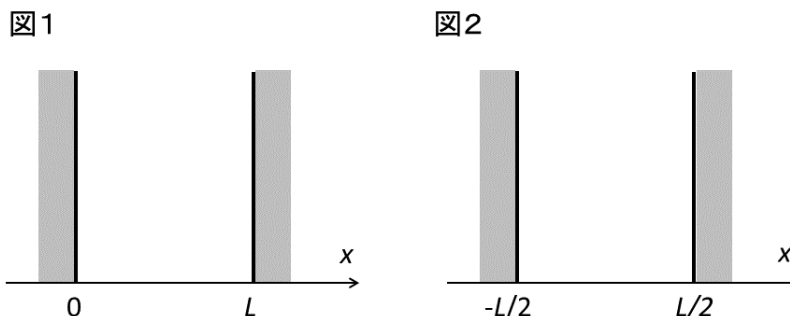


## 一次元井戸型ポテンシャル中の自由粒子

質量  $m$  の粒子が、図1のような長さ  $L$  の一次元的な区間（井戸）に閉じ込められている状況を量子力学的に扱う。



このとき、定常状態の Schrödinger 方程式は、

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \varphi(x) = E \varphi(x) \quad (1)$$

で与えられる。ただし、 $0 \leq x \leq L$  である。まず、この微分方程式の解を求めよう。関数  $\varphi(x)$  は、「二回微分すると負の定数がかかって、自分自身に戻る」という形をしているので、解は三角関数で書けることはすぐに分かる<sup>1</sup>。そこで解として、 $A, B, k$  を実数とした

$$\varphi(x) = A \sin(kx) + B \cos(kx), \quad (2)$$

という形を仮定して式 (1) に代入しよう。すると、

$$k^2 = \frac{2mE}{\hbar^2} \quad (3)$$

という関係が得られる。微分方程式 (1) の解、というだけの情報では上の  $k$  の値は定まらないが、いま井戸の外 ( $x < 0, x > L$ ) には無限に高いポテンシャルがあるので、粒子は区間  $0 \leq x \leq L$  の外には出て行かない。したがって井戸の外では  $\varphi(x) = 0$  である。このことと、波動関数の連続性から  $\varphi(x)$  は、

$$\varphi(0) = \varphi(L) = 0 \quad (4)$$

を満たす。つまり、解 (2) のうち、上の境界条件を満たすものを正しく選ぶ必要がある。最初の条件  $\varphi(0) = 0$  から、 $B = 0$  が得られる。次に、 $\varphi(L) = 0$  から、 $A \sin(kL) = 0$  という条件が得られる。これを満たす  $k$  は、

$$k_n = \frac{n\pi}{L}, \quad (n = 0, \pm 1, \pm 2, \dots) \quad (5)$$

<sup>1</sup> $E$  が負にならない理由を考えよう。

である。この  $k_n$  を用いて、 $\varphi_n(x) = A \sin(k_n x)$  を定義すれば、 $\varphi_n(x)$  は、Schrödinger 方程式 (1) と、境界条件 (4) をともに満たす。

ここで整数  $n$  の範囲について注意が必要である。 $n = 0$  の場合は、恒等的に  $\varphi_0(x) = 0$  となってしまう、物理的状態としての資格を満たさない（存在確率がゼロとなり、粒子が「いない」ことに相当する）。また、 $n$  の場合と  $-n$  とは、 $\varphi_{-n}(x) = -\varphi_n(x)$  と定数倍で結ばれている。これは、 $\varphi_n$  と  $\varphi_{-n}$  が同一の物理的状態に対応することを意味しているの、片方だけを選ぶ必要がある。そこで、ここでは  $n > 0$  の場合を選ぼう。

以上をまとめると、一次元井戸型ポテンシャル中の自由粒子に対する、Schrödinger 方程式の解は、

$$\varphi_n(x) = A \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right), \quad (n = 1, 2, 3, \dots), \quad (6)$$

$$E_n = \frac{\hbar^2(k_n)^2}{2m} = \frac{\pi^2\hbar^2}{2mL^2}n^2 \quad (7)$$

( $E_n$  は、 $\varphi_n(x)$  のエネルギー固有値) ということになる。

最後に定数  $A$  は、規格化条件

$$\int_0^L dx |\varphi_n(x)|^2 = 1 \quad (8)$$

から定めることができる。上の条件に  $\varphi_n(x)$  を代入すると

$$\begin{aligned} 1 &= |A|^2 \int_0^L dx \sin^2\left(\frac{n\pi}{L}x\right) \\ &= |A|^2 \int_0^L dx \frac{1}{2} \left[1 - \cos\left(\frac{2n\pi}{L}x\right)\right] \\ &= \frac{L}{2}|A|^2 \end{aligned} \quad (9)$$

となるので、 $|A| = \sqrt{2/L}$  が得られる。 $\varphi_n(x)$  の（複素）定数倍は、 $\varphi_n(x)$  と同一の物理的状態を表すので、今後の講義では単純に  $A = \sqrt{2/L}$  とする。

Ex. 1) 解の仮定として、式 (2) の代わりに

$$\varphi(x) = Ce^{ikx} + De^{-ikx}, \quad (10)$$

( $C, D$  は定数) と置いて同じように計算し、(7) と同じ結果を再現せよ。

Ex. 2) 井戸型ポテンシャルの範囲が  $-L/2 \leq x \leq L/2$  (図 2 を参照) の場合に、Schrödinger 方程式の解を求めよ。(ヒント：原点をずらしたただけだから、エネルギー固有値は変わらないはず。どのような解を仮定して微分方程式を解く?)