

# Hamilton Jacobi

**Luis A. Núñez**

*Escuela de Física, Facultad de Ciencias,  
Universidad Industrial de Santander, Santander, Colombia*



3 de diciembre de 2024

- 1 Ecuación de Hamilton Jacobi
- 2 Hamilton-Jacobi y el Principio de Mínima Acción
- 3 Ejemplo: Una vez mas el Oscilador Armónico

- Una transformación canónica  $Q_i = Q_i(q_j, p_j, t)$ ,  $P_i = P_i(q_j, p_j, t)$ , permite encontrar las soluciones de las ecuaciones de Hamilton.

- Una transformación canónica  $Q_i = Q_i(q_j, p_j, t)$ ,  $P_i = P_i(q_j, p_j, t)$ , permite encontrar las soluciones de las ecuaciones de Hamilton.
- Esa transformación  $Q_i = Q_i(q_j, p_j, t)$ ,  $P_i = P_i(q_j, p_j, t)$  lleva  $\mathcal{H}(q_j, p_j, t) \rightarrow \mathcal{H}'(Q_i, P_i, t)$  un hamiltoniano en el cual una (o varias) coordenada  $Q_j$  o/y  $P_j$  son cíclicas

- Una transformación canónica  $Q_i = Q_i(q_j, p_j, t)$ ,  $P_i = P_i(q_j, p_j, t)$ , permite encontrar las soluciones de las ecuaciones de Hamilton.
- Esa transformación  $Q_i = Q_i(q_j, p_j, t)$ ,  $P_i = P_i(q_j, p_j, t)$  lleva  $\mathcal{H}(q_j, p_j, t) \rightarrow \mathcal{H}'(Q_i, P_i, t)$  un hamiltoniano en el cual una (o varias) coordenada  $Q_j$  o/y  $P_j$  son cíclicas
- Supongamos una transformación canónica  $\{q_i, p_i, t\} \rightarrow \{P_i, Q_i, t\}$  tal que,  $(P_i, Q_i)$ , las  $2s$  nuevas coordenadas y momentos son constantes.

- Una transformación canónica  $Q_i = Q_i(q_j, p_j, t)$ ,  $P_i = P_i(q_j, p_j, t)$ , permite encontrar las soluciones de las ecuaciones de Hamilton.
- Esa transformación  $Q_i = Q_i(q_j, p_j, t)$ ,  $P_i = P_i(q_j, p_j, t)$  lleva  $\mathcal{H}(q_j, p_j, t) \rightarrow \mathcal{H}'(Q_i, P_i, t)$  un hamiltoniano en el cual una (o varias) coordenada  $Q_j$  o/y  $P_j$  son cíclicas
- Supongamos una transformación canónica  $\{q_i, p_i, t\} \rightarrow \{P_i, Q_i, t\}$  tal que,  $(P_i, Q_i)$ , las  $2s$  nuevas coordenadas y momentos son constantes.
- Esas  $2s$  constantes  $Q_i$  y  $P_i$  pueden expresarse en función de las  $2s$  condiciones iniciales:  $Q_i = q(q_j(0), p_j(0))$ ,  $P_i = p(q_j(0), p_j(0))$ .

- Una transformación canónica  $Q_i = Q_i(q_j, p_j, t)$ ,  $P_i = P_i(q_j, p_j, t)$ , permite encontrar las soluciones de las ecuaciones de Hamilton.
- Esa transformación  $Q_i = Q_i(q_j, p_j, t)$ ,  $P_i = P_i(q_j, p_j, t)$  lleva  $\mathcal{H}(q_j, p_j, t) \rightarrow \mathcal{H}'(Q_i, P_i, t)$  un hamiltoniano en el cual una (o varias) coordenada  $Q_j$  o/y  $P_j$  son cíclicas
- Supongamos una transformación canónica  $\{q_i, p_i, t\} \rightarrow \{P_i, Q_i, t\}$  tal que,  $(P_i, Q_i)$ , las  $2s$  nuevas coordenadas y momentos son constantes.
- Esas  $2s$  constantes  $Q_i$  y  $P_i$  pueden expresarse en función de las  $2s$  condiciones iniciales:  $Q_i = q(q_j(0), p_j(0))$ ,  $P_i = p(q_j(0), p_j(0))$ .
- La transformación canónica que relacionan las nuevas y viejas variables proporcionan directamente la solución del problema del movimiento,  $q_i = q(q_j(0), p_j(0), t)$ ,  $p_i = p(q_j(0), p_j(0), t)$ .

