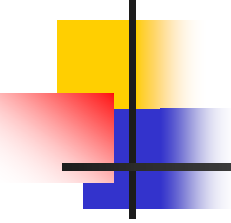


Análisis de Fourier en TC

- Teorema de Fourier
- Serie de Fourier
- Transformada de Fourier
- Fórmulas de análisis y síntesis
- Respuesta en f de sistemas LTI

Dominio de Frecuencia



•Metodología

- Señales elementales a partir de las cuales se puede construir por combinación lineal cualquier señal.
 - Construir la respuesta al sistema a partir de su respuesta a la señal elemental.
-
- Se introducen los siguientes conceptos :
 - Exponenciales complejas como señal básica.
 - Dualidad entre dominios de tiempo y frecuencia.
 - Respuesta en frecuencia de sistemas LTI

- Antes pensábamos $\Rightarrow$ impulsos
- Ahora pensamos $\Rightarrow$ funciones propias de los sistemas LIT

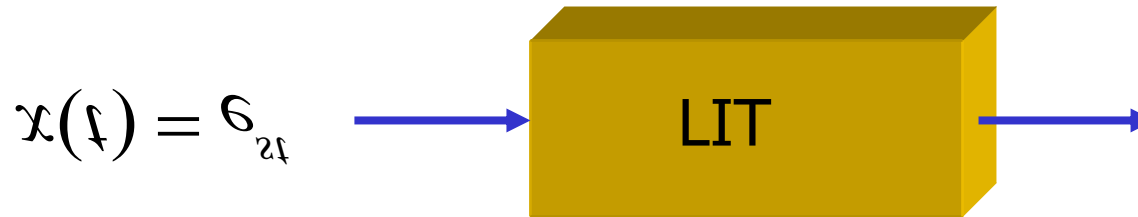


Entrada : función propia $\Rightarrow$ Salida : misma función multiplicada por una constante

A partir de la propiedad de superposición de los sistemas LIT

$$x(t) = \sum a_k \phi_k(t) \quad \Rightarrow \quad y(t) = \sum k a_k \phi_k(t)$$

¿Cómo calculamos k?



$$y(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} h(\tau) e^{s(t-\tau)} d\tau = \left[\int_{-\infty}^{+\infty} h(\tau) e^{-s\tau} d\tau \right] e^{st} =$$

$$= H(s) e^{st}$$

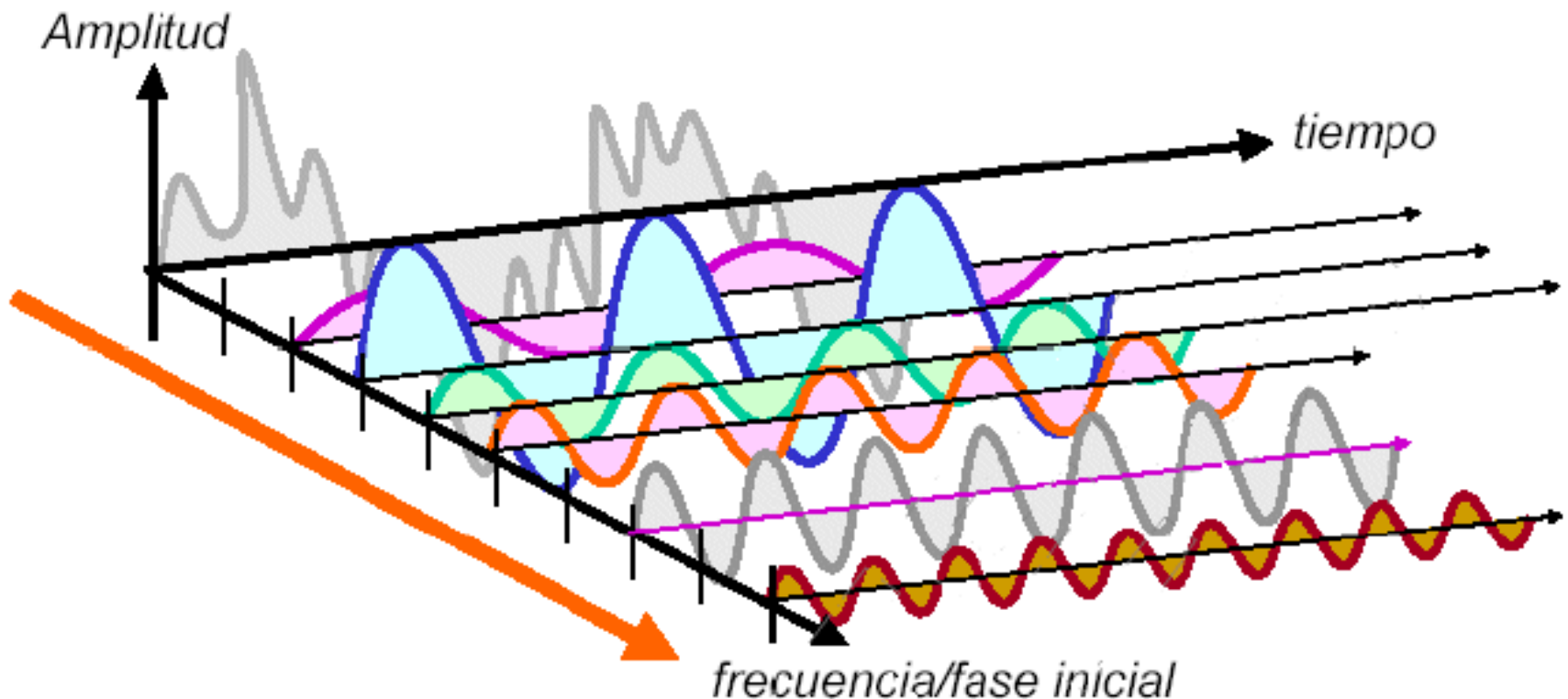
Función propia

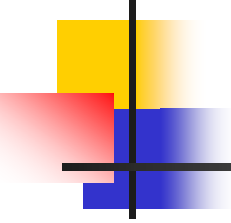
Valor propio

Fourier : con
 $s=j\omega$

Representación de señales

Uno de los métodos de representar la señal $x(t)$ es bajo la forma de componentes de $\neq f$, c/u de ellas con una amplitud y fase inicial



