

# Generación de par en máquinas con EH uniforme

Curso Máquinas Eléctricas

# Bibliografía

- 1- Apuntes del curso de Máquinas Eléctricas (ediciones anteriores)

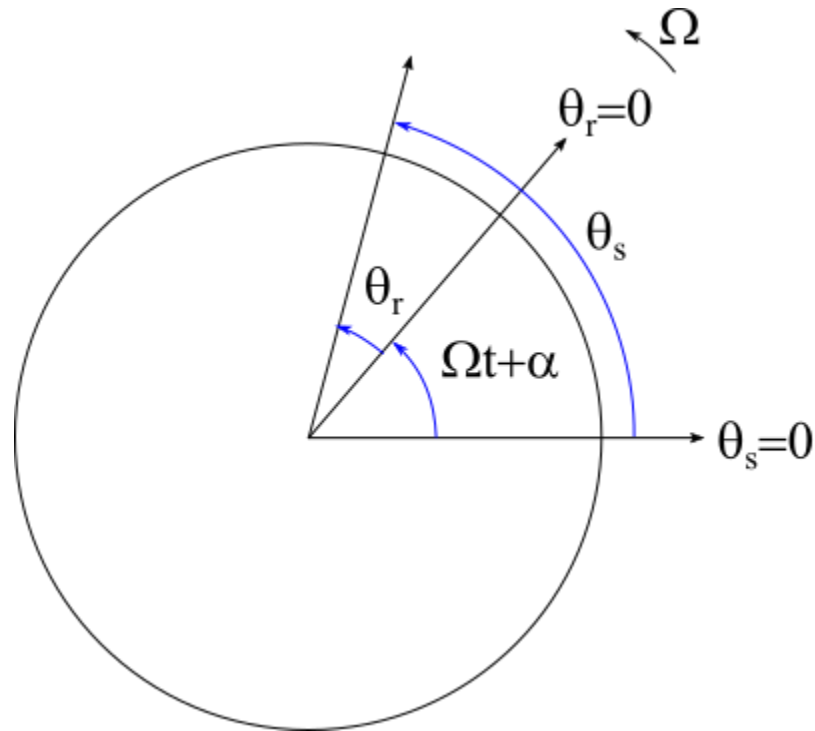
[https://eva.fing.edu.uy/pluginfile.php/98576/mod\\_folder/content/0/Cap5\\_Generaci%C3%B3n%20de%20par\\_Entrehierro%20constante.pdf?forcedownload=1](https://eva.fing.edu.uy/pluginfile.php/98576/mod_folder/content/0/Cap5_Generaci%C3%B3n%20de%20par_Entrehierro%20constante.pdf?forcedownload=1)

# Campo en el entrehierro

- Motivación: Calcular el par en la máquina en función de los campos estatórico y rotórico en el entrehierro.

# Campo en el entrehierro

- Definición de coordenadas:  $\theta_s = \theta_r + \Omega t + (\theta_{s_0} - \theta_{r_0})$
- Hipótesis general: rotor gira a velocidad  $\Omega = \text{cte.}$



# Campo en el entrehierro

- Campo generado por el bobinado estat3rico:
  - Sinusoidal en el espacio y giratorio respecto al estator (pulsaci3n de la corriente estat3rica:  $\omega_s$ ).
  - $p_s$  pares de polos

$$H_s(\theta_s, t) = H_{s_{M\acute{A}X}} \cos(\omega_s t - p_s \theta_s - \varphi_s)$$

