



Campbell

S C I E N T I F I C ®

ChinaFLUX第十八次通量观测理论与技术培训

(沈阳, 2023年8月17-18日)



大气波谱的基本概念及 通量观测高频资料的谱分析

杨柏 (byang@campbellsci.com)

Campbell Scientific Inc

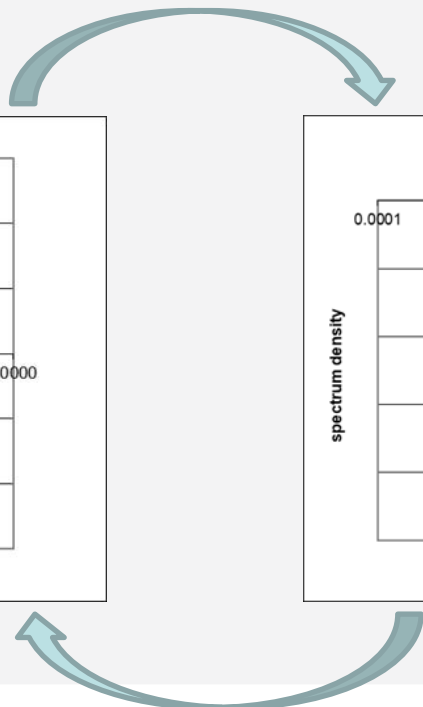
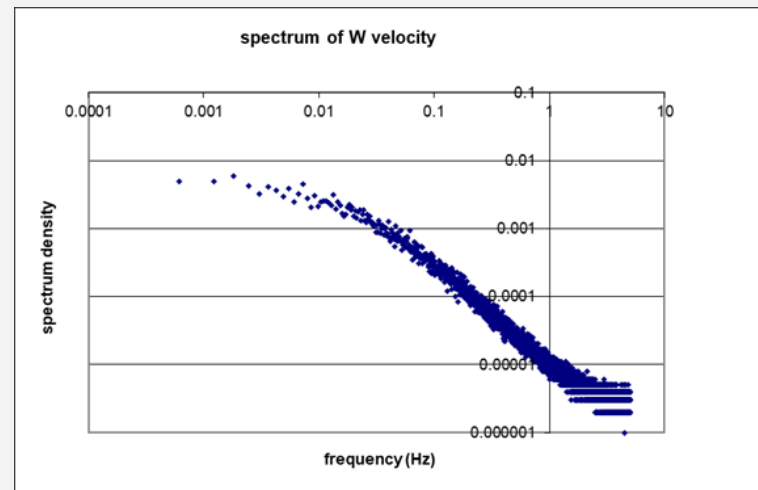
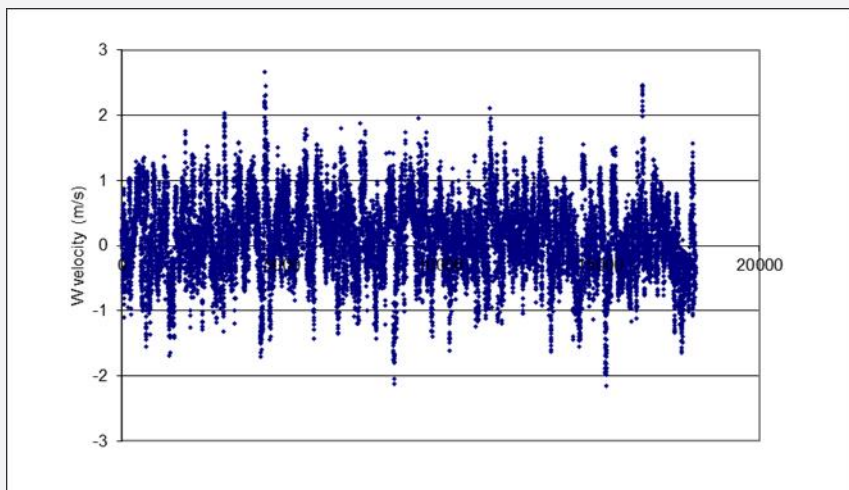
什么是谱？

