基于时频域交替法的迟滞非线性振动系统的 稳态响应分析^{*}

李东武 徐超*

(西北工业大学航天学院,西安 710072)

摘要 连接界面的黏滑、摩擦行为不仅是引起结构刚度和阻尼非线性的主要原因,而且是结构无源阻尼的 主要来源. Iwan 模型能够较好地复现连接界面的黏滑、摩擦行为.本文采用时频域交替法(Alternating Frequency/Time Domain Method, AFT)研究含 Iwan 非线性模型的单自由度振子系统的稳态响应.时频域交替法 具有频域法求解线性系统响应的高效性和时域法判断非线性力的便捷性特点,采用离散傅里叶变换和傅里 叶逆变换,在频域和时域内分别求解系统响应和对应的非线性恢复力,再反复迭代计算系统的稳态响应.将 时频域交替法计算结果和中心差分法计算的结果进行对比,并研究激励幅值对系统非线性特征的影响.结 果表明,时频域交替法计算的结果与中心差分计算的结果具有较好的一致性,且求解效率较高,计算耗时减 少50%;随着激励幅值的增加,系统的能量耗散增加,刚度降低,固有频率降低.

关键词 连接, 迟滞非线性, Iwan 模型, 时频域交替法, 稳态响应

DOI: 10.6052/1672-6553-2015-043

引言

航空、航天和机械等工程装备系统中的部件大 多是通过螺栓、铆钉等连接装置装配而成. 当连接 结构受到外部周期载荷激励时,连接结合面间会发 生摩擦、滑移和间隙等非线性行为,这些非线性行 为不仅是引起结构振动能量耗散和阻尼衰减的主 要原因,而且还造成了连接结构刚度和阳尼的非线 性. 连接面间的摩擦行为是一个非常复杂的物理现 象,它是系统无源阻尼的主要来源^[1].已有研究表 明,在切向载荷作用下,连接界面的运动将经历从 局部微观滑移到宏观相对运动的过程,切向恢复力 与相对位移之间为非线性迟滞关系^[2-3].为了描述 界面的这种多尺度粘滑摩擦过程,国内外学者已提 出一些唯象的迟滞非线性模型,例如,美国 sandia 国家实验室提出的四参数 Iwan 模型,德国斯图加 特大学提出的 Valanis 模型以及微分形式的 Bouc -Wen 模型等^[4-5]. 其中, Iwan 模型形式简单, 模型参 数具有一定的物理意义,被认为是目前研究连接界

面迟滞非线性粘滑摩擦行为的一种较好的模型.

Iwan 迟滞非线性模型是一种不光滑模型,因 此系统的动力学求解较为复杂.目前常用的求解非 线性系统稳态响应的方法有两种:第一种是时域 法,比如中心差分法、Runge - Kutta 法等直接积分 方法. 直接积分法用有限元法离散空间变量,用有 限差分法离散时间变量,它适合于任何情况,这类 方法的优点是只要时间步长选择合适,计算结果会 有很高的精度,而且可以运用于任意复杂的非线性 系统;缺点是在速度转换点附近需要采用较小的步 长以保证计算结果的精度,导致计算过程所需的时 间较长.第二种是频域法,比如谐波平衡法^[6].该方 法先假设出系统响应的谐波解,再代入振动系统方 程进行傅里叶级数展开求解未知参数来得到系统 的稳态响应.这类方法的特点是:低阶谐波下计算 效率较高但精度较差,随着谐波阶次的增加,计算 精度变高但计算量迅速增大,计算效率降低.

时频交替法(Alternating Frequency/Time Domain Method)是一种求解复杂非线性系统动力响

† 通讯作者 E-mail: chao_xu@ nwpu. edu. cn

²⁰¹⁵⁻⁰⁶⁻⁰² 收到第1稿,2015-06-29 收到修改稿.

