

演習問題その 13 解答例

1. 次の関数をフーリエ変換せよ.

(1) $\delta(x)$

(解答例)

$$\begin{aligned}\mathcal{F}[\delta(x)] &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \delta(x) e^{-ikx} dx \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-ik \cdot 0} = \frac{1}{\sqrt{2\pi}}\end{aligned}$$

(2) $\sin k_0 x$ (ただし k_0 は定数)

(解答例)

$\sin k_0 x = (e^{ik_0 x} - e^{-ik_0 x})/2i$ であるから

$$\begin{aligned}\mathcal{F}[\sin k_0 x] &= \mathcal{F}\left[\frac{e^{ik_0 x} - e^{-ik_0 x}}{2i}\right] \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{ik_0 x} - e^{-ik_0 x}}{2i} e^{-ikx} dx \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \frac{1}{2i} \left\{ \int_{-\infty}^{\infty} 1 \cdot e^{-i(k-k_0)x} dx - \int_{-\infty}^{\infty} 1 \cdot e^{-i(k+k_0)x} dx \right\} \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \frac{1}{2i} (2\pi\delta(k-k_0) - 2\pi\delta(k+k_0)) \\ &= \frac{i\pi}{\sqrt{2\pi}} (\delta(k+k_0) - \delta(k-k_0))\end{aligned}$$

(3) $\theta(x)$

ただし、 $\theta(x)$ はヘビサイド関数 ;

$$\theta(x) = \begin{cases} 0 & (x < 0) \\ 1 & (x > 0). \end{cases}$$

(解答例)

$$\begin{aligned}\mathcal{F}[\theta(x)] &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \theta(x) e^{-ikx} dx \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{\infty} e^{-ikx} dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left[\frac{1}{-ik} e^{-ikx} \right]_0^{\infty} \\ &= \frac{1}{ik\sqrt{2\pi}}\end{aligned}$$

2. (応用問題) 誘電体は電場をかけると分極する．誘電体に加える電場を $E(t)$ とすると，分極ベクトルの大きさ $P(t)$ は一般に

$$P(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \chi(t-t')E(t')dt'$$

とかける．ただし， χ は帯電率と呼ばれ，次のようにかける．

$$\chi(t) = \begin{cases} \chi_0 e^{-t/\tau_0} & (t \geq 0) \\ 0 & (t < 0) \end{cases}$$

ここで， χ_0, τ は定数である．電場 $E(t)$ を以下の形で加えたとき， $P(t)$ がどのような振る舞いをするかフーリエ変換を用いて求める．

$$E(t) = \begin{cases} E_0 e^{-\epsilon t} & (t \geq 0, \epsilon \rightarrow 0_+) \\ 0 & (t < 0) \end{cases}$$

ここで， $\epsilon \rightarrow 0_+$ なので， $t = 0$ でほとんどヘビサイド関数的に電場を加えたことに相当する ($E(t) = E_0 \theta(t)$)．以下の問いに答えよ．

- (1) $\chi(t), E(t)$ のフーリエ変換 $\mathcal{F}[\chi(t)], \mathcal{F}[E(t)]$ を求めよ．また $\mathcal{F}[e^{-t/\tau}], \mathcal{F}[\theta(t)]$ を求めよ．

(解答例)

$$\begin{aligned} \mathcal{F}[\chi(t)] &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \chi(t) e^{-ikt} dt = \frac{\chi_0}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{\infty} e^{-t/\tau} e^{-ikt} dt \\ &= \frac{\chi_0}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{\infty} e^{-(\frac{1}{\tau} + ik)t} dt = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \frac{\chi_0}{\frac{1}{\tau} + ik} \end{aligned}$$

