

RELACIÓN 4: FORMULACIÓN DE HAMILTON-JACOBI

PROBLEMA 4.1. a) Compruebe si es canónica la transformación dada por

$$Q = -p, \quad P = q + p^2$$

y determine la función generatriz, $F(q,p)$ para ella. b) Calcule $F_1(q,Q)$ y $F_2(q,P)$, siempre y cuando sea posible.

Solución: Es canónica, $F_1(q,Q) = -qQ - \frac{Q^3}{3}$ y $F_2(q,P) = -\frac{2(P-q)^{3/2}}{3}$.

PROBLEMA 4.2. Un sistema con un grado de libertad viene descrito por la Hamiltoniana $H(q,p,t) = q + te^p$. a) Demuestre que la transformación

$$Q = q + te^p \\ P = p$$

es canónica.

b) Determine la función generatriz $F_1(q,Q,t)$ y la nueva Hamiltoniana $K(Q,P,t)$.

c) Plantee las ecuaciones del movimiento y resuélvalas.

d) Compruebe que se cumple la igualdad

$$\frac{\partial F_1(q,Q,t)}{\partial t} = \frac{\partial F_1(q,p,t)}{\partial t} + P(q,p,t) \frac{\partial Q(q,p,t)}{\partial t}$$

e) Estudie el resto de funciones generatrices, $F_2(q,P,t)$, $F_3(p,Q,t)$ y $F_4(p,P,t)$, las condiciones de existencia de las mismas y obtenga la nueva Hamiltoniana a partir de estas funciones.

Solución: a) Es canónica, b) $F_1(q,Q,t) = (q-Q)[\ln(Q-q) - \ln(et)]$, $K(Q,P,t) = Q + e^P$,

c) $P = P_0 - t$, $Q = Q_0 - e^{P_0} (e^{-t} - 1)$, e) $F_2(q,P,t) = qP + e^P$, $F_3(p,Q,t) = pQ - te^p$. $F_4(p,P,t)$ no existe, pues no se puede pasar de las variables (q,P) propias de $F_2(q,P,t)$ a las variables (p,P) propias de

$F_4(p,P,t)$, ya que $\left| \frac{\partial p(q,P)}{\partial q} \right| = 0$.

PROBLEMA 4.3. Compruebe si es canónica la siguiente transformación

$$Q_1 = q_1, \quad P_1 = p_1 - 2p_2 \\ Q_2 = p_2, \quad P_2 = -2q_1 - q_2$$

Solución: Se obtiene $F(q_j, p_j) = 2q_1 p_2 + q_2 p_2$, pero no se cumplen las condiciones sobre los Jacobianos para sustituir las variables originales y definir $F_1(q_j, Q_j)$, $F_2(q_j, P_j)$, $F_3(p_j, Q_j)$ ni $F_4(p_j, P_j)$.

PROBLEMA 4.4. La Lagrangiana de un sistema viene dada por

$$L = \frac{1}{2}m\dot{q}^2 + cq\dot{q} - \frac{1}{2}kq^2,$$

Siendo c y k constantes. Una determinada transformación canónica hace que la nueva función Hamiltoniana sea

$$K(Q, P) = \frac{P^2}{2m} + \frac{1}{2}kQ^2.$$

Obtenga una función generatriz de esta transformación.

Solución: $F_2(q, P) = qP + \frac{1}{2}cq^2$. No se puede obtener $F_1(q, Q)$.

PROBLEMA 4.5. Dada la transformación

$$Q_j = -p_j \tan(t), \quad P_j = q_j \operatorname{ctg}(t) \quad \forall j = 1, \dots, n,$$

determine si se trata de una transformación canónica y, en ese caso, determine la función generatriz.

Solución: $F_1(q_j, Q_j) = -\operatorname{cotan}(t) \sum_i q_i Q_i + f(t)$.

PROBLEMA 4.6. Obtenga la función generatriz $F_1(q, Q, t)$ que, para el problema de caída libre de un cuerpo en el campo gravitatorio terrestre, transforma la función Hamiltoniana original, H , en una nueva Hamiltoniana, K , que sólo es función de la coordenada Q y que, además, cumple $P=p$.

