

§ 測地線與哈密頓等價[N3601-2]

$$\ddot{x}^i + \Gamma_{jk}^i \dot{x}^j \dot{x}^k = 0 \quad \cdots(1)$$

$$H(x, p) = \frac{1}{2} g^{ij}(x) p_i p_j \quad \text{Hamiltonian 動能}$$

p_i onjugate momentum 共軛動量 (在古典力學 $p=mv$ ，在彎曲空間 $p_i = g_{ij} \dot{x}^j$)

$$\begin{cases} \dot{x}^i = \frac{\partial H}{\partial p_i} = g^{ij}(x) p_j \\ \dot{p}_i = -\frac{\partial H}{\partial x^i} = -\frac{1}{2} \frac{\partial g^{jk}}{\partial x^i}(x) p_j p_k \end{cases} \quad \cdots(2) \text{哈密頓方程}$$

(1)(2)等價，可以互推

(2) \Rightarrow (1)

$$\text{從這裡出發 } p_k = g_{ki} \dot{x}^i \Rightarrow \dot{p}_k = \frac{d}{dt}(g_{ki} \dot{x}^i) = g_{ki} \ddot{x}^i + \underbrace{\frac{\partial g_{ki}}{\partial x^j} \dot{x}^j}_{\text{chain,law}} \dot{x}^i \quad (g_{ki} \text{ 是座標 } x \text{ 的函數})$$

$$\text{另一方面 } \dot{p}_k = -\frac{\partial H}{\partial x^k} = -\frac{1}{2} \frac{\partial g^{ij}}{\partial x^k} p_i p_j = \frac{1}{2} \frac{\partial g_{ij}}{\partial x^k} \dot{x}^i \dot{x}^j$$

$$\text{兩式合併 } g_{ki} \ddot{x}^i + \frac{\partial g_{ki}}{\partial x^j} \dot{x}^i \dot{x}^j = \frac{1}{2} \frac{\partial g_{ij}}{\partial x^k} \dot{x}^i \dot{x}^j \quad (\text{注意到 } \frac{\partial g_{ki}}{\partial x^j} = \frac{\partial g_{kj}}{\partial x^i} \text{ run for } i, j)$$

$$g_{ki} \ddot{x}^i + \frac{1}{2} \left(\frac{\partial g_{ki}}{\partial x^j} + \frac{\partial g_{kj}}{\partial x^i} - \frac{\partial g_{ij}}{\partial x^k} \right) \dot{x}^i \dot{x}^j = 0$$

$$\text{兩邊同乘 } g^{mi} \text{ 得 } \ddot{x}^m + \Gamma_{ij}^m \dot{x}^i \dot{x}^j = 0$$

既然已經有測地線方程了，為什麼還要用哈密頓系統？

1. 降階處理：將二階方程降為一階方程，在數值計算（電腦模擬）時通常更穩定。
2. 守恆律：透過哈密頓函數 H ，可以很容易觀察到能量守恆或其他對稱性（例如如果 g^{ij} 不隨某個坐標改變，那麼對應的動量 p_k 就是常數）。
3. 量子化：如果您想研究量子力學在彎曲空間的表現，哈密頓形式是銜接量子力學必經的橋樑。