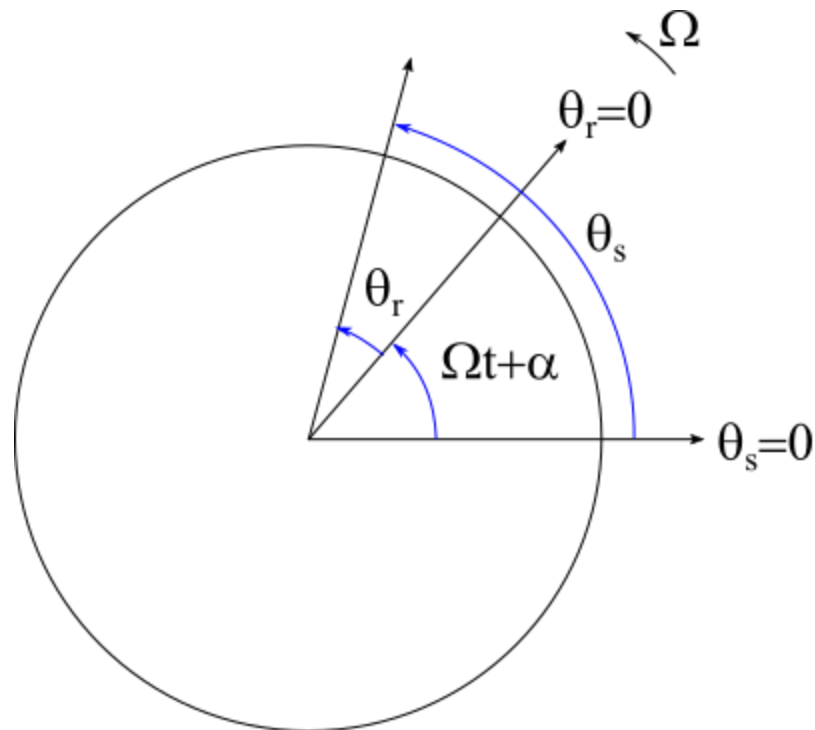
- Campo generado por el bobinado rot3rico:

$$H_r(\theta_r, t) = H_{r_{M\acute{A}X}} \cos(\omega_r t - p_r \theta_r - \varphi_r)$$

- Sinusoidal en el espacio y giratorio respecto al rotor (pulsaci3n de la corriente rot3rica:  $\omega_r$ ).
- $p_r$  pares de polos

# Campo en el entrehierro

- Definimos:  $\theta_s = \theta_r + \Omega t + (\theta_{s_0} - \theta_{r_0})$  Notar que  $\theta_{s_0} - \theta_{r_0}$  no es arbitrario, dados  $\varphi_r$  y  $\varphi_s$  (impuestos por la fase en  $t=0$  de las corrientes) este desfase tiene un valor dado.



# Campo en el entrehierro

- El campo en el EH es la suma en  $\theta$  de  $H_s$  y  $H_r$ .
- Se deben expresar entonces ambos campos con coordenada angular común (para poder sumarlos):

$$H_r(\theta_r, t) = H_{r_{M\acute{A}X}} \cos(\omega_r t - p_r \theta_r - \varphi_r) \rightarrow$$

$$H_r(\theta_r, t) = H_r(\theta_s, t) = H_{r_{M\acute{A}X}} \cos \left( \omega_r t - p_r \underbrace{(\theta_s - \Omega t - \theta_{s_0} + \theta_{r_0})}_{\theta_r} - \varphi_r \right)$$

Agrupando términos:

$$H_r(\theta_s, t) = H_{r_{M\acute{A}X}} \cos \left( \overbrace{(\omega_r + p_r \Omega)t}^{\text{temporal}} - \overbrace{p_r \theta_s}^{\text{angular}} - \overbrace{(\varphi_r - p_r(\theta_{s_0} - \theta_{r_0}))}^{\text{constantes}} \right)$$

# Campo en el entrehierro

- Resulta conveniente definir estas constantes:

$$\begin{aligned}\omega'_r &= \omega_r + p_r \Omega \\ \varphi'_r &= \varphi_r - p_r(\theta_{s_0} - \theta_{r_0})\end{aligned}$$

- De este modo resulta:

$$H_r(\theta_s, t) = H_{r_{M\acute{A}X}} \cos(\omega'_r t - p_r \theta_s - \varphi'_r)$$

- Notar que la constante  $\omega'_r$  tiene sentido físico:

$$\frac{\omega'_r}{p_r} = \frac{\omega_r}{p_r} + \Omega$$

$\frac{\omega'_r}{p_r}$  es la velocidad de giro del campo rotórico respecto del estator