Solución: $F_1(z, Z) = -\frac{2}{3}\sqrt{2gm^2(Z-z)^3}$ y $K(Z, P) = K(Z) = mgZ$, donde z es el eje vertical.

PROBLEMA 4.7. Un sistema físico tiene por Hamiltoniana a la función

$$H = p_1^2 + p_2^2 + \frac{1}{8}\gamma_1^2(q_1 - q_2)^2 + \frac{1}{8}\gamma_2^2(q_1 + q_2)^2,$$

donde γ_1 y γ_2 son constantes.

a) Compruebe si las siguiente transformación es canónica

$$q_1 = \sqrt{\frac{2Q_1}{\gamma_1}} \cos P_1 + \sqrt{\frac{2Q_2}{\gamma_2}} \cos P_2, \quad p_1 = \sqrt{\frac{\gamma_1 Q_1}{2}} \sin P_1 + \sqrt{\frac{\gamma_2 Q_2}{2}} \sin P_2,$$

$$q_2 = -\sqrt{\frac{2Q_1}{\gamma_1}} \cos P_1 + \sqrt{\frac{2Q_2}{\gamma_2}} \cos P_2, \quad p_2 = -\sqrt{\frac{\gamma_1 Q_1}{2}} \sin P_1 + \sqrt{\frac{\gamma_2 Q_2}{2}} \sin P_2.$$

- b) Determine la nueva Hamiltoniana y las ecuaciones de Hamilton que de ella se derivan para las nuevas coordenadas.

Solución: a) es canónica, b) $K(Q, P) = \gamma_1 Q_1 + \gamma_2 Q_2$.

Ecuaciones del movimiento: $\dot{Q}_1 = 0$, $\dot{Q}_2 = 0$, $\dot{P}_1 = -\gamma_1$, $\dot{P}_2 = -\gamma_2$.

PROBLEMA 4.8. Una transformación, $Q_i = Q_i(q_j, p_j, t)$, $P_i = P_i(q_j, p_j, t)$, se dice canónica de valencia λ , si y sólo si existe una función $F(q_j, p_j, t)$ tal que

$$dF(q_j, p_j, t) = \sum_i \lambda p_i dq_i - \sum_i P_i(q_j, p_j, t) dQ_i(q_j, p_j, t) + \frac{\partial F(q_j, Q_j, t)}{\partial t} dt,$$

donde se cumple

$$\frac{\partial F(q_j, Q_j, t)}{\partial t} = \frac{\partial F(q_j, p_j, t)}{\partial t} + \sum_i P_i(q_j, p_j, t) \frac{\partial Q_i(q_j, p_j, t)}{\partial t}.$$

En estas transformaciones se cumple para $F_1(q_j, Q_j, t)$:

$$\lambda p_i = \frac{\partial F_1(q_j, Q_j, t)}{\partial q_i}, \quad P_i = - \frac{\partial F_1(q_j, Q_j, t)}{\partial Q_i},$$

$$K(Q_j, P_j, t) = \lambda H(q_j, p_j, t) + \frac{\partial F_1(q_j, Q_j, t)}{\partial t}.$$

En este contexto, demuestre que la transformación

$$Q = \alpha q + \beta p, \quad P = \alpha' q + \beta' p$$

es canónica y que su valencia es $\alpha\beta' - \alpha'\beta \neq 0$.

Solución: $F(q, p) = -\frac{1}{2}\alpha\alpha'q^2 - \frac{1}{2}\beta\beta'p^2 - \alpha'\beta qp$ y de ésta se obtiene, por ejemplo, $F_1(q, Q) = F(q, p(q, Q))$ o $F_2(q, Q) = F(q, p(q, P)) + PQ(q, P)$.

PROBLEMA 4.9. La Hamiltoniana de cierto sistema de un grado de libertad es $H=p^2-q$. Resuelva el movimiento utilizando la transformación canónica $Q=p$ y $P=-q$.

Solución: $K(Q, P) = Q^2 + P$, $Q = Q_0 + t$, $P = P_0 - 2Q_0t - t^2$ que, transformando a las variables originales, conduce a $p = p_0 + t$ y $q = q_0 + 2p_0t + t^2$.