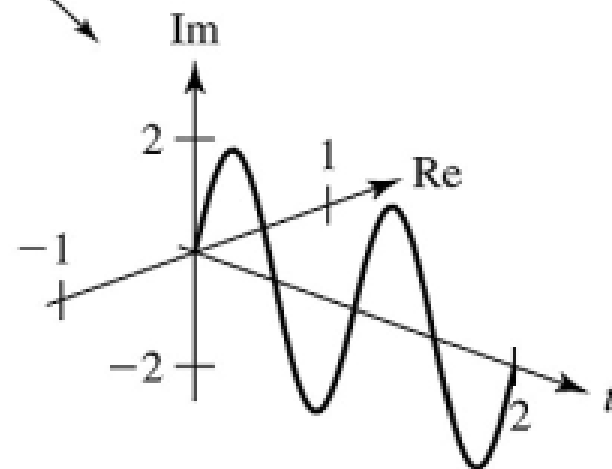
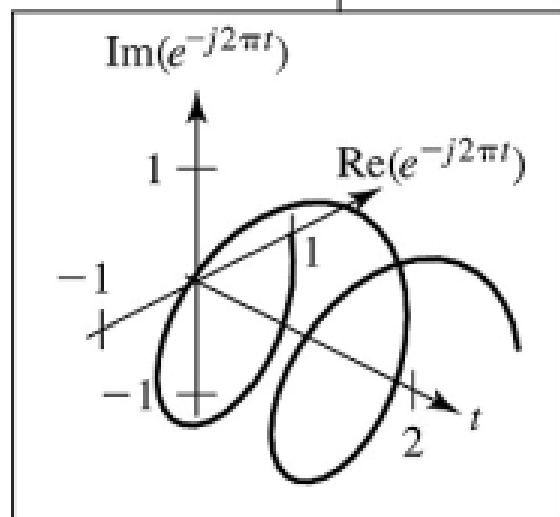
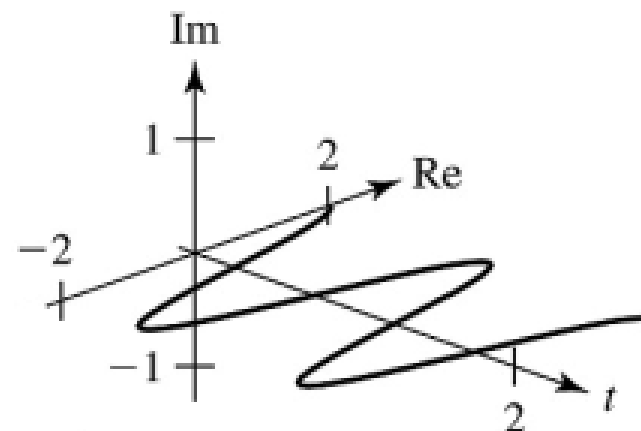
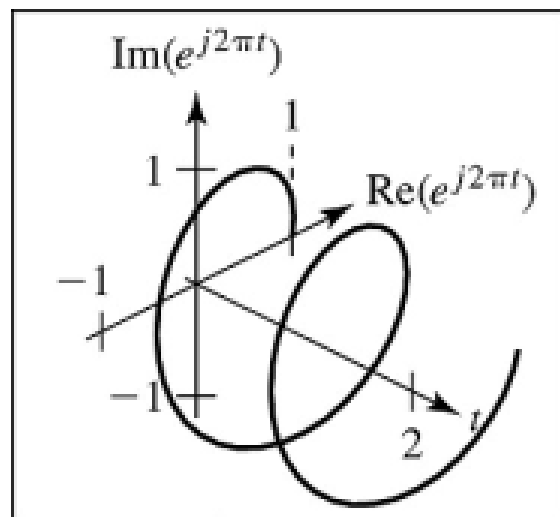
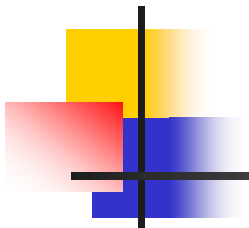


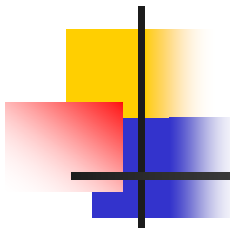
Recordemos, utilizando la fórmula de Euler

$$e^{j\omega_0 t} = \cos \omega_0 t + j \operatorname{sen} \omega_0 t$$

$$\cos \omega_0 t = \frac{e^{j\omega_0 t} + e^{-j\omega_0 t}}{2} = \operatorname{Re}\{e^{j\omega_0 t}\}$$

$$\operatorname{sen} \omega_0 t = \frac{e^{j\omega_0 t} - e^{-j\omega_0 t}}{2j} = \operatorname{Im}\{e^{j\omega_0 t}\}$$



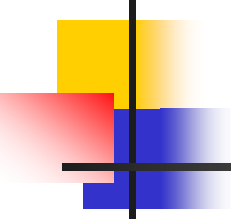


Exponencial compleja

- Asociado a c/exponencial compleja existe un conjunto de señales relacionadas armónicamente, sus frecuencias son múltiplos enteros de una única frecuencia

$$W_0 \quad \Rightarrow \quad \phi_k(t) = e^{j\omega_0 t k} \quad k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

- Para c/k ϕ_k es una función periódica de frecuencia fundamental $|k|\omega_0$.

