

## Clase 8

Manuel Garcia.

March 4, 2024

### 1 Ejemplo 1

Para oscilador armónico clásico de  $m$  grados de libertad, determine el volumen en el espacio de fase y su trayectoria clásica.

$$H(p, q) = \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega^2 q^2; \quad \omega^2 = \frac{k}{m}$$

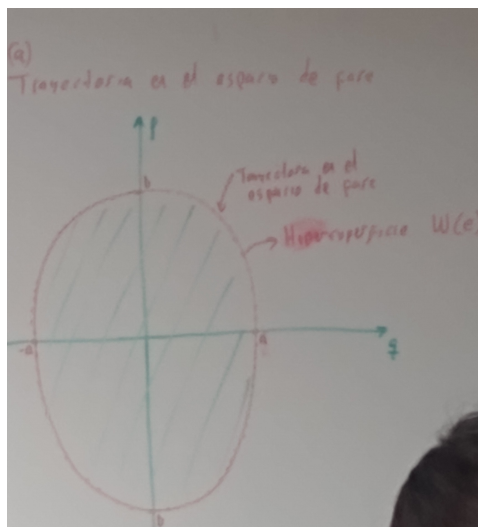
Para unas condiciones iniciales dadas por  $t_0$ ;  $q = A$ ;  $p = 0$

#### Solucion

Dado que  $H(p, q) = \epsilon$ ; energía mecánica total

$$\begin{aligned} \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega^2 q^2 = \epsilon &\rightarrow \frac{p^2}{2m\epsilon} + \frac{q^2}{\frac{2\epsilon}{m\omega^2}} = 1 \\ &\rightarrow \frac{p_\omega^2}{b^2} + \frac{q_\omega^2}{a^2} = 1 \end{aligned}$$

Trayectoria en el espacio de fase:



El volumen  $\Lambda(\epsilon)$  está envuelto por la hipersuperficie  $\omega(\epsilon)$ . El area de esta es el area de la elipse.

$$\Lambda(\epsilon) = \pi ab = \pi \sqrt{\frac{2\epsilon}{m\omega^2}} \sqrt{2m\epsilon}$$

$$\Lambda(\epsilon) = 2\pi \frac{\epsilon}{\omega}$$

De forma equivalente

$$p^2 = 2m\epsilon - \frac{1}{2}m^2\omega^2q^2 \quad \rightarrow \quad |p| = \sqrt{2m\epsilon - \frac{1}{2}m^2\omega^2q^2}$$

$$\Lambda(\epsilon) = \int_{H(p,q) \leq \epsilon} d\Lambda = \int_{-A}^A dq \int_{-|p|}^{|p|} dp = 4 \int_0^A dq \int_0^{|p|} dp$$

$$\Lambda(\epsilon) = 4 \int_0^A dq \sqrt{2m\epsilon - \frac{1}{2}m\omega^2q^2} = 4\sqrt{2m\epsilon} \int_0^A dq \sqrt{1 - Dq^2} \quad \text{con } D = \frac{1}{2} \frac{m\omega^2}{\epsilon}$$

$$= \sqrt{2m\epsilon} \frac{1}{2} \left[ A\sqrt{1 - A^2D} + \frac{\arcsin A\sqrt{D}}{\sqrt{D}} \right]$$

Tenemos que  $\frac{\arcsin A\sqrt{D}}{\sqrt{D}} = \frac{\pi}{2} \sqrt{\frac{2\epsilon}{m\omega^2}}, \quad A = \frac{2\epsilon}{m\omega^2}$

$$\Lambda(\epsilon) = 2\pi \frac{\epsilon}{\omega}$$

si  $\epsilon \rightarrow \epsilon' = \epsilon + \Delta\epsilon$

$$\Lambda = 2\pi \frac{\epsilon'}{\omega} = 2\pi \frac{\epsilon}{\omega} + 2\pi \frac{\Delta\epsilon}{\omega}$$

$$\Delta\Lambda = \Lambda' - \Lambda$$

$$\Delta\Lambda = 2\pi \frac{\Delta\epsilon}{\omega}$$

## 2 Ejemplo 2

Asumamos que la probabilidad de encontrar al oscilador con un  $q$  entre  $q$  y  $q + dq$  está dada por

$$\rho(q)dq = \frac{d\Lambda}{\Delta\Lambda}$$

Encuentre  $\rho(q)$  como funcion de  $A$  (amplitud)