^{*}国家自然科学基金资助项目(11372246)

应的新方法,其求解过程融合了频域中求解系统振动微分方程的高效性(使微分方程运算变为数值微分方程)和时域内判断非线性力的便捷性,并通过快速离散傅里叶正逆变换,将时域函数和频域函数进行转换,经过反复的迭代最终得到振动系统的稳态响应.本文采用时频域交替法来求解含 Iwan 非线性模型单自由度系统的稳态响应,首先给出了 Iwan 串 – 并联模型的非线性力表达式,推导了时频域交替法求解的具体公式和步骤,并对时频域交替法求解的具体公式和步骤,并对时频域交替法求解计算的收敛性和效率进行了分析研究.

1 Iwan 迟滞非线性模型

图 1 所示为 Iwan 串-并联模型,它是由 $N \uparrow$ Jenkins 单元并联而成, Jenkins 单元则是由刚度为 k_n/N 的线性弹簧和屈服力为 f_i^*/N 的阻尼滑块串 联而成. 在振动过程中,如果只有部分 Jenkins 单元 发生滑移,则称模型发生了微滑移,微滑移现象普 遍存在,它是结构无源阻尼的重要来源;如果所有 Jenkins 单元都发生滑移,则称模型发生了宏滑移. 此时模型恢复力f 达到最大值 f_y (称为临界宏观滑 移力). 图 2 为 Iwan 模型微观滑动时的力-位移关 系曲线(迟滞回线),包括初始加载段 oa(又称骨干 曲线)、卸载段 abc 和加载段 cda.



本文选用连续 Iwan 模型作为研究对象,"连续"是指模型中 Jenkins 单元的数目 N 趋于无穷, 采用概率密度函数 $\varphi(f^*)$ 来定义阻尼滑块的屈服 力 f_i^* .在螺栓连接模型中,结合面接触压强从螺栓 连接处沿连接面展向呈线性单调递减,而且模型屈 服力和接触压强具有相同的分布形式^[7-8],因此, 屈服力 $f_i^*(i=1,2,\cdots)$ 在 $[0,f_N]$ 区间内服从均匀 分布.假设 Iwan 模型发生宏观滑移,则:

$$\int_{0}^{h} f^{*} \varphi(f^{*}) \, \mathrm{d}f^{*} = f_{y} \tag{1}$$

解得

$$f_N = 2f_y \tag{2}$$

因此,根据均匀分布的定义可以得到屈服力的概率 密度函数 $\varphi(f^*)$ 为

$$\varphi(f^*) = \begin{cases} \frac{1}{2f_y}, & 0 \leq f^* \leq 2f_y \\ 0, & else \end{cases}$$
(3)

当 Iwan 模型受到外激励作用时,其恢复力为

$$\vec{f}_{0}(x) = \int_{0}^{k_{nx}} f^{*} \varphi(f^{*}) df^{*} + k_{nx} \int_{k_{nx}}^{f_{N}} \varphi(f^{*}) df^{*}$$
(4)

将式(3)代入式(4)得到恢复力函数:

$$\vec{f}_{0}(x) = \begin{cases} k_{n}x - \frac{k_{n}^{2}x^{2}}{4f_{y}}, & 0 \leq x \leq 2f_{y}/k_{n} \\ f_{y}, & x \geq 2f_{y}/k_{n} \end{cases}$$
(5)

该分段函数分别表示模型发生微观滑移和宏观滑移时恢复力 – 位移的关系. 当 Iwan 模型受到周期性激励作用时,系统将出现周期性的加载-卸载交替运动. 根据 masing 准则^[9]以 $\vec{f}_0(x)$ 为骨干函数进行映射,分别得到卸载段和加载段的恢复力函数:

$$\dot{f}(x) = \dot{f}_0(A) - 2\dot{f}_0(\frac{A-x}{2}), \quad \dot{x} \leq 0$$
 (6)

$$\vec{f}(x) = -\vec{f}_0(A) + 2\vec{f}_0(\frac{A+x}{2}), \quad \dot{x} \ge 0$$
(7)

上式中左右箭头分别表示卸载和加载,A 表示模型 滑动的最大位移量.