一个变量（质量或者能量）在频率或者波数域的分布

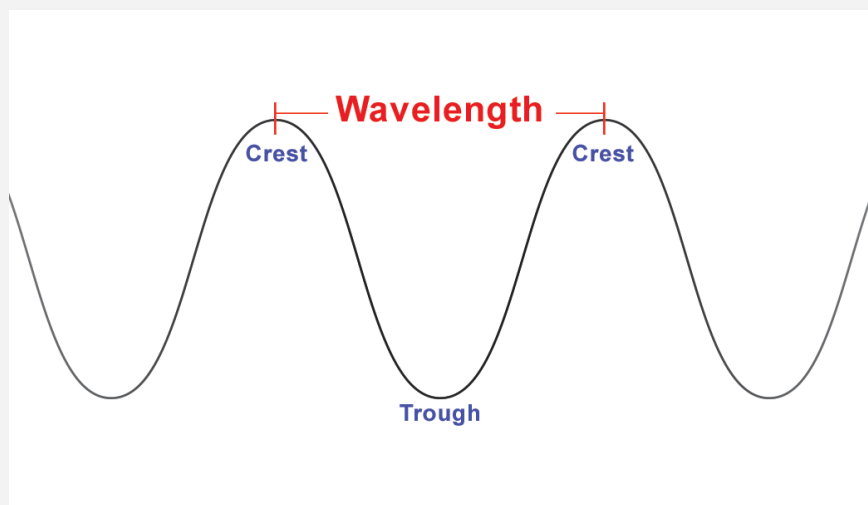
- 方差谱：经常应用在单一变量（比如，空气温度，CO₂密度或者水汽密度）的方差上。
- 湍流动能谱：应用在风速分量(u, v, w)的方差上
- 协方差（或者交叉）谱：应用在两个变量的协方差上（比如，CO₂通量）

谱分析的本质

- 把一个连续的时间序列（一个信号）沿着频率域分解开来并且估算其在不同频率上的对总（协）方差的相对贡献
- 把一个信号从时间域上转换到频率域上，或者从频率域上转换到时间域上



- 大气波：在时间域上或者空间上可分辨的带有周期性的大气运动
- 频率(f in Hz)：一个周期性事件或者现象在单位时间内重复发生的次数
- 周期(P in s)：一个周期性事件或者现象完成一个周期所需的时间
- 波长 (λ in m)：是指波在一个振动周期内传播的距离。也就是沿着波的传播方向,两个相邻的波峰或者波谷之间的空间距离
- 波数(k in m^{-1}): 是指在一个单位长度内, 一列波所包含的完整周期数



$$P = \frac{1}{f}, \quad \lambda = \frac{1}{k}, \quad u = \frac{\lambda}{P} = \lambda \cdot f = \frac{f}{k}$$

u --- 波的传播速度 (m/s)

傅里叶(Fourier)变换

Fourier 变换：把一个连续函数（时间序列）变换成另一种方式来描述这个函数包含的周期（频率）特性。

$$F(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{-i\omega t} dt$$

ω --- 角频率

$f(t)$ --- 原函数(时间域)

$F(\omega)$ --- 变换函数(频率域)

$$\omega = 2\pi f = \frac{2\pi}{P}$$

$$e^{i\omega t} = \cos(\omega t) + i \sin(\omega t)$$

Fourier反变换:
$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega)e^{i\omega t} d\omega$$

傅里叶(Fourier) 级数

Fourier 级数：傅里叶变换的一种特例。一个在 $-\frac{T}{2} \leq t \leq \frac{T}{2}$ 区间的周期性函数, $f(t)$, 可以被表示为一系列三角函数（级数）的和。

$$F_n = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) e^{-i2\pi nt/T} dt$$

n/T --- 频率, $2\pi n/T$ --- 角频率

$f(t)$ --- 原函数(时间域)

F_n --- 傅里叶系数或者变换函数(频率域)

Fourier反变换: $f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} (F_n e^{i2\pi nt/T})$

↑
Fourier 级数

$$\text{Fourier series } f(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} (F_n e^{i2\pi nt/T}) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} (F_n) \left(\cos \frac{2\pi nt}{T} + i \sin \frac{2\pi nt}{T} \right)$$

$$\begin{aligned} \text{Fourier coefficient } F_n &= \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) e^{-i2\pi nt/T} dt \\ &= \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \left(\cos \frac{2\pi nt}{T} - i \sin \frac{2\pi nt}{T} \right) dt \end{aligned}$$

$$f(t) = \frac{1}{T} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \left(\cos \frac{2\pi nt}{T} + i \sin \frac{2\pi nt}{T} \right) \cdot \left\{ \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \left(\cos \frac{2\pi nt}{T} - i \sin \frac{2\pi nt}{T} \right) dt \right\}$$

