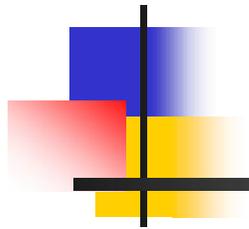
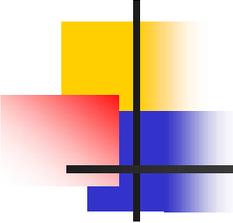


Análisis de Señales

Curso 2017



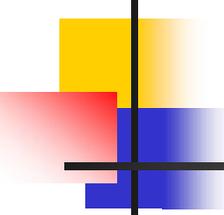
Análisis de Fourier



Análisis de Fourier en TC

- Teorema de Fourier
- Serie de Fourier
- Transformada de Fourier (próxima clase)
- 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

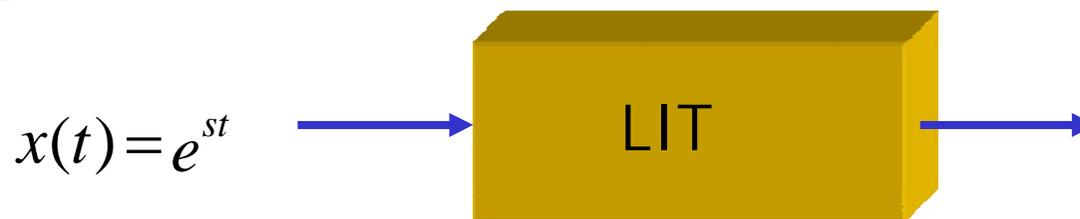


Entrada : función propia \Rightarrow Salida : misma función multiplicada por una constante

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?



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

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

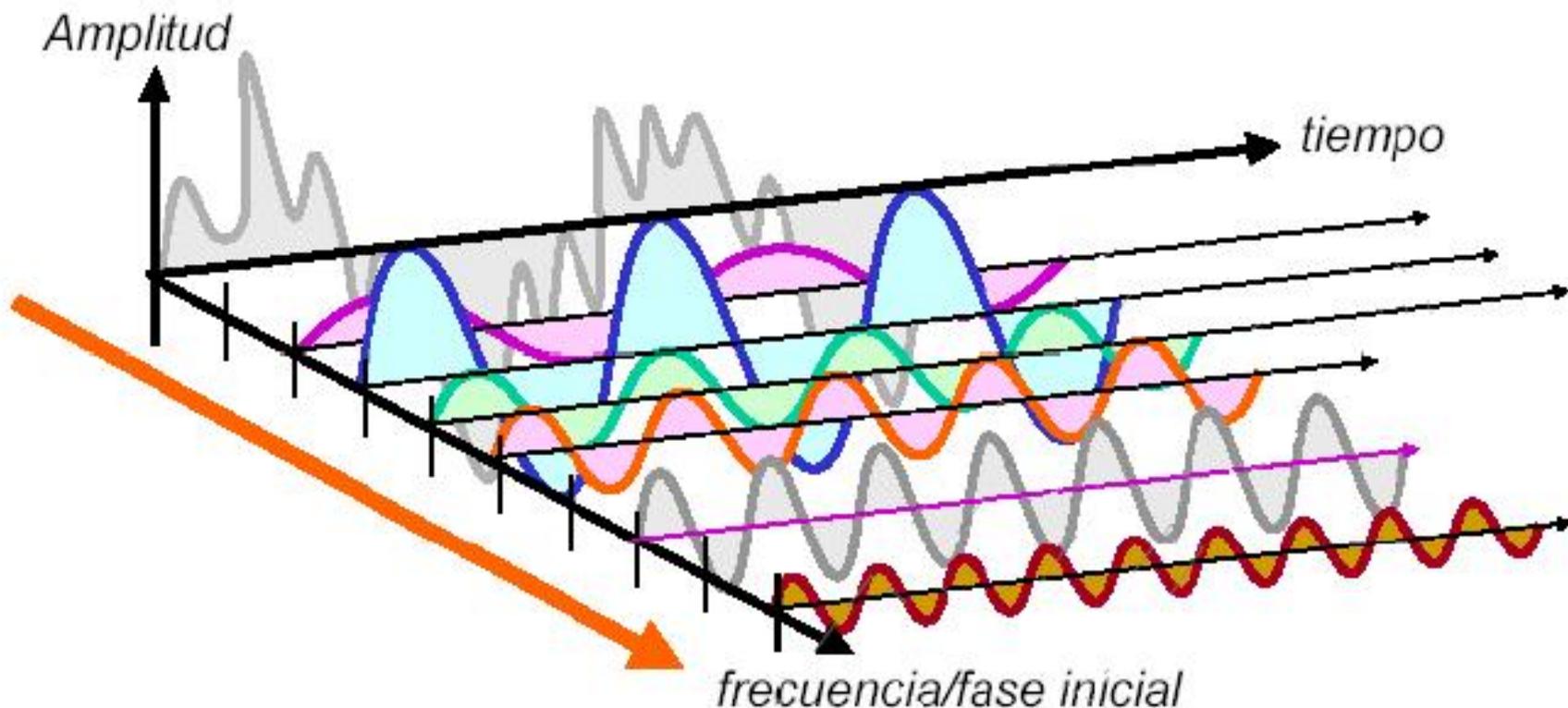
Función propia

Valor propio

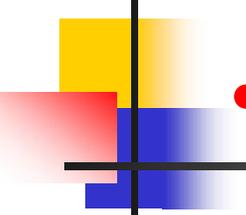
Fourier : con
 $s = j\omega$

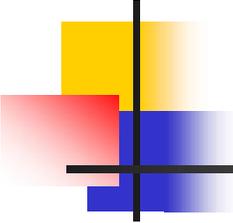
Representación de señales

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



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*.



Serie trigonométrica de Fourier

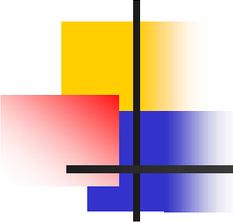
Algunas funciones periódicas $f(t)$ de periodo T pueden expresarse por la siguiente serie, llamada Serie Trigonométrica de Fourier

$$f(t) = \frac{1}{2}a_0 + a_1 \cos(\omega_0 t) + a_2 \cos(2\omega_0 t) + \dots \\ + b_1 \text{sen}(\omega_0 t) + b_2 \text{sen}(2\omega_0 t) + \dots$$

Donde $\omega_0 = 2\pi / T$.