- Una transformación canónica  $Q_i = Q_i(q_j, p_j, t)$ ,  $P_i = P_i(q_j, p_j, t)$ , permite encontrar las soluciones de las ecuaciones de Hamilton.
- Esa transformación  $Q_i = Q_i(q_j, p_j, t)$ ,  $P_i = P_i(q_j, p_j, t)$  lleva  $\mathcal{H}(q_j, p_j, t) \rightarrow \mathcal{H}'(Q_i, P_i, t)$  un hamiltoniano en el cual una (o varias) coordenada  $Q_j$  o/y  $P_j$  son cíclicas
- Supongamos una transformación canónica  $\{q_i, p_i, t\} \rightarrow \{P_i, Q_i, t\}$  tal que,  $(P_i, Q_i)$ , las  $2s$  nuevas coordenadas y momentos son constantes.
- Esas  $2s$  constantes  $Q_i$  y  $P_i$  pueden expresarse en función de las  $2s$  condiciones iniciales:  $Q_i = q(q_j(0), p_j(0))$ ,  $P_i = p(q_j(0), p_j(0))$ .
- La transformación canónica que relacionan las nuevas y viejas variables proporcionan directamente la solución del problema del movimiento,  $q_i = q(q_j(0), p_j(0), t)$ ,  $p_i = p(q_j(0), p_j(0), t)$ .
- Si la transformación canónica conduce a nuevos momentos y coordenadas constantes,  $P_i \equiv \alpha_i = \text{cte}$ ,  $Q_i \equiv \beta_i = \text{cte}$ , tal que  $\mathcal{H}'(Q_i, P_i) = 0$ , entonces existe una función generadora  $\mathcal{F}$  tal que  $\frac{\partial \mathcal{F}}{\partial t} + H = 0$



- Una transformación canónica  $Q_i = Q_i(q_j, p_j, t)$ ,  $P_i = P_i(q_j, p_j, t)$ , permite encontrar las soluciones de las ecuaciones de Hamilton.
- Esa transformación  $Q_i = Q_i(q_j, p_j, t)$ ,  $P_i = P_i(q_j, p_j, t)$  lleva  $\mathcal{H}(q_j, p_j, t) \rightarrow \mathcal{H}'(Q_i, P_i, t)$  un hamiltoniano en el cual una (o varias) coordenada  $Q_j$  o/y  $P_j$  son cíclicas
- Supongamos una transformación canónica  $\{q_i, p_i, t\} \rightarrow \{P_i, Q_i, t\}$  tal que,  $(P_i, Q_i)$ , las  $2s$  nuevas coordenadas y momentos son constantes.
- Esas  $2s$  constantes  $Q_i$  y  $P_i$  pueden expresarse en función de las  $2s$  condiciones iniciales:  $Q_i = q(q_j(0), p_j(0))$ ,  $P_i = p(q_j(0), p_j(0))$ .
- La transformación canónica que relacionan las nuevas y viejas variables proporcionan directamente la solución del problema del movimiento,  $q_i = q(q_j(0), p_j(0), t)$ ,  $p_i = p(q_j(0), p_j(0), t)$ .
- Si la transformación canónica conduce a nuevos momentos y coordenadas constantes,  $P_i \equiv \alpha_i = \text{cte}$ ,  $Q_i \equiv \beta_i = \text{cte}$ , tal que  $\mathcal{H}'(Q_i, P_i) = 0$ , entonces existe una función generadora  $\mathcal{F}$  tal que  $\frac{\partial \mathcal{F}}{\partial t} + H = 0$
- Esta condición es la ecuación de Hamilton-Jacobi, para una  $\mathcal{F}$ .

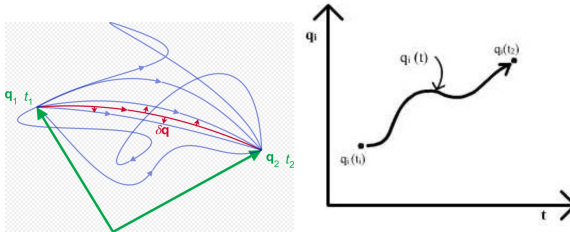
- Consideremos la acción  $S = \int_{t_1}^{t_2} L(q_i, \dot{q}_i, t) dt$

- Consideremos la acción  $S = \int_{t_1}^{t_2} L(q_i, \dot{q}_i, t) dt$
- El valor de la acción  $S$  (como integral definida) depende del conjunto de trayectorias  $\{q_i(t)\}$

- Consideremos la acción  $S = \int_{t_1}^{t_2} L(q_i, \dot{q}_i, t) dt$
- El valor de la acción  $S$  (como integral definida) depende del conjunto de trayectorias  $\{q_i(t)\}$
- Las trayectorias que satisfacen la ecuaciones de Lagrange corresponden al valor mínimo (extremo) de  $S$ .

