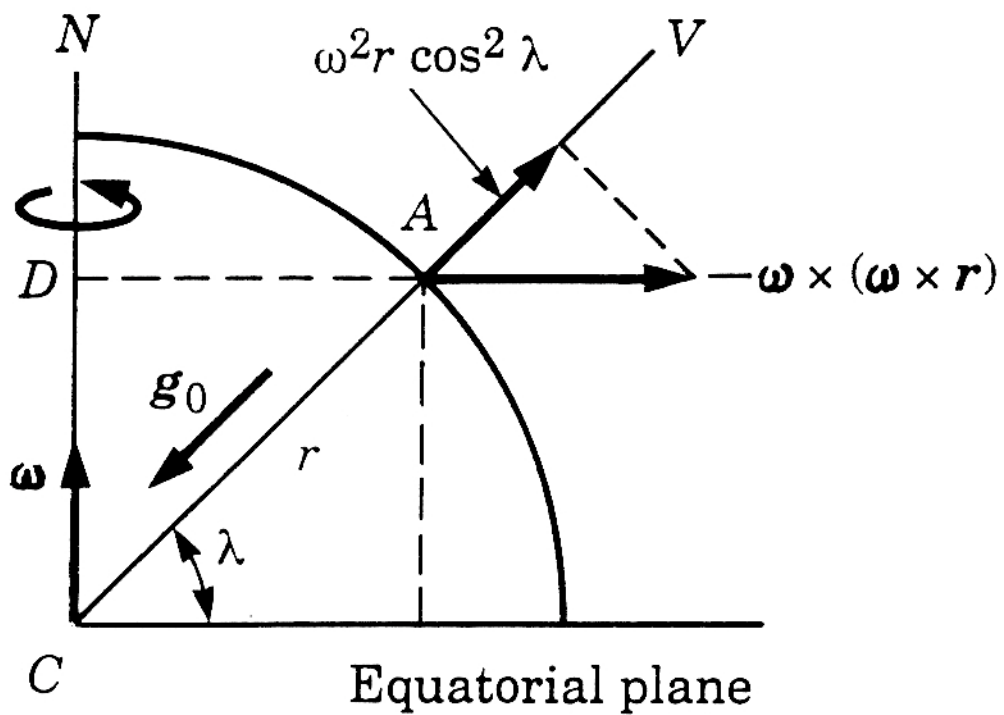
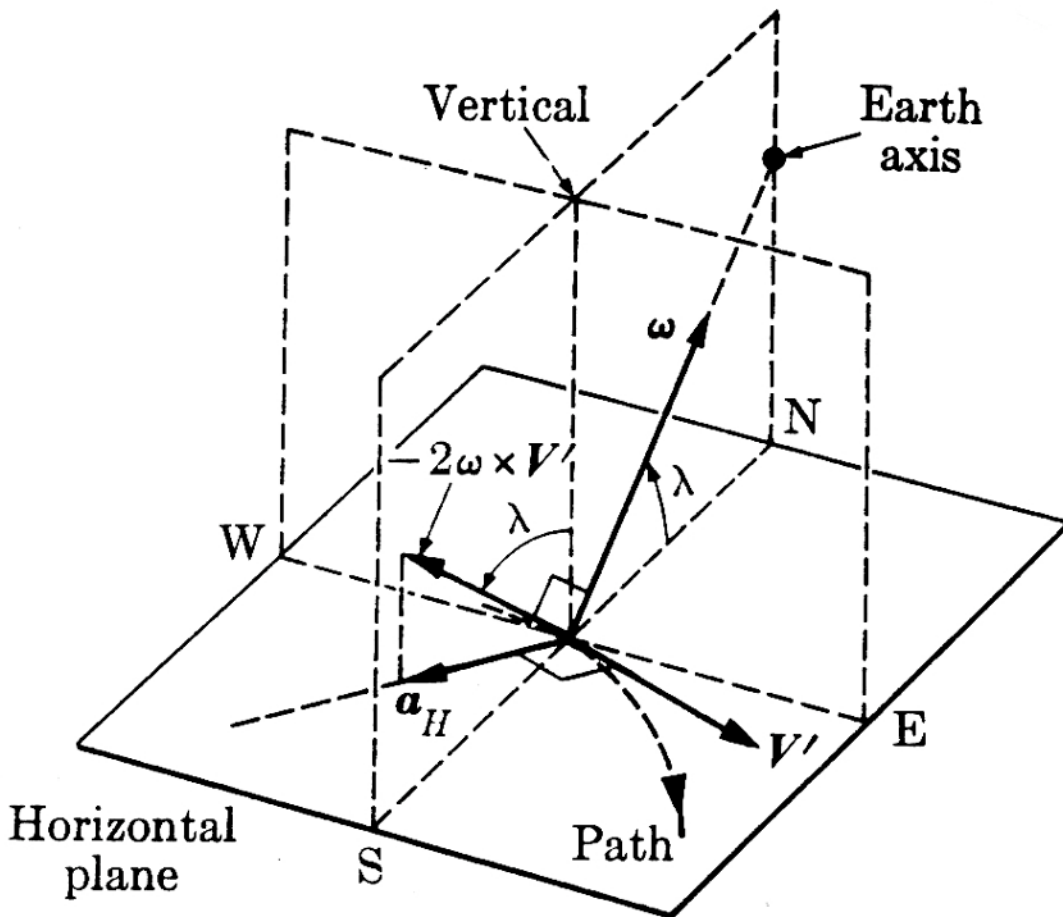