Es decir:

$$f(t) = \frac{1}{2} a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} [a_n \cos(n\check{S}_0 t) + b_n \text{sen}(n\check{S}_0 t)]$$



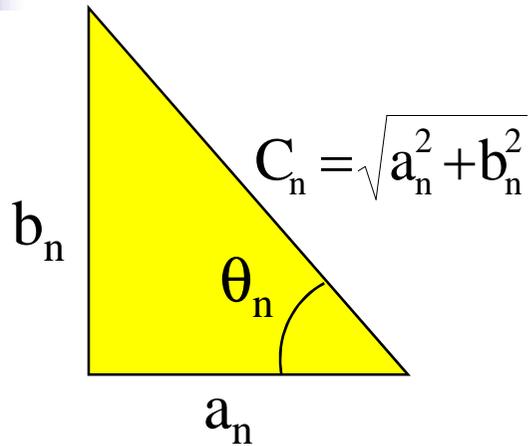
Serie trigonométrica de Fourier

Es posible escribir de una manera ligeramente diferente la Serie de Fourier, si observamos que el término $a_n \cos(n\omega_0 t) + b_n \sin(n\omega_0 t)$ se puede escribir como

$$\sqrt{a_n^2 + b_n^2} \left(\frac{a_n}{\sqrt{a_n^2 + b_n^2}} \cos(n\omega_0 t) + \frac{b_n}{\sqrt{a_n^2 + b_n^2}} \sin(n\omega_0 t) \right)$$

Podemos encontrar una manera más compacta para expresar estos coeficientes pensando en un triángulo rectángulo:

Serie trigonométrica de Fourier

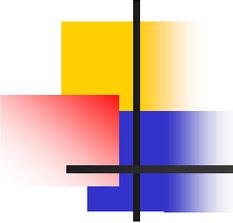


$$\frac{a_n}{\sqrt{a_n^2 + b_n^2}} = \cos \theta_n$$

$$\frac{b_n}{\sqrt{a_n^2 + b_n^2}} = \text{sen} \theta_n$$

Con lo cual la expresión queda

$$\begin{aligned} C_n [\cos \theta_n \cos(n\omega_0 t) + \text{sen} \theta_n \text{sen}(n\omega_0 t)] \\ = C_n [\cos(n\check{S}_0 t - \theta_n)] \end{aligned}$$



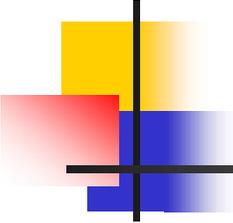
Serie trigonométrica de Fourier

Si además definimos $C_0 = a_0/2$, la serie de Fourier se puede escribir como:

$$f(t) = C_0 + \sum_{n=1}^{\infty} C_n [\cos(n\omega_0 t - \theta_n)]$$

$$C_n = \sqrt{a_n^2 + b_n^2}$$

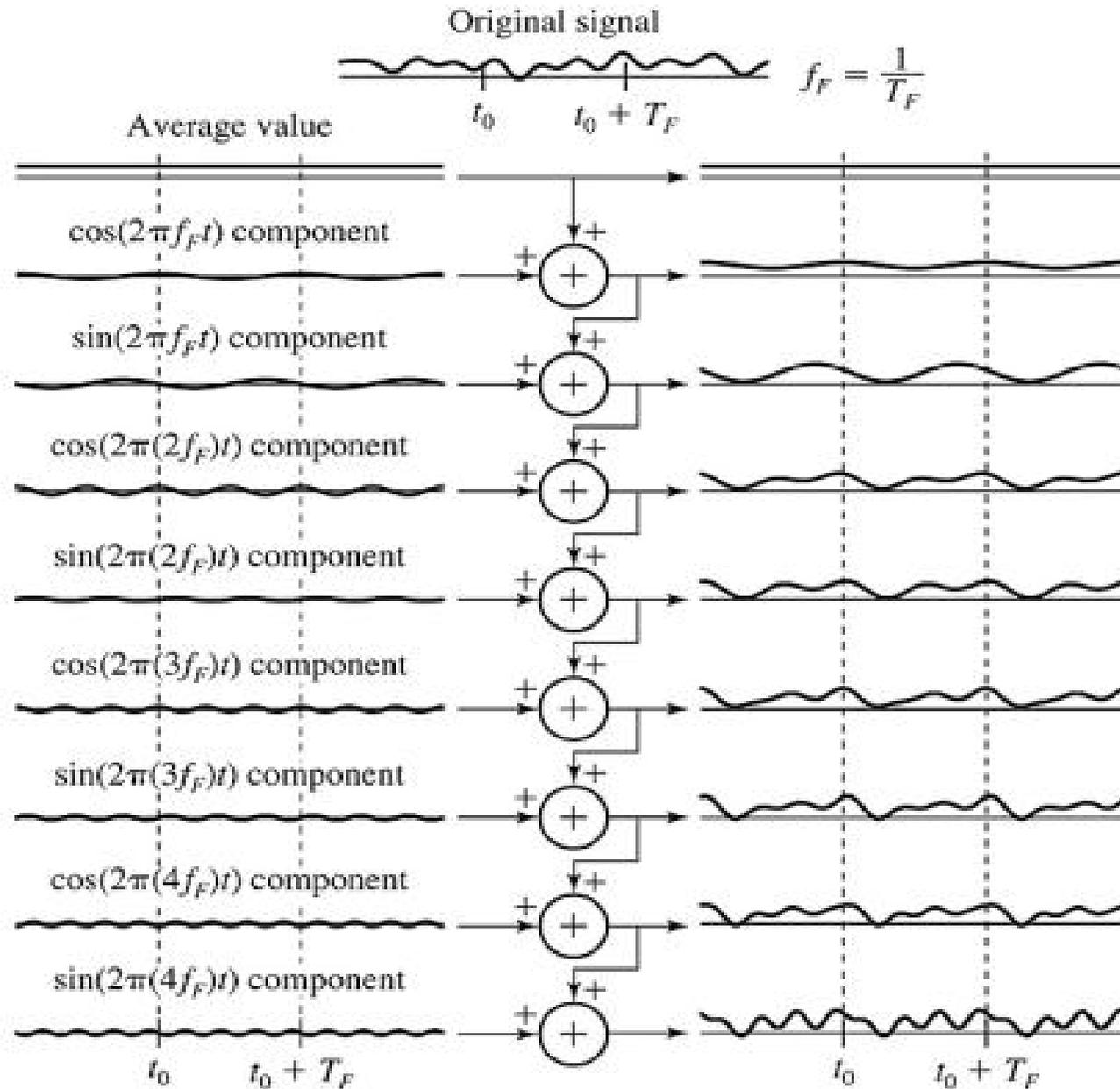
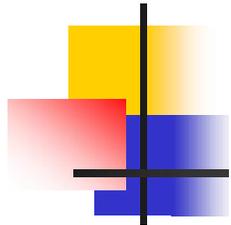
$$\theta_n = \tan^{-1}\left(\frac{b_n}{a_n}\right)$$

