

多分辨率分析与空间投影

Dezeming Family

2022 年 4 月 26 日

DezemingFamily 系列书和小册子因为是电子书，所以可以很方便地进行修改和重新发布。如果您获得了 DezemingFamily 的系列书，可以从我们的网站 [<https://dezeming.top/>] 找到最新版。对书的内容建议和出现的错误欢迎在网站留言。

目录

一 \mathcal{V}_{j+1} 与 \mathcal{V}_j 的空间投影	1
1 1 将 \mathcal{V}_{j+1} 空间的函数投影到 \mathcal{V}_j	1
1 2 Haar 投影矩阵	2
二 \mathcal{V}_{j+1} 与 \mathcal{W}_j 的空间投影	2
2 1 将 \mathcal{V}_{j+1} 空间的函数投影到 \mathcal{W}_j	2
2 2 Haar 投影矩阵	3
三 重建函数	4
3 1 重建函数与矩阵表示	4
3 2 小结	5
参考文献	5

一 \mathcal{V}_{j+1} 与 \mathcal{V}_j 的空间投影

1.1 将 \mathcal{V}_{j+1} 空间的函数投影到 \mathcal{V}_j

设有一个函数 $f_{j+1}(t) \in \mathcal{V}_{j+1}$, 把 $f_{j+1}(t)$ 投影到 \mathcal{V}_j 空间得到函数 $f_j(t) \in \mathcal{V}_j$, 表示为:

$$\begin{aligned} f_{j+1}(t) &= \sum_{k \in \mathbb{Z}} a_k \phi_{(j+1,k)}(t) \\ f_j(t) &= \sum_{l \in \mathbb{Z}} b_l \phi_{(j,l)}(t) \end{aligned}$$

其中:

$$\begin{aligned} b_l &= \langle f_{j+1}(t), \phi_{(j,l)}(t) \rangle \\ &= \langle \sum_{k \in \mathbb{Z}} a_k \phi_{(j+1,k)}(t), \phi_{(j,l)}(t) \rangle \\ &= \sum_{k \in \mathbb{Z}} a_k \langle \phi_{(j+1,k)}(t), \phi_{(j,l)}(t) \rangle \\ &= \sum_{k \in \mathbb{Z}} a_k \bar{h}_{k-2l} \end{aligned} \quad (一.1)$$

注意这里的共轭, 这是因为:

$$\begin{aligned} \langle \phi_{(j,l)}(t), \phi_{(j+1,k)}(t) \rangle &= \langle \sum_{m \in \mathbb{Z}} h_{m-2l} \phi_{(j+1,m)}(t), \phi_{(j+1,k)}(t) \rangle \\ &= \sum_{m \in \mathbb{Z}} h_{m-2l} \langle \phi_{(j+1,m)}(t), \phi_{(j+1,k)}(t) \rangle = h_{k-2l} \end{aligned} \quad (一.2)$$

$$\begin{aligned} \langle \phi_{(j+1,k)}(t), \phi_{(j,l)}(t) \rangle &= \langle \phi_{(j+1,k)}(t), \sum_{m \in \mathbb{Z}} h_{m-2l} \phi_{(j+1,m)}(t) \rangle \\ &= \sum_{m \in \mathbb{Z}} \bar{h}_{m-2l} \langle \phi_{(j+1,k)}(t), \phi_{(j+1,m)}(t) \rangle = \bar{h}_{k-2l} \end{aligned} \quad (一.3)$$

我们用矩阵来表示一下这个过程, 思考方式如下:

$$\begin{aligned} b_0 &= \sum_{k \in \mathbb{Z}} a_k \bar{h}_k \\ b_1 &= \sum_{k \in \mathbb{Z}} a_k \bar{h}_{k-2} \\ b_{-1} &= \sum_{k \in \mathbb{Z}} a_k \bar{h}_{k+2} \end{aligned}$$