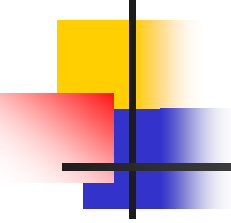


Una combinación lineal de dichas señales :

$$x(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k e^{jk\omega_0 t}$$

también es periódica con período T_0 y se conoce como representación por Series de Fourier de $x(t)$. Expresa la descomposición de la señal $x(t)$ como combinación lineal de k exponenciales complejas:

- Con amplitudes C_k discretas
- Para un conjunto discreto de frecuencias $k\omega_0$ relacionadas armónicamente



Formas alternativas

$$x(t) = a_0 + \sum_{k=1}^{\infty} [a_k \cos(k \omega_0 t) - b_k \sin(k \omega_0 t)]$$



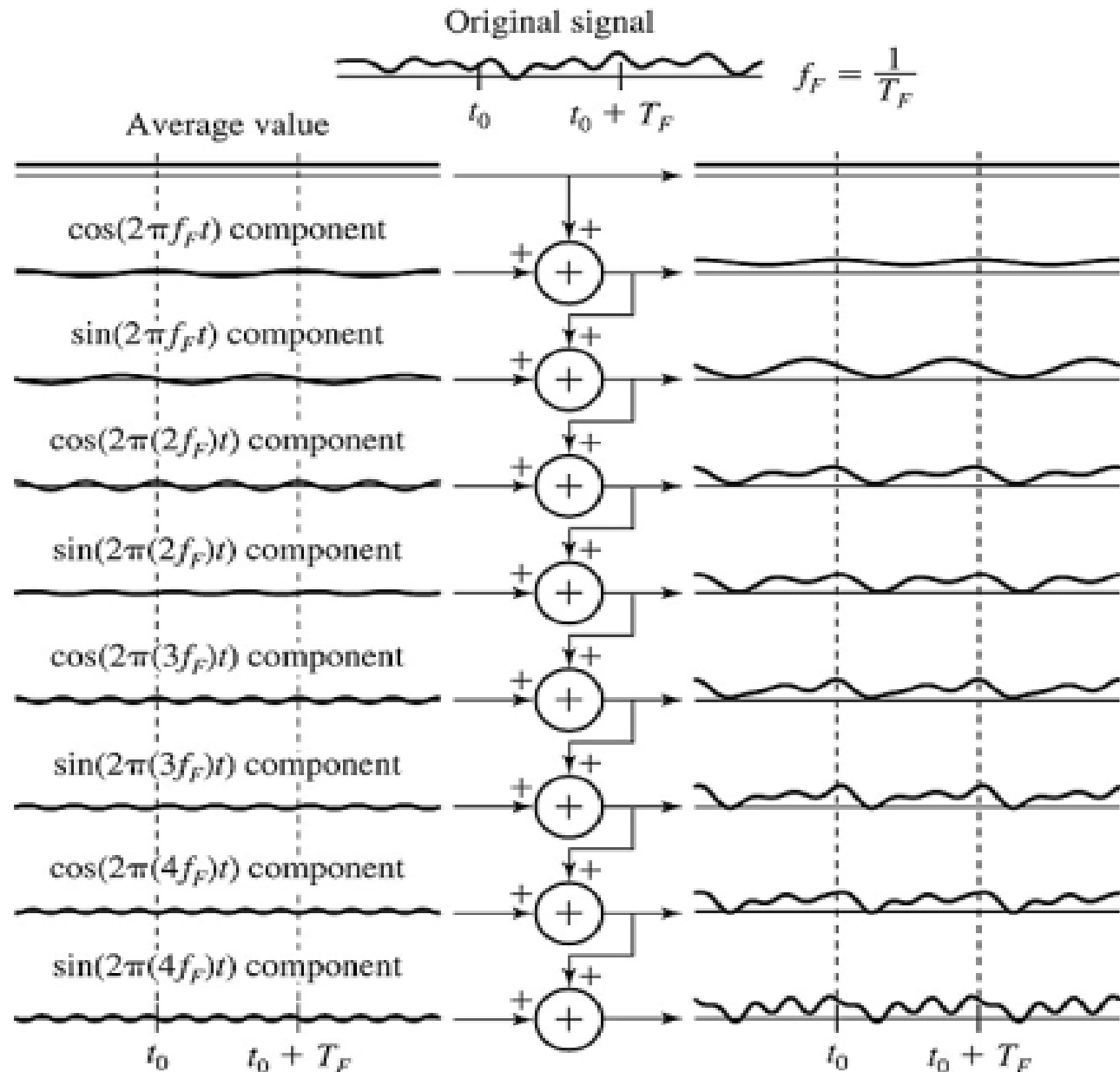
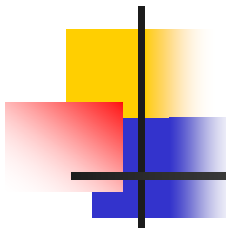
$$x(t) = a_0 + a_1 \left(\frac{e^{j\omega_0 t} + e^{-j\omega_0 t}}{2} \right) + a_2 \left(\frac{e^{j2\omega_0 t} + e^{-j2\omega_0 t}}{2} \right) + \dots + b_1 \left(\frac{e^{j\omega_0 t} - e^{-j\omega_0 t}}{2j} \right) + b_2 \left(\frac{e^{j2\omega_0 t} - e^{-j2\omega_0 t}}{2} \right) + \dots$$

$$x(t) = a_0 + e^{j\omega_0 t} \left(\frac{a_1}{2} - j \frac{b_1}{2} \right) + e^{-j\omega_0 t} \left(\frac{a_1}{2} + j \frac{b_1}{2} \right) + e^{j2\omega_0 t} \left(\frac{a_2}{2} - j \frac{b_2}{2} \right) + e^{-j2\omega_0 t} \left(\frac{a_2}{2} + j \frac{b_2}{2} \right) + \dots$$

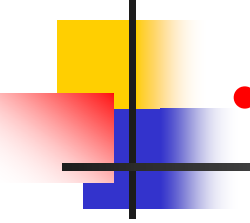
$$x(t) = \dots + A_{-1} e^{-j\omega_0 t} + A_0 + A_1 e^{j\omega_0 t} + \dots$$

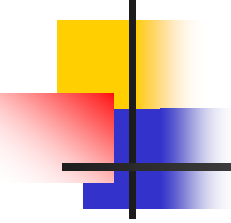


Forma trigonométrica



Teorema de Fourier

- 
- Toda señal periódica que cumpla las condiciones de Dirichlet :
 - Integrable en el período
 - N° finito de máximos y mínimos en el período
 - N° finito de discontinuidades
 - Puede reproducirse como una superposición de componentes sinusoidales de frecuencias $f_0, 2f_0, \dots$
 - La componente con el mismo período que la función original se denomina *fundamental*.
 - Las componentes con f superiores a la fundamental se denominan *armónicos*.