- Consideremos la acción  $S = \int_{t_1}^{t_2} L(q_i, \dot{q}_i, t) dt$
- El valor de la acción  $S$  (como integral definida) depende del conjunto de trayectorias  $\{q_i(t)\}$
- Las trayectorias que satisfacen la ecuaciones de Lagrange corresponden al valor mínimo (extremo) de  $S$ .
- Supongamos que el tiempo  $t_2$  es variable, i.e,  $t_2 = t$ .

- Consideremos la acción  $S = \int_{t_1}^{t_2} L(q_i, \dot{q}_i, t) dt$
- El valor de la acción  $S$  (como integral definida) depende del conjunto de trayectorias  $\{q_i(t)\}$
- Las trayectorias que satisfacen la ecuaciones de Lagrange corresponden al valor mínimo (extremo) de  $S$ .
- Supongamos que el tiempo  $t_2$  es variable, i.e,  $t_2 = t$ .
- La acción dependerá de las trayectorias y del tiempo,  $S = S(q_i, t)$ .



- La derivada temporal de la acción es  $\frac{dS}{dt} = \sum_{i=1}^s \frac{\partial S}{\partial q_i} \dot{q}_i + \frac{\partial S}{\partial t}$ .

- La derivada temporal de la acción es  $\frac{dS}{dt} = \sum_{i=1}^s \frac{\partial S}{\partial q_i} \dot{q}_i + \frac{\partial S}{\partial t}$ .
- Por otro lado, si  $t_2 = t$  (variable), la definición de la acción implica que  $\frac{dS}{dt} = \mathcal{L} = \sum_{i=1}^s p_i \dot{q}_i - H(p_i, q_i, t)$ .



- La derivada temporal de la acción es  $\frac{dS}{dt} = \sum_{i=1}^s \frac{\partial S}{\partial q_i} \dot{q}_i + \frac{\partial S}{\partial t}$ .
- Por otro lado, si  $t_2 = t$  (variable), la definición de la acción implica que  $\frac{dS}{dt} = \mathcal{L} = \sum_{i=1}^s p_i \dot{q}_i - H(p_i, q_i, t)$ .
- Comparando obtenemos  $p_i = \frac{\partial S}{\partial q_i}(q_i, t)$  y  $\frac{\partial S}{\partial t}(q_i, t) + \mathcal{H}(p_i, q_i, t) = 0$

- La derivada temporal de la acción es  $\frac{dS}{dt} = \sum_{i=1}^s \frac{\partial S}{\partial q_i} \dot{q}_i + \frac{\partial S}{\partial t}$ .
- Por otro lado, si  $t_2 = t$  (variable), la definición de la acción implica que  $\frac{dS}{dt} = \mathcal{L} = \sum_{i=1}^s p_i \dot{q}_i - H(p_i, q_i, t)$ .
- Comparando obtenemos  $p_i = \frac{\partial S}{\partial q_i}(q_i, t)$  y  $\frac{\partial S}{\partial t}(q_i, t) + \mathcal{H}(p_i, q_i, t) = 0$
- Las cuales se pueden expresar como  $\frac{\partial S}{\partial t}(q_i, t) + \mathcal{H}\left(\frac{\partial S}{\partial q_i}, q_i, t\right) = 0$

- La derivada temporal de la acción es  $\frac{dS}{dt} = \sum_{i=1}^s \frac{\partial S}{\partial q_i} \dot{q}_i + \frac{\partial S}{\partial t}$ .
- Por otro lado, si  $t_2 = t$  (variable), la definición de la acción implica que  $\frac{dS}{dt} = \mathcal{L} = \sum_{i=1}^s p_i \dot{q}_i - H(p_i, q_i, t)$ .
- Comparando obtenemos  $p_i = \frac{\partial S}{\partial q_i}(q_i, t)$  y  $\frac{\partial S}{\partial t}(q_i, t) + \mathcal{H}(p_i, q_i, t) = 0$
- Las cuales se pueden expresar como  $\frac{\partial S}{\partial t}(q_i, t) + \mathcal{H}\left(\frac{\partial S}{\partial q_i}, q_i, t\right) = 0$
- La acción  $S$  puede interpretarse como una función generadora capaz de producir la transformación canónica.