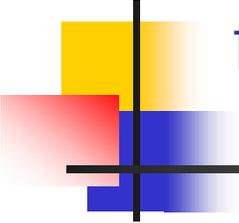


Serie trigonométrica de Fourier

- Así, una función periódica $f(t)$ se puede escribir como la suma de componentes sinusoidales de diferentes frecuencias $\omega_n = n\omega_0$.
- A la componente sinusoidal de frecuencia $n\omega_0$: $C_n \cos(n\omega_0 t + q_n)$ se le llama la n -ésima armónica de $f(t)$.
- A la primera armónica ($n=1$) se le llama la componente fundamental y su periodo es el mismo que el de $f(t)$.
- A la frecuencia $\omega_0 = 2\pi f_0 = 2\pi / T$ se le llama frecuencia angular fundamental.

Forma trigonométrica

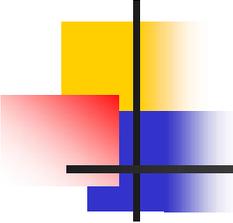




Propiedades de las funciones seno y coseno: funciones ortogonales

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

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



Senos y Cosenos: Ortogonalidad

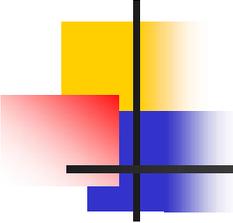
El siguiente es un conjunto de funciones ortogonales en el intervalo $-\frac{T}{2} < t < \frac{T}{2}$.

$1, \cos \omega_0 t, \cos 2\omega_0 t, \cos 3\omega_0 t, \dots, \sin \omega_0 t, \sin 2\omega_0 t, \sin 3\omega_0 t, \dots$
(para cualquier valor de $\omega_0 = 2\pi/T$).

Para verificar lo anterior podemos probar:

$$\int_{-T/2}^{T/2} \cos(m\omega_0 t) dt = \frac{\sin(m\omega_0 t)}{m\omega_0} \Big|_{-T/2}^{T/2} = \frac{2\sin(m\omega_0 T/2)}{m\omega_0} = \frac{2\sin(m\pi)}{m\omega_0} = 0$$

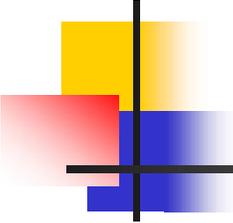
Ya que m es un entero.



Senos y Cosenos: Ortogonalidad

$$\int_{-T/2}^{T/2} \text{sen}(m\omega_0 t) dt = \frac{-\cos(m\omega_0 t)}{m\omega_0} \Big|_{-T/2}^{T/2} =$$
$$= \frac{-1}{m\omega_0} [\cos(m\omega_0 T/2) - \cos(m\omega_0 T/2)] = 0$$

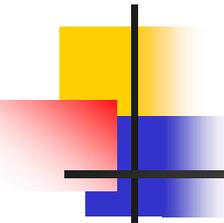
$$\int_{-T/2}^{T/2} \cos(m\omega_0 t) \cos(n\omega_0 t) dt = \begin{cases} 0 & \text{para } m \neq n \\ T/2 & \text{para } m = n \neq 0 \end{cases}$$



Senos y Cosenos: Ortogonalidad

$$\int_{-T/2}^{T/2} \text{sen}(m\omega_0 t) \text{sen}(n\omega_0 t) dt = \begin{cases} 0 & \text{para } m \neq n \\ T/2 & \text{para } m = n \neq 0 \end{cases}$$

$$\int_{-T/2}^{T/2} \text{sen}(m\omega_0 t) \cos(n\omega_0 t) dt = 0 \quad \text{para cualquier } m, n$$



Cálculo de los coeficientes de la Serie de Fourier

➤ Dada una función periódica $f(t)$ ¿cómo se obtiene su serie de Fourier?

$$f(t) = \frac{1}{2}a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} [a_n \cos(n\omega_0 t) + b_n \text{sen}(n\omega_0 t)]$$

➤ Obviamente, el problema se resuelve si sabemos como calcular los coeficientes $a_0, a_1, a_2, \dots, b_1, b_2, \dots$

➤ Esto se puede resolver considerando la ortogonalidad de las funciones seno y coseno comentada anteriormente.



