

### Problema PTC0004-05

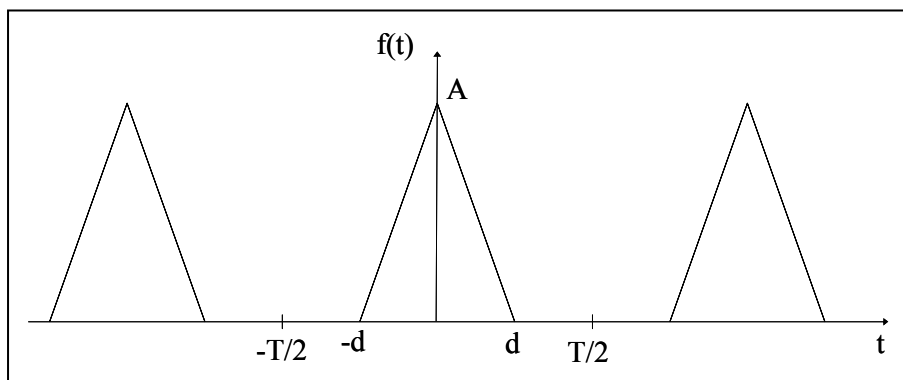
a) Obtener el espectro de amplitud de un onda triangular centrada en el origen de amplitud  $A$ , ancho  $2d$ , y período  $T$ .

b) Calcular los armónicos para el caso de que  $T=2d$  y  $A=1$ .

### Solución PTC0004-05

Apartado a)

La onda triangular constituye una función periódica  $f(t)$  de la forma



Al ser  $f(t)$  una función periódica, admite un desarrollo en serie de Fourier de acuerdo con la expresión

$$f(t) = \frac{1}{T} \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n e^{j\omega_n t}$$

en la que los coeficientes se calculan de acuerdo con:

$$c_n = \int_{-T/2}^{T/2} f(t) e^{-j\omega_n t} dt$$

La señal  $f(t)$  en el intervalo que no es nula, puede considerarse compuesta por dos rectas independientes que se corresponderían con las funciones  $f_1(t)$  y  $f_2(t)$ . Por lo tanto,

$$c_n = \int_{-T/2}^{-d} 0 e^{-j\omega_n t} dt + \int_{-d}^0 f_1(t) e^{-j\omega_n t} dt + \int_0^d f_2(t) e^{-j\omega_n t} dt + \int_d^{T/2} 0 e^{-j\omega_n t} dt$$

Las rectas  $f_1(t)$  y  $f_2(t)$  pueden calcularse fácilmente pues se conocen los puntos por los que pasan. Recordando que la ecuación de una recta que pasa por dos puntos es

$$\frac{y - y_1}{x - x_1} = \frac{y_2 - y_1}{x_2 - x_1}$$

o, lo que es lo mismo,

$$y = y_1 + \frac{y_2 - y_1}{x_2 - x_1} (x - x_1)$$

Para la primera de las rectas, que pasa por los puntos  $[-d, 0]$  y  $[0, A]$ , tenemos

$$f_1(t) = 0 + \frac{A - 0}{0 - (-d)} (t + d) = \frac{A}{d} (t + d)$$

$$f_1(t) = A + \frac{A}{d}t$$

Para la segunda recta podemos escribir

$$f_2(t) = A + \frac{0-A}{d-0}(t-0) = A - \frac{A}{d}t$$

Con estos resultados podemos escribir de nuevo el coeficiente como

$$c_n = \int_{-d}^0 \left( A + \frac{A}{d}t \right) e^{-j\omega_n t} dt + \int_0^d \left( A - \frac{A}{d}t \right) e^{-j\omega_n t} dt$$

$$c_n = \int_{-d}^0 A e^{-j\omega_n t} dt + \int_{-d}^0 \frac{A}{d} t e^{-j\omega_n t} dt + \int_0^d A e^{-j\omega_n t} dt - \int_0^d \frac{A}{d} t e^{-j\omega_n t} dt$$

