

2. パワースペクトルと相関関数

- 相関とは?
離散的な二つの変数の関係 (x_i, y_i)
- 相関関数とは?
変数が連続的な変化とみなせる場合の複数の変数の関係 ($x(t), y(t)$)
- パワースペクトルとは?
変数 ($x(t)$) のフーリエ変換 ($X(\omega)$) の強さを表す指標
- Wiener-Khintchine の定理
パワースペクトルと自己相関関数の関係

2.1 パワースペクトルの定義

フーリエ変換：

$$x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) e^{j\omega t} d\omega \quad (1)$$

$$X(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t) e^{-j\omega t} dt \quad (2)$$

パワースペクトル密度 の定義

$$S(\omega) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{|X(\omega)|^2}{T} \quad (3)$$

- 信号の周波数 ω 成分の測定時間 T に関する振幅自乗の平均
- 位相情報は持たない
- $S(\omega) d\omega$ がパワースペクトルを表す
- $|X(\omega)|^2$ をエネルギースペクトル密度と呼ぶ

- 次元解析:

FT of x	:	$[X] = [x \cdot t]$
Power spectral density	:	$[S] = \left[\frac{ X ^2}{T} \right] = [x^2 \cdot t]$
Power spectrum	:	$[S d\omega] = \left[\frac{X^2}{t} \frac{1}{t} \right] = [x^2]$
Energy spectral density	:	$[X ^2] = [x^2 t^2]$

2.2 相関

母集団: サンプル f_i ($i \in (1, \dots, N)$)

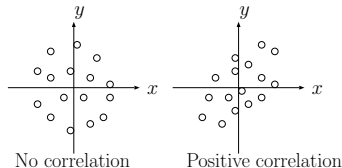
$$\text{平均} \quad E[f] \equiv \frac{1}{N} \sum_{i=1}^N f_i \quad (4)$$

$$\text{分散} \quad \sigma_f^2 \equiv E[(f - E[f])^2] \quad (5)$$

相関: 二つの変量 (x_i, y_i) の類似度を表す指標

$$C = E[x'y'], \quad \text{or} \quad r = \frac{E[x'y']}{\sqrt{E[x'^2] E[y'^2]}} \quad (6)$$

$$(x'_i = x_i - E[x], \quad y'_i = y_i - E[y])$$

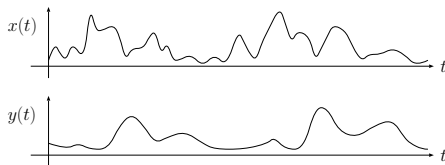


2.3 相関関数

x, y が時系列データの場合

$$E[x] \rightarrow \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t) dt = \langle x(t) \rangle_t \quad (\text{時間平均}) \quad (7)$$

e.g. $x(t)$: 降水量,
 $y(t)$: 川の水量



- 時間遅れ
- 細かい変動の平滑化

相互相関関数と自己相関関数

相互相関関数 (cross-correlation function)

$$C_{xy}(\tau) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t)y(t+\tau) dt = \langle x(t)y(t+\tau) \rangle_t \quad (8)$$

一つの変量のみに注目した場合 ($y(t) = x(t)$) でも周期性が解る。

自己相関関数 (auto-correlation function)

$$C(\tau) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t)x(t+\tau) dt = \langle x(t)x(t+\tau) \rangle_t \quad (9)$$

(規格化)

$$R(\tau) = \frac{C(\tau)}{C(0)} = \frac{\langle x(t)x(t+\tau) \rangle_t}{\langle x(t)^2 \rangle_t}, \quad R(0) = 1$$

→ 自己相関係数

周期関数の自己相関関数

(e.g. 1) $x(t) = A \cos \omega_1 t$

$$\begin{aligned}
 C(\tau) &= \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} (A \cos \omega_1 t)(A \cos \omega_1(t + \tau)) dt \\
 &= A^2 \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} (\cos^2 \omega_1 t \cos \omega_1 \tau - \cos \omega_1 t \sin \omega_1 t \sin \omega_1 \tau) dt \\
 &= A^2 \lim_{T \rightarrow \infty} \left[\underbrace{\frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} \frac{1 + \cos 2\omega_1 t}{2} dt}_{=\frac{1}{2}} \cos \omega_1 \tau - \underbrace{\frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} \frac{\sin 2\omega_1 t}{2} dt}_{=0} \sin \omega_1 \tau \right] = \frac{A^2}{2} \cos \omega_1 \tau \\
 &\qquad\qquad\qquad \underline{R(\tau) = \cos \omega_1 \tau}
 \end{aligned}$$

