

Solución a la tarea 3, Física computacional I

Kevin Albeiro Zapata Ciro

1 El oscilador armonico

Se tiene un resorte ideal de longitud natural l_0 y constante k , una masa m es suspendida verticalmente a través del resorte, lo cual hace que este se estire hasta una nueva posición de equilibrio D debido al peso mg . Todas las variables se pueden ver en la figura 1.

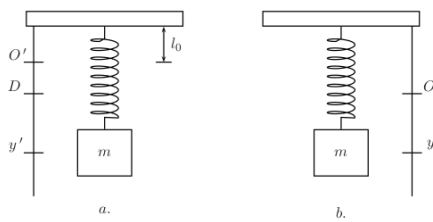


Figure 1: Sistema masa resorte vertical. En *a.* se toma como origen la longitud l_0 ; en *b.* se toma como origen $l_0 + D$. Imagen sacada de [1].

En el sistema primado, tomando como origen O' la longitud natural l_0 (parte *a.* de la figura 1) se tiene que si se deforma el resorte hasta una posición y' se cumple que la energía cinética y potencial son $T = \frac{1}{2}m\dot{y}'^2$ y $U = -\frac{1}{2}ky'^2 + mgy'$, respectivamente. Usando el lagrangiano $L = T - U$ y la ecuación de Euler-Lagrange $\frac{d}{dt}(\frac{\partial L}{\partial \dot{y}'}) - \frac{\partial L}{\partial y'} = 0$ se tiene la ecuación de movimiento $m\ddot{y}' = mg - ky'$, la cual tiene como solución:

$$y' = A \cos(\omega_0 t + \delta) + D \quad (1)$$

Donde $\omega_0^2 = \frac{k}{m}$ es conocida como la frecuencia natural de vibración, A es la amplitud de la vibración, δ es un desfase y D es la nueva posición de equilibrio. Esta ecuación solo se diferencia de un MAS debido al factor D , el cual puede ser hallado igualando la fuerza a cero (derivando la energía potencial e igualando a cero, ya que $F = -\nabla U$ y se iguala a cero para hallar los puntos de equilibrio), obteniendo:

$$D = \frac{mg}{k} \quad (2)$$

Si definimos un nuevo sistema de referencia O , en el nuevo punto de equilibrio D y hacemos una deformación y (parte *b.* de la figura 1), obtenemos que $T = \frac{1}{2}m\dot{y}^2$ y $U = -\frac{1}{2}k(y+D)^2 + mgy$ son la energía cinética y potencial medidas desde este nuevo origen

O . Usando de nuevo el lagrangiano y la ecuación de Euler-Lagrange (esta vez derivando con respecto a y) se obtiene que la nueva ecuación de movimiento es $m\ddot{y} = mg - ky - kD$ y usando la ecuación 2 (debido a que esta distancia no cambia) se llega a que $m\ddot{y} = -ky$ cuya solución es

$$y = A \cos(\omega_0 t + \delta) \quad (3)$$

Donde se observa los parámetros son los mismos que en la ecuación 1 pero sin el D . Esto lo que nos dice es que el punto de equilibrio se desplaza debido a la gravedad y es como si tuviéramos un resorte de longitud natural $l_0 + D$ en vez de uno de longitud natural l_0 . O en otras palabras se tiene una oscilación armónica al rededor del punto de equilibrio $l_0 + D$.

La velocidad se puede hallar derivando y con respecto al tiempo, obteniendo:

$$\dot{y} = -A\omega_0 \sin(\omega_0 t + \delta) \quad (4)$$

2 El oscilador armonico amortiguado

Para el oscilador amortiguado tendremos en cuenta una fuerza de fricción de la forma $F_{fric} = -b\vec{v} = -b\dot{y}\hat{j}$, obteniendo la ecuación de movimiento $\ddot{y} = -\omega_0^2 y - \frac{b}{m}\dot{y}$ cuya solución general es:

$$y = Ae^{-\frac{\Gamma}{2}t} e^{\sqrt{(\frac{\Gamma}{2})^2 - \omega_0^2}t} + Be^{-\frac{\Gamma}{2}t} e^{-\sqrt{(\frac{\Gamma}{2})^2 - \omega_0^2}t} \quad (5)$$

En el cual solo tendremos en cuenta el caso subamortiguado $\frac{\Gamma}{2} < \omega_0$, y definiendo:

$$\sqrt{(\frac{\Gamma}{2})^2 - \omega_0^2} = i\sqrt{\omega_0^2 - (\frac{\Gamma}{2})^2} = i\omega' \quad (6)$$

Usando la ecuación 6 en la ecuación 5 se obtiene la solución:

$$y = Ce^{-\frac{\Gamma}{2}t} \cos(\omega't + \delta) \quad (7)$$

Con parámetros C que es la amplitud, Γ que es el factor asociado al amortiguamiento, ω' la nueva frecuencia y δ que es un desfase.