keep real part only

$$\begin{aligned} f(t) &= \frac{1}{T} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \cos \frac{2\pi nt}{T} \cdot \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \cdot \cos \frac{2\pi nt}{T} dt + \frac{1}{T} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \sin \frac{2\pi nt}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \sin \frac{2\pi nt}{T} dt \\ &= \frac{1}{T} \left\{ \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) dt + \sum_{n=1}^{\infty} \cos \frac{2\pi nt}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \cos \frac{2\pi nt}{T} dt + \sum_{n=-1}^{\infty} \cos \frac{2\pi nt}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \cos \frac{2\pi nt}{T} dt \right. \\ &\quad \left. + \sum_{n=1}^{\infty} \sin \frac{2\pi nt}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \sin \frac{2\pi nt}{T} dt + \sum_{n=-1}^{\infty} \sin \frac{2\pi nt}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \sin \frac{2\pi nt}{T} dt \right\} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{Now } \sum_{n=-1}^{\infty} \cos \frac{2\pi nt}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \cos \frac{2\pi nt}{T} dt &= \sum_{n=1}^{\infty} \cos \frac{2\pi(-n)t}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} \cos \frac{2\pi(-n)t}{T} dt \\ &= \sum_{n=1}^{\infty} \cos \frac{2\pi nt}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} \cos \frac{2\pi nt}{T} dt \end{aligned}$$

$$\text{similarly } \sum_{n=-1}^{\infty} \sin \frac{2\pi nt}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \sin \frac{2\pi nt}{T} dt = \sum_{n=1}^{\infty} \sin \frac{2\pi nt}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \sin \frac{2\pi nt}{T} dt$$

$$\text{finally } f(t) = \frac{1}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) dt + \frac{2}{T} \sum_{n=1}^{\infty} \cos \frac{2\pi nt}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \cos \frac{2\pi nt}{T} dt + \frac{2}{T} \sum_{n=1}^{\infty} \sin \frac{2\pi nt}{T} \int_{-\frac{T}{2}}^{\frac{T}{2}} f(t) \sin \frac{2\pi nt}{T} dt$$

傅里叶(Fourier) 级数

$$\text{Fourier series: } f(t) = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \left[a_n * \cos\left(\frac{2\pi nt}{T}\right) + b_n * \sin\left(\frac{2\pi nt}{T}\right) \right]$$

$$\text{Where: } a_0 = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) dt$$

$$a_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \cos\left(\frac{2\pi nt}{T}\right) dt$$

$$b_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \sin\left(\frac{2\pi nt}{T}\right) dt$$

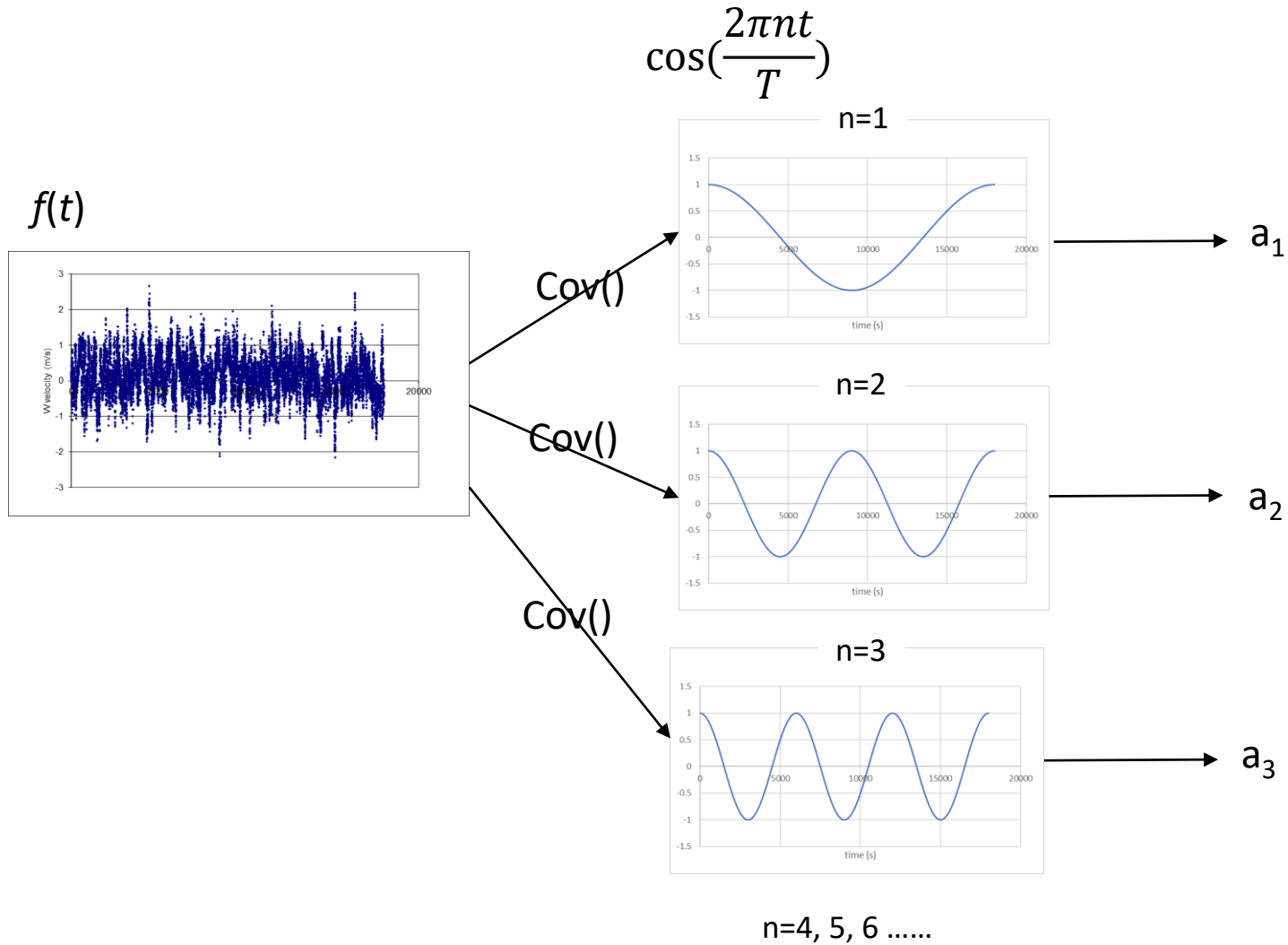
傅里叶级数的意义：一个在时间域的周期性（周期为T）函数或者时间序列可以被分解为一系列不同频率的三角级数（正弦或余弦函数）。

