



**Campus Virtual FCEFYN**  
Universidad Nacional de Córdoba

---

# TRANSFORMADOR REAL

---

ELECTROTECNIA(IE)



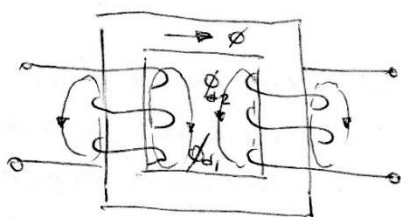
## Transformador Real

9

Ningún proceso de conversión de la energía puede tener lugar sin las pérdidas concomitantes, en otras palabras la Salida de energía en una forma es siempre menor que la entrada de energía en la otra forma.

Cuando analizamos el comportamiento en el transformador ideal una de las hipótesis que habíamos establecido era que la resistencia Ohmica de los conductores era nula, pero en realidad no se tiene ningún conductor perfecto, de manera que en un trafo real el circuito eléctrico primario ofrecerá una cierta resistencia que la tendremos en cuenta mediante una resistencia Ohmica concentrada que tendrá un valor tal que el efecto Joule producido en la misma represente exactamente la energía que se transforma en calor al circular la corriente a través del bobinado Primario. Entonces a partir de los bornes de entrada conectamos una resistencia en Serie que tendrá en cuenta esa parte de energía atrapada por el generador que se transforma en calor, como una reducción del Voltaje que va a ser transferido al resto del circuito.

Otra hipótesis que consideramos, era que el Flujo de Dispersión es nulo, es decir que el Campo magnético creado por la FMM, cuando circula la corriente primaria a través de las  $N_1$  espiras, se halla localizado íntegramente dentro del núcleo ferromagnético que encausaba a esas líneas de Flujo de manera que concentraba al armamento Secundario.



En la práctica eso no sucede así porque las espiras están arrolladas sobre el núcleo y aisladas del mismo, así es que siempre entre el conductor común y el núcleo que da un espacio libre, luego existen líneas de campo que se van a cerrar a través del aire y lo denominamos  $\Phi_d$  y representa una cierta cantidad de energía por unidad de volumen que proviene del generador y no se va a transferir al otro bobinado.

$\Phi$ : Flujo Común  
 $\Phi_1$ : Flujo Primario  $\Phi_2$ : Flujo Sec.

$\Phi_1 = \Phi + \Phi_{d1}$  y  $\Phi_2 = \Phi + \Phi_{d2}$

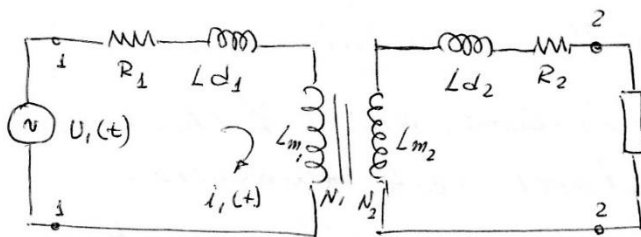
Cuando la corriente crea ese almacenamiento de energía en líneas de flujo que se cierran en el aire va aumentando y cuando la corriente decrece esa energía es devuelta al circuito pero el juego de energía queda entre el campo magnético y el generador conectado en el primario y no contribuye al funcionamiento útil del transformador.

Como el flujo disperso  $\Phi_d$  es variable, da lugar a una fem inducida que vendrá determinada por la expresión  $fem = -N \cdot \frac{d\Phi_d}{dt}$

Dado que el  $\Phi_d$  se cierra a través de un circuito de reluctancia prácticamente constante (aire, conductores, aislante) será conveniente materializar este efecto por una bobina ficticia de coeficiente de autoinducción  $L_d$  de valor  $L_d = N \cdot \frac{d\Phi_d}{di}$  expresión que se obtiene de  $-L_d \frac{di}{dt} = -N \frac{d\Phi_d}{dt}$ .

