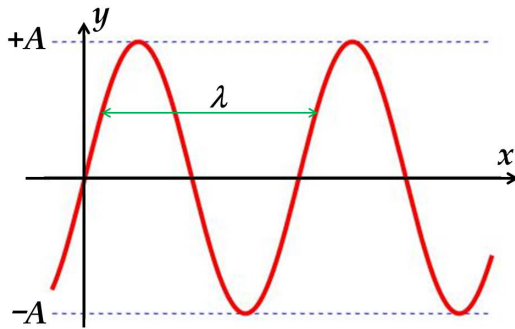


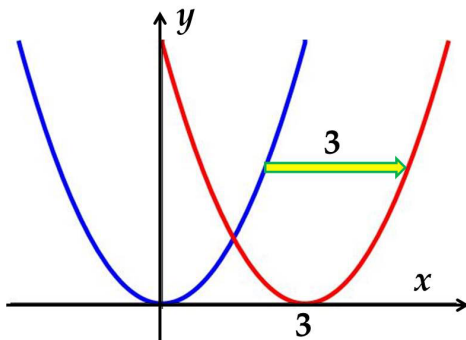
問題1 [波を表す式, Schrödinger 方程式]

(1-1)  $y = A \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda}x\right)$  のグラフを描け.



振幅  $A$ , 波長  $\lambda$  の波を表す

(1-2)  $y = x^2$  と  $y = (x - 3)^2$  のグラフを重ねて描き, これら 2 つのグラフの関係を述べよ.



右に 3 平行移動

(1-3) 時刻  $t = 0$  の波形が  $y = A \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda}x\right)$  で表される波が, 速度  $c$  で  $x$  軸の正方向に進んでいるとき, 時刻  $t$  における波形を表す式を書け.

時間  $t$  の間に波は  $ct$  だけ進むので,  $ct$  だけ平行移動して  $y = A \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda}(x - ct)\right)$  となる.

(1-4) 波の波長  $\lambda$ , 速度  $c$ , 振動数  $\nu$  の間に成り立つ関係式を求めよ.

1 秒間に  $\nu$  個の波が進み, 波ひとつの長さは  $\lambda$  なので,  $\nu$  個分の波の長さは  $\nu\lambda$ , つまり波は 1 秒間に  $\nu\lambda$  だけ進むので,  $c = \nu\lambda$  となる.

(1-5) 波の波数  $k$  と, 角振動数  $\omega$  を,

$$k = \frac{2\pi}{\lambda}, \quad \omega = 2\pi\nu$$

で定義する. これを使って (1-3) で求めた波の式を書き直せ.

$$y = A \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda}(x - ct)\right) = A \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda}x - 2\pi\frac{c}{\lambda}t\right) = A \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda}x - 2\pi\nu t\right) = A \sin(kx - \omega t)$$

(1-6)  $f(x) = e^{ax}$  とするとき,  $f'(x)$  を求めよ.

$$f'(x) = ae^{ax} = af(x)$$

(1-7)  $f(x) = \cos x + i \sin x$  とするとき,  $f'(x) = if(x)$  を示せ.

$$f'(x) = -\sin x + i \cos x = i(\cos x + i \sin x) = if(x)$$

$f(0) = 1$  と合わせて,  $f(x) = e^{ix}$  となる.

(1-8) 波動関数を

$$\psi(x, t) = Ae^{i(kx - \omega t)}$$

とする。偏微分  $\frac{\partial \psi}{\partial x}$ ,  $\frac{\partial \psi}{\partial t}$  を計算せよ。

$$\boxed{\frac{\partial \psi}{\partial x} = ik\psi} \quad \boxed{\frac{\partial \psi}{\partial t} = -i\omega\psi}$$

(1-9) 粒子性と波動性をつなぐ式

$$E = h\nu, \quad p = \frac{h}{\lambda}$$

を使って,

$$E = i\hbar \frac{\partial}{\partial t}, \quad p = -i\hbar \frac{\partial}{\partial x}$$

を示せ。

まず,  $\frac{\partial}{\partial x}\psi(x, t) = ik\psi(x, t)$  より,  $\frac{\partial}{\partial x} = ik$  と考えることができる。また,  $p = \frac{h}{\lambda}$  より,  $k = \frac{2\pi}{\lambda} = 2\pi \frac{p}{h} = \frac{p}{\hbar}$  なので,  $\frac{\partial}{\partial x} = i\frac{p}{\hbar}$  より,  $p = -i\hbar \frac{\partial}{\partial x}$  を得る。

同様に,  $\frac{\partial}{\partial t}\psi(x, t) = -i\omega\psi(x, t)$  より,  $\frac{\partial}{\partial t} = -i\omega$  と考えることができる。また,  $E = h\nu$  より,  $\omega = 2\pi\nu = \frac{E}{\hbar}$  なので,  $\frac{\partial}{\partial t} = -i\frac{E}{\hbar}$  より,  $E = i\hbar \frac{\partial}{\partial t}$  を得る。

(1-10) 質量  $m$  の粒子が運動量  $p$  で運動しているとき, その運動エネルギーを求めよ。

$$p = mv \text{ より, } K = \frac{1}{2}mv^2 = \frac{1}{2}m \left(\frac{p}{m}\right)^2 = \boxed{\frac{p^2}{2m}}$$

(1-11) 質量  $m$  の粒子がポテンシャル  $V(x)$  の中で運動量  $p$  で運動しているとき, 粒子の全エネルギーは  $E = \frac{p^2}{2m} + V(x)$  と書けることから, Schrödinger 方程式

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t}\psi(x, t) = \left(-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + V(x)\right)\psi(x, t)$$

を導け。

$E = i\hbar \frac{\partial}{\partial t}$ ,  $p = -i\hbar \frac{\partial}{\partial x}$  を  $E = \frac{p^2}{2m} + V(x)$  に代入して,

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} = \frac{1}{2m} \left(-i\hbar \frac{\partial}{\partial x}\right)^2 + V(x) = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + V(x)$$

となるので, これを波動関数  $\psi(x, t)$  に作用させて, Schrödinger 方程式を得る。