Multiplicando ambos miembros por $\cos(n\omega_0 t)$ e integrando de $-T/2$ a $T/2$, obtenemos:

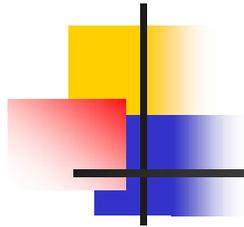
$$a_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \cos(n\omega_0 t) dt \quad n = 0, 1, 2, 3, \dots$$

Similarmente, multiplicando por $\sin(n\omega_0 t)$ e integrando de $-T/2$ a $T/2$, obtenemos:

$$b_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \sin(n\omega_0 t) dt \quad n = 1, 2, 3, \dots$$

Similarmente, integrando de $-T/2$ a $T/2$, obtenemos:

$$a_0 = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) dt$$

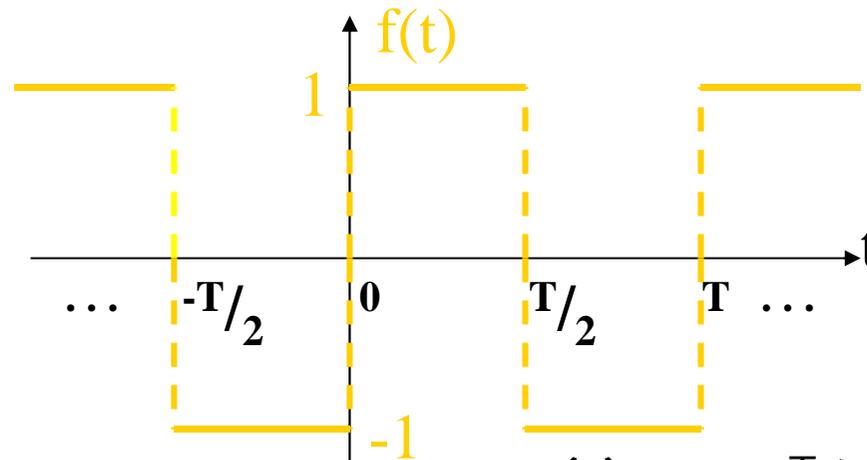


- ✓ El intervalo de integración no necesita ser simétrico respecto al origen.
- ✓ Como la ortogonalidad de las funciones seno y coseno no sólo se da en el intervalo de $-T/2$ a $T/2$, sino en cualquier intervalo que cubra un periodo completo:

(de t_0 a t_0+T , con t_0 arbitrario)

- ✓ las fórmulas anteriores pueden calcularse en cualquier intervalo que cumpla este requisito

Ejemplo: Encontrar la Serie de Fourier para la siguiente función de periodo T:



Solución: La expresión para $f(t)$ en $-\frac{T}{2} < t < \frac{T}{2}$ es

$$f(t) = \begin{cases} -1 & \text{para } -\frac{T}{2} < t < 0 \\ 1 & \text{para } 0 < t < \frac{T}{2} \end{cases}$$

Coeficientes a_n :

$$a_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \cos(n\omega_0 t) dt$$

$$= \frac{2}{T} \left[\int_{-T/2}^0 -\cos(n\omega_0 t) dt + \int_0^{T/2} \cos(n\omega_0 t) dt \right]$$

$$= \frac{2}{T} \left[-\frac{1}{n\omega_0} \operatorname{sen}(n\omega_0 t) \Big|_{-T/2}^0 + \frac{1}{n\omega_0} \operatorname{sen}(n\omega_0 t) \Big|_0^{T/2} \right]$$

$$= 0 \quad \text{para } n \neq 0$$

Coeficientes b_n :

$$b_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \text{sen}(n\omega_0 t) dt$$

$$= \frac{2}{T} \left[\int_{-T/2}^0 -\text{sen}(n\omega_0 t) dt + \int_0^{T/2} \text{sen}(n\omega_0 t) dt \right]$$

$$= \frac{2}{T} \left[\frac{1}{n\omega_0} \cos(n\omega_0 t) \Big|_{-T/2}^0 - \frac{1}{n\omega_0} \cos(n\omega_0 t) \Big|_0^{T/2} \right]$$

$$= \frac{1}{n\pi} [(1 - \cos(n\pi)) - (\cos(n\pi) - 1)]$$

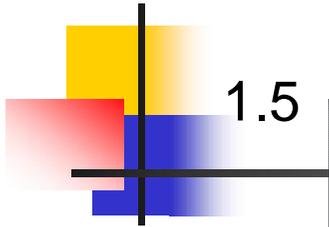
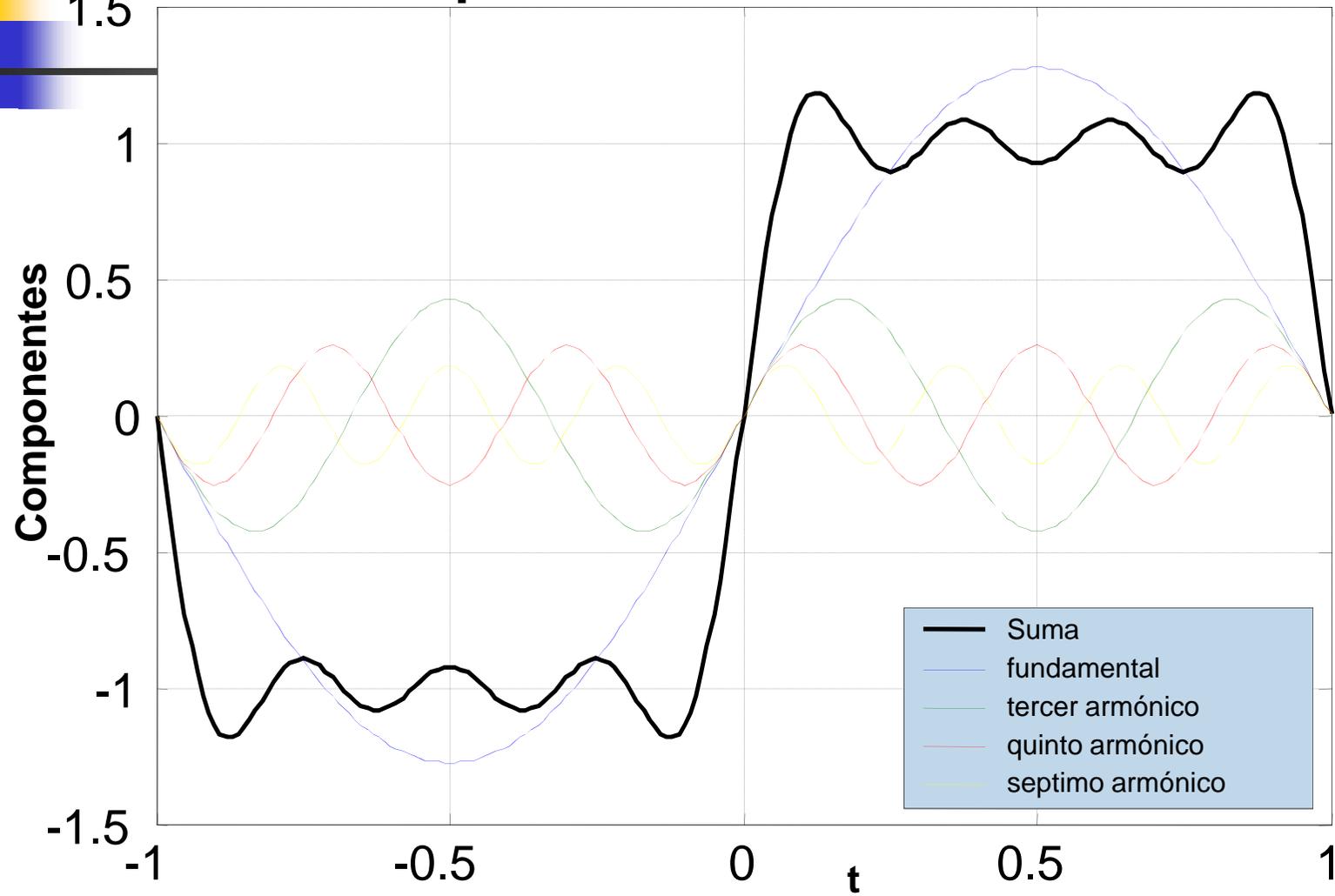
$$= \frac{2}{n\pi} [1 - (-1)^n] \quad \text{para } n \neq 0$$