Entonces esa pérdida de energía debido a la existencia de  $\Phi_d$  la tenemos en cuenta conectando en serie una inductancia  $L_{d1}$ , llamado de dispersión primaria

Después de haber explicado los dos fenómenos anteriores, si representamos el acoplamiento magnético del bobinado primario de  $N_1$  espiras con el bobinado secundario de  $N_2$  espiras a través del material ferromagnético, el arrollamiento del primario que ahora prácticamente idealizado porque sería un bobinado sin resistencia y sin dispersión. En el secundario hacemos exactamente lo mismo, representando mediante dos elementos conectados, la resistencia ohmica y la inductancia de dispersión del Bob. Secundario.



Al poner fuera los elementos  $R_1$ ,  $L_{d1}$ ,  $R_2$  y  $L_{d2}$  estamos representando un dispositivo parcialmente ideal puesto que cumple con algunas de las hipótesis, pero nos valdremos de este circuito para plantear las ecuaciones básicas de equilibrio del transformador.

### Ecuación de la malla Primaria

Aplicando el 2º principio de Kirchhoff a la malla primaria

$$U_1(t) - L_{d1} \cdot \frac{di_1(t)}{dt} - N_1 \frac{d\Phi(t)}{dt} = R_1 \cdot i_1(t)$$

Cuando circula la corriente  $i_1(t)$  sinusoidal se produce una f.c.e.m.  $= -L_{d1} \cdot \frac{di_1(t)}{dt}$  debido a la presencia de la autoinducción  $L_{d1}$ .

El establecimiento del flujo  $\Phi(t)$  que es variable en el tiempo da lugar a una tensión inducida en las espiras del arrollamiento primario  $N_1 \frac{d\Phi(t)}{dt}$

Como todas las magnitudes son alternas sinusoidales por serlo la fuente de tensión  $U_1(t)$  podemos usar el método simbólico.

$$U_1(t) = \sqrt{2} \cdot U_1 \sin \omega t = \sqrt{2} \cdot U_1 \cdot e^{j\omega t}$$

$$i_1(t) = \sqrt{2} \cdot I_1 \sin \omega t = \sqrt{2} \cdot I_1 \cdot e^{j\omega t}$$

Podemos escribir las ecuaciones de equilibrio usando solo valores eficaces.

$$U_1 - j\omega L_{d1} \cdot I_1 - j\omega N_1 \Phi = R_1 \cdot I_1$$

$$\boxed{U_1 = R_1 I_1 + j\omega L_{d1} \cdot I_1 + j\omega N_1 \Phi} \quad (A)$$

### Ecuación de la malla Secundaria

En esta malla no hay generadores, pero el  $\Phi$  Flujo Variable induce una tensión en el arrollamiento secundario.

La corriente variable  $i_2(t)$  va a establecer una f.e.m. en la bobina  $L_{d2}$ . Entonces tendremos

$$-N_2 \frac{d\Phi(t)}{dt} - L_{d2} \frac{di_2(t)}{dt} = R_2 i_2(t) + Z_c i_2(t)$$

El signo del primer término del primer miembro depende del sentido en que está hecho el arrollamiento y puede tomarse como generador.

Utilizando el método Simbólico se tiene.

$$\boxed{-j\omega N_2 \Phi = R_2 I_2 + Z_c I_2 + j\omega L_{d2} \cdot I_2} \quad (B)$$

### Ecuación de la malla magnética

En el caso del transformador ideal, con  $\mu = \infty$  y  $R_c = 0$  se tenía que el  $\Phi$  Flujo Creado por la FMM primaria era exactamente igual al  $\Phi$  Creado por la FMM secundaria, porque el núcleo no ofrecía ninguna oposición al establecimiento del flujo en el material. Pero en realidad en un transformador real la permeabilidad si bien es grande, no es infinita, y la reluctancia es pequeña pero no nula. Si queremos establecer un  $\Phi$  Flujo Creado por la FMM primaria para que actúe sobre el secundario, entonces una parte de esa FMM tendrá que gastarse una parte para vencer la reluctancia del Circuito magnético. Al cerrarse el secundario la FMM tendrá que crear únicamente el flujo  $\Phi$  de reacción para vencer la acción motora.

$$\Phi_r = \Phi_1 + \Phi_2 \neq 0$$

$$\frac{FMM (Total)}{\mathcal{R}} = \frac{\pi N_1 I_1}{\mathcal{R}} + \frac{\pi N_2 I_2}{\mathcal{R}}$$