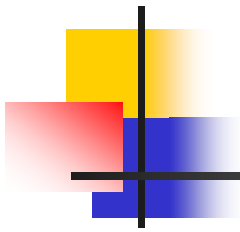


Determinación de la representación en series de Fourier de una señal periódica continua

- Suponiendo que una señal periódica pudiera representarse con la serie anterior, necesitaríamos un procedimiento para determinar los coeficientes a_k :

$$x(t) e^{-jn\omega_0 t} = \sum_{k=-\infty}^{+\infty} c_k e^{jk\omega_0 t} e^{-jn\omega_0 t}$$

- Integrando ambos miembros de 0 a T



$$\int_0^T x(t) e^{-jn\omega_0 t} dt = \int_0^T \sum_{k=-\infty}^{+\infty} c_k e^{jk\omega_0 t} e^{-jn\omega_0 t} dt$$

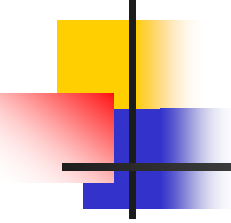
$$\int_0^T x(t) e^{-jn\omega_0 t} dt = \sum_{k=-\infty}^{+\infty} c_k \left[\int_0^T e^{j(k-n)\omega_0 t} dt \right]$$

$$\int_0^T e^{j(k-n)\omega_0 t} dt = \int_0^T \cos(k-n)\omega_0 t dt + j \int_0^T \sin(k-n)\omega_0 t dt$$

$$\int_0^T e^{j(k-n)\omega_0 t} dt = \begin{cases} T & k = n \\ 0 & k \neq n \end{cases}$$



$$c_n = \frac{1}{T} \int_0^T x(t) e^{-jn\omega_0 t} dt$$



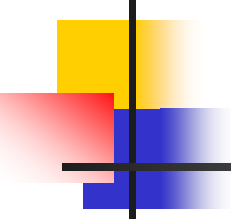
Este par de ecuaciones define la serie de Fourier de una señal periódica continua :

$$c_n = \frac{1}{T} \int_0^T x(t) e^{-jn\omega_0 t} dt$$

Ecuación de
análisis

$$x(t) = \sum_{k=-\infty}^{+\infty} c_k e^{jk\omega_0 t}$$

Ecuación de
síntesis



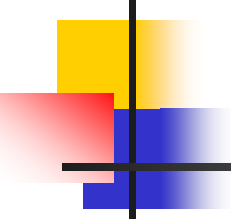
Propiedades de la serie de Fourier

➤ Linealidad

$$\begin{array}{ccc} x(t) & \longrightarrow & a_k \\ y(t) & \longrightarrow & b_k \\ Ax(t) + By(t) & \longrightarrow & c_k = Aa_k + Bb_k \end{array}$$

➤ Desplazamiento en el tiempo

$$\begin{array}{ccc} x(t) & \longrightarrow & a_k \\ x(t-t_0) & \longrightarrow & e^{-jk\omega_0 t_0} a_k \end{array}$$



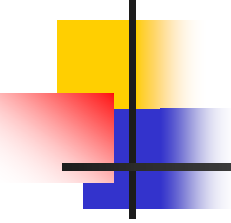
Propiedades de la serie de Fourier

➤ Escalamiento de tiempo

$$x(at) = \sum_{k=-\infty}^{+\infty} a_k e^{jka\omega_0 t}$$

➤ Relación de Parseval

$$\frac{1}{T} \int_T |x(t)|^2 dt = \sum_{k=-\infty}^{+\infty} |a_k|^2$$

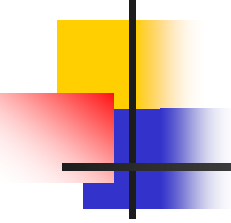


Simetría de la forma de onda

- ✓ Función par
- ✓ Función impar
- ✓ Simetría de $\frac{1}{2}$ onda

$$f(t) = -f(t + T/2)$$

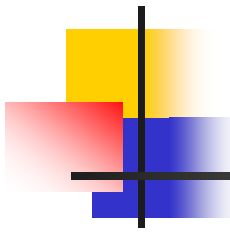
La porción negativa de la onda es el reflejo de la porción positiva, desplazada $\frac{1}{2}$ período.



Simetría de la forma de onda

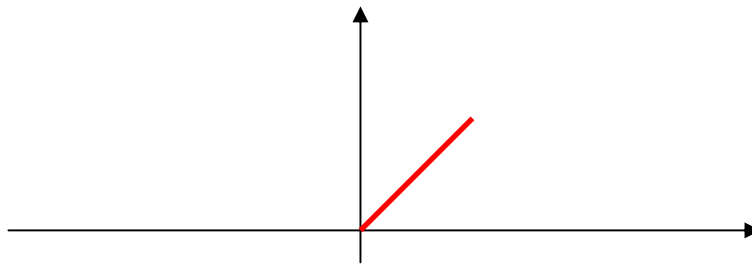
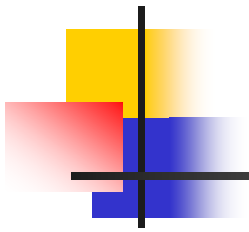
- Simetría de cuarto de onda

Si una función periódica $f(t)$ tiene simetría de media onda y además es una función par ó impar, entonces $f(t)$ tiene simetría de cuarto de onda par ó impar.