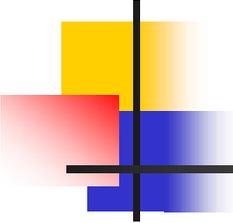
Serie de Fourier: Finalmente la Serie de Fourier queda como

$$f(t) = \frac{4}{\pi} \left[\text{sen}(\omega_0 t) + \frac{1}{3} \text{sen}(3\omega_0 t) + \frac{1}{5} \text{sen}(5\omega_0 t) + \dots \right]$$

En la siguiente figura se muestran: la componente fundamental y los armónicos 3, 5 y 7 así como la suma parcial de estos primeros cuatro términos de la serie para $\omega_0 = f$, es decir, $T=2$:

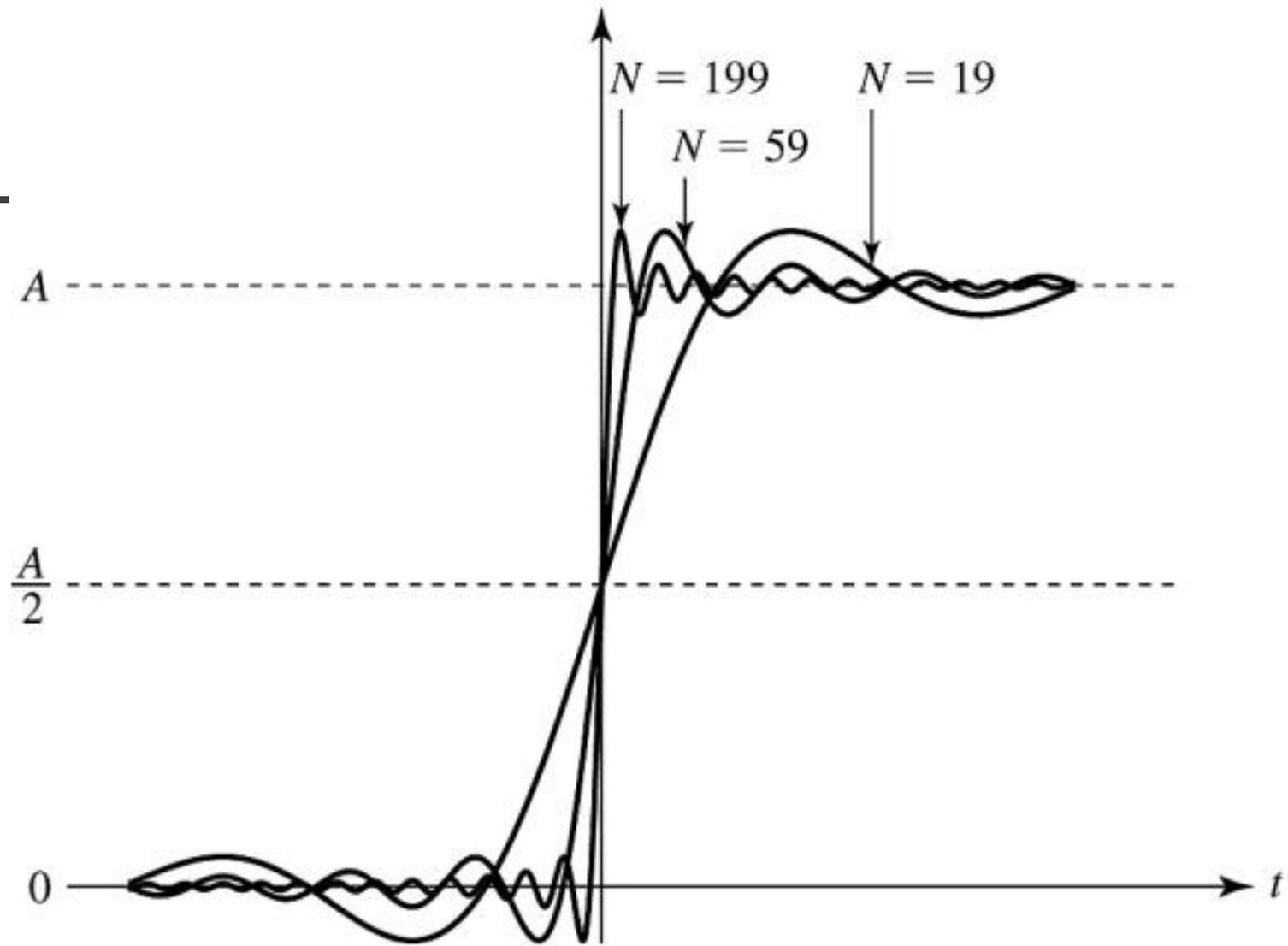
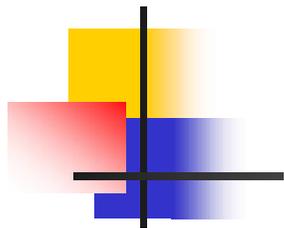
Componentes de la Serie de Fourier

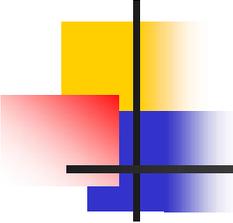




Convergencia de la serie de Fourier

- 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.





