

## 【WKB 近似 (前半)】

1 次元の Schrödinger 方程式

$$\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi(x) + [E - V(x)] \psi(x) = 0$$

において，波動関数に  $\psi(x) = \exp\left[\frac{i}{\hbar} S(x)\right]$  を代入すると

$$(S')^2 - i\hbar S'' + 2m(V(x) - E) = 0 \quad (1)$$

を得る。ここで  $S'$ ,  $S''$  は，それぞれ  $S$  の  $x$  についての 1 階微分, 2 階微分を表す。

(1)  $\hbar$  が小さいとして

$$S(x) = S_0(x) + \hbar S_1(x) + \dots$$

のように  $S(x)$  を  $\hbar$  のべき展開したものを (1) 式に代入し，次の関係式を得よ。

$$\hbar^0 : (S'_0)^2 + 2m(V - E) = 0, \quad (2)$$

$$\hbar^1 : 2S'_0 S'_1 - iS''_0 = 0. \quad (3)$$

このように， $\hbar$  について 1 次の項まで近似する方法を WKB 近似という。

(2)  $E > V(x)$  のとき、 $p(x) \equiv \sqrt{2m(E - V)}$  として (2), (3) 式を解くことで

$$S_0 = \pm \int^x dx' p(x'), \quad S_1 = \frac{i}{2} \ln p(x)$$

となることを確認せよ。

同様に， $E < V(x)$  のとき、 $\kappa(x) \equiv \sqrt{2m(V - E)}$  と置いて

$$S_0 = \pm i \int^x dx' \kappa(x'), \quad S_1 = \frac{i}{2} \ln \kappa(x)$$

となることを確認せよ。

(3) 上の各領域において，波動関数は次のように近似できることを示せ。

$$\begin{aligned} \psi(x) &= \frac{c_1}{\sqrt{p(x)}} \exp\left[\frac{i}{\hbar} \int^x dx' p(x')\right] + \frac{c_2}{\sqrt{p(x)}} \exp\left[-\frac{i}{\hbar} \int^x dx' p(x')\right], \quad (E > V(x)) \\ \psi(x) &= \frac{d_1}{\sqrt{\kappa(x)}} \exp\left[\frac{1}{\hbar} \int^x dx' \kappa(x')\right] + \frac{d_2}{\sqrt{\kappa(x)}} \exp\left[-\frac{1}{\hbar} \int^x dx' \kappa(x')\right]. \quad (E < V(x)) \end{aligned}$$

(4) 古典力学において， $E = V(x)$  を満たす  $x$  は粒子が折り返す場所（古典的回帰点）である。その近傍では WKB 近似を適用することができないことを説明せよ。