(e.g. 2) $x(t) = A \sin \omega_1 t = A \cos \left(\omega_1 t - \frac{\pi}{2} \right)$

$$\begin{aligned}
 C(\tau) &= A^2 \lim_{T \rightarrow \infty} \left[\frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} \frac{1 + \cos \left(2 \left(\omega_1 t - \frac{\pi}{2} \right) \right)}{2} dt \cos \omega_1 \tau - \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} \frac{\sin \left(2 \left(\omega_1 t - \frac{\pi}{2} \right) \right)}{2} dt \sin \omega_1 \tau \right] = \frac{A^2}{2} \cos \omega_1 \tau \\
 &\qquad\qquad\qquad \underline{R(\tau) = \cos \omega_1 \tau}
 \end{aligned}$$

- 周期性が現れる。
- 位相には依存しない。→ t の原点には依存しない。

自己相関関数の性質

- 原点に依存しない (証明略)

- 偶関数性 ($C(-\tau) = C(\tau)$)

$$\left(\begin{aligned} C(-\tau) &= \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t)x(t-\tau) dt && (t' = t - \tau) \\ &= \lim_{T \rightarrow \infty} \int_{-\frac{T}{2}-\tau}^{\frac{T}{2}-\tau} x(t'+\tau)x(t') dt' && \left(\frac{T}{2} \gg |\tau|\right) \\ &= \lim_{T \rightarrow \infty} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t'+\tau)x(t') dt' = C(\tau) \end{aligned} \right)$$

- $\tau = 0$ で最大

$$\left(\begin{aligned} &\int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} (x(t) \pm x(t+\tau))^2 dt \geq 0 \\ \text{LHS} &= \underbrace{\int x^2(t) dt}_{C(0) \geq 0} + \underbrace{\int x^2(t+\tau) dt}_{C(0) \geq 0} \pm 2 \underbrace{\int x(t)x(t+\tau) dt}_{C(\tau)} \\ &= 2(C(0) \pm C(\tau)) \geq 0 = \text{RHS} \\ &\therefore C(0) \geq |C(\tau)| \end{aligned} \right)$$

● $C(\tau)$ の 1 階微分

$$\left(\begin{aligned} C'(\tau) &= \frac{dC}{d\tau} = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t) \underbrace{\frac{\partial x(t+\tau)}{\partial \tau}}_{=x'(t+\tau)} dt = \langle x(t)x'(t+\tau) \rangle_t \\ &\text{(Replacing } t+\tau = \xi \rightarrow dt = d\xi, \text{ because } \frac{\partial(t+\tau)}{\partial \tau} = 1) \\ &= \lim_{T \rightarrow \infty} \int_{-\frac{T}{2}+\tau}^{\frac{T}{2}+\tau} x(\xi - \tau)x'(\xi) d\xi \\ &= \lim_{T \rightarrow \infty} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(\xi - \tau)x'(\xi) d\xi = \langle x(t-\tau)x'(t) \rangle_t \end{aligned} \right)$$

$x(t)$ と $x'(t)$ の
相互相関関数

● $C(\tau)$ の 2 階微分

$$\left(\begin{aligned} C''(\tau) &= \frac{d^2 C}{d\tau^2} = \langle x(t)x''(t+\tau) \rangle_t \\ &\text{(または } t-\tau = \eta \text{ と置けば } (\frac{\partial(t-\tau)}{\partial \tau} = -1)) \\ &= \lim_{T \rightarrow \infty} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} (-x'(\eta)x'(\eta+\tau)) d\eta \\ &= -\langle x'(t)x'(t+\tau) \rangle_t \end{aligned} \right)$$

$x(t)$ と $x''(t)$ の
相互相関関数

かつ

$x'(t)$ の
自己相関関数の負

2.4 パワースペクトルと自己相関関数の関係

信号の定義域: $(x(t) \in \mathbb{R})$

$$x(t) : \begin{cases} \neq 0 & -\frac{T}{2} \leq t \leq \frac{T}{2} \\ = 0 & \text{elsewhere} \end{cases}$$

