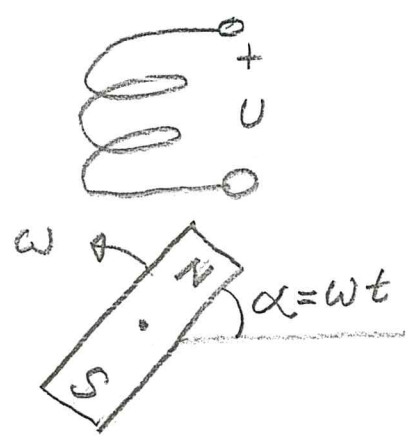


# Alstring av växelspanning Spole och roterande magnet som generator



Flödet genom spolen ändras som

$$\phi = \hat{\phi} \sin \omega t \quad (\text{max flöde vid } 90^\circ)$$

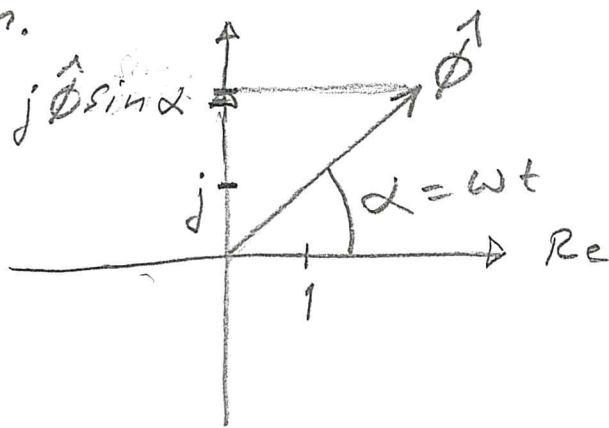
I spolen induceras

$$U = N \frac{d\phi}{dt} = \underbrace{\omega N \hat{\phi}}_U \cos \omega t$$

Generatorn är i tomgång.

Kopplas ett motstånd in flyter en ström och motståndet värms upp. Effekten tar från den mekaniska sidan och ett bromsande moment uppkommer. Generatorn är belastad.

Beräkningar i växelströmskretsar förenklas av att betrakta de sinusformade storheterna som visare i ett komplext talplan. Tex kan den roterande magneten representeras som en visare i ett komplext talplan, och representera denna flödesvisare representerar det sinusformigt varierande flödet genom spolen.



$$\underline{\phi} = \hat{\phi} e^{j\omega t}$$

Imaginära enheten kallas  $j = \sqrt{-1}$  istället för  $i$  som är ström.

Imaginär delen av  $\underline{\phi}$  är den sinusformade  $\phi = \hat{\phi} \sin(\omega t)$

Vi har: 
$$\underline{\phi} = \hat{\phi} e^{j\omega t} = \hat{\phi} (\cos \omega t + j \sin \omega t)$$

En spänningsvisare fås med induktionslagen. 
$$\underline{V} = \frac{d\underline{\phi}}{dt} = j\omega \hat{\phi} e^{j\omega t} \quad (N=1 \text{ varv})$$
  
inre derivata

Tar vi imaginär delen av  $\underline{V}$  erhålls den sinusformade inducerade spänningen.

$$\underline{u} = j\omega \hat{\phi} e^{j\omega t} = (j = e^{j\pi/2}) = \omega \hat{\phi} e^{j(\omega t + \pi/2)} \quad (3)$$

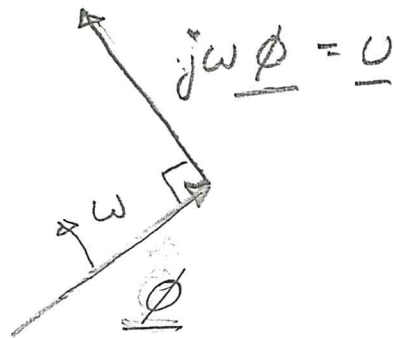
vi kan konstatera att deriveringen

$$\underline{u} = \frac{d\phi}{dt}$$

ger en mult med  $j\omega$

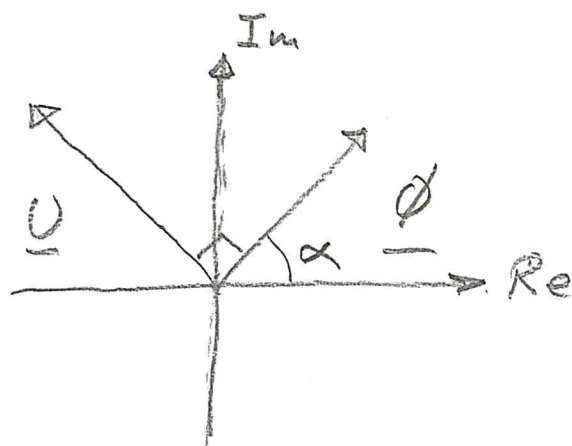
som ökar beloppet med faktorn  $\omega$  och adderar  $\pi/2$  till argumentet (vinkeln).

Detta kan ses i nedanstående figur.



$\underline{u}$  kan ses som periferihastigheten av den roterande visaren  $\underline{\phi}$ .

vi kan även flytta den till origo



För att få momentanvärde av  $u$  tar vi (4)

Imaginär delen av  $\underline{u}$

$$u = \text{Im} \left( \omega \hat{\phi} e^{j(\omega t + \frac{\pi}{2})} \right) = \omega \hat{\phi} \sin \left( \omega t + \frac{\pi}{2} \right)$$

Från tidigare vet vi:  $u = \omega \hat{\phi} \cos \omega t$ .

Och detta det är samma sak ty

$$\sin \left( \omega t + \frac{\pi}{2} \right) = \sin \omega t \underbrace{\cos \left( \frac{\pi}{2} \right)}_{=0} + \cos(\omega t) \sin \left( \frac{\pi}{2} \right) =$$

$$= \cos \omega t$$

I det följande ser vi på spänning

I det följande utgår vi

från en spänning till vilken  
vi ansluter olika laster:

Vi kan även förskjuta tiden lite så  
att den visar en vridning  $\pi/2$  bakåt.

$$\Rightarrow \underline{u} = \hat{u} e^{j\omega t} \quad \text{ motsvarande } u = \hat{u} \sin \omega t$$

Om en resistans ansluts

$$\underline{u} = R \underline{i} \Rightarrow \underline{i} = \frac{\underline{u}}{R} = \frac{\hat{u}}{R} e^{j\omega t}$$

$$\text{motsvarande } i = \underbrace{\hat{i}}_{\frac{\hat{u}}{R}} \sin(\omega t)$$