13

Para el caso ideal  $\mathcal{R} = 0 \Rightarrow \Phi_T = 0 \Rightarrow \Phi_1 = -\Phi_2$

Para el caso real  $\Phi_T = \Phi_1 + \Phi_2$  es finito porque se necesita vencer la reluctancia del núcleo, es decir se necesita gastar parte de la FMM para vencer la reluctancia del núcleo y recién entonces establecer la vinculación entre el primario y secundario. En tónces

$$\boxed{\Phi_T \cdot \mathcal{R} = N_1 I_1 + N_2 I_2 = N_1 I_0} \quad (c)$$

Tiene la dimensión de una FMM y se la llama FMM de magnetización del núcleo,

$I_0$  es la corriente de excitación del núcleo.

Esta expresión nos indica que el transformador es una máquina que opera a Flujo Constante, cualquiera sea su estado de carga

Las ecuaciones A, B y C son las ecuaciones básicas de equilibrio del transformador y para interpretar lo que encierran las mismas, se construye el diagrama vectorial ya que todas las magnitudes que intervienen son alternas y de la misma frecuencia.

$$I_1 + \frac{N_2}{N_1} I_2 = I_0 \Rightarrow \boxed{I_1 = I_0 - \frac{I_2}{K}} \quad \text{con } K = \frac{N_1}{N_2}$$

## Diagrama Vectorial

131

Todas las magnitudes a las que hasta ahora nos hemos referido son periódicas y se pueden representar por fasores. El hecho de que las variables están vinculadas linealmente nos dice: que una vez construido el diagrama, si se varía la tensión del generador, todas las cantidades en el interior variarán proporcionalmente.

El diagrama aumentará o disminuirá de tamaño pero siempre será semejante. Si se varía el instante en que se observa, podrá estar más rotado para uno u otro lado pero será semejante en su forma.

Observando las ecuaciones vemos que la variable con la cual nos conviene comenzar la construcción del diagrama es el flujo  $\Phi$ , pues es la magnitud fasorial que aparece como nexo entre las tres ecuaciones de equilibrio.

Comenzaremos por la ecuación de la malla del circuito porque es en ella que tenemos solamente dos fasores de magnitudes eléctricas y magnéticas que son la corriente secundaria y el flujo.

Elegimos un punto O de origen y en una dirección cualquiera representamos el flujo  $\Phi$  a escala y en fase con el, la corriente magnetizante que lo provoca. Luego determinamos la tensión  $E_2$  que es la fem medida a los bornes del secundario  $E_2 = -j\omega N_2 \Phi$  que será un fasor que está atrasado  $90^\circ$  con respecto a  $\Phi$  y su magnitud estará en la escala de tensiones.

A partir de  $\Phi$  [Maxwell] = 8.000 Gauss x Superficie Núcleo obtenemos  $\Phi N_2 \omega$  que expresa una tensión en unidades electromagnéticas. Si multiplicamos esta expresión por  $10^{-8}$  lo tendremos en Voltios. Se elige una escala de tensiones, y luego el resultado obtenido llevado a la escala elegida nos dará la magnitud  $E_2$ . Para representar cualquiera otra tensión tendremos que utilizar la misma escala de tensión elegida.

La impedancia de Carga es  $Z_C = R_C + jX_C$  14

La impedancia Total del Secundario

$$Z_2 = R_2 + j\omega L_{d2} + R_C + jX_C$$

Si queremos ubicar la Corriente  $I_2$  en el diagrama vemos que el elemento que vincula  $E_2$  con  $I_2$  es  $I_2 = |Z_2| / \angle \varphi_2$  donde  $|Z_2| = \sqrt{(R_2 + R_C)^2 + (\omega L_{d2} + X_C)^2}$

$$\text{y } \angle \varphi_2 = \tan^{-1} \frac{\omega L_{d2} + X_C}{R_2 + R_C}$$

teniendo estos dos elementos podemos determinar

$I_2 = \frac{E_2}{Z_2}$ . El signo del argumento de la impedancia nos determinará si la Corriente está en adelante en fase o atraso respecto a la tensión. El valor absoluto nos dará la magnitud del atraso o adelanto, entonces obtendremos la dirección de  $I_2$ .