これは， $1/\sqrt{2\pi}(1/\tau + ik)$ が $e^{-t/\tau}$ のフーリエ変換 $\mathcal{F}[e^{-t/\tau}] = 1/\sqrt{2\pi}(1/\tau + ik)$ であることを示している．また，

$$\begin{aligned} \mathcal{F}[E(t)] &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} E(t) e^{-ikt} dt = \frac{E_0}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{\infty} e^{-\epsilon t} e^{-ikt} dt \\ &= \frac{E_0}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{\infty} e^{-(\epsilon + ik)t} dt = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \frac{E_0}{\epsilon + ik} \rightarrow \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \frac{E_0}{ik} \quad (\epsilon \rightarrow 0_+) \end{aligned}$$

これは， $1/ik\sqrt{2\pi}$ が階段関数 $\theta(t)$ のフーリエ変換 $\mathcal{F}[\theta(t)] = 1/ik\sqrt{2\pi}$ であることを示している．

- (2) フーリエ変換の合成積 (たたみ込み積分) によって、 $P(t)$ のフーリエ変換は以下のようになる;

$$\mathcal{F}[P(t)] = \sqrt{2\pi} \mathcal{F}[\chi(t)] \mathcal{F}[E(t)].$$

$P(t)$ 求めよ.

(ヒント: 部分分数分解によって $\mathcal{F}[e^{-t/\tau}]$, $\mathcal{F}[\theta(t)]$ に分解する)

(解答例)

$$\begin{aligned} \mathcal{F}[P(t)] &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \frac{\chi_0 E_0}{i\omega \left(\frac{1}{\tau} + i\omega\right)} = \frac{\chi_0 E_0 \tau}{\sqrt{2\pi}} \left(\frac{1}{i\omega} - \frac{1}{i\omega + \frac{1}{\tau}} \right) \\ &= \chi_0 E_0 \tau \left\{ \mathcal{F}[\theta(t)] - \mathcal{F}[e^{-t/\tau}] \right\} \\ &= \mathcal{F} \left[\chi_0 E_0 \tau \left(\theta(t) - e^{-t/\tau} \right) \right] \end{aligned}$$

したがって

$$P(t) = \chi_0 E_0 \tau \left(\theta(t) - e^{-t/\tau} \right)$$

3. 2 変数関数 $u(x, y)$ について、以下の偏微分方程式を解け.

$$(1) \quad \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} = x + y$$

(解答例)

まず y で積分する. x のみに依存する任意関数 $f(x)$ を用いて,

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} = x + y \Leftrightarrow \frac{\partial u}{\partial x} = xy + \frac{1}{2}y^2 + f(x)$$

さらに x で積分する. $f(x)$ を x で積分しても x の関数であることに変わりはないので, $dg(x)/dx = f(x)$ となる $g(x)$ を用いて,

$$u(x, y) = \frac{1}{2}xy(x + y) + g(x) + h(y).$$

ここで $g(x)$ は x のみに, $h(y)$ は y のみに依存する任意関数.

$$(2) \quad \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = x + y$$

(解答例)

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = x + y &\Leftrightarrow \frac{\partial u}{\partial x} = \frac{1}{2}x^2 + xy + f(y) \\ &\Leftrightarrow u(x, y) = \frac{1}{6}x^3 + \frac{1}{2}x^2y + f(y)x + g(y). \end{aligned}$$

ただし $f(y)$, $g(y)$ は y のみに依存する関数.

4. 以下の問いに答えよ.

- (1) $\frac{\partial u}{\partial x} = xy$ を満たし、 $x = 0$ で $u = e^{-y}$ に従って指数関数的に減少する解を求めよ.
(解答例)

$$\begin{aligned}\frac{\partial u}{\partial x} &= xy \\ \Leftrightarrow u &= \frac{1}{2}x^2y + f(y)\end{aligned}$$

$x = 0$ における条件式を代入すると、

$$\begin{aligned}e^{-y} &= f(y) \\ u &= \frac{1}{2}x^2y + e^{-y}.\end{aligned}$$

- (2) $u(x, y)$ についての偏微分方程式 $\frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} = 10x^4$ を解け.
ただし $u(x, 0) = x^2$, $u(0, y) = e^y - 1$ とする.
(解答例)

x, y で順に積分していくと、

$$\begin{aligned}\frac{\partial u}{\partial y} &= 2x^5 + f(y). \\ u &= 2x^5y + g(y) + h(x). \quad \left(f = \frac{dg}{dy}\right)\end{aligned}$$