Forma compleja de la Serie de Fourier

Consideremos la serie de Fourier para una función periódica $f(t)$, con periodo $T=2\pi/\omega_0$.

$$f(t) = \frac{1}{2}a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} [a_n \cos(n\omega_0 t) + b_n \text{sen}(n\omega_0 t)]$$

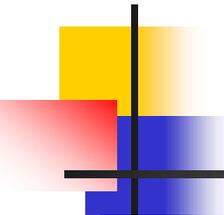
Es posible obtener una forma alternativa usando las fórmulas de Euler:

$$\cos(n\omega_0 t) = \frac{1}{2} (e^{jn\omega_0 t} + e^{-jn\omega_0 t})$$

$$\text{sen}(n\omega_0 t) = \frac{1}{2j} (e^{jn\omega_0 t} - e^{-jn\omega_0 t})$$

Donde

$$j = \sqrt{-1}$$



Forma compleja de la Serie de Fourier

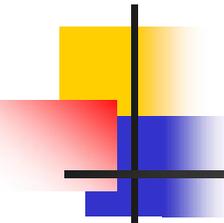
Sustituyendo

$$f(t) = \frac{1}{2} a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \left[a_n \frac{1}{2} (e^{jn\omega_0 t} + e^{-jn\omega_0 t}) + b_n \frac{1}{2j} (e^{jn\omega_0 t} - e^{-jn\omega_0 t}) \right]$$

$$f(t) = \frac{1}{2} a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \left[\frac{1}{2} (a_n - jb_n) e^{jn\omega_0 t} + \frac{1}{2} (a_n + jb_n) e^{-jn\omega_0 t} \right]$$

Y definiendo:

$$c_0 = \frac{1}{2} a_0, \quad c_n = \frac{1}{2} (a_n - jb_n), \quad c_{-n} = \frac{1}{2} (a_n + jb_n)$$



Forma compleja de la Serie de Fourier

La serie se puede escribir como

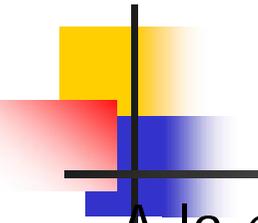
$$f(t) = c_0 + \sum_{n=1}^{\infty} (c_n e^{jn\omega_0 t} + c_{-n} e^{-jn\omega_0 t})$$

O bien,

$$f(t) = c_0 + \sum_{n=1}^{\infty} c_n e^{jn\omega_0 t} + \sum_{n=-1}^{-\infty} c_n e^{jn\omega_0 t}$$

Es decir,

$$f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n e^{jn\omega_0 t}$$



A la expresión obtenida

$$f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n e^{jn\check{S}_0 t}$$

Se le llama forma compleja de la serie de Fourier y sus coeficientes c_n pueden obtenerse a partir de los coeficientes a_n , b_n como ya se dijo, o bien:

Para $n=0, \pm 1, \pm 2, \pm 3, \dots$

$$c_n = \frac{1}{T} \int_0^T f(t) e^{-jn\check{S}_0 t} dt$$

Los coeficientes c_n son números complejos, y también se pueden escribir en forma polar:

$$c_n = |c_n| e^{j\phi_n}$$

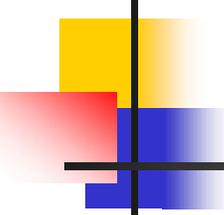
$$c_{-n} = c_n^* = |c_n| e^{-j\phi_n}$$

Donde

$$|c_n| = \frac{1}{2} \sqrt{a_n^2 + b_n^2} \quad \phi_n = \arctan\left(-\frac{b_n}{a_n}\right)$$

Para todo $n \neq 0$,

Para $n=0$, c_0 es un número real: $c_0 = \frac{1}{2} a_0$

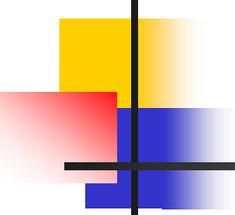


Exponencial compleja (lo mismo que antes)

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

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

- Para c/k ϕ_k es una función periódica de frecuencia fundamental $|k|/w_0$.

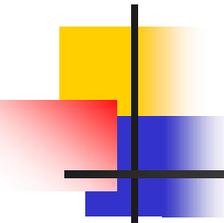


Una combinación lineal de dichas señales :

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

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

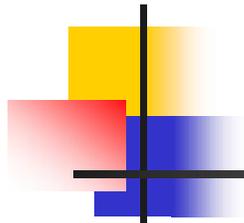


Determinación de la representación en series de Fourier de una señal periódica continua

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


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

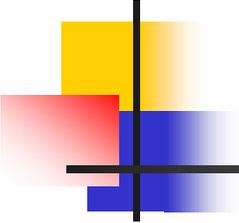
$$\int_0^T x(t) e^{-jn\omega_0 t} dt = \sum_{k=-\infty}^{+\infty} c_k \left[\int_0^T e^{j(k-n)\omega_0 t} dt \right]$$

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

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



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



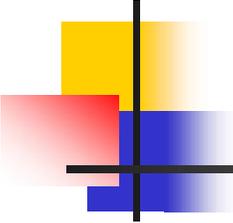
Este par de ecuaciones define la serie de Fourier de una señal periódica continua :

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

Ecuación de análisis

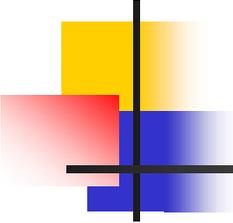
$$x(t) = \sum_{k=-\infty}^{+\infty} c_k e^{jk\omega_0 t}$$

Ecuación de síntesis



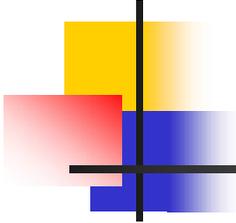
Espectros de frecuencia

- ❖ A la gráfica de la magnitud de los coeficientes c_n contra la frecuencia angular ω de la componente correspondiente se le llama el espectro de amplitud de $f(t)$.
- ❖ A la gráfica del ángulo ϕ_n de fase de los coeficientes c_n contra ω , se le llama el espectro de fase de $f(t)$.
- ❖ Como n sólo toma valores enteros, la frecuencia angular $\omega = n\omega_0$ es una variable discreta y los espectros mencionados son gráficas discretas.