Agrupando términos

$$c_n = A \int_{-d}^d e^{-j\omega_n t} dt + \frac{A}{d} \int_{-d}^0 t e^{-j\omega_n t} dt - \frac{A}{d} \int_0^d t e^{-j\omega_n t} dt$$

Para simplicidad de la resolución denominemos  $c_{n1}$ ,  $c_{n2}$  y  $c_{n3}$  respectivamente a cada una de las integrales anteriores. De esta forma

$$c_n = c_{n1} + c_{n2} + c_{n3}$$

Resolvamos ahora cada una de ellas. Para la primera tenemos

$$c_{n1} = A \int_{-d}^d e^{-j\omega_n t} dt = \frac{A}{-j\omega_n} \left[ e^{-j\omega_n t} \right]_{-d}^d = \frac{A}{-j\omega_n} (e^{-j\omega_n d} - e^{+j\omega_n d})$$

$$c_{n1} = \frac{A}{j\omega_n} (e^{j\omega_n d} - e^{-j\omega_n d})$$

En el caso de la segunda integral podemos escribir

$$c_{n2} = \frac{A}{d} \int_{-d}^0 t e^{-j\omega_n t} dt$$

Esa integral no es inmediata de resolver. Abordémosla por partes, haciendo los siguientes cambios de variables

$$u = t \Rightarrow du = dt$$

$$dv = e^{-j\omega_n t} dt \Rightarrow v = \frac{e^{-j\omega_n t}}{-j\omega_n}$$

Recordando que en la integración por partes

$$\int u dv = u \cdot v - \int v du$$

podemos sustituir

$$c_{n2} = \frac{A}{d} \left[ t \frac{e^{-j\omega_n t}}{-j\omega_n} \right]_{-d}^0 - \frac{A}{d} \int_{-d}^0 \frac{e^{-j\omega_n t}}{-j\omega_n} dt$$

$$c_{n2} = \frac{A}{d} \left[ 0 + d \frac{e^{j\omega_n d}}{-j\omega_n} \right] - \frac{A}{d(-j\omega_n)} \left[ \frac{e^{-j\omega_n t}}{-j\omega_n} \right]_{-d}^0$$

$$c_{n2} = \frac{-A}{j\omega_n} e^{j\omega_n d} + \frac{A}{d\omega_n^2} (e^{-j\omega_n \cdot 0} - e^{j\omega_n d})$$

$$c_{n2} = \frac{-A}{j\omega_n} e^{j\omega_n d} + \frac{A}{d\omega_n^2} (1 - e^{j\omega_n d})$$

Para la última de las integrales tenemos

$$c_{n3} = -\frac{A}{d} \int_0^d t e^{-j\omega_n t} dt$$

Esa integral tampoco es inmediata de resolver. Abordémosla por partes, haciendo los mismos cambios de variables que en el caso anterior

$$u = t \Rightarrow du = dt$$

$$dv = e^{-j\omega_n t} dt \Rightarrow v = \frac{e^{-j\omega_n t}}{-j\omega_n}$$

Recordando que en la integración por partes

$$\int u dv = u \cdot v - \int v du$$

podemos sustituir

$$\begin{aligned} c_{n3} &= -\frac{A}{d} \left[ t \frac{e^{-j\omega_n t}}{-j\omega_n} \right]_0^d + \frac{A}{d} \int_0^d \frac{e^{-j\omega_n t}}{-j\omega_n} dt \\ c_{n3} &= -\frac{A}{d} \left[ d \frac{e^{-j\omega_n d}}{-j\omega_n} - 0 \right] + \frac{A}{d(-j\omega_n)} \left[ \frac{e^{-j\omega_n t}}{-j\omega_n} \right]_0^d \\ c_{n3} &= \frac{A}{j\omega_n} e^{-j\omega_n d} - \frac{A}{d\omega_n^2} (e^{-j\omega_n d} - e^{j\omega_n 0}) \\ c_{n3} &= \frac{A}{j\omega_n} e^{-j\omega_n d} - \frac{A}{d\omega_n^2} (e^{-j\omega_n d} - 1) \end{aligned}$$