Fourier变换的本质

$$F(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{-i\omega t} dt$$

$$a_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \cos\left(\frac{2\pi nt}{T}\right) dt$$

$$b_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \sin\left(\frac{2\pi nt}{T}\right) dt$$



动能谱

$$\begin{aligned}\int_{-\infty}^{\infty} f(t)f(t) dt &= \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \left[\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega)e^{i\omega t} d\omega \right] dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) \left[\int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{i\omega t} dt \right] d\omega \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega)F(-\omega)d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |F(\omega)|^2 d\omega\end{aligned}$$

对于Fourier级数:

$$\text{方差}(f(t)) = \sum_{k=1}^{\infty} (a_k * a_k + b_k * b_k)$$

如果 $f(t)$ 是一个风速观测时间序列，它的方差代表了其携带的动能。Fourier 系数 (a_k and b_k) 是从时间序列分解出的不同频率的正弦波和余弦波的振幅。所以对 $f(t)$ 的谱分析结果是一个动能沿频率分布的情况（动能谱）。

交叉谱

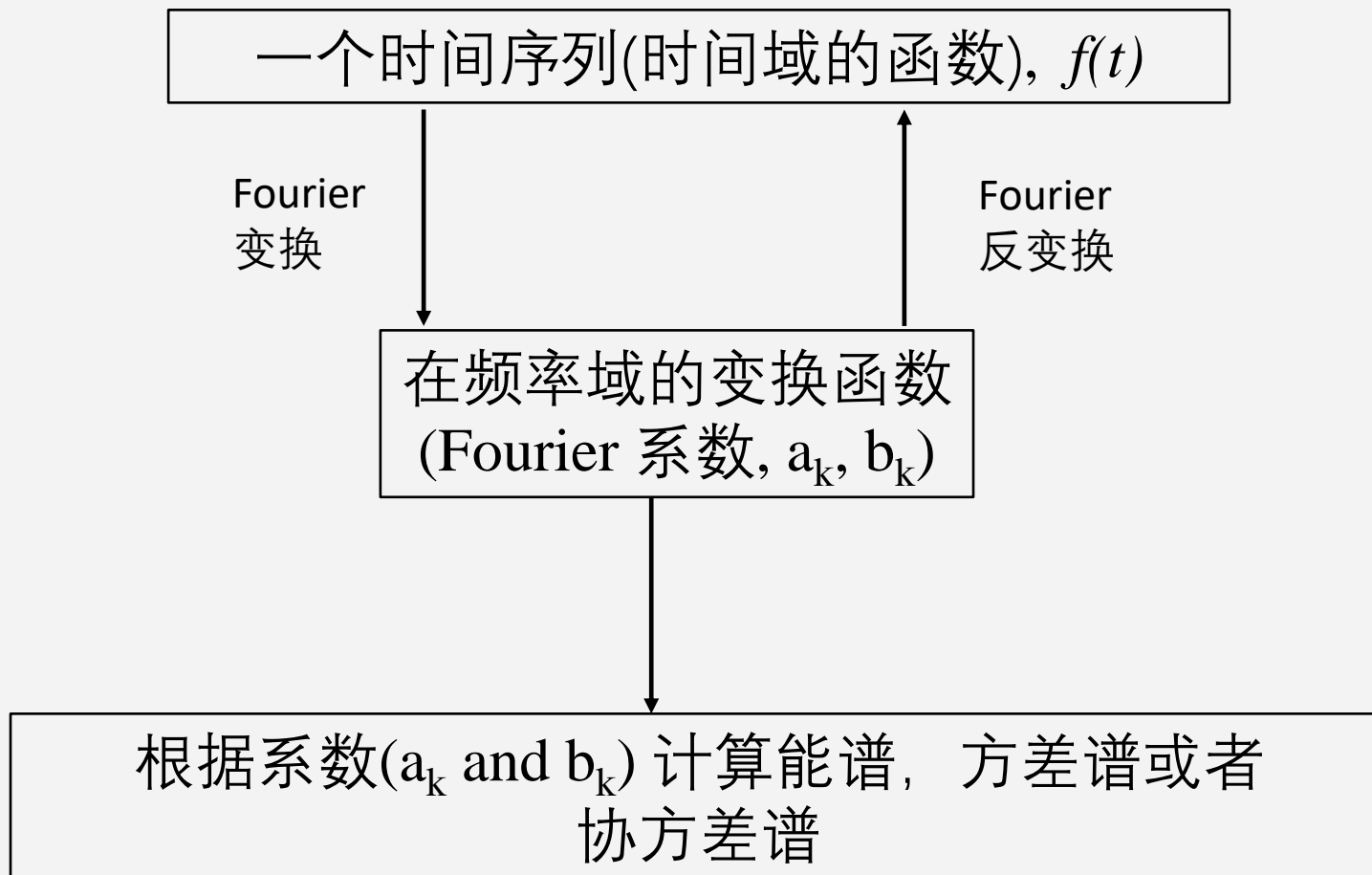
$$f_x(t) = a_{x0} + \sum_{k=1}^{\infty} \left[a_{xk} * \cos\left(\frac{2\pi kt}{T}\right) + b_{xk} * \sin\left(\frac{2\pi kt}{T}\right) \right]$$

