谱分析

我成分光三棱镜了!?

刘宁

浙江大学海洋学院

2023年10月19日



refraction of light through a prism



(单点)流速分解

$$u(t) = \langle U \rangle + u'(t).$$

u(t): 瞬时流速;

• $\langle U \rangle = \frac{1}{N} \sum_{n=1}^{N} u(t_n)$: 时均流速;

u'(t): 脉动流速.

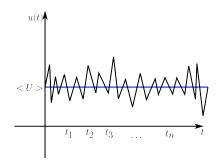


图 1: 流速分解示意图



问题

$$\lim_{N o \infty} rac{1}{N} \sum_{n=1}^{N} u(t_n) = \mu_u$$
 何时成立 (μ_u 为真实的平均流速)?

- $\{u(t)\}$ 为样本空间 S 上的随机过程 1 (stochastic process);
- $\lim_{N\to\infty}\frac{1}{N}\sum_{n=1}^N u(t_n)$ 为 μ_u 的点估计.

随机过程定义

A stochastic process is a mathematical object usually defined as a sequence of random variables, where the index of the sequence has the interpretation of time.

¹离散时间连续状态的随机过程



(宽) 平稳过程 (stationary process)

设X(t); $t \in T$ 是二阶矩过程², 如果

- ・ 对任意 $t \in T$, $\mu_X(t) = E(X(t)) = Constant$, 记为 μ_X ;
- ・对任意 $t, t + \tau \in T$, 自相关函数 $R_X(t, t + \tau) = E[X(t)X(t + \tau)]$, 只是时间差 τ 的函数, 记为 $R_X(\tau)$,

则 $\{X(t); t \in T\}$ 为宽平稳过程 (wide sense stationary process).

 $^{^2}$ 若随机过程 X(t), $t \in T$ 是一个复或实值随机过程,若对任意的 $t \in T$,满足 $E(|X(t)|^2) < +\infty$,则称随机过程是二阶矩过程。



各态历经过程 (ergodic process)

定义

设 $\{X(t); -\infty < t < \infty\}$ 为平稳过程, 令

$$\langle X(t) \rangle = \lim_{T \to t} \frac{1}{2T} \int_{-T}^{T} X(t) dt.$$

称为过程的**时间均值**; 对于任给的 τ , 令

$$\langle X(t)X(t+\tau)\rangle = \lim_{\tau \to \infty} \frac{1}{2\tau} \int_{-\tau}^{\tau} X(t)X(t+\tau) dt. \tag{1}$$

称为过程的时间相关函数.



各态历经过程 (ergodic process)

定义

设 $\{X(t); -\infty < t < \infty\}$ 为平稳过程.

・若

$$\langle X(t)\rangle = E[X(t)] = \mu_X.$$

以概率1成立,则过程的均值具有各态历经性,

・若对于任给的实数 τ ,

$$\langle X(t)X(t+\tau)\rangle = E\left[X(t)X(t+\tau)\right] = R_X(\tau). \tag{2}$$

以概率1成立,则过程的均值具有各态历经性,



各态历经过程 (ergodic process)

一个反例: 平稳随机过程, 但不是各态历经过程.

设 $\{X(t)=Y; -\infty < t < \infty\}$, 其中 Y 为随机变量, $P(Y=1)=P(Y=0)=\frac{1}{2}.$



图 2: 猫 (from Introduction to Quantum Mechanics by David J. Griffiths)



回答:
$$\lim_{N\to\infty}\frac{1}{N}\sum_{n=1}^N u(t_n)=\mu_u$$
 何时成立?

湍流统计分析的假设: Stationarity

湍流为各态历经过程3.

那么
$$\lim_{N\to\infty}\frac{1}{N}\sum_{n=1}^{N}u(t_n)=\mu_u$$
 成立 (μ_u 为真实的平均流速).

³各态历经过程是平稳过程的一个子集,因此湍流也是平稳过程.



平稳过程的功率谱密度

随机信号 f(t) 的平均功率为:

$$\overline{f^2}(t) = \lim_{\tau \to \infty} \frac{1}{2\tau} \int_{-\tau}^{\tau} |f(t)|^2 dt.$$

普朗歇尔定理 (Parseval-Plancherel identity)

It states that the integral of a function's squared modulus is equal to the integral of the squared modulus of its frequency spectrum.

$$\int_{-\infty}^{\infty} |f(t)|^2 dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |\hat{f}(\omega)|^2 d\omega.$$
 (3)

此处傅里叶变换对为 $\hat{f}(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{-it\omega}dt; f(t) = \frac{1}{2\pi}\int_{-\infty}^{\infty}\hat{f}(\omega)e^{it\omega}d\omega.$



平稳过程的功率谱密度

考虑随机信号 f(t), 构造函数 $f_{\tau}(t)$:

$$f_T(t) = \langle f(t), t \in (-T, T) \\ 0, \text{ otherwise} \rangle$$

由式(1)(2), f(t) 时间相关函数 R(t) 为:

$$R_{T}(t) = \frac{1}{2T} \int_{-T}^{T-t} f(\tau)f(t+\tau)d\tau$$

$$= \frac{1}{2T} \int_{-\infty}^{\infty} f_{T}(\tau)f_{T}(t+\tau)d\tau = \frac{1}{2T} f_{T}(t) *f_{T}(-t) \xrightarrow{T \to \infty} R(t).$$