Espectros de frecuencia

- ❖ Dada una función periódica $f(t)$, le corresponde una y sólo una serie de Fourier, es decir, le corresponde un conjunto único de coeficientes c_n .
- ❖ Por ello, los coeficientes c_n especifican a $f(t)$ en el **dominio de la frecuencia** de la misma manera que $f(t)$ especifica la función en el **dominio del tiempo**.



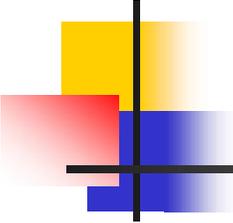
Propiedades de la serie de Fourier

➤ Linealidad

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

➤ Desplazamiento en el tiempo

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



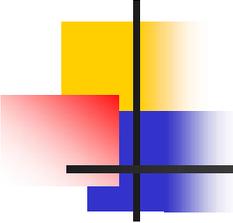
Propiedades de la serie de Fourier

- Escalamiento de tiempo

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

- Relación de Parseval

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

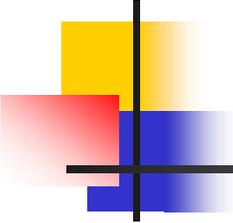


Simetría de la forma de onda

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

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

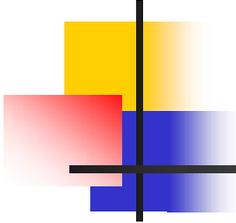
La porción negativa de la onda es el reflejo de la porción positiva, desplazada $\frac{1}{2}$ período.



Simetría de la forma de onda

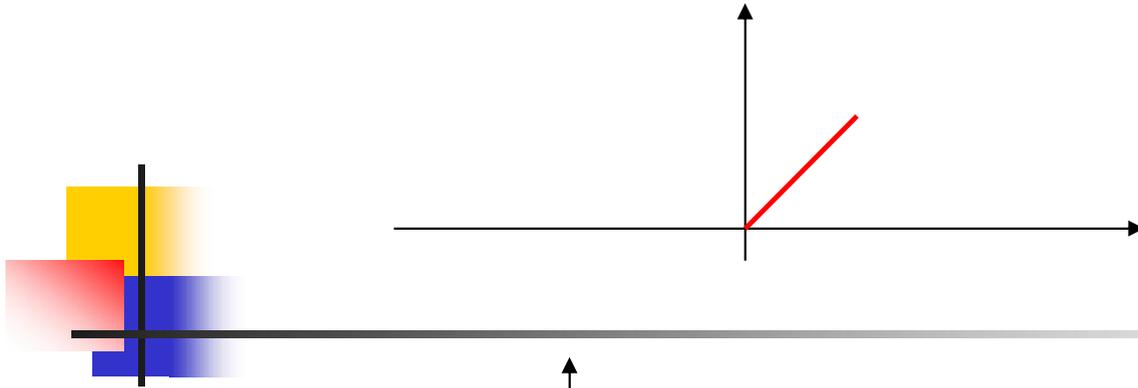
- Simetría de cuarto de onda

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.

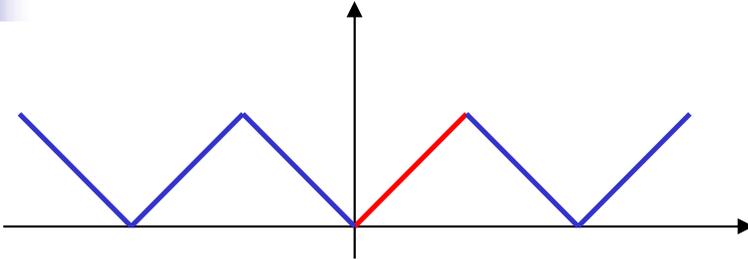


¿Qué podemos decir de los coeficientes con la simetría?

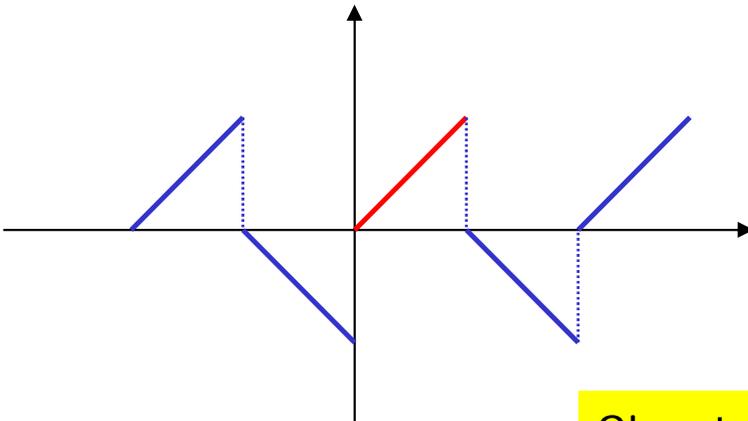
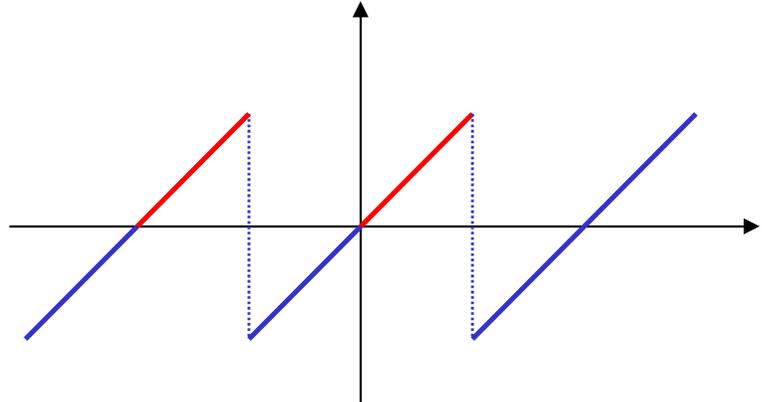
- Función par \Rightarrow a_0 y a_n sólo cos
- Función impar \Rightarrow b_n sólo senos
- Función con simetría de $\frac{1}{2}$ onda \Rightarrow armónicos impares
- Función con simetría de $\frac{1}{4}$ de onda par \Rightarrow armónicas impares coseno
- Función con simetría de $\frac{1}{4}$ de onda impar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