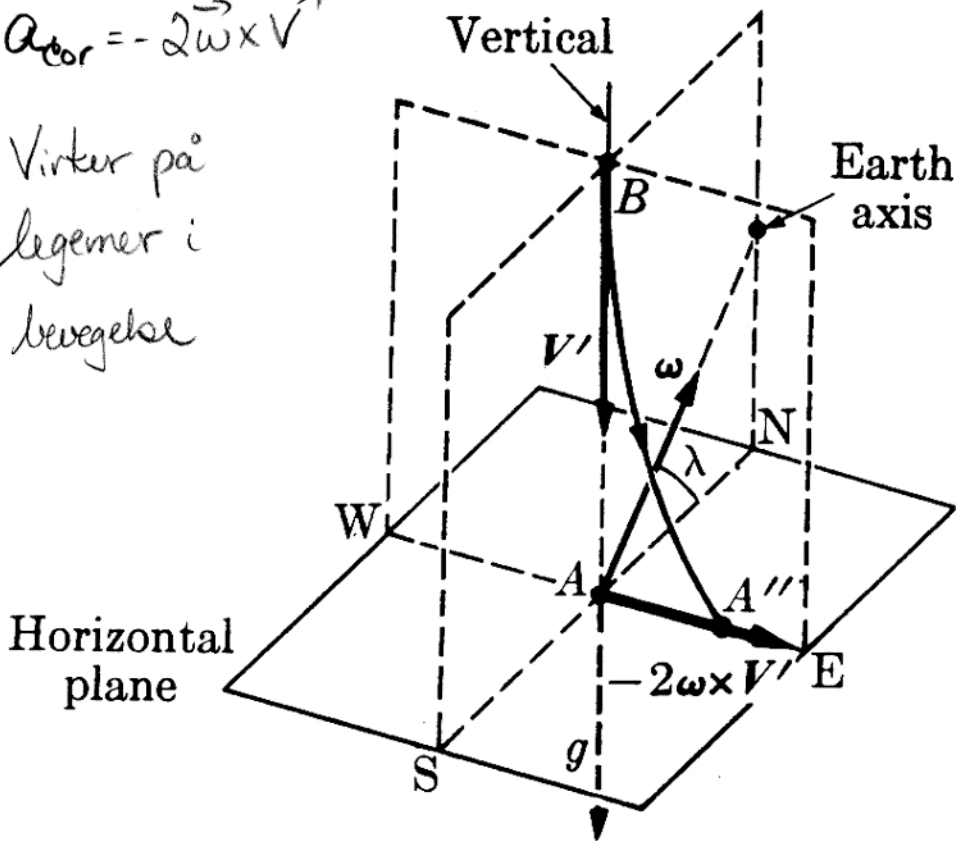