从模型的力-位移关系曲线图 2 可以看出, Iwan 模型的能量耗散为曲线所包络的面积,下面 根据系统的稳态响应,来推导单位周期内 Iwan 模 型的能量耗散为:

$$\Delta E = \int_{-A}^{A} \left[\overrightarrow{f}(x) - \overleftarrow{f}(x) \right] dx \tag{8}$$

将式(6)、(7)代入式(8)得微观黏滑下的能量 耗散为:

$$\Delta E = \frac{k_n^2 A^3}{3f_v} \tag{9}$$

同理可得宏观滑移下的能量耗散为:

$$\Delta E = \frac{8f_y^2}{3k_n} + \frac{k_n^2 A^3}{f_y}$$
(10)

2 时频域交替法

在结构动力学中,频域结果比时域结果包含更 多的结构响应信息,在频域中求解线性系统可以有 效避免卷积计算^[10-11],因此频率法经常被用来求解 动力学方程.通常情况下,非线性力是系统状态轨迹 函数,它不是时间的显式函数,这就使得非线性力很 难在频域内分析,但是它却容易在时域内计算获得. 时频域交替法融合了时域法和频域法的优点,利用 了频域法求解线性系统响应的高效性和时域法计算 非线性力的便捷性,通过快速傅里叶变换(FFT)将 非线性力的时域函数转换至频域,求解得到系统的 频域稳态响应,再将频域响应通过傅里叶逆变换转 换至时域,进而得到系统的非线性力时域函数,通过 反复迭代最终得到系统的稳态解.在该方法计算时, 需要将变量反复在时域和频域间相互转换.

图 3 所示为单自由度振子系统,其中 m、k、c 分 别为系统振子质量、刚度、阻尼,f(t)为外激励,x (t)为振子的位移响应,Iwan 代指图 1 所示的 Iwan 非线性模型.



图 3 含 Iwan 非线性模型的单自由度振子系统 Fig. 3 Single DOF oscillator system with Iwan nonlinear model

图 3 所示单自由度系统的振动微分方程为: mxi(t) + cxi(t) + kx(t) = f(t) - f_n(x,x) (11) 其中f_n(x,x)为 Iwan 模型非线性力. 运用傅里叶变 换及其微分性质将式(11)中各时域变量转换至频 域.

$$\begin{aligned} x(t) \stackrel{\text{ff}}{\underset{iff}{\longrightarrow}} x(\omega) \\ \dot{x}(t) \stackrel{\text{ff}}{\underset{iff}{\longrightarrow}} j\omega x(\omega) \\ \dot{x}(t) \stackrel{\text{ff}}{\underset{iff}{\longrightarrow}} j\omega x(\omega) \\ f(t) \stackrel{\text{ff}}{\longrightarrow} -\omega^2 x(\omega) \\ f(t) \stackrel{\text{ff}}{\longrightarrow} f(\omega) \\ f_n(x, \dot{x}) \stackrel{\text{ff}}{\longrightarrow} f_n(\omega, x(\omega)) \\ \text{将其代入到式(11) 得到频域内的振动方程:} \\ (-m\omega^2 + j\omega c + k) \cdot x(\omega) = \\ f(\omega) - f_n(\omega, x(\omega)) \\ \text{其中 ω 是指由快速傅里叶变换引入的离散频率:} \\ \omega = \{\omega_k\} \end{aligned}$$
(14)

$$\omega_k = \frac{2\pi k}{\Delta T \cdot N} \qquad k = 0, 1, \cdots, \frac{N}{2}.$$
(15)

其中 ΔT 为采样周期, N 为快速傅里叶变换中时域 函数的样本数目,由于快速傅里叶变换后的频域值 关于 $\omega_{N/2}$ 对称,因此 k 的取值长度为 N/2 +1.