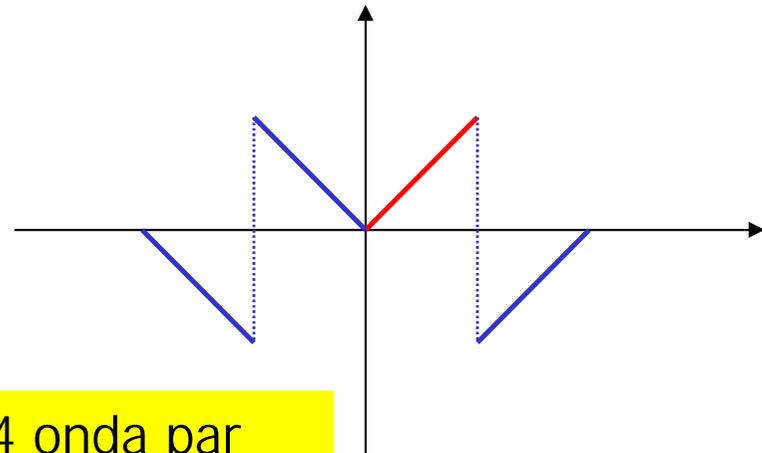
Simetría impar (senos)



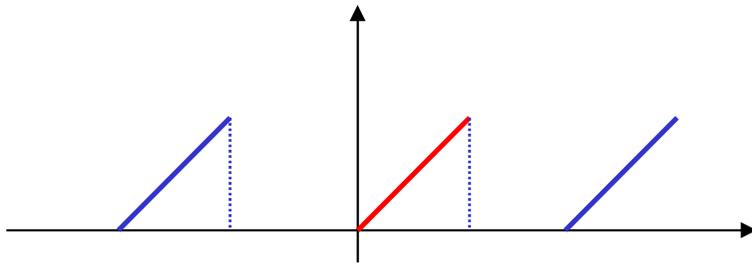
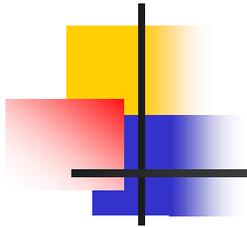
Simetría par (cosenos)



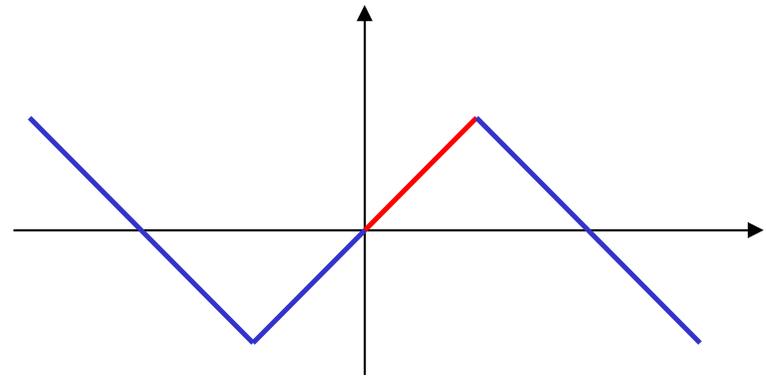
Simetría 1/2 onda (senos y cosenos impares)



Simetría 1/4 onda par (cosenos impares)



senos y cosenos



Simetría 1/4 onda impar
(senos impares)

Simetrías y Coeficientes de Fourier

Simetría	Coeficientes		Funciones en la serie
Ninguna	$a_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \cos(n\omega_0 t) dt$	$b_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \text{sen}(n\omega_0 t) dt$	Senos y cosenos
Par	$a_n = \frac{4}{T} \int_0^{T/2} f(t) \cos(n\omega_0 t) dt$	$b_n = 0$	únicamente cosenos
Impar	$a_n = 0$	$b_n = \frac{4}{T} \int_0^{T/2} f(t) \text{sen}(n\omega_0 t) dt$	únicamente senos
media onda	$a_n = \begin{cases} 0 & n \text{ par} \\ \frac{4}{T} \int_0^{T/2} f(t) \cos(n\omega_0 t) dt & n \text{ impar} \end{cases}$	$b_n = \begin{cases} 0 & n \text{ par} \\ \frac{4}{T} \int_0^{T/2} f(t) \text{sen}(n\omega_0 t) dt & n \text{ impar} \end{cases}$	Senos y cosenos impares

Simetrías y Coeficientes de Fourier

Simetría	Coeficientes		Funciones en la serie
Ninguna	$a_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \cos(n\omega_0 t) dt$	$b_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \text{sen}(n\omega_0 t) dt$	Senos y cosenos
1/4 de onda par	$a_n = 0 \text{ (n par)}$ $a_n = \frac{8}{T} \int_0^{T/4} f(t) \cos(n\omega_0 t) dt$ <p>(n impar)</p>	$b_n = 0$	Sólo cosenos impares
1/4 de onda impar	$a_n = 0$	$b_n = 0 \text{ (n par)}$ $b_n = \frac{8}{T} \int_0^{T/4} f(t) \text{sen}(n\omega_0 t) dt$ <p>(n impar)</p>	Sólo senos impares