Con estos tres resultados estamos ya en condiciones de reanudar el cálculo de los coeficientes  $c_n$  del desarrollo en serie de Fourier. En efecto,

$$\begin{aligned} c_n &= c_{n1} + c_{n2} + c_{n3} \\ c_n &= \frac{A}{j\omega_n} (e^{j\omega_n d} - e^{-j\omega_n d}) + \frac{-A}{j\omega_n} e^{j\omega_n d} + \frac{A}{d\omega_n^2} (1 - e^{j\omega_n d}) + \frac{A}{j\omega_n} e^{-j\omega_n d} - \frac{A}{d\omega_n^2} (e^{-j\omega_n d} - 1) \\ c_n &= e^{j\omega_n d} \left( \frac{A}{j\omega_n} - \frac{A}{j\omega_n} - \frac{A}{d\omega_n^2} \right) + e^{-j\omega_n d} \left( -\frac{A}{j\omega_n} + \frac{A}{j\omega_n} - \frac{A}{d\omega_n^2} \right) + \left( \frac{A}{d\omega_n^2} + \frac{A}{d\omega_n^2} \right) \\ c_n &= e^{j\omega_n d} \left( \frac{-A}{d\omega_n^2} \right) + e^{-j\omega_n d} \left( \frac{-A}{d\omega_n^2} \right) + \frac{2A}{d\omega_n^2} \\ c_n &= \frac{A}{d\omega_n^2} (2 - e^{j\omega_n d} - e^{-j\omega_n d}) = \frac{2A}{d\omega_n^2} \left[ 1 - \frac{(e^{j\omega_n d} + e^{-j\omega_n d})}{2} \right] = \frac{2A}{d\omega_n^2} [1 - \cos(\omega_n d)] \end{aligned}$$

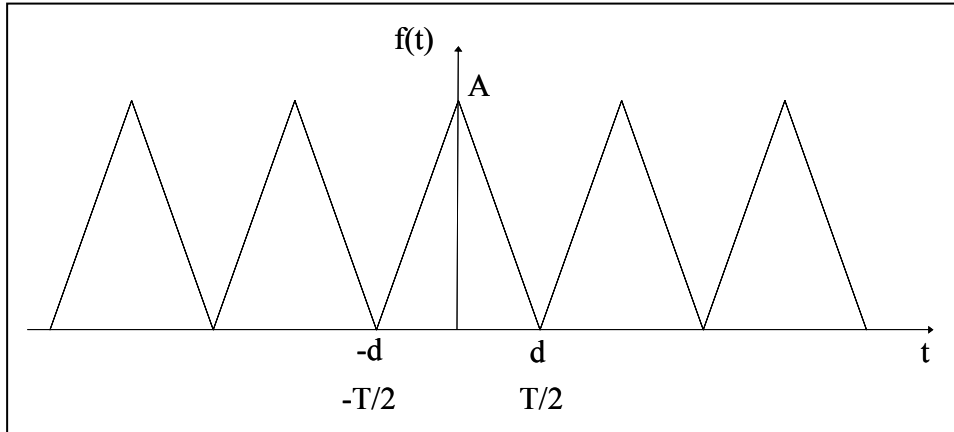
Recordando la expresión del coseno del ángulo doble tenemos

$$\begin{aligned} \cos(2x) &= \cos^2 x - \operatorname{sen}^2 x = (1 - \operatorname{sen}^2 x) - \operatorname{sen}^2 x = 1 - 2\operatorname{sen}^2 x \\ c_n &= \frac{2A}{d\omega_n^2} \left[ 1 - \left\{ 1 - 2\operatorname{sen}^2 \left( \frac{\omega_n d}{2} \right) \right\} \right] = \frac{2A}{d\omega_n^2} 2\operatorname{sen}^2 \left( \frac{\omega_n d}{2} \right) = \frac{4A}{d\omega_n^2} \operatorname{sen}^2 \left( \frac{\omega_n d}{2} \right) \\ c_n &= \frac{4A}{d\omega_n^2} \operatorname{sen}^2 \left( \frac{\omega_n d}{2} \right) \frac{\left( \frac{\omega_n d}{2} \right)^2}{\left( \frac{\omega_n d}{2} \right)^2} = \frac{4A}{d\omega_n^2} \operatorname{Sa}^2 \left( \frac{\omega_n d}{2} \right) \frac{\omega_n^2 d^2}{4} \end{aligned}$$

$$c_n = Ad Sa^2\left(\frac{\omega_n d}{2}\right)$$

Apartado b)