$$f_y(t) = a_{y0} + \sum_{k=1}^{\infty} \left[a_{yk} * \cos\left(\frac{2\pi kt}{T}\right) + b_{yk} * \sin\left(\frac{2\pi kt}{T}\right) \right]$$

$$\text{协方差}(f_x(t), f_y(t)) = \sum_{k=1}^{\infty} (a_{xk} * a_{yk} + b_{xk} * b_{yk})$$

对两个时间序列($f_x(t)$ and $f_y(t)$)做交叉谱分析的结果是两个序列的协方差沿着频率的分布，或者说协方差在每个频率上（对于总协方差）的相对贡献。

谱分析过程的图解

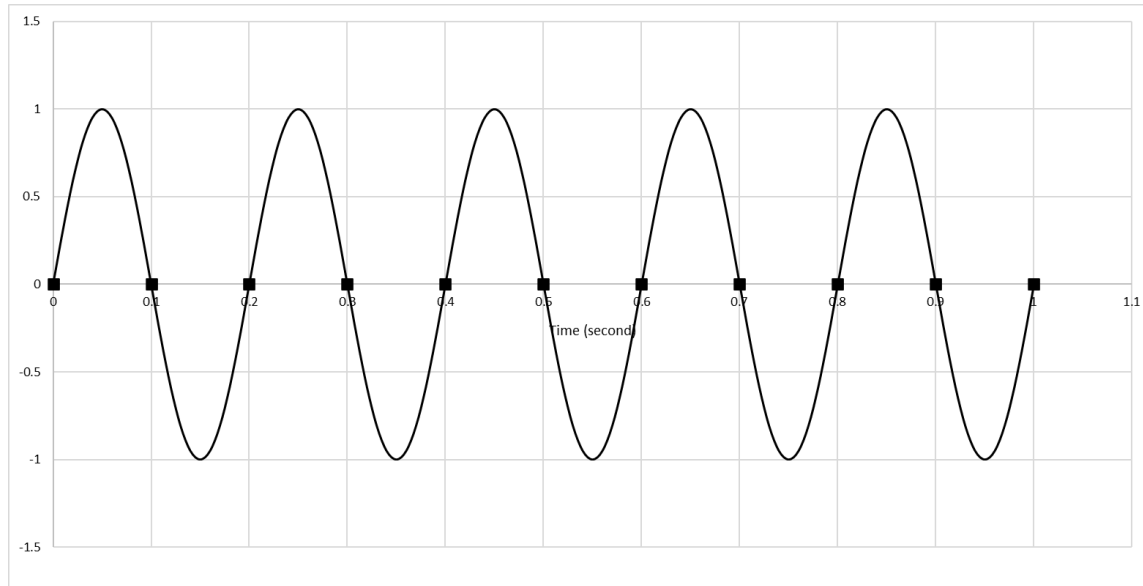


Nyquist frequency

$$y(t) = A * \sin(2\pi f t + \varphi)$$

A – 振幅 f – 信号频率(s^{-1})