- La derivada temporal de la acción es  $\frac{dS}{dt} = \sum_{i=1}^s \frac{\partial S}{\partial q_i} \dot{q}_i + \frac{\partial S}{\partial t}$ .
- Por otro lado, si  $t_2 = t$  (variable), la definición de la acción implica que  $\frac{dS}{dt} = \mathcal{L} = \sum_{i=1}^s p_i \dot{q}_i - H(p_i, q_i, t)$ .
- Comparando obtenemos  $p_i = \frac{\partial S}{\partial q_i}(q_i, t)$  y  $\frac{\partial S}{\partial t}(q_i, t) + \mathcal{H}(p_i, q_i, t) = 0$
- Las cuales se pueden expresar como  $\frac{\partial S}{\partial t}(q_i, t) + \mathcal{H}\left(\frac{\partial S}{\partial q_i}, q_i, t\right) = 0$
- La acción  $S$  puede interpretarse como una función generadora capaz de producir la transformación canónica.
- Más aún, la acción  $S$  puede interpretarse como una función generadora tipo  $\mathcal{F}_2(q_i, P_i, t)$ , tal que  $P_i = \alpha_i = \text{cte}$ ,  $Q_i = \beta_i = \text{cte}$ .

# Ejemplo: Una vez mas el Oscilador Armónico

Ecuación de Hamilton-Jacobi para un oscilador armónico simple y la acción asociada a este sistema.

- El Hamiltoniano es  $\mathcal{H}(q, p) = \frac{1}{2m} (p^2 + m^2 \omega^2 q^2)$

# Ejemplo: Una vez mas el Oscilador Armónico

Ecuación de Hamilton-Jacobi para un oscilador armónico simple y la acción asociada a este sistema.

- El Hamiltoniano es  $\mathcal{H}(q, p) = \frac{1}{2m} (p^2 + m^2 \omega^2 q^2)$
- La ecuación de Hamilton-Jacobi es  $\frac{\partial S}{\partial t}(q, t) + H(p, q) = 0$

# Ejemplo: Una vez mas el Oscilador Armónico

Ecuación de Hamilton-Jacobi para un oscilador armónico simple y la acción asociada a este sistema.

- El Hamiltoniano es  $\mathcal{H}(q, p) = \frac{1}{2m} (p^2 + m^2 \omega^2 q^2)$
- La ecuación de Hamilton-Jacobi es  $\frac{\partial S}{\partial t}(q, t) + H(p, q) = 0$
- Como  $p = \frac{\partial S}{\partial q}(q, t)$ , obtenemos  $\frac{\partial S}{\partial t} + \frac{1}{2m} \left[ \left( \frac{\partial S}{\partial q} \right)^2 + m^2 \omega^2 q^2 \right] = 0$ .

Una ecuacion diferencial parcial de primer orden

# Ejemplo: Una vez mas el Oscilador Armónico

Ecuación de Hamilton-Jacobi para un oscilador armónico simple y la acción asociada a este sistema.

- El Hamiltoniano es  $\mathcal{H}(q, p) = \frac{1}{2m} (p^2 + m^2 \omega^2 q^2)$
- La ecuación de Hamilton-Jacobi es  $\frac{\partial S}{\partial t}(q, t) + H(p, q) = 0$
- Como  $p = \frac{\partial S}{\partial q}(q, t)$ , obtenemos  $\frac{\partial S}{\partial t} + \frac{1}{2m} \left[ \left( \frac{\partial S}{\partial q} \right)^2 + m^2 \omega^2 q^2 \right] = 0$ .

Una ecuacion diferencial parcial de primer orden



# Ejemplo: Una vez mas el Oscilador Armónico

Ecuación de Hamilton-Jacobi para un oscilador armónico simple y la acción asociada a este sistema.

- El Hamiltoniano es  $\mathcal{H}(q, p) = \frac{1}{2m} (p^2 + m^2 \omega^2 q^2)$
- La ecuación de Hamilton-Jacobi es  $\frac{\partial S}{\partial t}(q, t) + H(p, q) = 0$
- Como  $p = \frac{\partial S}{\partial q}(q, t)$ , obtenemos  $\frac{\partial S}{\partial t} + \frac{1}{2m} \left[ \left( \frac{\partial S}{\partial q} \right)^2 + m^2 \omega^2 q^2 \right] = 0$ .

