

# 4-5 Hamilton-Jacobi 方程式 47

Hamilton-Jacobi の方程式

↑  
Hamilton 方程式 から 求まる

• 何故重要?

↖ Schrödinger 方程式 (量子力学) の  
準古典近似 から 求まる  
[  $\hbar$  の展開 ]

$\hbar$  の 0 次項 から Hamilton-Jacobi 方程式

(a) Hamilton-Jacobi 方程式

作用 (2)  $S = \int_{t_1}^{t_2} L(q, \dot{q}) dt$

ここで  $t_2 \Rightarrow t$  として  $S$  を 変数 と 考える。

$$S(t) = \int_{t_1}^t L(q, \dot{q}) dt'$$

2 の 時

$$\frac{dS}{dt} = L(q, \dot{q}) = p\dot{q} - H(p, q)$$

よって

$$dS = p dq - H dt$$

である

一方 微分の公式は

$$dS = \frac{\partial S}{\partial q} dq + \frac{\partial S}{\partial t} dt$$

であるので、

比較すれば

$$p = \frac{\partial S}{\partial q}, \quad H = -\frac{\partial S}{\partial t}$$

が得られる

よって

$$\frac{\partial S}{\partial t} + H = 0$$

$$H = \frac{p^2}{2m} + V(q) \quad \text{の場合} \quad p = \frac{\partial S}{\partial q} \quad \text{より}$$

$$\frac{\partial S}{\partial t} + \frac{1}{2m} \left( \frac{\partial S}{\partial q} \right)^2 + V(q) = 0$$

Hamilton-Jacobi 方程式は

$$E \text{ は定数として } S = -Et + S_0(q) \text{ とおくと}$$

$$E = \frac{1}{2m} \left( \frac{\partial S_0}{\partial q} \right)^2 + V(q)$$

と表わす

(b) 新しい母関数  $\Phi$

$$\boxed{\Phi \equiv F + PQ} \quad \text{E 導入 33}$$

この時

$$dF = p dq - P dQ + (H' - H) dt$$

$$= d\Phi - P dQ - Q dP \quad \text{d. 2}$$

$$\boxed{d\Phi = P dQ + Q dP + (H' - H) dt} \quad \text{r 23}$$

一方 一般の公式 (2)

$$d\Phi = \frac{\partial \Phi}{\partial q} dq + \frac{\partial \Phi}{\partial P} dP + \frac{\partial \Phi}{\partial t} dt$$

比較すると

$$\boxed{P = \frac{\partial \Phi}{\partial q}, \quad Q = \frac{\partial \Phi}{\partial P}, \quad H' = H + \frac{\partial \Phi}{\partial t}}$$

[[ 作用と  $\Phi$  ]]

$$\Phi = S \quad \text{と 24, 243}$$

d. 2

$$P = \frac{\partial S}{\partial q}, \quad Q = \frac{\partial S}{\partial P}, \quad H' = 0$$

(  $P, Q$  E 定数 (1) 選ぶ )

$$\dot{P} = -\frac{\partial H'}{\partial Q} = 0, \quad \dot{Q} = \frac{\partial H'}{\partial P} = 0 \quad \text{d. 7}$$

20

(c) 例題 : 調和振動子

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

$$p = \frac{\partial S_0}{\partial q} \quad \text{よって}$$

$$\frac{1}{2m} \left( \frac{\partial S_0}{\partial q} \right)^2 + \frac{1}{2} m \omega^2 q^2 = E$$

$$\therefore S_0 = \int \sqrt{2m \left( E - \frac{1}{2} m \omega^2 q^2 \right)} dq$$

$$\text{よって} \quad \begin{cases} S = -Et + S_0 \\ Q = \frac{\partial S}{\partial E} \quad \text{より} \end{cases}$$

$$P = E \quad (\text{定数}) \quad Q = a \quad (\text{定数})$$

$$\alpha = \frac{\partial S}{\partial E} = -t + \frac{\sqrt{2m}}{2} \int \frac{dq}{\sqrt{E - \frac{1}{2} m \omega^2 q^2}} \quad \text{よって}$$

$$= -t + \frac{1}{\omega} \sin^{-1} \left( \frac{q}{q_0} \right) \quad (q_0 \text{ は定数})$$

よって

$$\boxed{q = q_0 \sin(\omega t + \omega a)}$$

よって

(a) Schrödinger の方程式と Hamilton-Jacobi の方程式

Schrödinger の方程式 :

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\psi}{dx^2} + V\psi = E\psi$$

2次元

$$\psi = A e^{\frac{i}{\hbar}(S_0 + \hbar S_1 + \dots)}$$

と仮定して 2次元展開すると

[ 0次 ]

$$\frac{1}{2m} \left( \frac{\partial S_0}{\partial x} \right)^2 + V = E$$

(Hamilton-Jacobi の方程式)

[ 1次 ]

1次元の波動関数の

展開