# Campo en el entrehierro

- A partir de este punto mediremos los ángulos siempre respecto del estator:  $\theta = \theta_s$

$$H_{total}(\theta, t) = H_s(\theta, t) + H_r(\theta, t)$$

$$H_{total}(\theta, t) = H_{s_{MÁX}} \cos(\omega_s t + p_s \theta - \varphi_s) + H_{r_{MÁX}} \cos(\omega_r' t - p_r \theta - \varphi_r')$$

- Objetivo: calcular el par en la máquina. Recordar que se hizo anteriormente un cálculo en base a la derivada de la matriz de inductancias respecto al ángulo  $\theta$ .
- Ahora se seguirá otro enfoque: calcular la energía almacenada en el EH por  $H_{total}(\theta, t)$  y ver su efecto en el par.

# Energía almacenada en EH

- Recordar que la energía almacenada se define como:

$$W_{total} = \int_{Vol} \frac{\partial W}{\partial vol} dVol = \int_{Vol} \frac{1}{2} \mu_0 H_{total}^2 dVol$$

- Se debe calcular la integral en el volumen de EH del campo neto (el hierro no agrega energía, porque asumimos  $\mu$  infinito).
- Si  $R$  es el radio medio del EH y asumiendo que el ancho del EH es  $e \ll R$ , la integral resulta en  $\theta$  por simetría:

$$W_{total} = \int_0^{2\pi} LRe \frac{1}{2} \mu_0 H_{total}^2(\theta, t) d\theta$$

# Energía almacenada en EH

$$W_{total} = \frac{1}{2} LRe\mu_0 \int_0^{2\pi} H_{total}^2(\theta, t) d\theta$$

$$W_{total} = \frac{1}{2} \mu_0 LRe \int_0^{2\pi} [H_s^2(\theta, t) + H_r^2(\theta, t) + 2H_s(\theta, t)H_r(\theta, t)] d\theta$$

- Notar que la energía se separa en tres términos:

$$W_1 = \frac{1}{2} \mu_0 LRe \int_0^{2\pi} [H_s^2(\theta, t)] d\theta = \frac{1}{2} \mu_0 LRe H_{s_{MÁX}}^2 \overbrace{\int_0^{2\pi} [\cos^2(\omega_s t - p_s \theta - \varphi_s)] d\theta}^{\pi}$$

$$\rightarrow W_1 = \frac{1}{2} \mu_0 LRe \pi H_{s_{MÁX}}^2$$

- Obs:  $W_1$  no depende del tiempo ni del ángulo.

# Energía almacenada en EH

- Análogamente:

$$W_2 = \frac{1}{2} \mu_0 L Re \pi H_r^2_{MÁX}$$

- Resta resolver el término cruzado:

$$W_3 = \frac{1}{2} \mu_0 L Re \cdot 2H_{sMÁX} H_{rMÁX} \int_0^{2\pi} \cos(\omega_s t - p_s \theta - \varphi_s) \cos(\omega'_r t - p_r \theta - \varphi'_r) d\theta$$

- Desarrollando el producto de los cosenos:

$$\begin{aligned} & \cos(\omega_s t - p_s \theta - \varphi_s) \cos(\omega'_r t - p_r \theta - \varphi'_r) \\ &= \frac{1}{2} \{ \cos[(\omega_s + \omega'_r)t - (p_s + p_r)\theta - (\varphi_s + \varphi'_r)] \\ & \quad + \cos[(\omega_s - \omega'_r)t - (p_s - p_r)\theta - (\varphi_s - \varphi'_r)] \} \end{aligned}$$

# Energía almacenada en EH

- $p_s$  y  $p_r$  son los números de pares de polos del estator y el rotor (1,2,..) por lo que  $p_s + p_r$  siempre es entero positivo.  
  