自己相関関数:

$$\begin{aligned} C(\tau) &= \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t)x(t+\tau) dt \\ &= \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} \left[\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X^*(\omega') e^{-j\omega' t} d\omega' \right] \left[\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) e^{j\omega(t+\tau)} d\omega \right] dt \\ &= \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi T} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) e^{j\omega\tau} \int_{-\infty}^{\infty} X^*(\omega') \underbrace{\left(\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{j(\omega-\omega')t} dt \right)}_{\delta(\omega-\omega')} d\omega' d\omega \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \underbrace{\lim_{T \rightarrow \infty} \frac{X^*(\omega)X(\omega)}{T}}_{=S(\omega)} e^{j\omega\tau} d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} S(\omega) e^{j\omega\tau} d\omega \end{aligned}$$

$C(\tau)$ は $S(\omega)$ の逆 FT になっている。

フーリエ積分:

$$\begin{aligned} x(t) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) e^{j\omega t} d\omega \quad \left(= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X^*(\omega) e^{-j\omega t} d\omega \right) \\ X(\omega) &= \int_{-\infty}^{\infty} x(t) e^{-j\omega t} dt \end{aligned}$$

Wiener-Khintchine の定理

$$C(\tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} S(\omega) e^{j\omega\tau} d\omega \quad (10)$$

$$S(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} C(\tau) e^{-j\omega\tau} d\tau \quad (11)$$

$x(t)$	$\xrightarrow{\langle x(t)x(t+\tau) \rangle_t}$	$C(\tau)$
$\downarrow \uparrow \text{FT}$		$\downarrow \uparrow \text{FT}$
$X(\omega)$	$\xrightarrow{\langle X(\omega)X^*(\omega) \rangle_t}$	$S(\omega)$

$\langle \cdots \rangle_t$: 観測時間 $T \rightarrow \infty$ の場合の平均

2.5 クロススペクトルと相互相関関数

$$C_{xy}(\tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} S_{xy}(\omega) e^{j\omega\tau} d\omega \quad (12)$$

$$S_{xy}(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} C_{xy}(\tau) e^{-j\omega\tau} d\tau \quad (13)$$

クロススペクトル密度

$$\begin{aligned} S_{xy}(\omega) &= \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{X^*(\omega)Y(\omega)}{T} \\ &= \langle X^*(\omega)Y(\omega) \rangle_t \end{aligned} \quad (14)$$

$$\begin{aligned} C_{xy}(\tau) &= \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t)y(t+\tau) dt = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x^*(t)y(t+\tau) dt \quad (\because x(t), y(t) \in \mathbb{R}) \\ &= \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{1}{2\pi} \int_{\omega} X^*(\omega) e^{-j\omega t} d\omega \right) \left(\frac{1}{2\pi} \int_{\omega'} Y(\omega') e^{j\omega'(t+\tau)} d\omega' \right) dt \\ &= \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi T} \int_{\omega} X^*(\omega) e^{j\omega\tau} \int_{\omega'} Y(\omega') \left(\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{j(\omega' - \omega)t} dt \right) d\omega' d\omega \\ &= \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi T} \int_{\omega} X^*(\omega) e^{j\omega\tau} \int_{\omega'} Y(\omega') \delta(\omega' - \omega) d\omega' d\omega = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi T} \int_{\omega} X^*(\omega) Y(\omega) e^{j\omega\tau} d\omega \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{\omega} \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{X^*(\omega) Y(\omega)}{T} e^{j\omega\tau} d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_{\omega} S_{xy}(\omega) e^{j\omega\tau} d\omega \end{aligned}$$

クロススペクトルの性質

$$C_{xy}(\tau) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} x(t)y(t+\tau) dt = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} y(t)x(t-\tau) dt = C_{yx}(-\tau)$$
$$\rightarrow C_{xy}(\tau) \in \mathbb{R} \quad (\because x(t), y(t) \in \mathbb{R})$$

$$S_{xy}(\omega) = \mathcal{F}\{C_{xy}(\tau)\}$$

$$C_{xy}(-\tau) = C_{yx}(\tau) \quad (15)$$

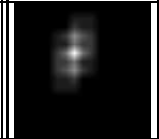
$$S_{xy}(-\omega) = S_{xy}^*(\omega) \quad (16)$$

$$S_{yx}(\omega) = S_{xy}^*(\omega) \quad (17)$$

$$S_{xy}(-\omega) = S_{yx}(\omega) \quad (18)$$

移動量評価

$$g(\mathbf{r}) = f(\mathbf{r} + \Delta), \quad \Delta = (-8, 16) \quad (\text{Image size: } 128 \times 128)$$