t – 时间(s) φ -- 位相 (radians)



$$y(t) = A * \sin(2\pi f t + \varphi)$$

$$f = 5$$

如果观测频率是10 Hz，在一个周期内我们能恰好得到三个观测值

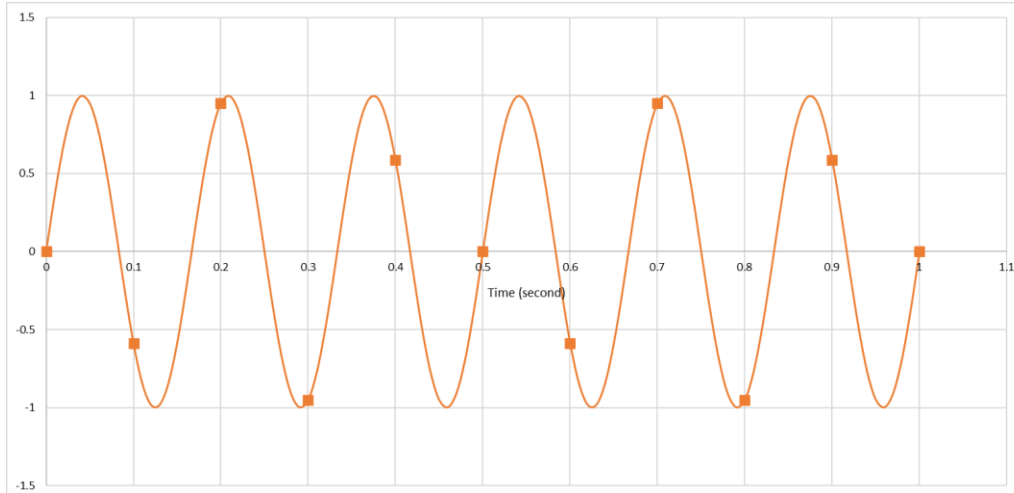
问题: 如果我们测量一个正弦波，每隔时间t就能得到一个y值。原正弦波的表达式里还有几个未知量? 我们需要几个独立方程来求出所有的未知量?

Nyquist frequency

$$y(t) = A * \sin(2\pi ft + \varphi)$$

A – 振幅 f – 信号频率(s^{-1})

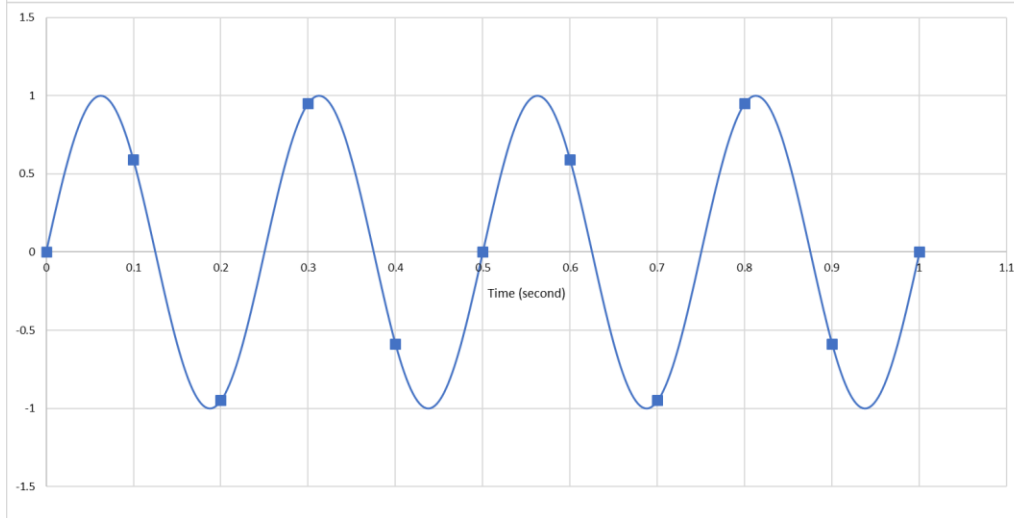
t – 时间(s) φ -- 位相 (radians)