→  $\cos[(\omega_s + \omega'_r)t - (p_s + p_r)\theta - (\varphi_s + \varphi'_r)]$  siempre integra cero en  $\theta$  entre 0 y  $2\pi$ .
- Por otra parte, si  $p_s \neq p_r$ :  $p_s - p_r$  es un entero positivo o negativo pero no cero. Si esto fuera así:  $W_3 = 0$  y la energía almacenada en el EH sería una constante por lo que el par sería nulo (recordar que el par es la derivada angular de la energía almacenada)

# Energía almacenada en EH

- La única forma de que  $W_3 \neq 0$  es que  $p_s = p_r$ .
- Este resultado es muy importante: la máquina debe tener igual cantidad de pares de polos en estator y rotor para producir par.
- Entonces asumiendo  $p_s = p_r$ :

$$W_3 = \frac{1}{2} \mu_0 L R e H_{s_{MÁX}} H_{r_{MÁX}} \int_0^{2\pi} \cos[(\omega_s - \omega'_r)t - (\varphi_s - \varphi'_r)] d\theta$$

$$\rightarrow W_3 = \mu_0 \pi L R e H_{s_{MÁX}} H_{r_{MÁX}} \cos[(\omega_s - \omega'_r)t - (\varphi_s - \varphi'_r)]$$

# Cálculo del par

- Sistema lineal:  $W_s = W'_s, \Gamma = \left. \frac{\partial W'_s}{\partial \gamma} \right|_{i=cte}$  (expresión del par)

(siendo  $\gamma$  el ángulo que hace variar la energía almacenada)

- En función de lo calculado anteriormente:

$$W_1 = \frac{1}{2} \mu_0 L R e \pi H_{s_{MÁX}}^2$$

$$W_2 = \frac{1}{2} \mu_0 L R e \pi H_{r_{MÁX}}^2$$

$$W_3 = \mu_0 \pi L R e H_{s_{MÁX}} H_{r_{MÁX}} \cos[(\omega_s - \omega'_r)t - (\varphi_s - \varphi'_r)]$$

- $W_1$  y  $W_2$  dependen solo de las corrientes (derivando a  $i=cte$  darán cero).

# Cálculo del par

- $W_3$  sí presenta una dependencia angular, pero no es del todo clara:

$$W_3 = \mu_0 \pi L R e H_{s_{MÁX}} H_{r_{MÁX}} \cos[(\omega_s - \omega'_r)t - (\varphi_s - \varphi'_r)]$$

- Sea cual sea el ángulo con el que se derive, siempre quedará un término del tipo sinusoidal en el tiempo. El par entonces oscila en forma sinusoidal con el tiempo.
- Tomamos como hipótesis velocidad  $\Omega = cte$ . Por lo que el trabajo neto es:

$$W = \int_0^T P dt = \int_0^T \Gamma \cdot \Omega dt = \Omega \int_0^T \Gamma dt$$



# Cálculo del par

- Dependiendo del período considerado el trabajo total realizado puede ser  $>0$  (motor),  $<0$  (generador), o cero.
- Para que sirva como convertidor, es decir que realice un trabajo siempre como motor (transformación de energía eléctrica en energía mecánica), o como generador (transformación de energía mecánica en energía eléctrica):

$$\omega_s = \omega_r'$$

- Además vimos anteriormente que se debe cumplir:

$$p_s = p_r = p$$

# Cálculo del par

- Estas dos condiciones juntas implican:

$$\omega_s = \omega'_r = \omega_r + p\Omega \rightarrow \frac{\omega_s}{p} = \frac{\omega_r}{p} + \Omega$$

Recordar que:

- $\frac{\omega_s}{p}$  es la velocidad con la que gira el campo estatórico respecto al estator.
  - $\frac{\omega_r}{p}$  es la velocidad del campo rotórico respecto del rotor.
  - $\Omega$  es la velocidad del rotor
- 
- Conclusión: es la condición de sincronismo ya vista. Implica que ambos campos deben rotar en sincronismo para producir par medio.