于是:

$$\begin{bmatrix} \ddots & \ddots & & & & & & & \\ \cdots & \bar{h}_1 & \bar{h}_2 & \bar{h}_3 & \bar{h}_4 & \bar{h}_5 & \bar{h}_6 & \bar{h}_7 & \cdots \\ \cdots & \bar{h}_{-1} & \bar{h}_0 & \bar{h}_1 & \bar{h}_2 & \bar{h}_3 & \bar{h}_4 & \bar{h}_5 & \cdots \\ \cdots & \bar{h}_{-3} & \bar{h}_{-2} & \bar{h}_{-1} & \bar{h}_0 & \bar{h}_1 & \bar{h}_2 & \bar{h}_3 & \cdots \\ \cdots & \bar{h}_{-5} & \bar{h}_{-4} & \bar{h}_{-3} & \bar{h}_{-2} & \bar{h}_{-1} & \bar{h}_0 & \bar{h}_1 & \cdots \\ \cdots & \bar{h}_{-7} & \bar{h}_{-6} & \bar{h}_{-5} & \bar{h}_{-4} & \bar{h}_{-3} & \bar{h}_{-2} & \bar{h}_{-1} & \cdots \\ & & & & & \ddots & \ddots & & \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \vdots \\ a_{-2} \\ a_{-1} \\ a_0 \\ a_1 \\ a_2 \\ \vdots \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \vdots \\ b_{-2} \\ b_{-1} \\ b_0 \\ b_1 \\ b_2 \\ \vdots \end{bmatrix} \quad (一.4)$$

简写为:

$$\mathbf{b} = \mathcal{H}^* \cdot \mathbf{a} \quad (一.5)$$

$$\mathcal{H}^* = \begin{bmatrix} \ddots & & & & & & & & \\ \cdots & & & \longleftarrow & & & & & \\ \cdots & \bar{h}_{-2} & \bar{h}_{-1} & \bar{h}_0 & \bar{h}_1 & \bar{h}_2 & \cdots & & \\ \cdots & & & \longrightarrow & & & & & \\ & & & & & & \ddots & & \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \longleftarrow \\ \mathbf{h}^* \\ \longrightarrow \end{bmatrix} \quad (一.6)$$

注意 \mathcal{H} :

$$\mathcal{H} = \begin{bmatrix} \Uparrow & \mathbf{h} & \Downarrow \end{bmatrix} \quad (一.7)$$

这个矩阵是一个正交矩阵（存在复数的情况下就是酉矩阵），因为:

$$\begin{aligned} \sum_{k \in \mathbb{Z}} h_k h_{k-2l} &= \begin{cases} 1, & l = 0 \\ 0, & otherwise \end{cases} \\ \sum_{k \in \mathbb{Z}} h_k^2 &= 1 \end{aligned} \quad (一.8)$$

这说明每一行与其他行之间都是相互正交的，而每一行的模都是 1，满足正交性。

也就是说，一个 \mathcal{V}_{j+1} 空间的函数 $f_{j+1}(t)$ 在标准正交基下系数表示为 $a_k, k \in \mathbb{Z}$ ，将 \mathcal{H}^* 乘以系数，就会得到它在 \mathcal{V}_j 空间的投影。再乘以一次 \mathcal{H}^* ，就能得到它在 \mathcal{V}_{j-1} 空间的投影。

1.2 Haar 投影矩阵

对于 Haar 小波:

$$h_k = \begin{cases} \frac{\sqrt{2}}{2}, & k = 0, 1 \\ 0, & otherwise \end{cases} \quad (一.9)$$

所以:

$$\begin{bmatrix} \ddots & \ddots & & & & & & & \\ \cdots & \frac{\sqrt{2}}{2} & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & \cdots \\ \cdots & 0 & \frac{\sqrt{2}}{2} & \frac{\sqrt{2}}{2} & 0 & 0 & 0 & 0 & \cdots \\ \cdots & 0 & 0 & 0 & \frac{\sqrt{2}}{2} & \frac{\sqrt{2}}{2} & 0 & 0 & \cdots \\ \cdots & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & \frac{\sqrt{2}}{2} & \frac{\sqrt{2}}{2} & \cdots \\ \cdots & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & \cdots \\ & & & & & & \ddots & \ddots & \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \vdots \\ a_{-2} \\ a_{-1} \\ a_0 \\ a_1 \\ a_2 \\ \vdots \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \vdots \\ b_{-2} \\ b_{-1} \\ b_0 \\ b_1 \\ b_2 \\ \vdots \end{bmatrix} \quad (一.10)$$