Así:

$$\rho(q)dq = \frac{2dpdq}{2\pi \frac{\Delta\epsilon}{\omega}} = \frac{\omega}{\pi} dp \frac{dq}{d\epsilon} = \frac{\omega}{\pi} \left( \frac{dp}{d\epsilon} \right) dq$$

$$\text{y que } \epsilon = \epsilon(p, q) = \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega^2q^2$$

$$\frac{d\epsilon}{dp} = \frac{1}{2m} 2|p| = \frac{|p|}{m} \rightarrow \frac{dp}{d\epsilon} = \frac{m}{|p|}$$

$$\text{Así } \rho(q) = \frac{\omega}{\pi} \frac{dp}{d\epsilon} = \frac{\omega}{\pi} \frac{m}{|p|} = \frac{\omega}{\pi} \frac{m}{\sqrt{2m\epsilon - \frac{1}{2}m^2\omega^2q^2}}$$

tenemos que

$$q^2 = A^2 \cos^2(\omega t + \phi) \dot{q}^2 = A^2 \sin^2(\omega t + \phi)$$

Luego

$$\tilde{p} = m^2 \dot{q}^2 = A^2 m^2 \omega^2 \sin^2(\omega t + \phi)$$

Así

$$\epsilon = \frac{1}{2m}p^2 + \frac{1}{2}m\omega^2 q^2 = \frac{1}{2}A^2m\omega^2 \quad \rightarrow \quad A^2 = \frac{2\epsilon}{m\omega^2}$$

Entonces

$$m^2\omega^2 A^2 = 2m\epsilon$$

### Ejercicio

Si  $q(t) = A \cos(\omega t + \phi)$ ,  $0 < \phi < 2\pi$  asumiendo que  $\omega(\phi)d\phi$  es la probabilidad de que  $\phi$  se encuentre entre  $\phi$  y  $\phi + d\phi$  es:

$$\omega(\phi)d\phi = \frac{1}{2\pi}d\phi$$

Establecida la correspondencia con la probabilidad de que  $q$  se encuentre entre  $q$  y  $q + dq$  dad por  $p(q)dq$ , encontrar

$$\rho(q)$$

## 3 Ejemplo 3

(a) Encontrar el volumen en el espacio de fase para un pendulo simple con pequeñas oscilaciones de longitud  $l$  y masa  $m$

(b) Determine el cambio en el volumen en el espacio de fase  $\Delta\Lambda$  si la longitud del pendulo cambia de  $l \rightarrow l' = 2l$

**Solucion** La energia

$$E = T + V = \frac{1}{2}mv^2 + mgl(1 - \cos\theta) = \frac{ml^2\dot{\theta}^2}{2} + m\omega^2 l^2(1 - \cos\theta); \quad \omega^2 = \frac{g}{l}$$

(a) Para pequeñas oscilaciones  $\cos\theta \approx 1 - \frac{\theta^2}{2!} + \dots$

$$\begin{aligned} \frac{1}{2}mA^2\omega^2 &= \frac{p_\theta^2}{2ml^2} + \frac{m\omega^2 l^2 \theta^2}{2} \\ \rightarrow 1 &= \frac{p_\theta^2}{(ml\omega A)^2} + \frac{\theta^2}{(A/l)^2} = \frac{p_\theta^2}{b^2} + \frac{\theta^2}{a^2} \end{aligned}$$

Volumen  $\Lambda$  envuelto por  $\omega(\epsilon)$

$$\Lambda = \pi ab = \pi m\omega A^2$$

## 4 Ejemplo 4

Considerando el oscilador armónico cuántico, determine el minimo elemento de volumen en el espacio de fase por un estado cuantico arbitrario (i-esimo)  $\rightarrow |\phi_i\rangle \rightarrow \epsilon_i = \hbar\omega(i + 1/2)$ .