功率谱密度 $S(\omega)$ 定义为: $(S(\omega))$ 为 R(t) 的傅里叶正变换)

$$S_{T}(\omega) = \frac{1}{2T} |\hat{f}_{T}(\omega)|^{2} = \frac{1}{2T} |\int_{-\infty}^{\infty} f_{T}(t) e^{-j\omega t} dt|^{2} \xrightarrow{T \to \infty} S(\omega). \tag{4}$$



平稳过程的功率谱密度

平均功率 $\overline{f}^2(t)$ 与功率谱密度 $S(\omega)$ 的关系 由功率谱密度的定义 $(\mathfrak{T}(4))$ 和普朗歇尔定理 $(\mathfrak{T}(3))$ 知:

$$\overline{\mathit{f}^{2}}(\mathit{t}) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \mathit{S}(\omega) \mathit{d}\omega.$$

功率谱密度 $S(\omega)$ 与相关函数 R(t) 的关系 维纳-辛钦定理 (Wiener-Kinchin theorem):

$$R(t) \stackrel{\mathcal{F}}{\underset{\mathcal{F}^{-1}}{\longleftarrow}} S(\omega).$$

相关函数 R(t) 与随机信号 f(t) 的关系

$$R(t) = \langle f(\tau)f(\tau+t)\rangle = \lim_{\tau \to \infty} \frac{1}{2\tau} \int_{-\tau}^{\tau} f(\tau)f(\tau+t)d\tau = \lim_{\tau \to \infty} \frac{1}{2\tau} f_{\tau}(t) * f_{\tau}(-t).$$

泰勒冻结假定: 时间到空间的转换

Motivation

· 通过单点测量的时间序列得到空间两点的互相关函数.

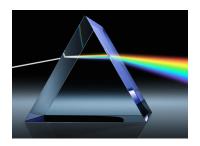


图 3: 三棱镜分光得到光谱



泰勒冻结假定: 时间到空间的转换

Definition

An assumption that advection contributed by turbulent circulations themselves is small and that therefore the advection of a field of turbulence past a fixed point can be taken to be entirely due to the mean flow.

It only holds if the relative turbulence intensity is small; that is,

$$\frac{u}{U} \ll 1.$$

where *U* is the mean velocity and *u* is the eddy velocity. Then the substitution t = x/U is a good approximation.

$$R(t) \xrightarrow{t=\frac{x}{U}} R(\frac{x}{U}) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} S(\omega) e^{j\omega \frac{x}{U}} d\omega.$$



频率谱转换为波数谱

波数 k 与波长 λ 的关系:

$$k = \frac{2\pi}{\lambda}.$$

由前述 R(x/i) 的定义知:

$$\begin{split} R(\frac{\mathbf{x}}{U}) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \mathsf{S}(\omega) e^{j\omega \frac{\mathbf{x}}{U}} d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} U \mathsf{S}(\omega) e^{j\frac{\omega}{U}\mathbf{x}} d\left(\frac{\omega}{U}\right) \\ &\stackrel{k}{=} \frac{\omega}{U} \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left[U \mathsf{S}(Uk) \right] e^{jk\mathbf{x}} dk \\ &\triangleq \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \tilde{\mathsf{S}}(k) e^{jk\mathbf{x}} dk. \end{split}$$

因此, 波数谱 $\tilde{S}(k) = US(Uk)$ 和空间相关函数 $R(\frac{x}{U})$ 满足: $R(\frac{x}{U}) \stackrel{\mathcal{F}}{\underset{\mathcal{F}^{-1}}{\longleftarrow}} \tilde{S}(k)$.



预乘谱 (premultiplied spectra)

以白噪声为例, 功率谱密度为常数 $S(\omega) = S_0$.

$$S(\omega)\Delta\omega \sim \omega S(\omega)\Delta \log(\omega)$$
.

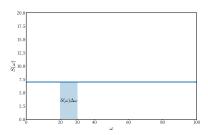


图 4: 白噪声功率谱

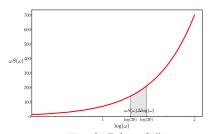


图 5: 白噪声预乘谱



Example: correlation in PIV

See OpenPIV.



图 6: OpenPIV arrow



附录

关于卷积时对 y 进行 zero padding 的原因, 见回答.

The correlation z of two d-dimensional arrays x and y is defined as:

$$z[...,k,...] = sum[..., i_l, ...] x[..., i_l,...] * conj(y[..., i_l - k,...])$$

This way, if x and y are 1-D arrays and z = correlate(x, y, 'full') then

$$z[k] = (x*y)(k-N+1) = \sum_{l=0}^{||x||-1} x_l y_{l-k+N-1}^*$$

for $k = 0, 1, \dots, ||x|| + ||y|| - 2$

where ||x|| is the length of x, $N = \max(||x||, ||y||)$, and y_m is 0 when m is outside the range of y.

图 7: correlation funciton in scipy