条件式より、

$$\begin{aligned}u(x, 0) = g(0) + h(x) = x^2 &\Rightarrow h(x) = x^2 - g(0). \\ u(0, y) = g(y) + h(0) = e^y - 1 &\Rightarrow g(y) = e^y - 1 - h(0) = e^y + g(0) - 1. \quad (\because (1) \text{ 式})\end{aligned}\tag{1}$$

$$\therefore g(y) + h(x) = x^2 + e^y - 1.$$

$$\text{よって } u(x, y) = 2x^5y + x^2 + e^y - 1.$$

5. $y \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = \frac{\partial u}{\partial y}$ を満たす $u(x, y)$ のうち, $y = \pm 1$ で $u(x, y) = 0$, $y = 0$ で $u = x^2$ となるものを求めよ.

(解答例)

$u = X(x)Y(y)$ とおく. 与式に代入すると,

$$yX(x) \frac{d^2 Y(y)}{dy^2} = X(x) \frac{dY(y)}{dy}.$$

ここで $X(x)$ は両辺にかかっているのので, 任意の関数 $f(x)$ である. 両辺を X で割って,

$$y \frac{d^2 Y(y)}{dy^2} = \frac{dY(y)}{dy}.$$

ここで $\frac{dY}{dy} = p$ とおくと,

$$yp' = p \Leftrightarrow \frac{1}{p} \frac{dp}{dy} = \frac{1}{y}.$$

$$\therefore \ln |p| = \ln |y| + C'. \quad (C' \text{ は積分定数})$$

$$\Leftrightarrow \frac{dY}{dy} = p = Cy. \quad (C = \pm e^{C'})$$

$$\therefore Y = C_1 y^2 + C_2. \quad \left(C_1 = \frac{C}{2} \text{ とした} \right)$$

よって $u(x, y) = f(x)y^2 + g(x)$. 境界条件より $f(x)$, $g(x)$ を求めると,

$$y = \pm 1 \text{ で } u = 0 \text{ より } f(x) = -g(x).$$

$$\text{また, } y = 0 \text{ で } u = x^2 \text{ より } x^2 = g(x).$$

$$\text{よって求める解は } u(x, y) = -x^2 y^2 + x^2.$$

6. (超重要!) 熱伝導方程式 $\frac{\partial u}{\partial t} = \kappa \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$ ($\kappa > 0$) を変数分離法で解け.
(解答例)

$u = T(t)X(x)$ と変数分離し、

$$\begin{aligned} X \frac{dT}{dt} &= \kappa T \frac{d^2 X}{dx^2} \\ \Leftrightarrow \frac{1}{\kappa T} \frac{dT}{dt} &= \frac{1}{X} \frac{d^2 X}{dx^2} = \omega \end{aligned}$$

と定数 ω で置く. これを解くと、

(i) $\omega = 0$ の場合

$$\begin{aligned} T &= C_1. \\ X &= C_2 x + C_3. \\ \therefore u(x, t) &= Ax + B. \end{aligned}$$

(ii) $\omega < 0$ の場合

$$\begin{aligned} T &= C_1 e^{\kappa \omega t}. \\ X &= C_2 \sin \sqrt{-\omega} x + C_3 \cos \sqrt{-\omega} x. \\ \therefore u(x, t) &= e^{\kappa \omega t} (A \sin \sqrt{-\omega} x + B \cos \sqrt{-\omega} x). \end{aligned}$$

(iii) $\omega > 0$ の場合

$$\begin{aligned} T &= C_1 e^{\kappa \omega t}. \\ X &= C_2 e^{\sqrt{\omega} x} + C_3 e^{-\sqrt{\omega} x}. \\ \therefore u &= e^{\kappa \omega t} (A e^{\sqrt{\omega} x} + B e^{-\sqrt{\omega} x}). \end{aligned}$$

C_1, C_2, C_3 は積分定数. また、 $C_1 C_2 = A$, $C_1 C_3 = B$ とした.