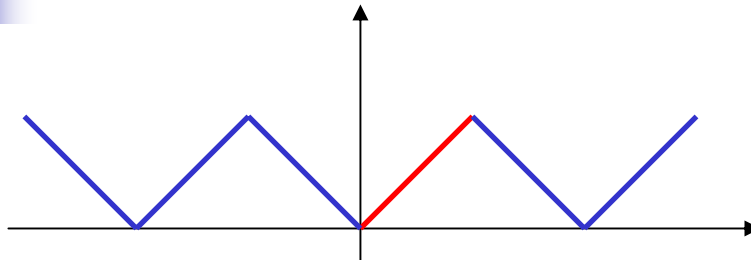


¿Qué podemos decir de los coeficientes con la simetría?

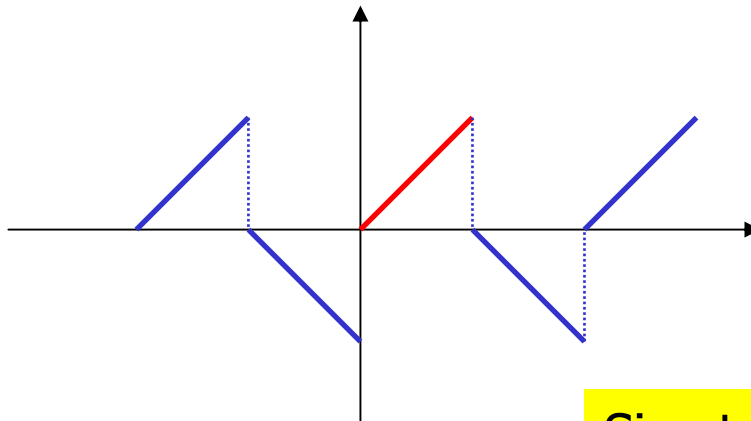
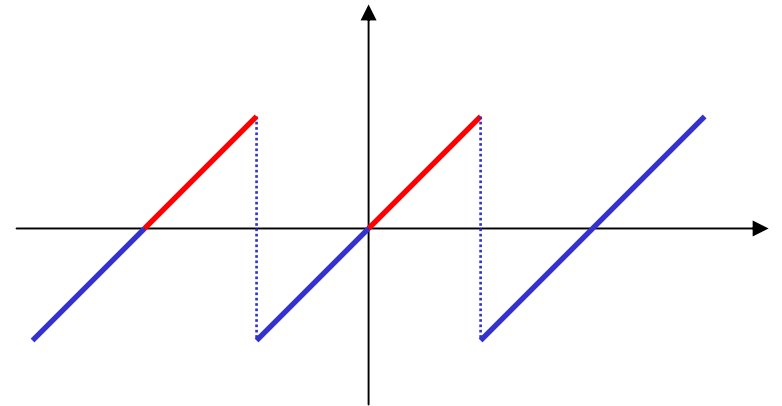
- Función par $\Rightarrow a_0$ y a_n sólo cos
- Función impar $\Rightarrow b_n$ sólo senos
- Función con simetría de $\frac{1}{2}$ onda $\Rightarrow$ armónicos impares
- Función con simetría de $\frac{1}{4}$ de onda par $\Rightarrow$ armónicas impares coseno
- Función con simetría de $\frac{1}{4}$ de onda impar $\Rightarrow$ armónicas impares senos



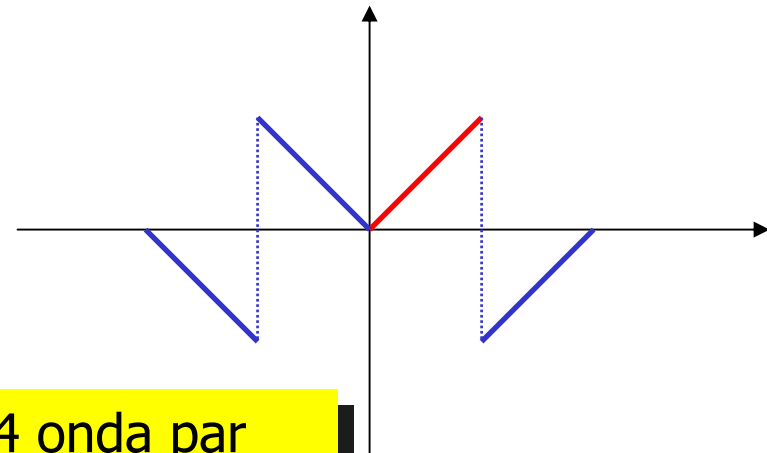
Simetría impar (senos)



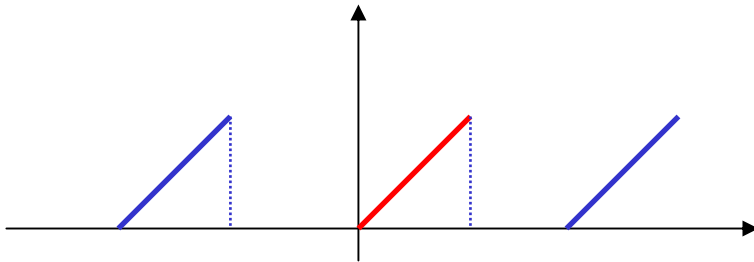
Simetría par (cosenos)