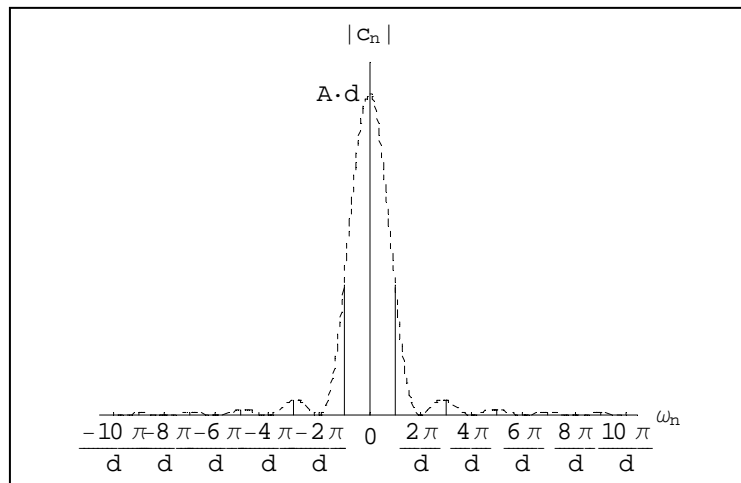
Para el caso de que  $T=2d$ , o lo que es lo mismo  $d=T/2$ , la onda toma la forma de la figura



En ese caso

$$c_n = Ad Sa^2\left(\frac{\omega_n d}{2}\right) = A \frac{T}{2} Sa^2\left(\frac{\omega_n \frac{T}{2}}{2}\right) = \frac{AT}{2} Sa^2\left(\frac{2\pi n \frac{T}{2}}{2}\right)$$

$$c_n = \frac{AT}{2} Sa^2\left(n \frac{\pi}{2}\right)$$



Para calcular los armónicos recordaremos que la función se desarrolla como

$$f(t) = \frac{1}{T} \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n e^{j\omega_n t}$$

es decir, que cada armónico vale

$$M_n = \frac{|c_n|}{T} + \frac{|c_{-n}|}{T}$$

$$M_n = \frac{\left| \frac{AT}{2} \text{Sa}^2\left(n \frac{\pi}{2}\right) \right|}{T} + \frac{\left| \frac{AT}{2} \text{Sa}^2\left(-n \frac{\pi}{2}\right) \right|}{T} = \left| \frac{A}{2} \text{Sa}^2\left(n \frac{\pi}{2}\right) \right| + \left| \frac{A}{2} \text{Sa}^2\left(-n \frac{\pi}{2}\right) \right|$$

Como la función *Sample* es simétrica

$$M_n = \left| \frac{A}{2} \text{Sa}^2\left(n \frac{\pi}{2}\right) \right| + \left| \frac{A}{2} \text{Sa}^2\left(n \frac{\pi}{2}\right) \right| = \left| 2 \frac{A}{2} \text{Sa}^2\left(n \frac{\pi}{2}\right) \right|$$

$$M_n = \left| A \text{Sa}^2\left(n \frac{\pi}{2}\right) \right|$$

Por otro lado la componente de continua vale

$$M_0 = \frac{|c_0|}{T}$$

$$M_0 = \frac{\left| \frac{AT}{2} \text{Sa}^2\left(0 \frac{\pi}{2}\right) \right|}{T} = \frac{A}{2} \cdot 1$$

$$M_0 = \frac{A}{2}$$

Para A=1 podemos escribir la siguiente tabla de valores

<b>n</b>	<b>M</b>
0	0.500
1	0.041
2	0.000
3	0.045
4	0.000
5	0.016
6	0.000
7	0.008
8	0.000
9	0.005
10	0.000