二 \mathcal{V}_{j+1} 与 \mathcal{W}_j 的空间投影

2.1 将 \mathcal{V}_{j+1} 空间的函数投影到 \mathcal{W}_j

设有一个函数 $f_{j+1}(t) \in \mathcal{V}_{j+1}$ ，把 $f_{j+1}(t)$ 投影到 \mathcal{W}_j 空间得到函数 $w_j(t) \in \mathcal{W}_j$ ，表示为:

$$\begin{aligned} f_{j+1}(t) &= \sum_{k \in \mathbb{Z}} a_k \phi_{(j+1,k)}(t) \\ w_j(t) &= \sum_{l \in \mathbb{Z}} c_l \psi_{(j,l)}(t) \end{aligned}$$

其中：

$$c_l = \langle f_{j+1}(t), \psi_{(j,l)}(t) \rangle \quad (二.1)$$

$$\begin{aligned} &= \left\langle \sum_{k \in \mathbb{Z}} a_k \phi_{(j+1,k)}(t), \psi_{(j,l)}(t) \right\rangle \\ &= \sum_{k \in \mathbb{Z}} a_k \langle \phi_{(j+1,k)}(t), \psi_{(j,l)}(t) \rangle \\ &= \sum_{k \in \mathbb{Z}} a_k \bar{g}_{k-2l} \end{aligned} \quad (二.2)$$

注意最后一行，是因为：

$$\begin{aligned} \psi_{(j,l)}(t) &= \sum_{k \in \mathbb{Z}} g_{k-2l} \phi_{(j+1,k)}(t) \\ \langle \phi_{(j+1,k)}(t), \psi_{(j,l)}(t) \rangle &= \langle \phi_{(j+1,k)}(t), \sum_{m \in \mathbb{Z}} g_{m-2l} \phi_{(j+1,m)}(t) \rangle \\ &= \sum_{m \in \mathbb{Z}} \bar{g}_{m-2l} \langle \phi_{(j+1,k)}(t), \phi_{(j+1,m)}(t) \rangle \\ &= \bar{g}_{k-2l} \end{aligned} \quad (二.3)$$

写成投影矩阵以后就是：

$$\begin{bmatrix} \ddots & & & & & & & & \\ \cdots & \bar{g}_1 & \bar{g}_2 & \bar{g}_3 & \bar{g}_4 & \bar{g}_5 & \bar{g}_6 & \bar{g}_7 & \cdots \\ \cdots & \bar{g}_{-1} & \bar{g}_0 & \bar{g}_1 & \bar{g}_2 & \bar{g}_3 & \bar{g}_4 & \bar{g}_5 & \cdots \\ \cdots & \bar{g}_{-3} & \bar{g}_{-2} & \bar{g}_{-1} & \bar{g}_0 & \bar{g}_1 & \bar{g}_2 & \bar{g}_3 & \cdots \\ \cdots & \bar{g}_{-5} & \bar{g}_{-4} & \bar{g}_{-3} & \bar{g}_{-2} & \bar{g}_{-1} & \bar{g}_0 & \bar{g}_1 & \cdots \\ \cdots & \bar{g}_{-7} & \bar{g}_{-6} & \bar{g}_{-5} & \bar{g}_{-4} & \bar{g}_{-3} & \bar{g}_{-2} & \bar{g}_{-1} & \cdots \\ & & & & & & \ddots & \ddots & \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \vdots \\ a_{-2} \\ a_{-1} \\ a_0 \\ a_1 \\ a_2 \\ \vdots \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \vdots \\ c_{-2} \\ c_{-1} \\ c_0 \\ c_1 \\ c_2 \\ \vdots \end{bmatrix} \quad (二.4)$$

简写为：

$$\mathbf{c} = \mathcal{G}^* \cdot \mathbf{a} \quad (二.5)$$

$$\mathcal{G}^* = \begin{bmatrix} \ddots & & & & & & & & \\ \cdots & & & \longleftarrow & & & & & \\ \cdots & \bar{g}_{-2} & \bar{g}_{-1} & \bar{g}_0 & \bar{g}_1 & \bar{g}_2 & \cdots & & \\ \cdots & & & \longrightarrow & & & & & \\ & & & & & & \ddots & \ddots & \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \longleftarrow \\ \mathbf{g}^* \\ \longrightarrow \end{bmatrix} \quad (二.6)$$