经过变换后的振动方程(13)变为简便的代数 运算,大大降低了求解微分方程的难度.非线性力 f_n(x,x)是与系统位移响应x(t)和速度响应x(t)相 关的状态轨迹函数,不与时间直接相关,因此非线 性力需要在时域内计算获得,然后通过快速傅里叶 变换至频域内,再进行简单的数值运算得到系统的 稳态响应,反复迭代此过程就能够获得满足一定精 度的解.迭代方程为:

$$(-m\omega^{2} + j\omega c + k) \cdot x_{i}(\omega) =$$

$$f(\omega) - f_{i}(\omega, x_{i-1}(\omega))$$
(16)

在这个过程中,初始位移响应和速度响应的获 取方法是:忽略非线性力的影响,将系统看作简单 的线性系统,通过时频域交替法求得系统的稳态响 应.即

 $(-m\omega^2 + j\omega c + k) \cdot x(\omega) = f(\omega)$ (17) 算法计算过程如图 4 所示。





Fig. 4 Flow diagram of the calculation through AFT method

算法计算过程中的关键控制参数有采样频率、 决定迭代收敛与否的控制参数,考虑到算法计算精 度和计算效率的要求,本文选择采样频率为 128Hz,也可选为256Hz;迭代收敛的控制参数由第 4节详细介绍.

3 数值算例

计算如图 3 所示的含 Iwan 非线性模型单自由

度系统在周期性谐波激励下的稳态响应,系统参数为:振子质量 m = 1 kg,系统阻尼 $c = 1 \text{N} \cdot \text{s/m}$,系统 刚度 k = 10 N/m; Iwan 模型参数为:模型刚度 $k_n = 5 \text{N/m}$,宏观滑移力为 $f_y = 1 \text{N}$. 振动系统的初始运动 状态:x(0) = 0;x(0) = 0.

考虑两种激励幅值下的系统响应,第一种情况: $f(t) = 1.5\sin(3t)$,时频域交替法求解的结果如图 5、图 6 所示:



图 5 模型微滑时的稳态响应

Fig. 5 Steady-state response in microslip



图 6 模型微滑时的迟滞曲线 Fig. 6 Hysteresis loop in microslip

从图 6 可以看出,在此种情形下,由于激励幅 值较小,使得非线性力的最大值没有达到宏观滑移 力,Iwan 非线性模型发生微滑移现象.表1列出了 激励幅值为 1.5N 时时频域交替法和中心差分法 所得结果的比较.

表1 模型微滑时不同方法所得结果的比较

Table 1 Comparison of the results from different methods in microslin

	h				
calculation method	amplitude ∕m	relative error	phase diffe- rence/period	energy dissi- pation/J	
AFT	0.2631				
central difference	0.2624	0.267%	0.0095%	0.1517	









Fig. 8 Hysteresis loop in macroslip

当激励幅值增大后,系统稳态响应相应增大, 从而使 Iwan 模型中更多的 Jenkins 单元发生滑移; 从图 8 可以看出,此种情形下,非线性力的最大值 达到宏观滑移力,Iwan 模型发生宏观滑移. 表 2 相 较于表 1 结果误差较为明显,但此时计算精度仍很 高. 误差原因可能是非线性力的增大使得其对结果 的影响程度变大.

表2 模型宏滑时不同方法所得结果的比较

Table 2 Comparison of the results from different methods

m macrosup carculation	in	macrosl	ip	cal	lcul	latior
------------------------	----	---------	----	-----	------	--------

method	amplitude /m	relative error	phase diffe- rence/period	energy dissi- pation/J
AFT	1.218			
central difference	1.210	0.661%	0.0143%	45.706

运用中心差分法对时频域交替法的计算结果进 行验证,从上面两组计算结果可以看出,时频域交替 法求得的单自由度振子系统稳态响应能与中心差分 法的结果很好地吻合,说明了时频域交替算法适合 求解此类非线性问题,而且计算的精度比较高.