# Cálculo del par

- Aplicando entonces la condición de sincronismo resulta:

$$W_3 = \mu_0 \pi L R e H_{s_{MÁX}} H_{r_{MÁX}} \cos(\varphi_s - \varphi'_r)$$

- Esto restringe los posibles ángulos para derivar a  $\begin{cases} \pm\varphi_s \\ \pm\varphi'_r \\ \pm(\varphi_s - \varphi'_r) \end{cases}$
- Analizaremos a continuación el sentido físico de estos ángulos.

# Cálculo del par

- Recordando los campos estático y rotórico:

$$H_s(\theta, t) = H_{s_{MÁX}} \cos(\omega_s t - p\theta - \varphi_s)$$
$$H_r(\theta, t) = H_{r_{MÁX}} \cos(\omega_s t - p\theta - \varphi'_r)$$

- Tomando una fotografía del campo en  $t=0$  se observa:

$$H_s(\theta, 0) = H_{s_{MÁX}} \cos(p\theta + \varphi_s)$$

$$H_r(\theta, 0) = H_{r_{MÁX}} \cos(p\theta + \varphi'_r) = H_{r_{MÁX}} \cos(p\theta + \varphi_r - p(\theta_{s_0} - \theta_{r_0}))$$

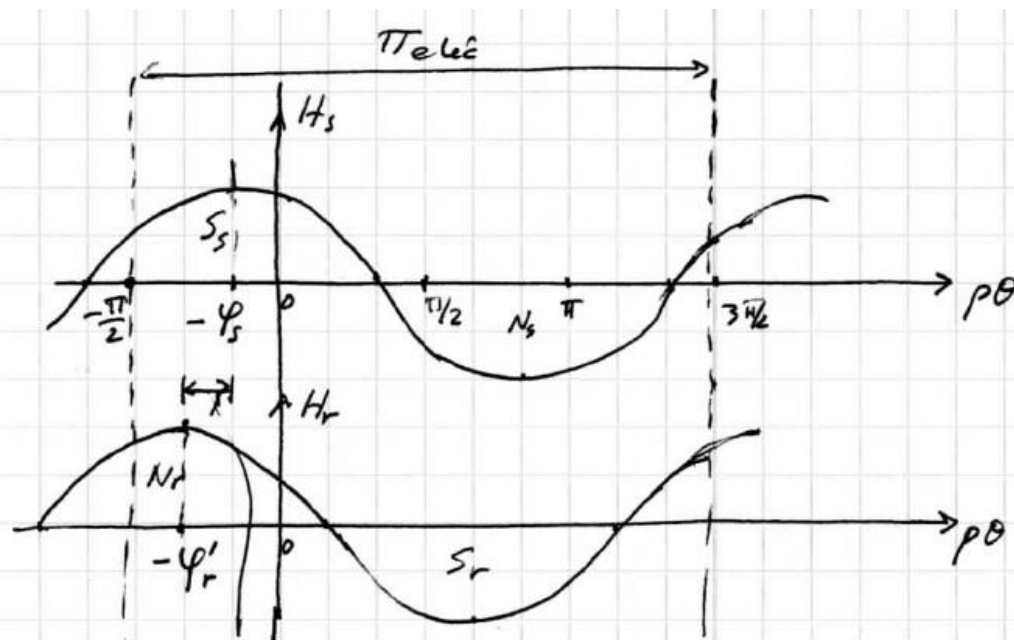
- Notar que  $p\theta$  es el ángulo eléctrico ( $\theta$  ángulo mecánico o físico)

# Cálculo del par

- Graficando estos campos:

$$H_s(\theta, 0) = H_{s_{M\acute{A}X}} \cos(p\theta + \varphi_s)$$

$$H_r(\theta, 0) = H_{r_{M\acute{A}X}} \cos(p\theta + \varphi'_r) = H_{r_{M\acute{A}X}} \cos(p\theta + \varphi_r - p(\theta_{s_0} - \theta_{r_0}))$$



Notar que  $\varphi_s - \varphi'_r$  es el desfase entre ambos campos (medido en ángulo eléctrico).