注意 \mathcal{G} ：

$$\mathcal{G} = \begin{bmatrix} \Uparrow & \mathbf{g} & \Downarrow \end{bmatrix} \quad (二.7)$$

这个矩阵同样也是一个正交矩阵（存在复数的情况下就是酉矩阵）。

2.2 Haar 投影矩阵

对于 Haar 小波：

$$g_k = \begin{cases} \frac{\sqrt{2}}{2}, & k = 0 \\ -\frac{\sqrt{2}}{2}, & k = 1 \\ 0, & otherwise \end{cases} \quad (二.8)$$

所以：

$$\begin{bmatrix} \ddots & & & & & & & & \\ \cdots & -\frac{\sqrt{2}}{2} & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & \cdots \\ \cdots & 0 & \frac{\sqrt{2}}{2} & -\frac{\sqrt{2}}{2} & 0 & 0 & 0 & 0 & \cdots \\ \cdots & 0 & 0 & 0 & \frac{\sqrt{2}}{2} & -\frac{\sqrt{2}}{2} & 0 & 0 & \cdots \\ \cdots & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & \frac{\sqrt{2}}{2} & -\frac{\sqrt{2}}{2} & \cdots \\ \cdots & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & \cdots \\ & & & & & & \ddots & \ddots & \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \vdots \\ a_{-2} \\ a_{-1} \\ a_0 \\ a_1 \\ a_2 \\ \vdots \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \vdots \\ c_{-2} \\ c_{-1} \\ c_0 \\ c_1 \\ c_2 \\ \vdots \end{bmatrix} \quad (二.9)$$

三 重建函数

3.1 重建函数与矩阵表示

由于：

$$\mathcal{V}_{j+1} = \mathcal{V}_j \oplus \mathcal{W}_j \quad (三.1)$$

而注意，其实 $\{\phi_{j,k}\}_{k \in \mathbb{Z}}$ 和 $\{\psi_{j,k}\}_{k \in \mathbb{Z}}$ 共同构成 \mathcal{V}_{j+1} 的一组标准正交基，所以可以用这组标准正交基来重新表示 \mathcal{V}_{j+1} 内的函数，也就相当于把 $f_{j+1}(t) \in \mathcal{V}_{j+1}$ 投影到两个子空间：

$$\begin{aligned} f_{j+1}(t) &= f_j(t) + g_j(t) \\ &= \sum_{l \in \mathbb{Z}} b_l \phi_{(j,l)}(t) + \sum_{m \in \mathbb{Z}} c_m \psi_{(j,m)}(t) \end{aligned} \quad (三.2)$$

我们可以推导出：

$$\begin{aligned} f_{j+1}(t) &= \sum_{k \in \mathbb{Z}} a_k \phi_{(j+1,k)}(t) \\ a_k &= \langle f_{j+1}(t), \phi_{(j+1,k)}(t) \rangle \\ &= \left\langle \sum_{l \in \mathbb{Z}} b_l \phi_{(j,l)}(t) + \sum_{m \in \mathbb{Z}} c_m \psi_{(j,m)}(t), \phi_{(j+1,k)}(t) \right\rangle \\ &= \left\langle \sum_{l \in \mathbb{Z}} b_l \phi_{(j,l)}(t), \phi_{(j+1,k)}(t) \right\rangle + \left\langle \sum_{m \in \mathbb{Z}} c_m \psi_{(j,m)}(t), \phi_{(j+1,k)}(t) \right\rangle \\ &= \sum_{l \in \mathbb{Z}} b_l \langle \phi_{(j,l)}(t), \phi_{(j+1,k)}(t) \rangle + \sum_{m \in \mathbb{Z}} c_m \langle \psi_{(j,m)}(t), \phi_{(j+1,k)}(t) \rangle \\ &= \sum_{l \in \mathbb{Z}} b_l h_{k-2l} + \sum_{m \in \mathbb{Z}} c_m g_{k-2m} \end{aligned} \quad (三.3)$$