下面通过求解系统的频响曲线和能量耗散,进 一步研究 Iwan 非线性模型的特性.

从图9中可以看出,随着激励幅值的增大,频

响曲线的峰值逐渐向左移动,而且频响曲线出现明显的软化现象,说明系统的固有频率降低了.导致这种现象的本因是 Iwan 模型的非线性特性,具体表现为激励幅值的增加使得 Iwan 模型中发生滑动的 Jenkins 单元数增加,从而导致振子系统的刚度降低,固有频率降低.在某些参数下,该模型的频响曲线也会发生非线性跳跃和多值现象.



图9 不同激励幅值下的频响曲线



随着激励幅值的增大到一定程度,频响曲线中 的部分频段内的响应就逐渐表现出线性系统的性 质,即这一段内的不同激励下的频响曲线重合了.

从图 10 中可以看出, Iwan 非线性模型的能量耗 散随着系统稳态响应的逐渐增大而增大. 微观黏滑 状态下,非线性模型的能量耗散较小,且变化不大; 宏观滑移状态下,非线性模型的能量耗散急剧增加. 如果在双对数坐标系下绘制能量耗散,则曲线的斜 率为3,这与一些连接结构的实验结果是一致的.



图 10 模型能量耗散随响应幅值的变化曲线 Fig. 10 Energy dissipation-amplitude relationships

4 时频域交替法的收敛性、计算效率分析

在时频域交替法计算过程中,如何控制程序的 收敛是保证算法计算效率的关键.本文选择的收敛 性判别要求有两个,一是计算精度,包括两种算法 稳态响应的相位差和稳态响应的幅值比较;另一个 是计算效率,指计算所需时间的比较. 选用的收敛准则为:取前后两次迭代所得的稳态响应的一半长度(为了保证响应为稳态响应)进行 相对偏差的分析,记前一次迭代得到的位移响应为 数组 A,后一次迭代得到的位移响应为数组 B.利用 相对偏差的大小来判断收敛性.相对偏差的定义为

$$e_r = \left\| \frac{A - B}{B} \right\|_1 \times 100\% \tag{8}$$

选用激励 $f(t) = 20 \sin(0.25t) 来进行计算, 取时间长度 6000s, 对不同的相对偏差值所对应的结果进行比较.$

表 3 不同 e, 的相对误差比较

Table 3 Comparison of relative error with different e_r

e_r	calculation method	calculation time/s	phase diffe- rence/period	relative error of amplitude
0.1	AFT central difference	9.2435 17.1992	0.0716%	0.37%
0.01	AFT central difference	11.9859 16.9967	0.0716%	0.37%
0.001	AFT central difference	15.0328 17.1776	0.0716%	0.32%

根据表3中数据的对比可以看出,相对偏差越 小,时频域交替法的计算精度越高、但是计算耗费 越大;本文选择相对偏差 e, =0.1 作为算法迭代收 敛的准则,这样既可以满足很高的计算精度,也能 相对中心差分法而言提高计算效率. 当然,如果需 要保证更高的精度,可以选择更小的收敛准则,但 是计算耗费则会很大.

此外,响应幅值和相位存在的微小误差可以通 过调节采样频率进行降低.

5 结论

1)本文推导了时频域交替法求解含 Iwan 非线 性模型单自由度系统稳态响应的具体公式和步骤. 通过文中算例的验证及时频域交替法收敛性和计 算精度的分析,显示出时频域交替法计算的结果与 中心差分法的结果具有很好的一致性,说明了时频 域交替法在求解非线性振动问题上具有明显的优 势,不仅能满足较高的计算精度要求,而且求解效 率较高,计算耗时减少约50%.

