

【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。

$$\psi(x) = \frac{c_1}{\sqrt{p(x)}} \exp\left[\frac{i}{\hbar} \int^x dx' p(x')\right] + \frac{c_2}{\sqrt{p(x)}} \exp\left[-\frac{i}{\hbar} \int^x dx' p(x')\right], \quad (E > V(x))$$

$$\psi(x) = \frac{d_1}{\sqrt{\kappa(x)}} \exp\left[\frac{1}{\hbar} \int^x dx' \kappa(x')\right] + \frac{d_2}{\sqrt{\kappa(x)}} \exp\left[-\frac{1}{\hbar} \int^x dx' \kappa(x')\right]. \quad (E < V(x))$$

(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。