$$y(t) = A * \sin(2\pi ft + \varphi)$$

$$f = 6$$

在一个周期内的观测值少于三个，我们不能求解出原方程的未知量。



$$y(t) = A * \sin(2\pi ft + \varphi)$$

$$f = 4$$

在一个周期内的观测值至少有三个，我们可以求解出原方程的未知量。

能量 (谱) 混叠

f_M --- 取样或者测量频率; $f_N = f_M/2$ --- Nyquist frequency

两个正弦波: $\sin(2\pi f_1 t + \varphi_1), \sin(2\pi f_2 t + \varphi_2)$

$$f_1 = f_N + \Delta f, f_2 = f_N - \Delta f$$

$$\begin{aligned} \sin(2\pi f_1 t + \varphi_1) - \sin(2\pi f_2 t + \varphi_2) &= 2\cos(2\pi f_N t + \frac{\varphi_1 + \varphi_2}{2}) * \sin(2\pi \Delta f t + \frac{\varphi_1 - \varphi_2}{2}) \\ &= 2\cos(\pi f_M t + \frac{\varphi_1 + \varphi_2}{2}) * \sin(2\pi \Delta f t + \frac{\varphi_1 - \varphi_2}{2}) \end{aligned}$$

不管 Δf 的大小, 上式总能是零, 只要

$$\pi f_M t + \frac{\varphi_1 + \varphi_2}{2} = \frac{\pi}{2}, \frac{3\pi}{2}, \frac{5\pi}{2}, \dots, \frac{(2f_M - 3)\pi}{2}, \frac{(2f_M - 1)\pi}{2}$$

在1秒时段里, 在下面观测点上两个正弦波总是等值的

$$t = \frac{1 - \frac{\varphi_1 + \varphi_2}{\pi}}{2f_M}, \frac{3 - \frac{\varphi_1 + \varphi_2}{\pi}}{2f_M}, \frac{5 - \frac{\varphi_1 + \varphi_2}{\pi}}{2f_M}, \dots, \frac{2f_M - 3 - \frac{\varphi_1 + \varphi_2}{\pi}}{2f_M}, \frac{2f_M - 1 - \frac{\varphi_1 + \varphi_2}{\pi}}{2f_M}$$

能量（谱）混叠

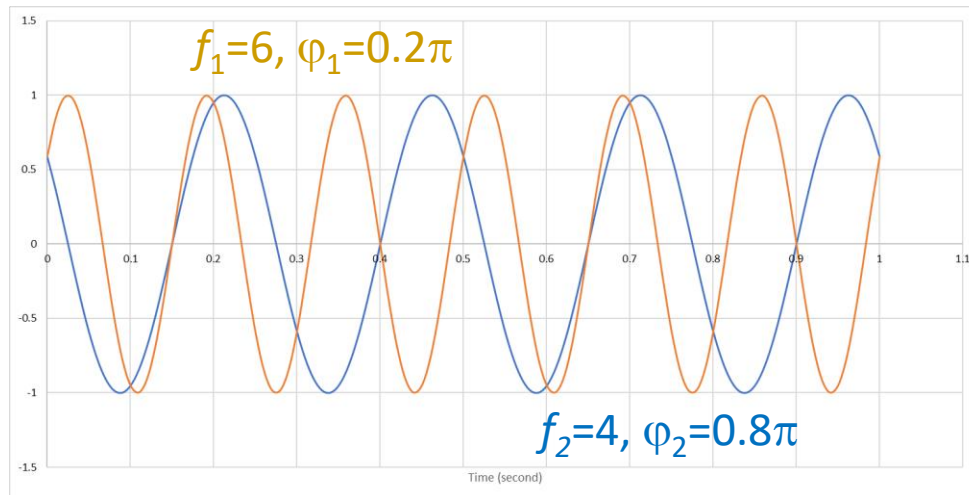
f_M --- 取样或者测量频率; $f_N = f_M/2$ --- Nyquist frequency