Una ecuacion diferencial parcial de primer orden

- Puesto que  $\frac{\partial \mathcal{H}}{\partial t} = 0$ , el Hamiltoniano es constante e igual a la energía total del sistema,  $\mathcal{H} = E$

# Ejemplo: Una vez mas el Oscilador Armónico

Ecuación de Hamilton-Jacobi para un oscilador armónico simple y la acción asociada a este sistema.

- El Hamiltoniano es  $\mathcal{H}(q, p) = \frac{1}{2m} (p^2 + m^2 \omega^2 q^2)$
- La ecuación de Hamilton-Jacobi es  $\frac{\partial S}{\partial t}(q, t) + H(p, q) = 0$
- Como  $p = \frac{\partial S}{\partial q}(q, t)$ , obtenemos  $\frac{\partial S}{\partial t} + \frac{1}{2m} \left[ \left( \frac{\partial S}{\partial q} \right)^2 + m^2 \omega^2 q^2 \right] = 0$ .

Una ecuacion diferencial parcial de primer orden

- Puesto que  $\frac{\partial \mathcal{H}}{\partial t} = 0$ , el Hamiltoniano es constante e igual a la energía total del sistema,  $\mathcal{H} = E$
- Buscamos una solución por separación de variables,  
 $S(q, E, t) = W(q, E) - Et$ , con  $P = E = \alpha$  constante de integración

# Ejemplo: Una vez mas el Oscilador Armónico

Ecuación de Hamilton-Jacobi para un oscilador armónico simple y la acción asociada a este sistema.

- El Hamiltoniano es  $\mathcal{H}(q, p) = \frac{1}{2m} (p^2 + m^2 \omega^2 q^2)$
- La ecuación de Hamilton-Jacobi es  $\frac{\partial S}{\partial t}(q, t) + H(p, q) = 0$
- Como  $p = \frac{\partial S}{\partial q}(q, t)$ , obtenemos  $\frac{\partial S}{\partial t} + \frac{1}{2m} \left[ \left( \frac{\partial S}{\partial q} \right)^2 + m^2 \omega^2 q^2 \right] = 0$ .

Una ecuacion diferencial parcial de primer orden

- Puesto que  $\frac{\partial \mathcal{H}}{\partial t} = 0$ , el Hamiltoniano es constante e igual a la energía total del sistema,  $\mathcal{H} = E$
- Buscamos una solución por separación de variables,  
 $S(q, E, t) = W(q, E) - Et$ , con  $P = E = \alpha$  constante de integración
- Entonces,

$$\frac{1}{2m} \left[ \left( \frac{\partial W}{\partial q} \right)^2 + m^2 \omega^2 q^2 \right] = E \Rightarrow \frac{\partial W}{\partial q} = (2mE - m^2 \omega^2 q^2)^{1/2} \Rightarrow,$$

$$W(q, E) = \int (2mE - m^2 \omega^2 q^2)^{1/2} dq \equiv S(q, E, t) + Et$$

- La función  $S(q, E, t)$  permite encontrar transformación canónica generada por  $S$  a partir de sus derivadas parciales,

$$p = \frac{\partial S}{\partial q} = \frac{\partial W}{\partial q} = \sqrt{2mE - m^2\omega^2 q^2} \text{ y}$$

$$Q = \frac{\partial S}{\partial P} = \frac{\partial S}{\partial E} = \sqrt{\frac{m}{2E}} \int \frac{dq}{\sqrt{1 - \frac{m\omega^2 q^2}{2E}}} - t = \beta = \text{cte.}$$

- La función  $S(q, E, t)$  permite encontrar transformación canónica generada por  $S$  a partir de sus derivadas parciales,

$$p = \frac{\partial S}{\partial q} = \frac{\partial W}{\partial q} = \sqrt{2mE - m^2\omega^2 q^2} \text{ y}$$

$$Q = \frac{\partial S}{\partial P} = \frac{\partial S}{\partial E} = \sqrt{\frac{m}{2E}} \int \frac{dq}{\sqrt{1 - \frac{m\omega^2 q^2}{2E}}} - t = \beta = \text{cte.}$$