Para hallar el módulo de  $I_2$   $|I_2| = \frac{|E_2|}{|Z_2|}$

Con este valor, previo fijar una escala para las Corrientes llevamos a escala el valor obtenido.

Teniendo los valores de los fasores  $\Phi$ ,  $E_2$ , e  $I_2$  para completar la representación fasorial de la 2ª ecuación, debemos encontrar las caídas de potencial a través de la carga, en la parte resistiva del secundario y a través de la inductancia de dispersión del secundario.



Con estas caídas de tensión nos permiten determinar el voltaje  $U_2$  que se suministra en los bornes finales del dispositivo.

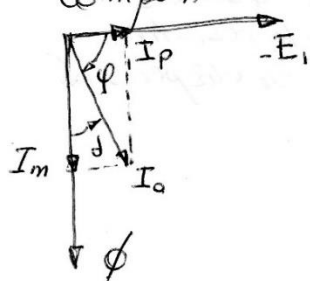
13

$$U_2 = Z_c I_2 = I_2 R_c + j X_c I_2$$

Como se observa en la expresión precedente, esta compuesta por una caída de tensión en la parte resistiva de la carga  $I_2 R_c$  que esta en fase con  $I_2$  y otra caída de tensión que esta en cuadratura con la corriente  $I_2$  y estara  $90^\circ$  en adelanto si  $X_c$  es positivo o  $90^\circ$  en atraso si  $X_c$  es negativo.

Representando esas caídas, la suma nos dara  $U_2$ . El argumento de la impedancia de carga  $\phi_c = \tan^{-1} \frac{X_c}{R_c}$ . Aparte de la caída de tensión  $U_2$ , tenemos las caídas de tensión  $R_2 I_2$  debida a la resistencia del bobinado secundario que estara en fase con la corriente y  $j \omega L_2 I_2$  la caída debida a la dispersión del bobinado secundario que estara en cuadratura adelantada con respecto a la corriente.

La suma de las tres caídas nos determina  $E_2$ . Ahora representamos fasorialmente la tercera ecuación. Conocido el flujo de excitación  $\Phi$  y las características del circuito magnético podemos determinar la corriente  $I_0$ . En el diagrama fasorial vemos que la corriente de vacío  $I_0$  es la suma fasorial de la componente de pérdidas que esta en fase con la tensión y la componente de magnetización que esta en fase con el flujo y en cuadratura con la de pérdidas.



Entonces conociendo el modulo de  $I_0$  y angulo  $\delta$  a partir del flujo  $\Phi$  y en sentido positivo llevamos un angulo  $\delta$  y tendremos la direccion de la corriente  $I_0$  de excitación.

Hallado Sumódulo, a escala lo llevamos sobre dirección. 16

A partir de  $N_1 I_0 = N_1 I_1 + N_2 I_2$  despejamos

$$\boxed{I_1 = I_0 - \frac{I_2}{K}}$$

El fasor  $-\frac{I_2}{K}$  esta en la misma dirección que  $I_2$  pero esta en sentido opuesto y además dividido por  $K$ .

La suma fasorial de estas dos componentes nos determina  $I_1$ , que esta desfasada casi  $180^\circ$  con respecto a  $I_2$  debido a la existencia de  $I_0$ .

Consideremos ahora la primera ecuación

$$U_1 = R_1 I_1 + j\omega L_{d1} I_1 + j\omega N_1 \Phi$$

El fasor  $-E_1 = j\omega N_1 \Phi$  esta adelantado  $90^\circ$  respecto al flujo y su módulo se calcula multiplicando el flujo  $\Phi$  expresado en Maxwell por  $N_1$ , por  $\omega$  y por  $10^{-8}$  para obtener la tensión expresada en Volt.

Afectando el valor obtenido por el factor de escala de Tensión y se lo lleva al diagrama fasorial.

Al voltaje  $-E_1$  le sumamos la caída  $I_1 R_1$  que estara en fase con  $I_1$  y luego la caída en la inductancia de dispersión primaria  $j\omega L_{d1} I_1$  que estara  $90^\circ$  en adelante con  $I_1$  y obtenemos así  $U_1$ .  
Con lo cual podemos disponer de  $U_1$ ,  $I_1$ ,  $\cos \phi_1$  que son las condiciones a las que debe funcionar el trln