El hamiltoniano del sistema

$$H^{(1)} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega^2 \hat{x}^2; \quad \omega^2 = \frac{k}{m}$$

**Solucion**

$$\hat{H}^{(1)} |\phi_i\rangle = \epsilon_i |\phi_i\rangle; \quad \epsilon_i = \hbar\omega(i + 1/2)$$

Dado que el hamiltoniano representa la energia mecanica total

$$\epsilon_i = \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega^2 q^2$$

El volumen en el espacio de fase

$$\Lambda_i = \int_{H(p,q) \leq \epsilon_i} d\Lambda_i = \int dq \int_{H(p,q) \leq \epsilon_i} dp$$

Los limites de la integral

$$\begin{aligned} \epsilon_i &= \frac{1}{2} m \omega^2 q^2; \quad \text{para } q = 0 \\ q^2 &= \frac{2\epsilon_i}{m\omega^2} \quad \rightarrow \quad q = \pm \sqrt{\frac{2\epsilon_i}{m\omega^2}} = \pm A_i \end{aligned}$$

$$p^2 = 2m\epsilon_i - m\omega^2 q^2 \quad \rightarrow \quad p = \pm \sqrt{2m\epsilon_i - m^2\omega^2 q^2} = \pm |p|$$

Entonces

$$\begin{aligned} \Lambda_i &= 4 \int_0^A dq \int_0^{|p|} dp = \frac{2\pi}{\omega} \epsilon_i \\ \Lambda_i &= \frac{2\pi}{\omega} \hbar \omega \left(i + \frac{1}{2}\right) = h \left(i + \frac{1}{2}\right) \end{aligned}$$

Para el estado base  $i = 0$

$$\Lambda_0 = \frac{h}{2} \quad \rightarrow \quad \frac{\Lambda_0}{2} = h$$

Por lo tanto

$$\frac{\Lambda_i}{\left(i + \frac{1}{2}\right)} = h$$

## 5 Teorema de Virial

Gas ideal de particulas libres

$$H(p, q) = T(p) = \sum_{l=1}^N \frac{1}{2} m V_l^2$$

Se calcula el promedio estadistico  $q_i \frac{\partial H}{\partial q_k}$  en el ensamble microcaconico

$$\rho(\vec{q}, \vec{p}) = \frac{\delta(E - H)}{\omega(E)}$$

Se calcula

$$\left\langle q_l \left| \frac{\partial H}{\partial q_k} \right. \right\rangle = \int_{E - \Delta E < H < E + \Delta E} \frac{\delta(E - H)}{\omega(E)} q_l \frac{\partial H}{\partial q_k} d\vec{p} d\vec{q} = \delta_{lk} \frac{1}{\Omega h^{3\omega}} \int \dots$$

$$\left\langle x_l \left| \frac{\partial H}{\partial x_k} \right. \right\rangle = \delta_{lk} \frac{1}{\Omega} \frac{\Lambda}{h^{3\omega}} = \delta_{lk} \frac{1}{\frac{\partial \ln \Lambda}{\partial E}} = \delta_{lk} \frac{\kappa_B}{\left(\frac{\partial S}{\partial E}\right)_{p,v}} = \delta_{lk} \delta_B T$$

$$\left\langle p_l \left| \frac{\partial H}{\partial p_k} \right. \right\rangle = \delta_{lk} \kappa_B T$$

Usando el teorema de Euler

$$2T_x = \sum_l p_l \dot{x}_l \quad \rightarrow \quad \epsilon = \frac{1}{2} \kappa_b T$$

Entonces

$$\epsilon = \epsilon_x + \epsilon_y + \epsilon_z = \frac{3}{2} \kappa_B T$$

## 6 Ejemplo 6

Sea una cadena unidimensional que consiste de  $n$  ( $n \gg 1$ ) elementos.