Se puede hallar la velocidad derivando y con respecto al tiempo, obteniendo:

$$\dot{y} = -C\omega' e^{-\frac{\Gamma}{2}t} \sin(\omega't + \delta) + \frac{\Gamma}{2}y \quad (8)$$

3 Resultados computacionales

Se nos pidio crear graficas de posicion contra tiempo y de espacios de fase de minimo cinco MAS del tipo explicado en la seccion 1 y otros cinco (como minimo) con amortiguamiento como los de la seccion 2. Para los primeros use la ecuacion 3 con sus respectivos parametros y obtuve:

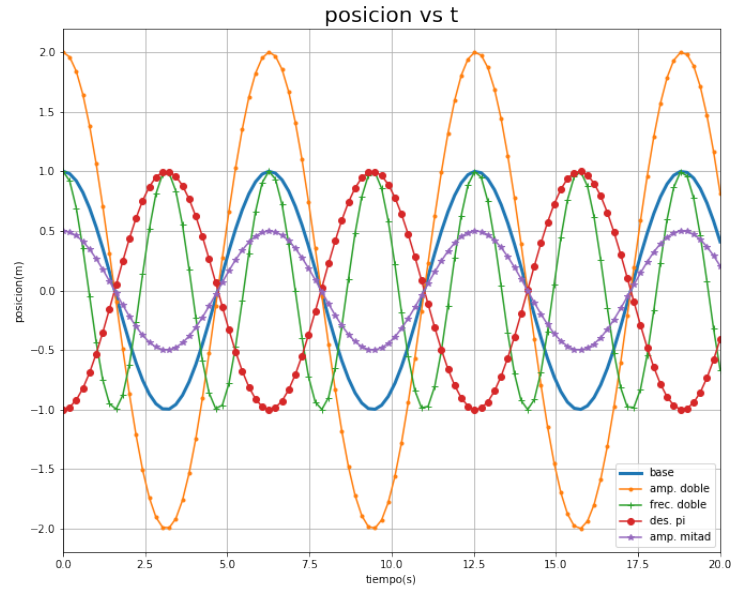


Figure 2: Posicion vs tiempo para 5 MAS

Para los espacios de fase use la ecuacion 3 y la ecuacion 4, obtuve:

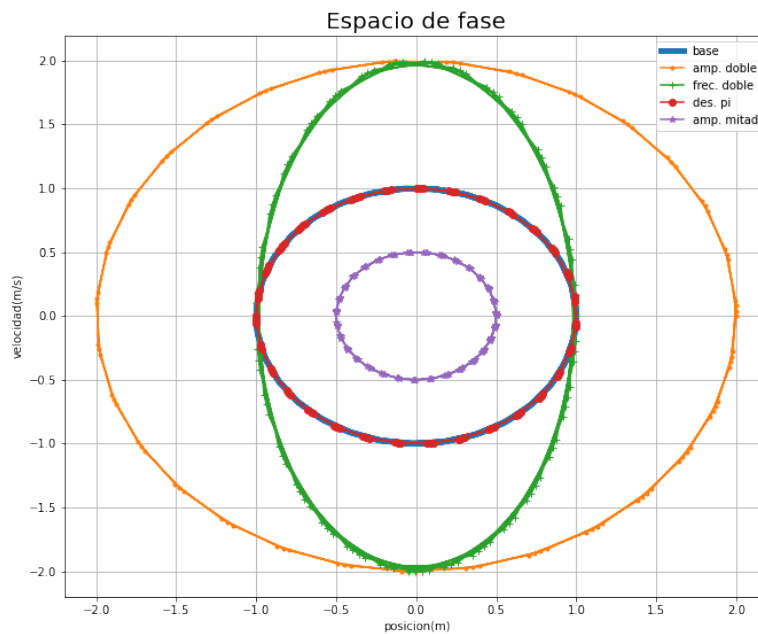


Figure 3: Espacio de Fase de 5 MAS

Para los segundos use la ecuacion 7 y obtuve:

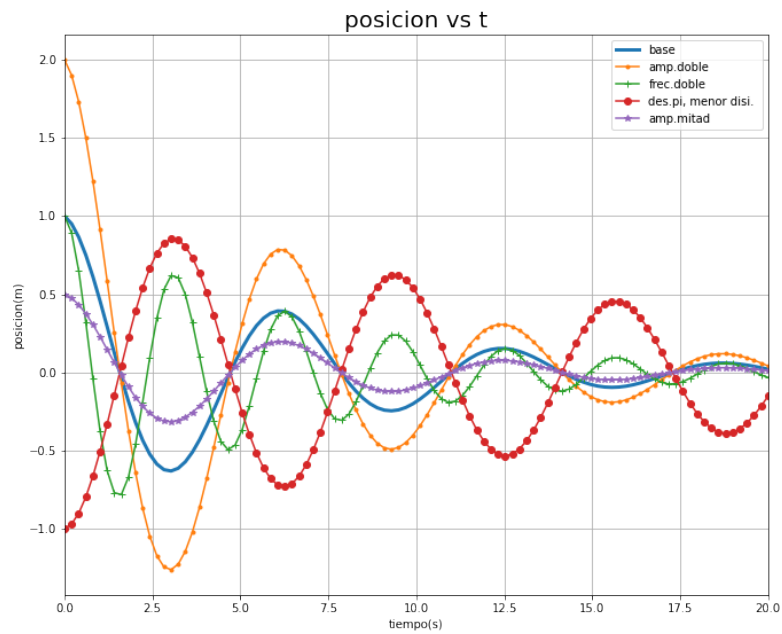


Figure 4: Posicion vs tiempo para 5 osciladores subamortiguados

Para los espacios de fase de estos use 7 y 8 y obtuve:

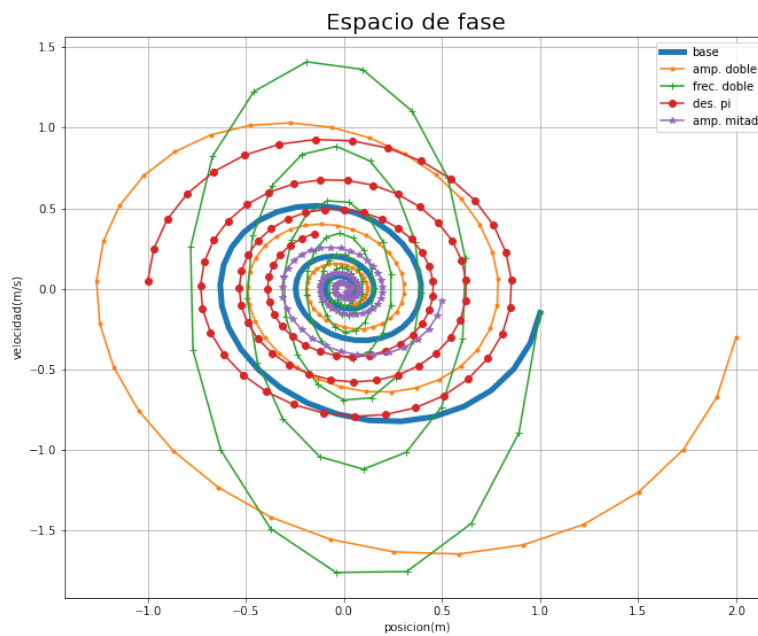


Figure 5: Espacio de fase de 5 osciladores subamortiguados

4 Conclusiones

En la figura 2 se ven 5 MAS, el primero (en azul) que lo llame base tiene una frecuencia natural de uno, una amplitud de uno y un desfase de cero; para los demas fui cambiando estos valores, así el segundo (en amarillo) tiene el doble de amplitud que la base y los demas parametros iguales; el tercero (en verde) tiene el doble de frecuencia que la base y el resto de parametros iguales; el cuarto (de rojo) tiene un desfase de π con respecto a la base y el resto de parametros iguales; el 5 (de morado) tiene la mitad de la amplitud del llamado base.

En la figura 3 mantuve el mismo codigo de colores que en la figura 2, pero esta es el espacio de fase, de nuevo el base es el azul; podemos concluir muy claramente que doblar la amplitud (amarillo) dobla tanto las posiciones que avarca como las rapideces a las que puede llegar; doblar la frecuencia (verde) mantiene las posiciones que avarca pero dobla las rapideces; los desfases (rojo) no ocasionan ningun tipo de cambio a las posiciones ni a las rapideces; y por ultimo disminuir la amplitud (morado) disminuye tanto las posiciones como las rapideces.

En la figura 4 se ven 5 osciladores subamortiguados las referencias de colores las mantuve porque el unico parametro que cambiaba era Γ y lo mantuve igual a 0.03 para todos excepto para el rojo (el desfasado π) donde lo hice igual a 0.01, se observa que a menos Γ menos se amortigua.

En la figura 5, se ve que los espacios de fase tienden al punto de equilibrio (que en nuestro caso no es cero sino D , aunque en las graficas aparece cero). Y se observa que siguen manteniendo los mismos aspectos de rapideces y velocidades que en la grafica 3; la unica que cambia es la roja, donde se ve una rotacion de π en esa espiral. En conclusion los MAS y los osciladores subamortiguados comparten muchas características, siendo los primeros un caso de los segundos como se puede ver haciendo Γ igual a cero en las ecuaciones.

References

- [1] Guerrero de Mesa, A. (2008). Oscilaciones y ondas. Universidad Nacional de Colombia, Unibiblos.