

南京工业大学土木工程学院2022年度科学报告会

基于小波-伽辽金的结构动力响应 重构方法研究

赖 韬 讲师

2022年12月28日

















- 反映结构在外荷载作用下状态变化
- 是结构健康状况评估的重要基础和依据





构建多分辨率框架下基于小波-伽辽金的动 态响应重构方法

基于小波-伽辽金的动力响应重构方法

- ▶ 函数逼近:基于小波基函数将输入和输出在小波域中展开
- ▶ 域变换:将二阶时域振动微分方程变换到小波域线性方程组
- ▶ 连接系数计算:计算小波域线性方程组中的常系数
- ▶ 初始条件及边界问题:考虑初值问题及域变换引起的边界问题

1 函数逼近

Mallat和Meyer指出正交小波基的构造可以在统一的框架下进行(多分 辨率分析)

- ▶ Db小波的紧支性
- ▶ 尺度函数和小波函数满足时域二尺度方程
- ▶ 归一化条件
- ▶ 正交性
- ▶ 消失矩特性



Db3小波的尺度函数和小波函数

1 函数逼近

研究平方可积函数在以Db小波尺度函数为基底的函数逼近问题

$$x^{j}(t) = \sum_{k=I}^{J} \hat{x}_{k} \phi_{j,k}(t)$$

假定时间范围是[0,d]

$$\hat{x}_k = 2^{-j/2} \int_{\mathbb{R}} x(t) \phi(2^j t - k) dt$$

因为Db小波是紧支的,且 $\phi(0) = \phi(2N-1) = 0$,经变量代换可得

$$\hat{x}_{k} = 2^{j/2} \int_{0}^{N-1} x \left(2^{-j} \left(t + k \right) \right) \phi(t) dt$$

确定时移参数k的范围 $k \in [2-2N, 2^{j}d-1]$

函数逼近 1

示例: $x(t) = 1.5 \sin(2\pi t/3), t \in [0,3]$



正弦函数在分解尺度为1时的重构结果

正弦函数在分解尺度为5时的重构结果

域变换 2

结构振动可以表征为二阶微分方程:

 $\mathbf{M}\ddot{\mathbf{x}}(t) + \mathbf{C}\dot{\mathbf{x}}(t) + \mathbf{K}\mathbf{x}(t) = \mathbf{G}\mathbf{f}(t)$

模态坐标变换

$$\begin{cases} \ddot{\eta}_{r} + 2\zeta_{r}\omega_{r}\dot{\eta}_{r} + \omega_{r}^{2}\eta_{r} = \frac{1}{M_{r}}\varphi_{r}^{T}\mathbf{Gf}(t) & r = 1\\ \\ \ddot{\eta}_{r} + 2\zeta_{r}\omega_{r}\dot{\eta}_{r} + \omega_{r}^{2}\eta_{r} = \frac{1}{M_{r}}\varphi_{r}^{T}\mathbf{Gf}(t) & r = 2, \cdots, n-1\\ \\ \\ \ddot{\eta}_{r} + 2\zeta_{r}\omega_{r}\dot{\eta}_{r} + \omega_{r}^{2}\eta_{r} = \frac{1}{M_{r}}\varphi_{r}^{T}\mathbf{Gf}(t) & r = n \end{cases}$$

2 域变换

考虑单自由度系统振动的二阶微分方程:

 $M\ddot{x}(t) + C\dot{x}(t) + Kx(t) = f(t)$

基于小波函数展开方法, 输入和输出可以表示为

$$x(t) = \sum_{k \in \mathbb{Z}} \hat{x}_k \phi_{j,k}(t) \qquad \dot{x}(t) = \sum_{k \in \mathbb{Z}} \hat{x}_k \phi'_{j,k}(t) \qquad \ddot{x}(t) = \sum_{k \in \mathbb{Z}} \hat{x}_k \phi''_{j,k}(t) \qquad f(t) = \sum_{k \in \mathbb{Z}} \hat{f}_k \phi_{j,k}(t)$$

$$M\sum_{k}\hat{x}_{k}\phi_{j,k}''(t) + C\sum_{k}\hat{x}_{k}\phi_{j,k}'(t) + K\sum_{k}\hat{x}_{k}\phi_{j,k}(t) = \sum_{k}\hat{f}_{k}\phi_{j,k}(t)$$

$$M\sum_{k\in\mathbb{Z}}\hat{x}_k\Gamma_{j,k,l}^{2,0} + C\sum_{k\in\mathbb{Z}}\hat{x}_k\Gamma_{j,k,l}^{1,0} + K\sum_{k\in\mathbb{Z}}\hat{x}_k\delta_{k,l} = \sum_{k\in\mathbb{Z}}\hat{f}_k\delta_{k,l}$$

^{~。} 2 基于小波-伽辽金的动力响应重构方法

3 计算连接系数

 $M\sum_{k\in\mathbb{Z}}\hat{x}_k\Gamma_{j,k,l}^{2,0} + C\sum_{k\in\mathbb{Z}}\hat{x}_k\Gamma_{j,k,l}^{1,0} + K\sum_{k\in\mathbb{Z}}\hat{x}_k\delta_{k,l} = \sum_{k\in\mathbb{Z}}\hat{f}_k\delta_{k,l}$

$$\Gamma_{j,k,l}^{1,0} = \int \phi_{j,k}'(t) \phi_{j,l}(t) dt$$

$$\Gamma_{j,k,l}^{2,0} = \int \phi_{j,k}''(t) \phi_{j,l}(t) dt$$

$\Gamma^{l}_{0,-4}$	-3.4246575337500E-04	$\Gamma^2_{0,-4}$	5.3571428565500E-03		
$\Gamma^{l}_{0,-3}$	-1.4611872145557E-02	$\Gamma^2_{0,-3}$	1.1428571428588E-01		
$\Gamma^{I}_{0,-2}$	1.4520547945687E-01	$\Gamma^{2}_{0,-2}$	-8.7619047622391E-01		
$\Gamma^{l}_{0,-1}$	-7.4520547946357E-01	$\Gamma^{1}_{0,-1}$	3.3904761906178E+00		
$\Gamma^1_{0,0}$	0.000000000000E+00	$\Gamma^2_{0,0}$	-5.2678571430725E+00		
$\Gamma^1_{0,1}$	7.4520547946357E-01	$\Gamma^{2}_{0,1}$	3.3904761906175E+00		
$\Gamma^1_{0,2}$	-1.4520547945687E-01	$\Gamma^2_{0,2}$	-8.7619047622380E-01		
$\Gamma^1_{0,3}$	1.4611872145557E-02	$\Gamma^{2}_{0,3}$	1.1428571428588E-01		
$\Gamma^1_{0,4}$	3.4246575337500E-04	$\Gamma^2_{0,4}$	5.3571428565530E-03		

小波分解尺度 <i>j</i> = 6					
$\Gamma^{\rm I}_{\rm 6,-4}$	-2.7397260270020E-03	$\Gamma^2_{\rm 64}$	2.7428571425536E+00		
$\Gamma^{\rm I}_{\rm 6,-3}$	-1.1689497716445E-01	$\Gamma^2_{6,-3}$	5.8514285714372E+01		
$\Gamma^{\rm I}_{\rm 6,-2}$	1.1616438356549E+00	$\Gamma^2_{6,-2}$	-4.4860952382663E+02		
$\Gamma^{\rm I}_{\rm 6,-1}$	-5.9616438357085E+00	$\Gamma^2_{\rm 6,-1}$	1.7359238095962E+03		
$\Gamma^1_{6,0}$	4.000000000000E-15	$\Gamma^2_{6,0}$	-2.6971428572530E+03		
$\Gamma^1_{6,1}$	5.9616438357085E+00	$\Gamma^{2}_{6,1}$	1.7359238095961E+03		
$\Gamma^1_{\mathfrak{6},2}$	-1.1616438356549E+00	$\Gamma^2_{6,2}$	-4.4860952382657E+02		
$\Gamma^1_{6,3}$	1.1689497716445E-01	$\Gamma^2_{6,3}$	5.8514285714369E+01		
$\Gamma^1_{6,4}$	2.7397260270030E-03	$\Gamma^{2}_{6,4}$	2.7428571425552E+00		

