

まとめ 6. 弦を伝わる波, 進行波, 波束, 分散, 群速度

弦の波動方程式の”因数分解”: $\sqrt{\frac{T}{\sigma}} = v (> 0)$ とおく.

$$\left(\frac{\partial^2}{\partial t^2} - v^2 \frac{\partial^2}{\partial x^2}\right) y(t, x) = \left(\frac{\partial}{\partial t} - v \frac{\partial}{\partial x}\right) \left(\frac{\partial}{\partial t} + v \frac{\partial}{\partial x}\right) y(t, x) = 0$$

弦の波動方程式の一般解: 正・負方向の進行波の重ね合わせ

$f(x), g(x)$ を任意の関数とすれば,

$$y(t, x) = f(x - vt) + g(x + vt)$$

$\therefore \phi_{\pm} = x \pm vt$ とおく.

$$\left(\frac{\partial}{\partial t} \mp v \frac{\partial}{\partial x}\right) \phi_{\pm} = 0,$$

$$\left(\frac{\partial}{\partial t} \mp v \frac{\partial}{\partial x}\right) F(\phi_{\pm}) = \frac{\partial F(\phi_{\pm})}{\partial \phi_{\pm}} \left(\frac{\partial}{\partial t} \mp v \frac{\partial}{\partial x}\right) \phi_{\pm} = 0.$$

※) $\phi_{\mp} = \text{一定} \Rightarrow \Delta \phi_{\mp} = \Delta x \mp v \Delta t = 0.$

振幅が同じ大きさをとる点は速度 $\pm v$ で進行していく (進行波).

波の伝播の速さ:

弦を伝わる波:

$$v = \sqrt{\frac{T}{\sigma}}$$

空気中を伝わる波 (音波):

$$v = \sqrt{\frac{\gamma p}{\rho}} = \sqrt{\frac{1.4 \times 1.01 \times 10^5 (\text{Pa})}{28.8 \times 10^{-3} (\text{kg}) / 22.4 \times 10^{-3} (\text{m}^3)}} \simeq 331 (\text{m/s}) \quad (0^\circ \text{C})$$

$\therefore pV^\gamma = \text{一定}$ (断熱過程) より $\Delta p V^\gamma + \gamma p V^{\gamma-1} = 0$

$$\therefore \Delta p = -\gamma p \frac{\Delta V}{V} \quad \text{すなわち} \quad K = \gamma p$$

$$\therefore v = \sqrt{\frac{K}{\rho}} = \sqrt{\frac{\gamma p}{\rho}}$$

温度補正:

$$\frac{p}{\rho} \simeq RT$$

$$v = 332(1 + 0.00166 \times t(^{\circ}\text{C})) \simeq 343 (\text{m/s}) \quad (20^\circ \text{C})$$

波動方程式の解法：

波数 k によるフーリエ変換を仮定する：

$$y(t, x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{ikx} C(k, t), \quad C^*(-k, t) = C(k, t)$$

これを波動方程式に代入する。 $C(k, t)$ は単振動の方程式を満たす：

$$\ddot{C}(k, t) = -\omega^2(k)C(k, t)$$

したがって、

$$C(k, t) = C_+(k) e^{-i\omega(k)t} + C_-(k) e^{+i\omega(k)t}, \quad C_+(-k)^* = C_-(k)$$

ここで $\omega(k)$ は波動方程式の種類によって関数型が異なる。

例 1)

$$\frac{\partial^2 y(t, x)}{\partial t^2} = \frac{T}{\sigma} \frac{\partial^2 y(t, x)}{\partial x^2} \implies \omega(k) = \sqrt{\frac{T}{\sigma}} |k|$$

例 2)

$$\frac{\partial^2 y(t, x)}{\partial t^2} = \frac{T}{\sigma} \frac{\partial^2 y(t, x)}{\partial x^2} - \omega_0^2 y(t, x) \implies \omega(k) = \sqrt{\frac{T}{\sigma} k^2 + \omega_0^2}$$

例 3)

$$i\hbar \frac{\partial \psi(t, x)}{\partial t} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \psi(t, x)}{\partial x^2} \implies \omega(k) = \frac{\hbar}{2m} k^2 \quad \left(\text{cf. } E = \frac{p^2}{2m} \right)$$

一般解：

$$y(t, x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{ikx} \{ C_+(k) e^{ikx - i\omega(k)t} + C_-(k) e^{ikx + i\omega(k)t} \}$$

例) $\omega(k) = v|k|$ のとき、

$$\begin{aligned} y(t, x) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk \left\{ e^{ik(x-vt)} \tilde{f}(k) + e^{ik(x+vt)} \tilde{g}(k) \right\} \\ &= f(x - vt) + g(x + vt) \end{aligned}$$

ただし、

$$\begin{aligned} \tilde{f}(k) &= C_+(k)\theta(k) + C_+^*(-k)\theta(-k) \\ \tilde{g}(k) &= C_-(k)\theta(k) + C_-^*(-k)\theta(-k) \end{aligned}$$

分散： 波の伝わる速さ $v = \omega(k)/k$ (位相速度) が、波数 k に依存して、変化すること.

波束： ある限られた範囲の波数 k の波の重ね合わせとして表される波

例) ガウス型波束 $k - k_0 \in [-\Delta k, \Delta k]$

$$y(t, x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{i(kx - \omega(k)t)} e^{-\frac{(k-k_0)^2}{2(\Delta k)^2}}$$

(注1) 不確定性関係 $\Delta x \Delta k \simeq 1$ より、空間的にもある領域に限られる.

例えば、 $\omega(k)/k = v$ (一定) のとき、ガウス型波束は次の様に振る舞う:

$$y(t, x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}\Delta x} e^{-\frac{(x-vt)^2}{2(\Delta x)^2}} e^{ik_0(x-vt)}$$

(注2) 位相速度 $v = \omega(k)/k$ が波数 k に依存して変わる場合には、時間発展とともに波形も変化していく. (分散)

群速度： 分散がある場合の波束の進行速度

$$v_g = \left. \frac{d\omega(k)}{dk} \right|_{k=k_0}$$

例1) 進行する”うなり”

$$\begin{aligned} y(t, x) &= A \cos(k_1 x - \omega_1 t) + A \cos(k_2 x - \omega_2 t) \\ &= 2A \cos\left(\frac{\Delta k}{2} x - \frac{\Delta \omega}{2} t\right) \cos(k_{av} x - \omega_{av} t) \end{aligned}$$

ここで $\Delta k = k_2 - k_1$, $\Delta \omega = \omega_2 - \omega_1$. 振動数 $\frac{\Delta \omega}{2}$ のうなりは、 $v = \Delta \omega / \Delta k$ で進行.

例2) ガウス型波束: $\omega(k) = \omega(k_0) + \left. \frac{d\omega(k)}{dk} \right|_{k=k_0} (k - k_0) + \dots$ より

$$y(t, x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{i(kx - \omega(k)t)} e^{-\frac{(\Delta x)^2 (k-k_0)^2}{2}} \simeq \frac{1}{\sqrt{2\pi}\Delta x} e^{-\frac{(x-v_g t)^2}{2(\Delta x)^2}} e^{i(k_0 x - \omega(k_0)t)}$$

(注) この場合、正確には、時間発展とともに波形はガウス型から変化していく.