PROBLEMA 4.10. El movimiento de una partícula de masa m sometida a la gravedad es:

$$x = x_0 + \frac{p_0}{m}t + \frac{1}{2}gt^2,$$

$$p = p_0 + mgt,$$

siendo x la vertical en la dirección de g .

- Demuestre que la transformación que lleva $\{x, p\}$ a los valores iniciales es canónica.
- Compruebe que la Hamiltoniana sólo depende del tiempo. Discuta este resultado.

Solución:

- La transformación se define mediante $Q=x_0$ y $P=p_0$. Se obtiene

$$F_1(x, x_0, t) = \frac{m}{2t}(x - x_0)^2 + \frac{1}{2}mgt(x + x_0)$$

- Se obtiene una Hamiltoniana que sólo depende de una función del tiempo que es irrelevante a la hora de aplicar las ecuaciones del movimiento.

PROBLEMA 4.11. Una partícula de masa m está obligada a moverse por un alambre rectilíneo horizontal que gira a velocidad angular constante, ω , en torno a un eje vertical que pasa por su centro. La partícula está sometida a una fuerza recuperadora proporcional a la distancia del centro del eje, $F=-k\rho$.

- Demuestre, utilizando la formulación Lagrangiana, que la coordenada ρ describe un movimiento armónico simple, con

$$\rho(t) = \sqrt{A} \sin \phi(t) = \sqrt{A} \sin(\Omega t + \phi_0),$$

con una frecuencia angular $\Omega = \sqrt{\frac{k}{m} - \omega^2}$.

- Compruebe que la transformación $Q=\phi$, $P=A$, es canónica y determine su valencia.

Solución: b) $F_1(\rho, \phi) = \rho^2 \cotan(\phi)$ y valencia $\lambda = \frac{2}{m\Omega}$.

PROBLEMA 4.12. Deduzca el movimiento tridimensional de una partícula de masa m sometida a la acción de la gravedad, haciendo uso de la ecuación de Hamilton-Jacobi.

Solución: Se obtiene la función principal

$$S(x, y, z, \alpha_1, \alpha_2, \alpha_3, t) = \pm\sqrt{2m\alpha_1}x \pm \sqrt{2m\alpha_2}y \pm \sqrt{\frac{8}{9mg^2}(\alpha_3 - mgz)^2} - \sum_{i=1}^3 \alpha_i t$$

De ella se desprende:

$$x = \pm\sqrt{\frac{2\alpha_1}{m}}(\beta_1 + t), \quad y = \pm\sqrt{\frac{2\alpha_2}{m}}(\beta_2 + t), \quad z = \frac{\alpha_3}{mg} - \frac{g}{2}(\beta_3 + t)^2.$$

PROBLEMA 4.13. Con la ayuda de la teoría de Hamilton-Jacobi, resuelva el problema del oscilador armónico unidimensional, $H = \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega^2 x^2$.

PROBLEMA 4.14. Escriba la ecuación de Hamilton-Jacobi en términos de la función característica, W , de un partícula que se mueve en un plano bajo la acción de una fuerza central, cuyo potencial viene dado por $V(r) = -kr^{-1} - Br^{-2}$, siendo, $k, B > 0$. Una vez formulada la ecuación, determine W y S y encuentre expresiones formales para el tiempo que tarda una partícula en desplazarse de un punto a otro y para la ecuación de la órbita.

Solución:

$$S(r, \phi, E, L, t) = L\phi + \int \sqrt{2mE - \frac{L^2}{r^2} + 2m\left(\frac{k}{r} + \frac{B}{r^2}\right)} dr - Et$$

$$\text{Tiempo invertido: } t - t_0 = \int_{r_0}^r \frac{m dr}{\sqrt{2mE - \frac{L^2}{r^2} + 2m\left(\frac{k}{r} + \frac{B}{r^2}\right)}}$$

$$\text{Trayectoria: } \phi - \phi_0 = \int_{r_0}^r \frac{\frac{L}{r^2} dr}{\sqrt{2mE - \frac{L^2}{r^2} + 2m\left(\frac{k}{r} + \frac{B}{r^2}\right)}}$$