写成矩阵形式（分成两个矩阵）：

$$\begin{bmatrix} \ddots & & & & & & & & \\ \cdots & h_4 & h_2 & h_0 & h_{-2} & h_{-4} & h_{-6} & h_{-8} & \cdots \\ \cdots & h_5 & h_3 & h_1 & h_{-1} & h_{-3} & h_{-5} & h_{-7} & \cdots \\ \cdots & h_6 & h_4 & h_2 & h_0 & h_{-2} & h_{-4} & h_{-6} & \cdots \\ \cdots & h_7 & h_5 & h_3 & h_1 & h_{-1} & h_{-3} & h_{-5} & \cdots \\ \cdots & h_8 & h_6 & h_4 & h_2 & h_0 & h_{-2} & h_{-4} & \cdots \\ & & & & & & \ddots & \ddots & \end{bmatrix} \times \begin{bmatrix} \vdots \\ b_{-2} \\ b_{-1} \\ b_0 \\ b_1 \\ b_2 \\ \vdots \end{bmatrix} = \mathcal{H} \mathbf{b} \quad (三.4)$$

$$\begin{bmatrix} \ddots & & & & & & & & \\ \cdots & g_4 & g_2 & g_0 & g_{-2} & g_{-4} & g_{-6} & g_{-8} & \cdots \\ \cdots & g_5 & g_3 & g_1 & g_{-1} & g_{-3} & g_{-5} & g_{-7} & \cdots \\ \cdots & g_6 & g_4 & g_2 & g_0 & g_{-2} & g_{-4} & g_{-6} & \cdots \\ \cdots & g_7 & g_5 & g_3 & g_1 & g_{-1} & g_{-3} & g_{-5} & \cdots \\ \cdots & g_8 & g_6 & g_4 & g_2 & g_0 & g_{-2} & g_{-4} & \cdots \\ & & & & & & \ddots & & \ddots \end{bmatrix} \times \begin{bmatrix} \vdots \\ c_{-2} \\ c_{-1} \\ c_0 \\ c_1 \\ c_2 \\ \vdots \end{bmatrix} = \mathcal{G}\mathbf{c} \quad (三.5)$$

把两个矩阵合并在一起，就可以写为：

$$\mathbf{a} = \begin{bmatrix} \mathcal{H} & \mathcal{G} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{b} \\ \mathbf{c} \end{bmatrix} \quad (三.6)$$

我们把前面的分解式也用矩阵的形式写出来：

$$\begin{bmatrix} \mathbf{b} \\ \mathbf{c} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \mathcal{H}^* \\ \mathcal{G}^* \end{bmatrix} \mathbf{a} \quad (三.7)$$

虽然 \mathcal{H} 和 \mathcal{G} 都是 $\infty \times \infty$ 的矩阵，但从感觉上，其实应该是 $\infty \times \frac{\infty}{2}$ 大小的矩阵，拼在一起得到 $\infty \times \infty$ 的正交（酉）矩阵。

3.2 小结

不知读者有没有发现一个问题，虽然我们在做逐级投影的过程都是使用同一个矩阵三.7，但对于离散信号来说，数据会越来越来少，例如 \mathcal{V}_5 空间的函数 $f_5(t)$ 为：

$$f_5(t) = \sum_{k=0}^{31} a_k \phi_{(5,k)}(t) \quad (三.8)$$

投影到 \mathcal{V}_4 空间以后，系数就变为了 16 个：

$$f_4(t) = \sum_{k=0}^{15} b_k \phi_{(4,k)}(t) \quad (三.9)$$

此时的 \mathcal{H} 矩阵就需要“变小”了。当然，离散情况下还需要其他要注意的地方，这里只是简单埋个伏笔。

后文将从频率的角度来理解多分辨分析，频率角度对理解小波和推导一些重要的性质都非常关键。

参考文献

- [1] Ruch D K , Fleet P V . Wavelet Theory: An Elementary Approach with Application[M]. John Wiley & Sons, 2009.
- [2] 冉启文. 小波变换与分数傅里叶变换理论及应用 [M]. 哈尔滨工业大学出版社, 2001.
- [3] Ingrid Daubechies. 小波十讲 [M]. 国防工业出版社, 2004.