

階段型障壁 1:steppot1-qa110127.tex

次のような一次元の階段型ポテンシャル障壁に左側から、エネルギー E の粒子（質量 m ）が進入する。エネルギー E がその障壁 V_0 よりも低い ($0 < E < V_0$) 場合以下の問に答えよ。ただし、プランク定数を h , ディラック定数を $\hbar \equiv \frac{h}{2\pi}$ とする。

$$V(x) = \begin{cases} 0 & (x \leq 0) \\ V_0 & (x > 0) \end{cases}$$

1. 領域 I ($x \leq 0$), 領域 II ($x > 0$) 毎にシュレディンガー方程式を立て、一般解を記せ。
2. 有限の大きさのポテンシャル障壁の境界で、波動関数は連続、かつ微分係数が等しいという境界条件より、特殊解の積分定数の比を求めよ。
3. 入射波に対する確率流れ密度 J_{inc} 、反射波に対する確率流れ密度 J_{ref} 、透過波に対する確率流れ密度 J_{trans} を計算せよ。ただし、波動関数（またはその部分） ψ_a に対する確率流れ密度（の x 成分） $J_x(\psi_a)$ は次のように定義される：

$$J_x(\psi_a) \equiv \frac{\hbar}{2mi} \left(\psi_a^* \frac{\partial \psi_a}{\partial x} - \frac{\partial \psi_a^*}{\partial x} \psi_a \right), \quad (i : \text{純虚数}) \quad (1)$$

4. 反射率 $R \equiv -J_{ref}/J_{inc}$, 透過率 $T \equiv J_{trans}/J_{inc}$ および $R + T$ を計算せよ。
5. $0 < E < V_0$ の場合には、古典物理学的には禁止される領域 II ($x > 0$) に進入できる確率が存在するかどうか述べよ。

(解答例)

1. 領域 I ($x \leq 0$) におけるシュレディンガー方程式と一般解

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi_I = E \psi_I \rightarrow \frac{d^2}{dx^2} \psi_I = -k^2 \psi_I \quad (2)$$

$$k \equiv \sqrt{\frac{2mE}{\hbar^2}} \quad (k : \text{波数}) \quad (3)$$

$$\psi_I(x) = A e^{ikx} + B e^{-ikx}. \quad (A, B : \text{任意の積分定数}) \quad (4)$$

(最後の式の右辺の第一項は入射波に対応する。同様に、第二項は反射波に対応する。領域 II ($x > 0$) におけるシュレディンガー方程式と一般解

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi_{II} + V_0 \psi_{II} = E \psi_{II} \rightarrow \frac{d^2}{dx^2} \psi_{II} = \gamma^2 \psi_{II} \quad (5)$$

$$\gamma \equiv \sqrt{\frac{2m(V_0 - E)}{\hbar^2}} \quad (6)$$

$$\psi_{II}(x) = C e^{-\gamma x}. \quad (C : \text{任意の積分定数}) \quad (7)$$

(得られた結果は透過波に対応する。 $e^{+\gamma x}$ 型の解は、無限遠で発散するので、不適。)

2. 題意より

$$\psi_I(0) = \psi_{II}(0) \rightarrow A + B = C \quad (8)$$

$$\psi'_I(0) = \psi'_{II}(0) \rightarrow ik(A - B) = -\gamma C \quad (9)$$

$$\rightarrow \frac{B}{A} = \frac{ik + \gamma}{ik - \gamma}, \frac{C}{A} = \frac{2ik}{ik - \gamma}. \quad (10)$$

(備考：係数 A, B, C は一般に複素数であることに注意する。)

3. 確率の流れ密度の計算 (inc 入射, ref 反射, trans 透過)

$$\begin{aligned} J_{inc} &\equiv \frac{\hbar}{2mi} [(Ae^{ikx})^* \frac{\partial}{\partial x} (Ae^{ikx}) - (Ae^{ikx}) \frac{\partial}{\partial x} (Ae^{ikx})^*] \\ &= \frac{\hbar k}{m} |A|^2. \end{aligned} \quad (11)$$

$$\begin{aligned} J_{ref} &\equiv \frac{\hbar}{2mi} [(Be^{-ikx})^* \frac{\partial}{\partial x} (Be^{-ikx}) - (Be^{-ikx}) \frac{\partial}{\partial x} (Be^{-ikx})^*] \\ &= -\frac{\hbar k}{m} |B|^2, \end{aligned} \quad (12)$$

$$J_{trans} \equiv \frac{\hbar}{2mi} [(Ce^{-\gamma x})^* \frac{\partial}{\partial x} (Ce^{-\gamma x}) - (Ce^{-\gamma x}) \frac{\partial}{\partial x} (Ce^{-\gamma x})^*] = 0. \quad (13)$$

4. 題意より

$$R \equiv \frac{-J_{ref}}{J_{inc}} = \frac{|B|^2}{|A|^2} = \frac{|ik + \gamma|^2}{|ik - \gamma|^2} = \frac{k^2 + \gamma^2}{k^2 + \gamma^2} = 1 \quad (14)$$

$$T \equiv \frac{J_{trans}}{J_{inc}} = 0. \quad (15)$$

$$\rightarrow R + T = 1.0. \quad (16)$$

5. 前問の結果より、反射率 $R = 1$ となり、全反射する。しかし、ポテンシャル障壁内部の確率密度は $|\psi_{II}(x)|^2 = |C|^2 e^{-2\gamma x}$ であり、古典的粒子の描像とは異なって、量子的粒子はポテンシャル障壁内部に浸透する確率がある。浸透距離の目安は $1/\gamma$ であり、 $1/\sqrt{V_0 - E}$ に比例する。