- Integrando obtenemos  $Q + t = \frac{1}{\omega} \sin^{-1} \left( \omega q \sqrt{\frac{m}{2E}} \right)$

- La función  $S(q, E, t)$  permite encontrar transformación canónica generada por  $S$  a partir de sus derivadas parciales,  
$$p = \frac{\partial S}{\partial q} = \frac{\partial W}{\partial q} = \sqrt{2mE - m^2\omega^2 q^2} \text{ y}$$
$$Q = \frac{\partial S}{\partial P} = \frac{\partial S}{\partial E} = \sqrt{\frac{m}{2E}} \int \frac{dq}{\sqrt{1 - \frac{m\omega^2 q^2}{2E}}} - t = \beta = \text{cte.}$$
- Integrando obtenemos  $Q + t = \frac{1}{\omega} \sin^{-1} \left( \omega q \sqrt{\frac{m}{2E}} \right)$
- Con cual,  $q(Q, E, t) = \sqrt{\frac{2E}{m\omega^2}} \sin(\omega t + \beta')$ , con  $\beta' = Q\omega = \text{cte.}$

- La función  $S(q, E, t)$  permite encontrar transformación canónica generada por  $S$  a partir de sus derivadas parciales,

$$p = \frac{\partial S}{\partial q} = \frac{\partial W}{\partial q} = \sqrt{2mE - m^2\omega^2 q^2} \text{ y}$$

$$Q = \frac{\partial S}{\partial P} = \frac{\partial S}{\partial E} = \sqrt{\frac{m}{2E}} \int \frac{dq}{\sqrt{1 - \frac{m\omega^2 q^2}{2E}}} - t = \beta = \text{cte.}$$

- Integrando obtenemos  $Q + t = \frac{1}{\omega} \sin^{-1} \left( \omega q \sqrt{\frac{m}{2E}} \right)$
- Con cual,  $q(Q, E, t) = \sqrt{\frac{2E}{m\omega^2}} \sin(\omega t + \beta')$ , con  $\beta' = Q\omega = \text{cte.}$
- Entonces  $p = \frac{\partial W}{\partial q} = \sqrt{2mE - m^2\omega^2 q^2} \equiv \sqrt{2mE} \cos(\omega t + \beta')$

- La función  $S(q, E, t)$  permite encontrar transformación canónica generada por  $S$  a partir de sus derivadas parciales,  
$$p = \frac{\partial S}{\partial q} = \frac{\partial W}{\partial q} = \sqrt{2mE - m^2\omega^2 q^2} \text{ y}$$
$$Q = \frac{\partial S}{\partial P} = \frac{\partial S}{\partial E} = \sqrt{\frac{m}{2E}} \int \frac{dq}{\sqrt{1 - \frac{m\omega^2 q^2}{2E}}} - t = \beta = \text{cte.}$$
- Integrando obtenemos  $Q + t = \frac{1}{\omega} \sin^{-1} \left( \omega q \sqrt{\frac{m}{2E}} \right)$
- Con cual,  $q(Q, E, t) = \sqrt{\frac{2E}{m\omega^2}} \sin(\omega t + \beta')$ , con  $\beta' = Q\omega = \text{cte.}$
- Entonces  $p = \frac{\partial W}{\partial q} = \sqrt{2mE - m^2\omega^2 q^2} \equiv \sqrt{2mE} \cos(\omega t + \beta')$
- Evaluando para  $t = 0$ , tendremos  $q_0 = \sqrt{\frac{2E}{m\omega^2}} \sin(\omega Q)$  y  
 $p_0 = \sqrt{2mE} \cos(\omega Q)$



- La función  $S(q, E, t)$  permite encontrar transformación canónica generada por  $S$  a partir de sus derivadas parciales,  
$$p = \frac{\partial S}{\partial q} = \frac{\partial W}{\partial q} = \sqrt{2mE - m^2\omega^2 q^2} \text{ y}$$
$$Q = \frac{\partial S}{\partial P} = \frac{\partial S}{\partial E} = \sqrt{\frac{m}{2E}} \int \frac{dq}{\sqrt{1 - \frac{m\omega^2 q^2}{2E}}} - t = \beta = \text{cte.}$$
- Integrando obtenemos  $Q + t = \frac{1}{\omega} \sin^{-1} \left( \omega q \sqrt{\frac{m}{2E}} \right)$
- Con cual,  $q(Q, E, t) = \sqrt{\frac{2E}{m\omega^2}} \sin(\omega t + \beta')$ , con  $\beta' = Q\omega = \text{cte.}$
- Entonces  $p = \frac{\partial W}{\partial q} = \sqrt{2mE - m^2\omega^2 q^2} \equiv \sqrt{2mE} \cos(\omega t + \beta')$
- Evaluando para  $t = 0$ , tendremos  $q_0 = \sqrt{\frac{2E}{m\omega^2}} \sin(\omega Q)$  y  
 $p_0 = \sqrt{2mE} \cos(\omega Q)$
- Con lo cual  $\tan(\omega Q) = m\omega \frac{q_0}{p_0} \Rightarrow Q = \frac{1}{\omega} \tan^{-1} \left( m\omega \frac{q_0}{p_0} \right).$