2)采用时频域交替法求解计算,得到了单自由 度振子系统受迫振动的幅频响应曲线,图中表现出 明显的软化特征,随着激励幅值的增加,系统的能 量耗散增加,发生滑动的 Jenkins 单元数随之增加, 系统刚度降低,固有频率降低.

参考文献

- Gaul L, Lenz J. Nonlinear dynamics of structure assembled by bolted joints. Acta Mechanics Sinica, 1997, 125:169 ~ 181
- 2 Berger E J. Friction modeling for dynamic system simulation. Journal of Applied Mechanics Reviews, 2002,55(6): 535~577
- 3 Iwan W D. A distributed-element model for hysteresis and its steay-state dynamic response. *Journal of Applied Mechanics*, 1966, 33(4):893 ~ 900
- 4 Valanis K C. A theory of visco-plasticity without a yield surface. Archive Mechanics, 1971,23(4):517~551
- 5 Wen Y K. Method of random vibration of hysteresis system. Archiwum Mechanics Division, 1976, 102 (2):219 ~ 263
- 6 Sanliturk K Y, Imregun M, Ewins D J. Harmonic balance vibration analysis of turbine blades with friction dampers. *Jour-*

nal of Vibration and Acoustics, 1997, 119(1):96~103

- 7 He K, Zhu W D. Finite element modeling of structures with L-shaped beams and bolted joints. *Journal of Vibration and Acoustics-Transactions of the ASME*, 2011,133(1):1~13
- 8 Groper M. Microslip and macroslip in bolted joints. *Experimental Mechanics*, 1985, 25(2):171 ~ 174
- 9 Segalman D J. Modeling joint friction in structural Dynamics. Structural Control & Health Monitoring, 2006, 13 (1):430~453
- 10 Cameron T M, Griffin J H. An alternating frequency/time domain method for calculating the steady-state response of nonlinear systems. *Journal of Applied Mechanics*, 1989, 56 (3):149~154
- 11 朱孟华. 求解非线性系统振动响应的 Fourier 正逆变换 方法. 内燃机工程,1995,16(3):1~8 (Zhu M H. A method for solving the non-linear vibration systems by fourier direct inverse transform technique. *Chinese Internal Combustion Engine Engineering*, 1995,16(3):1~8 (in Chinese))

ALTERNATING TIME/FREQUENCY DOMAIN METHOD FOR CALCULATING THE STEADY-STATE RESPONSE OF HYSTERESIS NONLINEAR VIBRATION SYSTEMS*

Li Dongwu Xu Chao[†]

(School of Astronautics, Northwestern Polytechnical University, ShanXi, Xian 710072, China)

Abstract Stick-slip and friction of the joint interface pay a significant role not only on structure nonlinear stiffness and damping but also on structure passive damping. Iwan model provides a preferable recurrence of the stick-slip and friction characteristics of the joint interface. The alternating frequency/time domain method (AFT) is used to study the steady-state response of single degree of freedom oscillator system containing Iwan nonlinear model in this paper. This method takes both advantages of the effectiveness of calculating response for linear system by frequency domain method and the ease of evaluating nonlinear force by time domain method. The discrete Fourier transform alternating from the time domain to the frequency domain is applied through iterating to obtain the steady-state response of the system. The result of AFT is compared with that from the central difference method, and the influence of excitation amplitude on nonlinear characteristic is also examined in this paper. The results show that the steady-state response by AFT method agrees well with that of the central difference method. Moreover, the AFT method performs better computational efficiency, as the time-consuming is reduced by 50 percent. In a whole, it is found that the application of higher excitation amplitude results in the increase of the system energy dissipation and the reduces stiffness and natural frequency.

Key words joint, hysteresis nonlinear, Iwan model, alternating frequency/time domain method, steadystate response

Received 02 June 2015, revised 29 June 2015.

^{*} The project supported by the National Natural Science Foundation of China(11372246).

[†] Corresponding author E-mail: chao_xu@ nwpu. edu. cn