Figure 5.11 Centrifugal acceleration due to the rotation of the Earth.

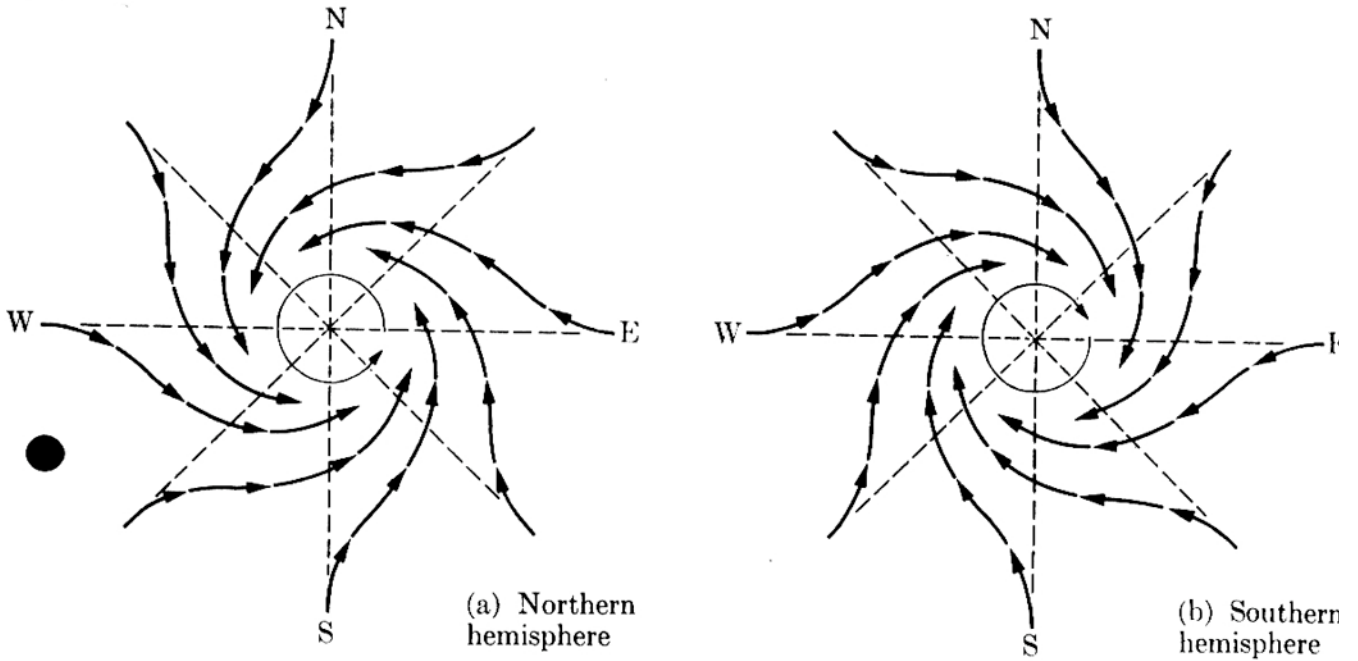
Coriolis akselerasjon

$$a_{\text{cor}} = -2\vec{\omega} \times \vec{V}'$$

Virker på legemer i bevegelse



Vindretning inn mot lavtrykk



Counter-clockwise (clockwise) whirling of wind in the Northern (Southern) hemisphere resulting from a low-pressure center combined with Coriolis acceleration.

Foucault's pendel

