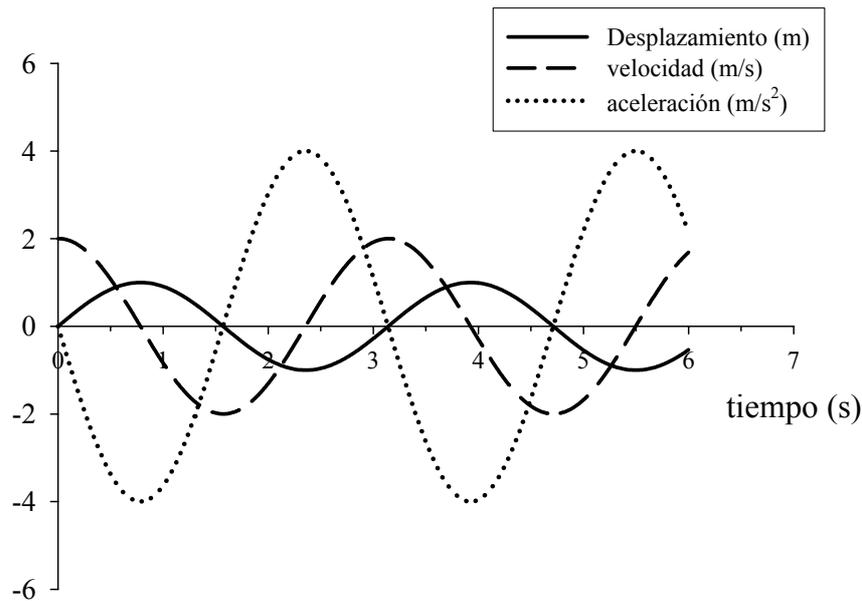


Supondremos que el tiempo comienza a contar cuando el desplazamiento es nulo. Así pues, el desplazamiento es una función senoidal ($y=A \text{ sen } \omega t$). La velocidad, su derivada, será cosenoidal ($v=A\omega \text{ cos } \omega t$), luego está desfasada $\pi/2$ con el desplazamiento, mientras que la aceleración, que saldrá derivando de nuevo la velocidad con respecto al tiempo, será de nuevo senoidal y estará en fase con el desplazamiento ($a=-A\omega^2 \text{ sen } \omega t$).

La representación gráfica se muestra a continuación, para un caso concreto en el cual $A=1 \text{ m}$ y $\omega=1 \text{ rad/s}$.



En cuanto a las energías, la energía total es constante ($E_T=E_c+E_p$), luego vendrá representada por una línea horizontal.

Las energías cinética $\left(E_c = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{1}{2} m A^2 \omega^2 \cos^2 \omega t \right)$ y potencial

$\left(E_p = \frac{1}{2} k y^2 = \frac{1}{2} m A^2 \omega^2 \sin^2 \omega t \right)$ son proporcionales respectivamente a las velocidad al cuadrado y a la posición al cuadrado, luego dependen del seno y del coseno al cuadrado. Como además su suma es constante, están siempre en oposición de fase (cuando una aumenta la otra disminuye) como puede visualizarse en el gráfico ($A=1 \text{ m}$, $\omega=1 \text{ rad/s}$ y $m=1 \text{ kg}$).

