問題 4 物理数学

4-1

(a)

$$\hat{g}_{\alpha}(-\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\omega x} \frac{1}{\pi} \frac{\alpha}{x^2 + \alpha^2} dx = \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\omega(-x)} \frac{1}{\pi} \frac{\alpha}{(-x)^2 + \alpha^2} (-dx) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-i\omega x} \frac{1}{\pi} \frac{\alpha}{x^2 + \alpha^2} dx = \hat{g}_{\alpha}(\omega)$$
(4-1.1)

より $\hat{g}_{\alpha}(\omega)$ は偶関数

(b)

$$e^{-i\omega z}g_{\alpha}(z) = \frac{e^{-i\omega z}\alpha}{\pi(z - i\alpha)(z + i\alpha)}$$
(4-1.2)

より極は $z = \pm i\alpha$

(c)

$$\hat{g}_{\alpha}(\omega) = \lim_{R \to \infty} \int_{C_R} e^{-i\omega z} g_{\alpha}(z) \, dz = 2\pi i \operatorname{Res} \left[e^{-i\omega z} g_{\alpha}(z); z = i\alpha \right] = 2\pi i \frac{\alpha e^{-i\omega(i\alpha)}}{2\pi i \alpha} = e^{\omega \alpha}$$
(4-1.3)

(d)

$$\widehat{(g_i * f)}(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} dy \int_{-\infty}^{\infty} dx \, g_1(x - y) f(y) e^{-i\omega x}$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} dy \, f(y) e^{-i\omega y} \int_{-\infty}^{\infty} d(x - y) \, g_1(x - y) f e^{-i\omega(x - y)} = \widehat{g}_1(\omega) \widehat{f}(\omega) \tag{4-1.4}$$

(e)

(3) 式をフーリエ変換して整理した後、逆変換をする。

$$\hat{f}(\omega) = \lim_{\alpha \to 0} \left[\hat{g}_1(\omega) \hat{f}(\omega) + \hat{g}_{\alpha}(\omega) - \hat{g}_2(\omega) \right]$$

$$\hat{f}(\omega) = \lim_{\alpha \to 0} \frac{\hat{g}_{\alpha}(\omega) - \hat{g}_2(\omega)}{1 - \hat{g}_1(\omega)} = \frac{1 - e^{2\omega}}{1 - e^{\omega}} = 1 + e^{\omega}$$
(4-1.5)

これの右辺は

$$f(x) = \delta(x) + g_1(x) \tag{4-1.6}$$

をフーリエ変換したものとわかるので、これが答えである。

4-2

(a)

$$\operatorname{tr} A(z) = z + z^{-1}, \qquad \det A(z) = -(z + z^{-1})$$
 (4-2.1)

余因子行列を用いて逆行列を求めると

$$A(z)^{-1} = -\frac{1}{z+z^{-1}} \begin{pmatrix} -1 & -z^{-1} & 1\\ -z^{-1} & 1 & -z\\ 1 & -z & -1 \end{pmatrix} = \frac{1}{z+z^{-1}} \begin{pmatrix} 1 & z^{-1} & -1\\ z^{-1} & -1 & z\\ -1 & z & 1 \end{pmatrix}$$
(4-2.2)

(c)

固有値方程式より

$$0 = |A(z) - \lambda I| = \lambda^3 - (z + z^{-1})\lambda^2 - \lambda + (z + z^{-1}) = (\lambda - 1)(\lambda + 1)(\lambda - (z + z^{-1}))$$

$$\lambda = \pm 1, \quad z + z^{-1}$$
(4-2.3)

また、 λ が実数となる条件を調べる。 $z=re^{i\theta}$ とおくと

$$z + z^{-1} = \left(r + \frac{1}{r}\right)\cos\theta + i\left(r - \frac{1}{r}\right)\sin\theta\tag{4-2.4}$$

 $2\hbar \xi b$, r=1, or $\theta=0$

(d)

重複するのは

$$z + z^{-1} = 1$$

$$\left(r + \frac{1}{r}\right)\cos\theta + i\left(r - \frac{1}{r}\right)\sin\theta = 1$$
(4-2.5)

のときである。なので、 $r=1, \theta=\frac{\pi}{3}$ のとき、固有値 $\lambda=1$ で重複する。

このときの固有空間の次元は

$$A(e^{i\pi/3}) - I = \begin{pmatrix} e^{i\pi/3} - 1 & 1 & 0 \\ 1 & -1 & 1 \\ 0 & 1 & e^{-i\pi/3} - 1 \end{pmatrix} \to \begin{pmatrix} e^{i2\pi/3} & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & e^{-2i\pi/3} \end{pmatrix}$$
(4-2.6)

より固有空間の次元は 1 である。重複しているのにもかかわらず、固有空間の次元が 1 であるため、対角化することはできない。

Bをスペクトル分解すると

$$B = \lambda_1 v_1 v_1^{\mathsf{T}} + \lambda_2 v_2 v_2^{\mathsf{T}} + \lambda_3 v_3 v_3^{\mathsf{T}}$$
(4-2.7)

である。なので、これの2次形式を調べると

$$x^{\mathsf{T}}Bx = \lambda_1 |x^{\mathsf{T}}v_1|^2 + \lambda_2 |x^{\mathsf{T}}v_2|^2 + \lambda_3 |x^{\mathsf{T}}v_3|^2$$
(4-2.8)

となる。この式を考えると、仮に、B が負の固有値を持つことがあれば任意のx に対して $x^\mathsf{T} Bx \geq 0$ は成り立たない。

A(1) の固有値は $\lambda = -1, 1, 2$ であり、これらの固有ベクトルを u_1, u_2, u_3 とすると、(5) 式の右辺は

$$B = -1u_1u_1^{\mathsf{T}} + 1u_2u_2^{\mathsf{T}} + 2u_3u_3^{\mathsf{T}} + 1u_1u_1^{\mathsf{T}} + 1u_2u_2^{\mathsf{T}} + 1u_3u_3^{\mathsf{T}} + vv^{\mathsf{T}}$$

$$= 2u_2u_2^{\mathsf{T}} + 3u_3u_3^{\mathsf{T}} + vv^{\mathsf{T}}$$
(4-2.9)

これより、

$$x^{\mathsf{T}}Bx = 2|x^{\mathsf{T}}u_2|^2 + 3|x^{\mathsf{T}}u_3|^2 + |x^{\mathsf{T}}v|^2 \ge 0 \tag{4-2.10}$$

となるため、任意のxに対して $x^T B x \ge 0$ は成り立つことからBの固有値は0以上とわかる。

感想