3 计算连接系数

 $M\sum_{k\in\mathbb{Z}}\hat{x}_k\Gamma_{j,k,l}^{2,0} + C\sum_{k\in\mathbb{Z}}\hat{x}_k\Gamma_{j,k,l}^{1,0} + K\sum_{k\in\mathbb{Z}}\hat{x}_k\delta_{k,l} = \sum_{k\in\mathbb{Z}}\hat{f}_k\delta_{k,l}$

$$\Gamma_{j,k,l}^{1,0} = \int \phi_{j,k}'(t) \phi_{j,l}(t) dt$$

$$\Gamma_{j,k,l}^{2,0} = \int \phi_{j,k}''(t) \phi_{j,l}(t) dt$$

小波分解尺度 <i>j</i> = 8					
$\Gamma^{\rm I}_{\rm 8,-4}$	-5.4794520540042E-03	$\Gamma^{2}_{8,-4}$	2.1942857140429E+01		
$\Gamma^{1}_{8,-3}$	-2.3378995432891E-01	$\Gamma^2_{8,-3}$	4.6811428571497E+02		
$\Gamma^{\rm I}_{\rm 8,-2}$	2.3232876713099E+00	$\Gamma^{2}_{8,-2}$	-3.5888761906130E+03		
$\Gamma^1_{8,-1}$	-1.1923287671417E+01	$\Gamma^{2}_{8,-1}$	1.3887390476770E+04		
$\Gamma^1_{8,0}$	7.7672247866423E-15	$\Gamma^2_{8,0}$	-2.1577142858024E+04		
$\Gamma^1_{8,1}$	1.1923287671417E+01	$\Gamma^{2}_{8,1}$	1.3887390476769E+04		
$\Gamma^1_{8,2}$	-2.3232876713099E+00	$\Gamma^{2}_{8,2}$	-3.5888761906126E+03		
$\Gamma^1_{8,3}$	2.3378995432891E-01	$\Gamma^{2}_{8,3}$	4.6811428571495E+02		
$\Gamma^1_{8,4}$	5.4794520540064E-03	$\Gamma^{2}_{8,4}$	2.1942857140441E+01		

小波分解尺度 <i>j</i> = 10					
$\Gamma^{1}_{10,-4}$	-1.0958904108009E-02	$\Gamma^{2}_{10,-4}$	1.7554285712343E+02		
$\Gamma^{1}_{10,-3}$	-4.6757990865783E-01	$\Gamma^{2}_{10,-3}$	3.7449142857198E+03		
$\Gamma^{1}_{10,-2}$	4.6465753426199E+00	$\Gamma^{2}_{10,-2}$	-2.8711009524904E+04		
$\Gamma^{1}_{10,-1}$	-2.3846575342834E+01	$\Gamma^{2}_{10,-1}$	1.1109912381416E+05		
$\Gamma^1_{10,0}$	1.600000000000E-14	$\Gamma^{2}_{10,0}$	-1.7261714286419E+05		
$\Gamma^1_{10,1}$	2.3846575342834E+01	$\Gamma^{2}_{10,1}$	1.1109912381415E+05		
$\Gamma^{1}_{10,2}$	-4.6465753426199E+00	$\Gamma^{2}_{10,2}$	-2.8711009524900E+04		
$\Gamma^{1}_{10,3}$	4.6757990865782E-01	$\Gamma^{2}_{10,3}$	3.7449142857196E+03		
$\Gamma^1_{10,4}$	1.0958904108013E-02	$\Gamma^{2}_{10,4}$	1.7554285712353E+02		

