

应用数理解析

No.

Date

ID: 1116191012 氏名: 東田 優希

演習問題

$$\frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2} + 2\mu \frac{\partial \psi}{\partial t} = v^2 \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} \quad (\mu = \frac{c}{2\rho}, \quad v^2 = \frac{F}{\rho})$$

初期条件 $\begin{cases} \psi(x, 0) = p(w) \\ \frac{\partial \psi(x, 0)}{\partial t} \Big|_{t=0} = q(w) \end{cases}$

$$F[\psi(x, t)] = \psi(w, t) \quad F[p(w)] = P(w), \quad F[q(w)] = Q(w)$$

よって、 λ -変換した波动方程式は、次のようになる。

$$F(\text{左辺}) = F\left[\frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2} + 2\mu \frac{\partial \psi}{\partial t}\right] = \frac{\partial^2 \bar{\psi}(w, t)}{\partial t^2} + 2\mu \frac{\partial \bar{\psi}(w, t)}{\partial t}$$

$$F(\text{右辺}) = F[v^2 \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2}] = v^2 \times (iw)^2 \bar{\psi}(w, t) = -v^2 w^2 \bar{\psi}(w, t)$$

初期条件を λ -変換して、次のようになる。

$$\begin{cases} \bar{\psi}(w, 0) = P(w) \\ \frac{d\bar{\psi}(w, 0)}{dt} \Big|_{t=0} = Q(w) \end{cases}$$

$\bar{\psi}(w, t) = e^{\lambda_1 t}$ (よって 波動方程式は

$$\lambda^2 e^{2\lambda t} + 2\mu \lambda e^{\lambda t} + v^2 w^2 e^{\lambda t} = 0$$

$$\lambda^2 (\lambda^2 + 2\mu \lambda + v^2 w^2) = 0 \quad \text{より 特性方程式の角解は}$$

$$\lambda = \begin{cases} -\mu \pm \sqrt{\mu^2 - w^2} & (\mu^2 - w^2 > 0 \text{ のとき}) \\ -\mu & (\mu^2 - w^2 = 0 \text{ のとき}) \end{cases}$$

$$\lambda = \begin{cases} -\mu \pm \sqrt{\mu^2 - w^2} i & (\mu^2 - w^2 < 0 \text{ のとき}) \end{cases}$$

となる。

$$\text{i) } \mu^2 - w^2 > 0 \text{ のとき}$$

$$\lambda_1 = -\mu + \sqrt{\mu^2 - w^2}, \quad \lambda_2 = -\mu - \sqrt{\mu^2 - w^2} \quad \text{よって}$$

$\bar{\psi}_1(w, t) = e^{\lambda_1 t}, \quad \bar{\psi}_2(w, t) = e^{\lambda_2 t}$ は角解の基本形である。

$$\bar{\psi}(w, t) = C_1 e^{\lambda_1 t} + C_2 e^{\lambda_2 t}$$

初期条件

$$\begin{cases} \bar{\psi}(w, 0) = C_1 + C_2 = P(w) \\ \frac{d\bar{\psi}(w, 0)}{dt} \Big|_{t=0} = C_1 \lambda_1 + C_2 \lambda_2 = Q(w) \end{cases}$$

$$\text{よって} \quad \bar{\psi}(w, t) = \frac{P(w)\lambda_2 - Q(w)}{\lambda_2 - \lambda_1} e^{\lambda_1 t} + \frac{Q(w) - \lambda_1 P(w)}{\lambda_2 - \lambda_1} e^{\lambda_2 t}$$

(i) $\mu^2 - v^2 w^2 = 0$ のとき

$$\lambda_0 = -\mu \quad (\text{ただし}) \quad \text{角解は } \Psi_1(w, t) = c_1 e^{\lambda_0 t}$$

$$\Psi_1(w, t) = (c_1 + c_2 t) e^{\lambda_0 t}$$

次刀期条件より

$$\begin{cases} \Psi_1(w, 0) = c_1 = P(w) \\ \frac{d\Psi_1(w, t)}{dt} \Big|_{t=0} = c_2 + c_1 \lambda_0 = Q(w) \end{cases}$$

∴ 結論

$$\begin{aligned} \Psi(w, t) &= \{P(w) + t(Q(w) - P(w)\lambda_0)\} e^{\lambda_0 t} \\ &= \{P(w)(1 - t\lambda_0) + tQ(w)\} e^{\lambda_0 t} \end{aligned}$$

(ii) $\mu^2 - v^2 w^2 < 0$ のとき

$$\lambda_1 = -\mu + \sqrt{\mu^2 - v^2 w^2} i, \quad \lambda_2 = -\mu - \sqrt{\mu^2 - v^2 w^2} i$$

$$\Psi_1(w, t) = e^{\lambda_1 t} = e^{-\mu t} \cos \sqrt{\mu^2 - v^2 w^2} t, \quad \Psi_2(w, t) = e^{\lambda_2 t} = e^{-\mu t} \sin \sqrt{\mu^2 - v^2 w^2} t$$

$$\Psi(w, t) = c_1 e^{-\mu t} \cos \sqrt{\mu^2 - v^2 w^2} t + c_2 e^{-\mu t} \sin \sqrt{\mu^2 - v^2 w^2} t$$

次刀期条件より

$$\begin{cases} \Psi(w, 0) = c_1 = P(w) \\ \frac{d\Psi(w, t)}{dt} \Big|_{t=0} = c_2 \sqrt{\mu^2 - v^2 w^2} - \mu c_1 = Q(w) \end{cases}$$

∴ 結論

$$\Psi(w, t) = P(w) e^{-\mu t} \cos(\sqrt{\mu^2 - v^2 w^2} t) + \frac{Q(w) + \mu P(w)}{\sqrt{\mu^2 - v^2 w^2}} e^{-\mu t} \sin(\sqrt{\mu^2 - v^2 w^2} t)$$