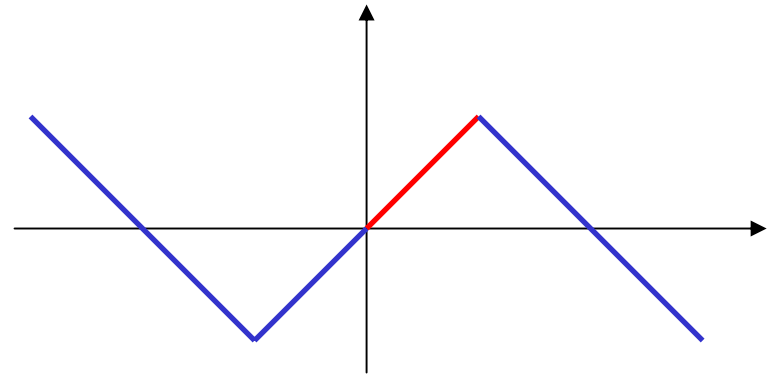
Simetría $\frac{1}{2}$ onda (senos y cosenos impares)



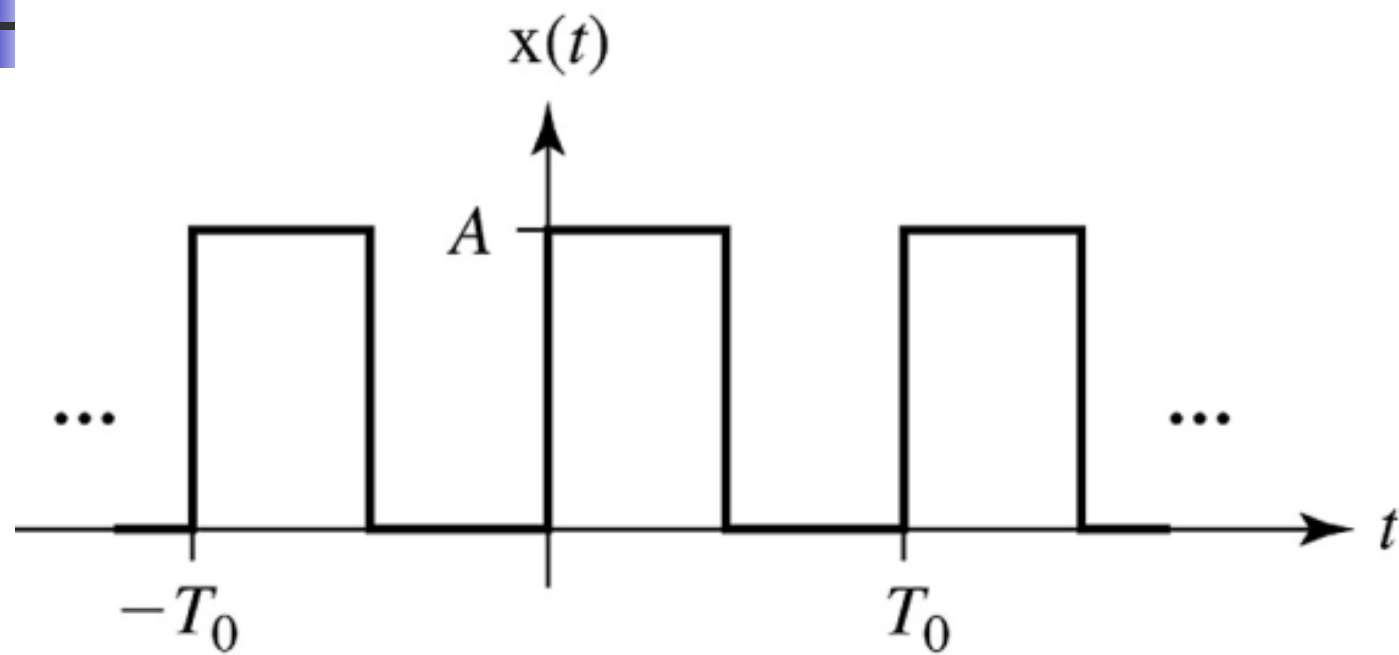
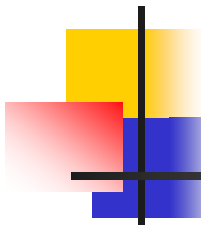
Simetría $\frac{1}{4}$ onda par (cosenos impares)

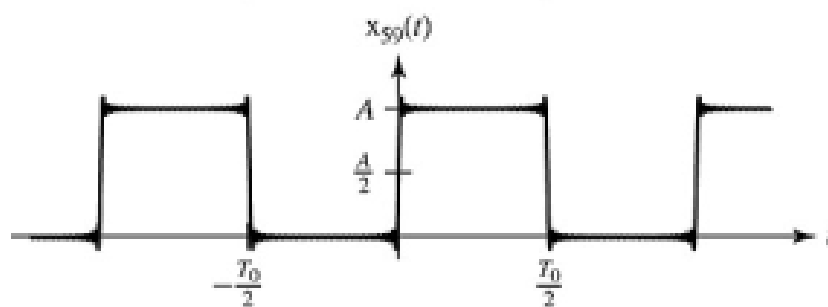
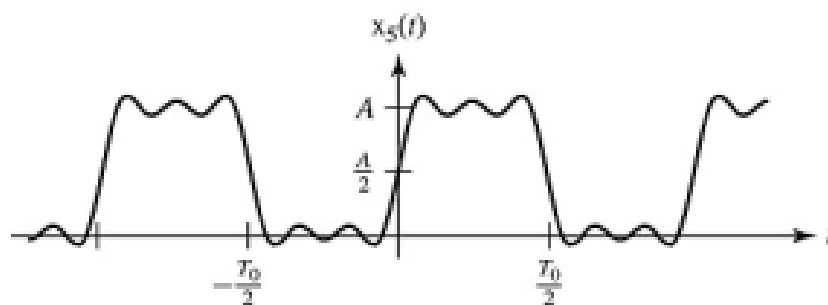
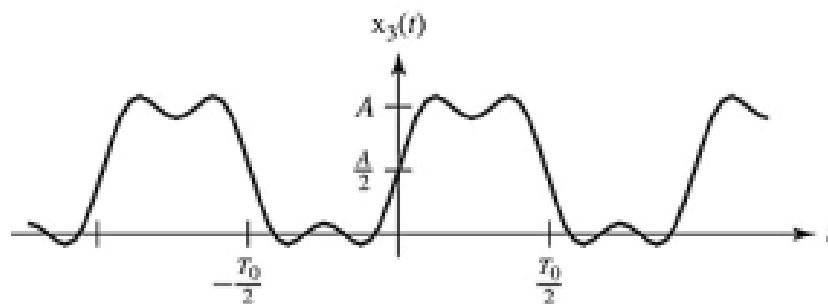
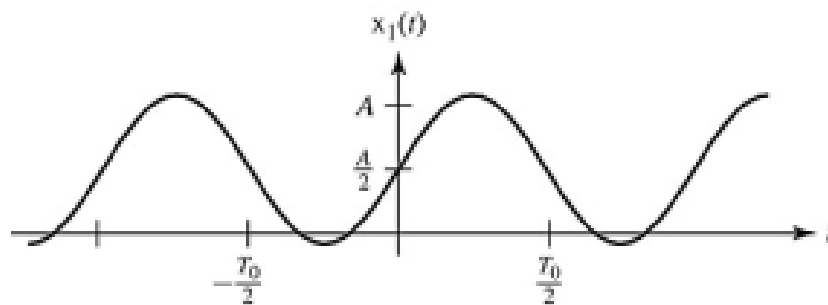
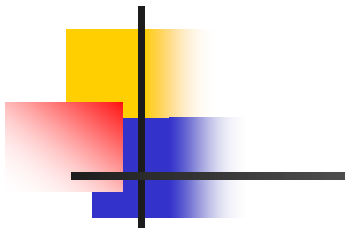