4 初始条件及边界

初始条件
$$x_0 = \sum_k \hat{x}_k \phi_{j,k}(0)$$
 $\dot{x}_0 = \sum_k \hat{x}_k \phi'_{j,k}(0)$

边界问题通过小波外推技术实现,小波外推技术的基本思想是基于函数 可以通过阶次不大于P-1 (P=N小波的消失矩)多项式来准确表达的事实。



[1] WILLIAMS J R, AMARATUNGA K. A discrete wavelet transform without edge effects using wavelet extrapolation [J]. Journal of Fourier Analysis and Applications, 1997, 3 (4): 435-449.

1 单自由度系统

 $M\ddot{x}(t) + C\dot{x}(t) + Kx(t) = f(t)$

M = 1 K = 39.4784 N/m

采样频率1024Hz, 持续采样6s

$$f(t) = \sin(8\pi t) + \cos(3\pi t)$$

采用归一化的均方根误差评价动力响应重构的精度

$$NRMS = \frac{\left\|\boldsymbol{d}_{e} - \boldsymbol{d}_{r}\right\|_{2}}{\left\|\boldsymbol{d}_{r}\right\|_{2}} \times 100\%$$

同时考虑小波分解尺度、小波阶数以及噪声的影响

1 单自由度系统







动力响应在分解尺度为8时位移和速度的重构结果

1 单自由度系统



动力响应在分解尺度为10时位移和速度的重构结果

NRMS Error (%)		The wavelet gene number		
		N=6	N=8	N=10
Scale 6	Dis.	68.42	46.53	0.81
	Vel.	49.78	34.07	0.64
Scale 8	Dis.	0.43	0.53	0.15
	Vel.	0.34	0.38	0.18
Scale10	Dis.	0.57	0.034	0.035
	Vel.	0.42	0.025	0.027

1 单自由度系统

NRMS Error (%)			Noise Level	
		0	5%	10%
Scale 6	Dis.	68.42	68.58	72.12
	Vel.	49.78	49.89	52.50
Scale 8	Dis.	0.43	1.44	3.69
	Vel.	0.34	1.10	2.73
Scale10	Dis.	0.57	1.06	2.18
	Vel.	0.42	0.81	1.57

动力响应在不同噪声水平下重构误差

2 多自由度系统

考虑剪切型3自由度模型



2 多自由度系统

考虑剪切型3自由度模型





顶层动态响应在分解尺度为6时的重构结果

2 多自由度系统

考虑剪切型3自由度模型





顶层动态响应在分解尺度为8时的重构结果

2 多自由度系统

考虑剪切型3自由度模型





顶层动态响应在分解尺度为10时的重构结果

2 多自由度系统

考虑剪切型3自由度模型



2 多自由度系统

考虑剪切型3自由度模型







- 提出了基于小波-伽辽金的动力响应重构方法,并在单自 由度系统和多自由度系统测试和验证,表明了当选择合适 的分解尺度和小波阶数,动力响应可以准确的重构。
- > 数值算例表明基于小波-伽辽金的动力响应重构方法具有 噪声鲁棒性。当分解尺度为8或10时,无噪声NRMS误差 小于2%,10%噪声水平下NMRS误差小于5%。
- > 数值算例表明分解尺度越高小波阶数越高,动力响应重构的结果越精确,但测量点数越多,计算量越大,需要权衡重构精度和计算时间。



- ≻ 自动确定小波阶数
- > 结合深度学习解决响应重构问题





An improved wavelet—Galerkin method for dynamic response reconstruction and parameter identification of shear-type frames

Check for updates

Haifeng Bu, Dansheng Wang^{*}, Pin Zhou, Hongping Zhu

School of Civil Engineering and Mechanics, Huazhong University of Science and Technology, 430074, Wuhan, PR China





brightlai@njtech.com