7. (超重要!) 波動方程式

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = c^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$$

を変数分離法を用いて解け.

(解答例)

$u(x, t) = X(x)T(t)$ とおく (変数分離). このとき、

$$X \frac{d^2 T}{dt^2} = c^2 T \frac{d^2 X}{dx^2} \Leftrightarrow \frac{1}{T} \frac{d^2 T}{dt^2} = c^2 \frac{1}{X} \frac{d^2 X}{dx^2}. \quad \dots (a)$$

左辺は t のみに、右辺は x のみに依存し、これらが x, t の値によらず等しいので、(a) 式の両辺はていすうである. この定数を λ とおくと、

(i) $\lambda = 0$ のとき

$$\frac{1}{T} \frac{d^2 T}{dt^2} = 0 \Leftrightarrow T = C_1 t + C_2.$$

$$c^2 \frac{1}{X} \frac{d^2 X}{dx^2} = 0 \Leftrightarrow X = C_3 x + C_4.$$

$$\therefore u(x, t) = (C_1 t + C_2)(C_3 x + C_4).$$

(ii) $\lambda < 0$ のとき

$$\frac{1}{T} \frac{d^2 T}{dt^2} = \lambda < 0 \Leftrightarrow T = C_1 \sin \sqrt{-\lambda} t + C_2 \cos \sqrt{-\lambda} t.$$

$$c^2 \frac{1}{X} \frac{d^2 X}{dx^2} = \lambda < 0 \Leftrightarrow X = C_3 \sin \frac{\sqrt{-\lambda}}{c} x + C_4 \cos \frac{\sqrt{-\lambda}}{c} x.$$

$$\therefore u(x, t) = \left(C_1 \sin \sqrt{-\lambda} t + C_2 \cos \sqrt{-\lambda} t \right) \left(C_3 \sin \frac{\sqrt{-\lambda}}{c} x + C_4 \cos \frac{\sqrt{-\lambda}}{c} x \right).$$

(iii) $\lambda > 0$ のとき

$$\frac{1}{T} \frac{d^2 T}{dt^2} = \lambda > 0 \Leftrightarrow T = C_1 e^{\sqrt{\lambda} t} + C_2 e^{-\sqrt{\lambda} t}$$

$$c^2 \frac{1}{X} \frac{d^2 X}{dx^2} = \lambda > 0 \Leftrightarrow X = C_3 e^{\frac{\sqrt{\lambda}}{c} x} + C_4 e^{-\frac{\sqrt{\lambda}}{c} x}$$

$$\therefore u(x, t) = \left(C_1 e^{\sqrt{\lambda} t} + C_2 e^{-\sqrt{\lambda} t} \right) \left(C_3 e^{\frac{\sqrt{\lambda}}{c} x} + C_4 e^{-\frac{\sqrt{\lambda}}{c} x} \right).$$

8. 2次元極座標におけるラプラス方程式

$$\Delta f = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial f}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 f}{\partial \phi^2} = 0$$

を $f(r, \phi) = R(r)\Phi(\phi)$ とする変数分離によって解け.

(ヒント: r の積分で困ったら過去の演習の「同次形微分方程式」を参照)

(解答例)

$f(r, \phi) = R(r)\Phi(\phi)$ より

$$\begin{aligned} \Delta f &= \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial (R\Phi)}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 (R\Phi)}{\partial \phi^2} = 0. \\ &\Leftrightarrow \frac{\Phi}{r} \frac{d}{dr} \left(r \frac{dR}{dr} \right) + \frac{R}{r^2} \frac{d^2 \Phi}{d\phi^2} = 0. \\ &\Leftrightarrow \frac{r}{R} \frac{d}{dr} \left(r \frac{dR}{dr} \right) + \frac{1}{\Phi} \frac{d^2 \Phi}{d\phi^2} = 0. \end{aligned}$$