PROBLEMA 4.15. Determine mediante el método de las variables de acción y de ángulo, la frecuencia de las oscilaciones de una partícula de masa, m , sometida a un potencial unidimensional de la forma $V(x) = k|x|$, con $k > 0$.

$$\text{Solución: } J = \sqrt{\frac{32mE^3}{9\pi^2 k^2}}, \quad \omega = \frac{2}{3} \left(\frac{9\pi^2 k^2}{32m} \right)^{\frac{1}{2}} E^{-\frac{1}{2}}.$$

PROBLEMA 4.16. Una partícula de masa unidad y energía E se mueve en el seno de un potencial de la forma $V(q) = U \tan^2(aq)$, donde U y a son constantes positivas.

- Encuentre los puntos de retorno de las trayectoria en función de E .
- Demuestre que la variable de acción viene dada por $J = \frac{\sqrt{2}}{a} [\sqrt{E+U} - \sqrt{U}]$. Sugerencia: la sustitución de $x = \tan(aq)$ en la integral del momento puede ayudar.
- Demuestre que el periodo de oscilación varía con la energía de la partícula como

$$\tau = \frac{\sqrt{2}\pi}{a\sqrt{E+U}}.$$

$$\text{Solución: a) } q_0 = \frac{1}{a} \arctan \sqrt{\frac{E}{U}}.$$



PROBLEMA 4.17. Una partícula de masa m se mueve en el espacio dentro de un recinto rectangular de dimensiones $a \times b \times c$, de forma que el potencial $V(x, y, z)$ es nulo cuando $x \in [0, a]$, $y \in [0, b]$, $z \in [0, c]$, e infinito en otro caso. Calcule las variables de acción y sus frecuencias.

Solución: $J_x = \frac{Aa}{\pi}$, $J_y = \frac{Bb}{\pi}$, $J_z = \frac{Cc}{\pi}$, $\omega_x = \frac{A\pi}{ma}$, $\omega_y = \frac{B\pi}{mb}$, $\omega_z = \frac{C\pi}{mc}$.

PROBLEMA 4.18. a) Demuestre que una transformación es canónica si y sólo si los paréntesis de Lagrange satisfacen $(q_i, q_j) = 0$, $(p_i, p_j) = 0$, $(q_i, p_j) = \delta_{ij}$. b) Demuestre, utilizando esta propiedad, que la transformación del problema 1 es canónica.

PROBLEMA 4.19. Considere la siguiente transformación canónica:

$$Q = (2q)^{1/2} e^k \cos p, \quad P = (2q)^{1/2} e^{-k} \sin p.$$

a) Compruebe que los corchetes de Poisson $[Q, Q]$, $[P, P]$ y $[Q, P]$ son invariantes ante la mencionada transformación canónica. b) Compruebe asimismo la invariancia de los paréntesis de Lagrange.

PROBLEMA 4.20. Demuestre el teorema de Poisson que establece que si dos magnitudes f y g son constantes del movimiento, el corchete de Poisson $[f, g]$ también es una constante del movimiento.

PROBLEMA 4.21. Obtenga las ecuaciones del movimiento del tiro oblicuo utilizando los corchetes de Poisson.

PROBLEMA 4.22. Sean L_1 , L_2 y L_3 las componentes cartesianas del momento angular, \vec{L} , de una partícula. Determine:

- a) Los corchetes de Poisson $[L_i, L_j]$ y $[L_i, L]$, siendo L el módulo de \vec{L} .
b) Mostrar que si dos de las componentes de \vec{L} son constantes, la otra componente ha de ser, también, constante.

Solución: a) $[L_1, L_2] = L_3$, $[L_2, L_3] = L_1$, $[L_3, L_1] = L_2$, $[L_1, L] = L_3$, $[L_2, L] = L_1$, $[L_3, L] = L_2$. b) Inmediato si se aplica el resultado anterior y el Tº de Poisson.

PROBLEMA 4.23. Considere una partícula de masa m sometida a una fuerza central conservativa que deriva de un potencial $V(r)$. Demuestre, utilizando los corchetes de Poisson, que el momento cinético de la partícula respecto del origen de coordenadas es constante.