$f(\mathbf{r})$	$g(\mathbf{r})$	$C_{fg}(\mathbf{r})$ (w/o POC)	$\hat{C}_{fg}(\mathbf{r})$ (w/ POC)
			
		$(-8, 16)$	$(-8.0, 16.0)$

$$\left(\begin{array}{l} C_{fg} = \mathcal{F}^{-1} \{ \langle F^* G \rangle_t \} \\ \hat{C}_{fg} = \mathcal{F}^{-1} \{ \langle \hat{F}^* \hat{G} \rangle_t \} \\ \hat{F} = \frac{F}{|F|}, \quad \hat{G} = \frac{G}{|G|} \\ \hat{F}^* \hat{G} = e^{i(\phi_G - \phi_F)} \end{array} \right)$$

POC: Phase Only cross-Correlation

$g(\mathbf{r}) = f(\mathbf{r} + \Delta)$ の場合

$$G(\mathbf{k}) = e^{i\mathbf{k} \cdot \Delta} F(\mathbf{k})$$

$$\hat{F}^*(\mathbf{k}) \hat{G}(\mathbf{k}) = e^{i\mathbf{k} \cdot \Delta}$$

($\phi_F(\mathbf{k})$ is canceled.)

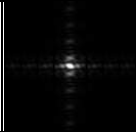
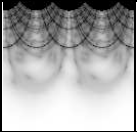
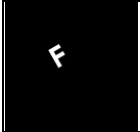
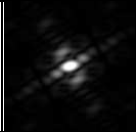
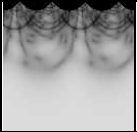
$$\begin{aligned} \hat{C}_{fg}(\mathbf{r}) &= \mathcal{F}^{-1} \left\{ \left\langle e^{i\mathbf{k} \cdot \Delta} \right\rangle_r \right\} \\ &= \lim_{L \rightarrow \infty} \frac{1}{L^2} \frac{1}{(2\pi)^2} \int e^{i\mathbf{k} \cdot (\Delta - \mathbf{r})} d\mathbf{k}^2 \\ &= \lim_{L \rightarrow \infty} \frac{1}{L^2} \delta(\mathbf{r} - \Delta) \rightarrow \boxed{\text{鋭いピーク}} \end{aligned}$$

回転・拡大率評価

$$g(\mathbf{r}) = f(\alpha \mathbf{\Theta} \cdot \mathbf{r} + \mathbf{\Delta}), \quad \mathbf{\Delta} = (-8, 16),$$

$$\alpha = \frac{1}{2}, \quad \mathbf{\Theta} = \begin{pmatrix} \cos \theta_1 & -\sin \theta_1 \\ \sin \theta_1 & \cos \theta_1 \end{pmatrix}, \quad \theta_1 = 30 \text{ deg}$$

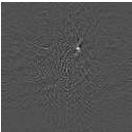
(Image size: 128x128)

(x, y)	Cartesian (k_x, k_y)	log-polar $(k_\theta, \log \mathbf{k})$	Hanning-Win. $(k_\theta, \log \mathbf{k})$
$f(\mathbf{r})$	$I_F(\mathbf{k}) = F(\mathbf{k}) $		$\mathcal{H}\{I_F(\mathbf{k})\}$
			
$g(\mathbf{r})$	$I_G(\mathbf{k}) = G(\mathbf{k}) $		$\mathcal{H}\{I_G(\mathbf{k})\}$
			

(log scale
[0.05, 500])

(log scale
[0.05, 500])

$$C_{I_F I_G} = \mathcal{F}^{-1} \{ (\mathcal{F} \{ \mathcal{H} \{ I_F \} \})^* \mathcal{F} \{ \mathcal{H} \{ I_G \} \} \}$$

	Cross-corr. of I_F and I_G $(k_\theta, \log \mathbf{k})$ $C_{I_F I_G}(\mathbf{k})$	
	w/o POC	w/ POC
		
k_θ [deg]	19.6	29.4
$\log \mathbf{k} $	-0.343	-0.682
$\frac{1}{ \mathbf{k} }$ [times]	0.710	0.505