两个正弦波: $\sin(2\pi f_1 t + \varphi_1), \sin(2\pi f_2 t + \varphi_2)$

$f_1 = f_N + \Delta f, f_2 = f_N - \Delta f, \varphi_1 = \pi - \varphi_2$

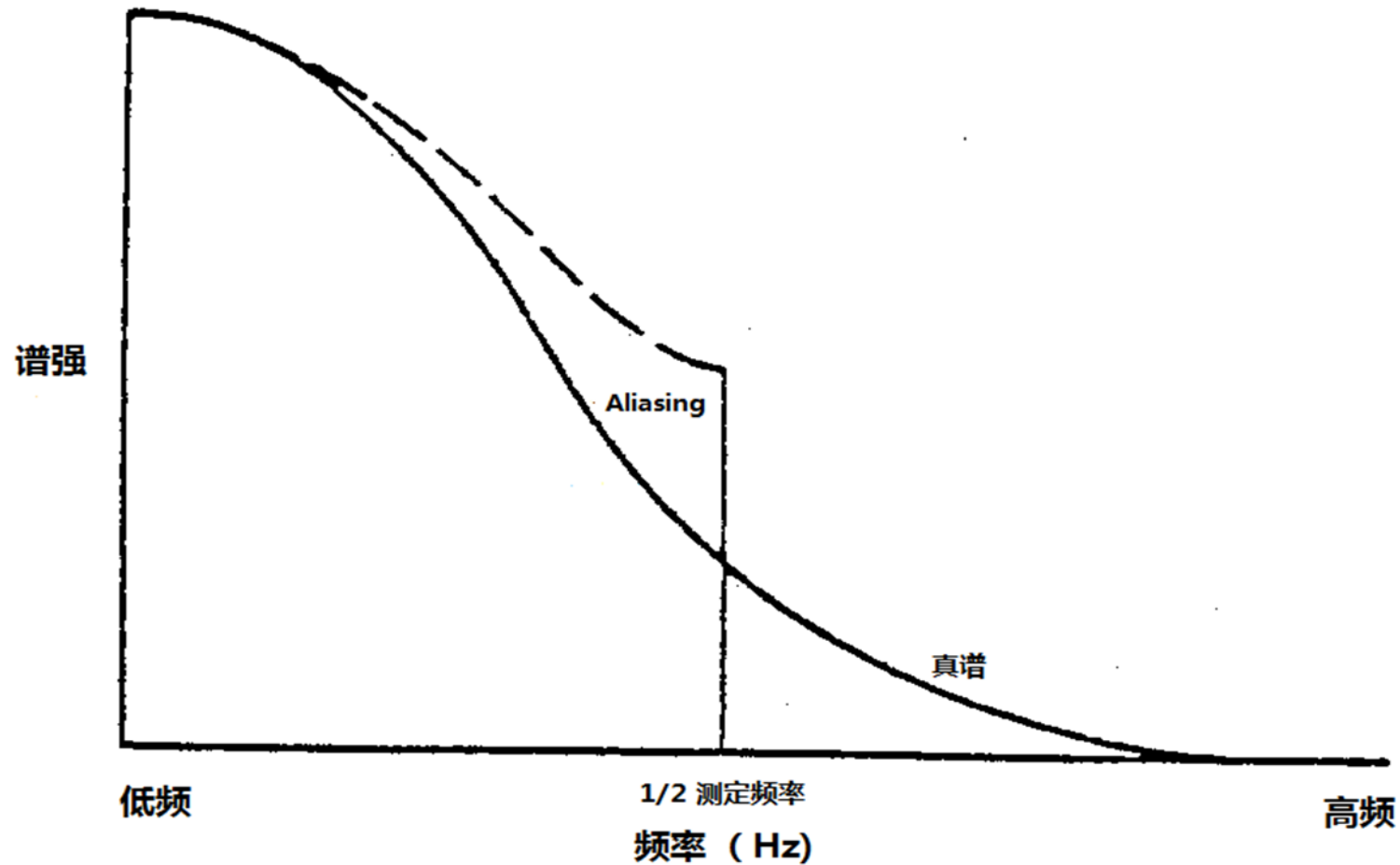
在1秒时段里, 在下面观测点上两个正弦波总是等值的

$$t = \frac{0}{2f_M}, \frac{2}{2f_M}, \frac{4}{2f_M}, \dots, \frac{2f_M-4}{2f_M}, \frac{2f_M-2}{2f_M} = 0, \frac{1}{f_M}, \frac{2}{f_M}, \dots, 1 - \frac{2}{f_M}, 1 - \frac{1}{f_M}$$



在这个例子中, 观测频率 $f_M=10$, 正弦波#1的频率大于Nyquist频率, 所以不能被识别。而两个正弦波在每个观测时间点上都是等值的, 所以正弦波#1被错误地当成了#2, 它在频率 f_1 的能量被错误地归到了频率 f_2 , 因此发生了能量混叠。

能量 (谱) 混叠图解



Aliasing (混叠)：由于观测频率不能无限大，大于Nyquist频率(1/2测量频率)的信号谱不能显示在它自己频率上，而是错误地被显示在小于Nyquist频率范围内。

Nyquist频率及能量混叠小结

- 如果我们测量湍流的频率设在 f_M ，我们只能识别分辨出频率小于 Nyquist 频率 ($f_M/2$) 的波动，而漏掉了频率大于 Nyquist 频率的波动。
- 对于两个波（一个波动频率小于 Nyquist 频率而另一个频率大于 Nyquist 频率），只要满足条件: $f_1 + f_2 = f_M$, $\phi_1 + \phi_2 = \pi$ ，快波（高频）总会被错误地识别成慢波（低频）。
- 由于观测频率的限制，快波携带的能量被错误地归到慢波上，造成能量混叠。



高频资料谱分析应用举例

Thank you!