- La función  $S(q, E, t)$  permite encontrar transformación canónica generada por  $S$  a partir de sus derivadas parciales,  
$$p = \frac{\partial S}{\partial q} = \frac{\partial W}{\partial q} = \sqrt{2mE - m^2\omega^2 q^2} \text{ y}$$
$$Q = \frac{\partial S}{\partial P} = \frac{\partial S}{\partial E} = \sqrt{\frac{m}{2E}} \int \frac{dq}{\sqrt{1 - \frac{m\omega^2 q^2}{2E}}} - t = \beta = \text{cte.}$$
- Integrando obtenemos  $Q + t = \frac{1}{\omega} \sin^{-1} \left( \omega q \sqrt{\frac{m}{2E}} \right)$
- Con cual,  $q(Q, E, t) = \sqrt{\frac{2E}{m\omega^2}} \sin(\omega t + \beta')$ , con  $\beta' = Q\omega = \text{cte.}$
- Entonces  $p = \frac{\partial W}{\partial q} = \sqrt{2mE - m^2\omega^2 q^2} \equiv \sqrt{2mE} \cos(\omega t + \beta')$
- Evaluando para  $t = 0$ , tendremos  $q_0 = \sqrt{\frac{2E}{m\omega^2}} \sin(\omega Q)$  y  
 $p_0 = \sqrt{2mE} \cos(\omega Q)$
- Con lo cual  $\tan(\omega Q) = m\omega \frac{q_0}{p_0} \Rightarrow Q = \frac{1}{\omega} \tan^{-1} \left( m\omega \frac{q_0}{p_0} \right).$
- Mientras que  $E = \frac{1}{2m} (p_0^2 + m^2\omega^2 q_0^2) = P$

- La función  $S(q, E, t)$  permite encontrar transformación canónica generada por  $S$  a partir de sus derivadas parciales,  
$$p = \frac{\partial S}{\partial q} = \frac{\partial W}{\partial q} = \sqrt{2mE - m^2\omega^2 q^2} \text{ y}$$
$$Q = \frac{\partial S}{\partial P} = \frac{\partial S}{\partial E} = \sqrt{\frac{m}{2E}} \int \frac{dq}{\sqrt{1 - \frac{m\omega^2 q^2}{2E}}} - t = \beta = \text{cte.}$$
- Integrando obtenemos  $Q + t = \frac{1}{\omega} \sin^{-1} \left( \omega q \sqrt{\frac{m}{2E}} \right)$
- Con cual,  $q(Q, E, t) = \sqrt{\frac{2E}{m\omega^2}} \sin(\omega t + \beta')$ , con  $\beta' = Q\omega = \text{cte.}$
- Entonces  $p = \frac{\partial W}{\partial q} = \sqrt{2mE - m^2\omega^2 q^2} \equiv \sqrt{2mE} \cos(\omega t + \beta')$
- Evaluando para  $t = 0$ , tendremos  $q_0 = \sqrt{\frac{2E}{m\omega^2}} \sin(\omega Q)$  y  
 $p_0 = \sqrt{2mE} \cos(\omega Q)$
- Con lo cual  $\tan(\omega Q) = m\omega \frac{q_0}{p_0} \Rightarrow Q = \frac{1}{\omega} \tan^{-1} \left( m\omega \frac{q_0}{p_0} \right).$
- Mientras que  $E = \frac{1}{2m} (p_0^2 + m^2\omega^2 q_0^2) = P$
- Las ecuaciones  $p = p(q_0, p_0, t)$  y  $q = q(q_0, p_0, t)$  expresan la solución de las ecuaciones de Hamilton para el oscilador armónico en términos de las condiciones iniciales.