第1項は r のみに、第2項は ϕ のみに依存し、これらが r, ϕ の値によらず等しいので、どちらも定数である. この定数を λ とおくと、

$$\frac{r}{R} \frac{d}{dr} \left(r \frac{dR}{dr} \right) = -\frac{1}{\Phi} \frac{d^2 \Phi}{d\phi^2} = \lambda.$$

(i) $\lambda = 0$ の場合、

(第1項) = 0 から、

$$\begin{aligned} \frac{r}{R} \frac{d}{dr} \left(r \frac{dR}{dr} \right) = 0 &\Leftrightarrow r \frac{dR}{dr} = C_1 = \text{const.} \\ &\Leftrightarrow R = C_1 \ln(r) + C_2. \quad (C_2 = \text{const.}) \end{aligned}$$

(第2項) = 0 から、

$$\begin{aligned} \frac{1}{\Phi} \frac{d^2 \Phi}{d\phi^2} = 0 &\Leftrightarrow \frac{d\Phi}{d\phi} = C_3 = \text{const.} \\ &\Leftrightarrow \Phi = C_3 \phi + C_4. \quad (C_4 = \text{const.}) \end{aligned}$$

以上より

$$f = (C_1 \ln(r) + C_2)(C_3 \phi + C_4).$$

(ii) $\lambda < 0$ の場合

$$\frac{1}{\Phi} \frac{d^2 \Phi}{d\phi^2} = -\lambda > 0$$

$$\Leftrightarrow \Phi = C_3 e^{\sqrt{-\lambda}\phi} + C_4 e^{-\sqrt{-\lambda}\phi} \quad (C_n = \text{const. } (n = 1, 2, 3, 4))$$

また、

$$\frac{r}{R} \frac{d}{dr} \left(r \frac{dR}{dr} \right) = \lambda < 0$$

$$\therefore r^2 R'' + r R' - \lambda R = 0$$

これは $r = e^u$ とおくと ($dr = e^u du$)

$$\frac{1}{R} \frac{d}{du} \left(\frac{dR}{du} \right) = \lambda < 0$$

$$\Leftrightarrow R = C_1 e^{i\sqrt{-\lambda}u} + C_2 e^{-i\sqrt{-\lambda}u} = C_1 r^{i\sqrt{-\lambda}} + C_2 r^{-i\sqrt{-\lambda}}.$$

よって、

$$f = \left(C_1 r^{i\sqrt{-\lambda}} + C_2 r^{-i\sqrt{-\lambda}} \right) \left(C_3 e^{\sqrt{-\lambda}\phi} + C_4 e^{-\sqrt{-\lambda}\phi} \right).$$

(iii) $\lambda > 0$ の場合

$$\frac{1}{\Phi} \frac{d^2 \Phi}{d\phi^2} = -\lambda < 0$$

$$\Leftrightarrow \Phi = C_3 \sin \sqrt{\lambda}\phi + C_4 \cos \sqrt{\lambda}\phi.$$

また、

$$\frac{r}{R} \frac{d}{dr} \left(r \frac{dR}{dr} \right) = \lambda > 0.$$

これは $r = e^u$ とおくと ($dr = e^u du$)

$$\frac{1}{R} \frac{d}{du} \left(\frac{dR}{du} \right) = \lambda > 0$$

$$\Leftrightarrow R = C_1 e^{\sqrt{\lambda}u} + C_2 e^{-\sqrt{\lambda}u} = C_1 r^{\sqrt{\lambda}} + C_2 r^{-\sqrt{\lambda}}.$$

よって、

$$f = \left(C_1 r^{\sqrt{\lambda}} + C_2 r^{-\sqrt{\lambda}} \right) \left(C_3 \sin \sqrt{\lambda}\phi + C_4 \cos \sqrt{\lambda}\phi \right).$$