# Cálculo del par

- Tiene sentido físico derivar respecto de este  $\varphi_s - \varphi_r'$  ya que la energía almacenada en el campo depende de éste, más que de los valores individuales de  $\varphi_s$  y  $\varphi_r'$ .
- De este modo el par resulta:

$$\Gamma = \left. \frac{\partial W_s'}{\partial (\varphi_s - \varphi_r')} \right|_{i=cte} = \left. \frac{\partial W_3}{\partial (\varphi_s - \varphi_r')} \right|_{i=cte}$$

$$\Gamma = -\mu_0 p \pi L R e H_{s_{M\acute{A}X}} H_{r_{M\acute{A}X}} \text{sen}(\varphi_s - \varphi_r')$$

- Nota: la derivada se calcula respecto del ángulo mecánico, notar que como  $\varphi_s - \varphi_r'$  y éste expresa ángulo eléctrico ( $\theta_{elec} = p\theta_{mec}$ ) entonces corresponde multiplicar por  $p$  al derivar.

# Cálculo del par

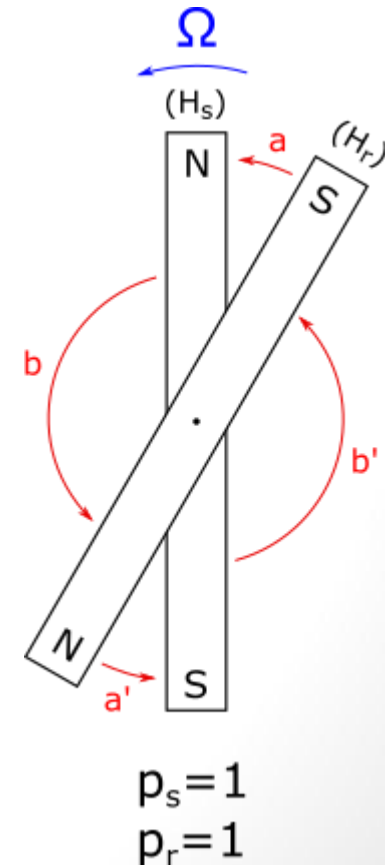
- Consideraciones físicas:

$$\Gamma = -\mu_0 p \pi L R e H_{s_{MÁX}} H_{r_{MÁX}} \text{sen}(\varphi_s - \varphi'_r)$$

- Si  $\varphi_s = \varphi'_r$  implica que los campos  $H_s$  y  $H_r$  están alineados en el espacio (máquina en vacío).
- Si  $\varphi_s < \varphi'_r$  es un motor (par positivo)
- Si  $\varphi_s > \varphi'_r$  es un generador (par negativo)

# Igualdad de pares de polos

- Se puede analizar cualitativamente qué ocurre con el par si  $p_s \neq p_r$  mediante una analogía simplificada donde los campos  $H_s$  y  $H_r$  son producidos por imanes giratorios.
- Inicialmente se supone que ambos imanes rotan en sincronismo, y que  $p_s = p_r = 1$ . Se analizan las fuerzas sobre el rotor.
- El N del estator atrae el S del rotor (fuerza  $a$ ) y repele al N (fuerza  $b$ )  
El S del estator atrae el N del rotor con una fuerza  $a'$  de misma magnitud y sentido que  $a$ . Análogamente son iguales  $b$  y  $b'$ .  
El par total se origina de la suma de todas las fuerzas.





# Igualdad de pares de polos

- Si por ejemplo  $p_s = 1$  y  $p_r = 2$  ahora cada polo del estator interactúa con cuatro del rotor (N-S-N-S).
- El N del estator repele a los dos N rotóricos (fuerzas  $a$  y  $c$ ) y atrae los dos S (fuerzas  $b$  y  $d$ ).
- El S del estator repele y atrae a los polos del rotor del mismo modo (fuerzas  $a'$ ,  $b'$ ,  $c'$  y  $d'$ ).
- Notar que dados los ángulos iguales, el par producido por  $a$  anula el de  $a'$ . Análogamente se cancelan los otros pares y el par neto sobre el rotor es nulo.