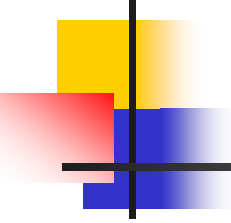
senos y cosenos



Simetría 1/4 onda impar
(senos impares)

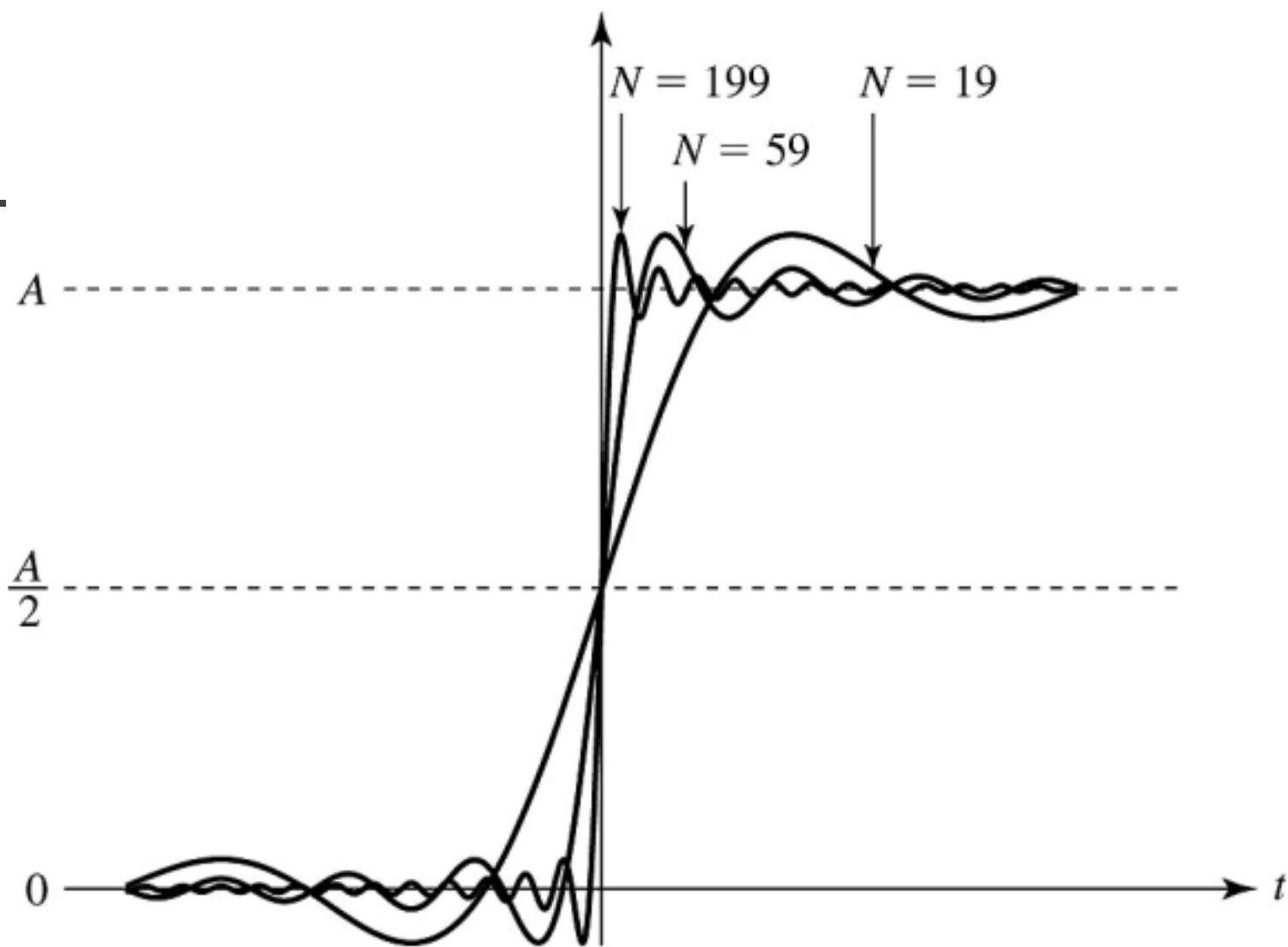


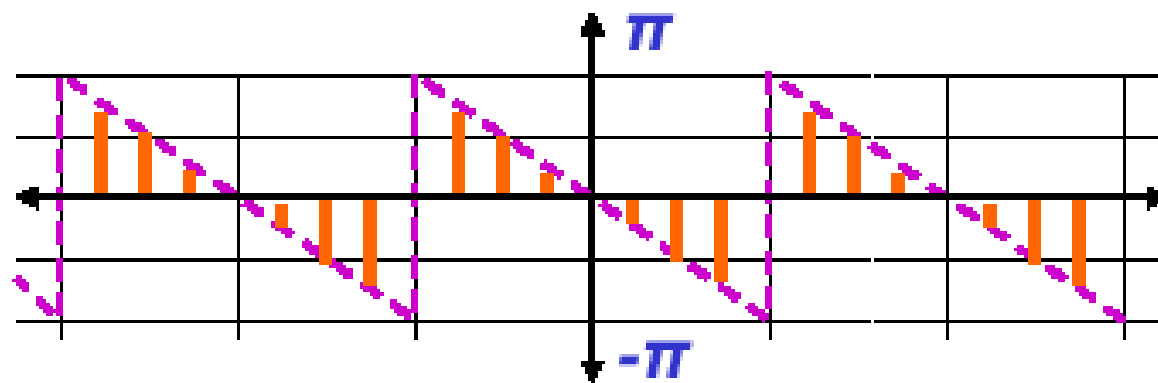
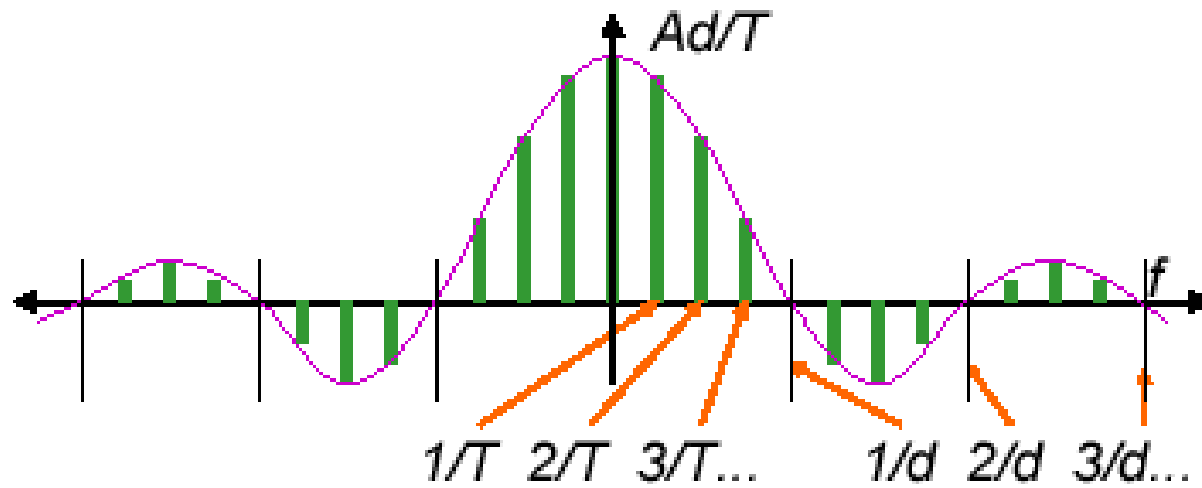
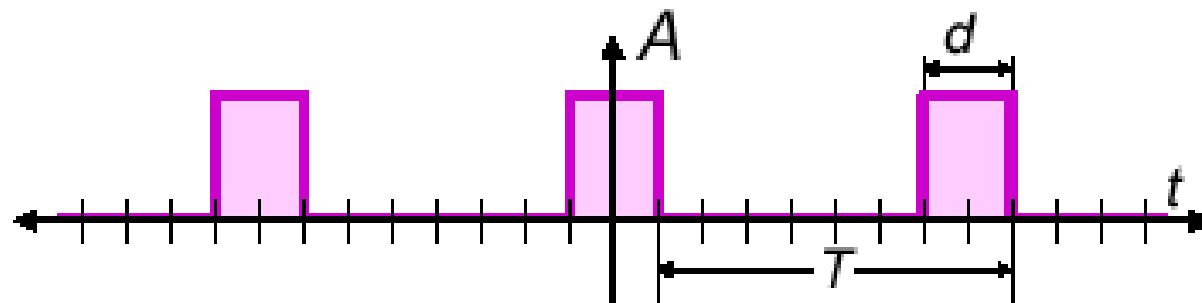
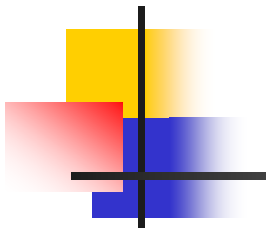


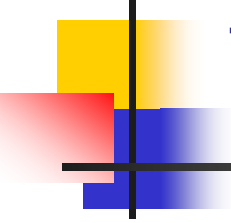


Convergencia de la serie de Fourier

- Las señales que encontramos en el mundo real cumplen las condiciones de Dirichlet. Por lo tanto :
- Las series de Fourier= $x(t)$ donde $x(t)$ es continua
- Las series de Fourier="punto medio" en puntos de discontinuidad.
- Convergencia. Fenómeno de Gibbs en puntos de discontinuidad.







Propiedades de las funciones seno y coseno: funciones ortogonales

- Un conjunto de funciones $\phi_k(t)$ es ortogonal en un intervalo $a < t < b$ si para dos funciones cualesquiera se cumple

$$\int_a^b \phi_m(t) \phi_n(t) dt = \begin{cases} 0 & \text{para } m \neq n \\ r_n & \text{para } m = n \end{cases}$$

Consideremos un conjunto de
funciones senoidales

