随机外干扰下齿轮传动系统的混沌振动分析

王靖岳^{1,2}, 王浩天³, 郭立新²

(1. 沈阳理工大学汽车与交通学院 沈阳,110159) (2. 东北大学机械工程与自动化学院 沈阳,110819)(3. 沈阳航空航天大学研究生学院 沈阳,110136)

摘要为了考察输入力矩的随机扰动对系统动力学的影响,综合考虑由扭矩波动引起的低频外激励、齿轮阻尼比、 齿侧间隙、激励频率和啮合刚度的随机扰动因素,根据牛顿定律建立单对三自由度直齿齿轮传动系统的随机动力 学方程。利用系统的分岔图、相图、时间历程图、Poincaré 映射图、李雅普诺夫指数和功率谱图分析齿轮传动系统 在齿轮激励频率变化下的动力学特性,并分析输入力矩引起的随机外扰动对系统分岔特性的影响。数值仿真表 明:随机非光滑齿轮传动系统存在着丰富的倍周期分岔现象;随着齿轮激励频率的增大,齿轮传动系统先通过周期 倍化分岔从周期运动到混沌运动,再通过逆周期倍化分岔从混沌运动通向周期运动;随着输入力矩随机扰动的增 大,会对系统的随机分岔区域和系统动力学特性产生本质影响。

关键词 齿轮传动系统;随机扰动;李雅普诺夫指数;周期倍化分岔;随机分岔 中图分类号 O322;TH132.41;U463.21

引 言

在实际工程领域中,系统往往受到随机因素的影 响,国内外专家学者对随机非线性系统进行了深入的 研究。文献[1]利用 Hertz 理论描述接触,得到了高 斯白噪声激励下的具有间隙的单自由度碰撞振动系 统的精确平稳解。文献[2]研究了 van der Pol-Duffing 型的非线性振子在随机干扰和随机参数联合作用 下的 Hopf 分叉现象。文献[3]研究了宽带随机激励 下强非线性振子的平稳响应和稳定性。文献[4]对受 到随机外激励因素作用下含间隙和时变啮合刚度的 齿轮系统的全局动力学特性进行了分析。文献[5]用 拟不可积哈密顿系统的随机平均法研究了多自由度 碰撞振动系统的随机响应。文献[6]采用时序分析法 建立了轧制力的自回归滑动平均(auto-regressive and moving average,简称 ARMA)模型及轧机动态干扰功 率谱密度模型,分析了轧制力的 ARMA 谱特性,采用 麦夸特法+通用全局优化算法,得出便于工程应用的 轧制力功率谱表达式,构建轧制力随机干扰模型。文 献[7]针对随机干扰环境下的车辆座椅悬架系统,给 出鲁棒 H_∞控制器设计方法。文献[8]研究了具有 滞后非线性的汽车悬架系统在路面随机激励下发生 混沌运动的可能性。

笔者在文献[9]的研究基础上,考虑齿轮阻尼 比、齿侧间隙、激振频率、啮合刚度和输入力矩的随 机扰动,建立一个单对三自由度的直齿齿轮副的动 力学模型,分析了输入力矩的随机扰动对系统动力 学的影响。

1 系统的动力学模型

图 1 为采用集中质量法建立的一个单对三自由 度的直齿齿轮副的动力学模型。在此模型中仅考虑 齿轮的扭转振动,忽略传动轴的扭转和弯曲变形。

图 1 中: y_{g1}和 y_{g2}为两齿轮中心的位移; F_{b1}和 F_{b2}为主、从动轴上轴承对齿轮的作用力; r_{g1}和 r_{g2}为 主、从动齿轮的基圆半径; m_{g1}和 m_{g2}为主、从动齿轮 的质量; f_{b1}和 f_{b2}为主、从动轴上轴承的位移函数; c_{b1}和 c_{b2}为主、从动轴上轴承的阻尼系数; c_{b1Δ}和 c_{b2Δ} 为主、从动轴上轴承的阻尼的随机扰动量; c_h为齿 轮副的啮合阻尼系数; c_{hΔ}为齿轮副的啮合阻尼的随 机扰动量; f_h 为轮齿啮合的位移函数; θ_{g1}和 θ_{g2}为 主、从动齿轮的扭转角位移; k_{b1}和 k_{b2}为主、从动轴上

^{*} 国家自然科学基金资助项目(51275082);新世纪优秀人才支持计划资助项目(NCET-08-0103);辽宁省教育厅科技研 究资助项目(L2012068);沈阳理工大学机械设计及理论重点学科开放基金资助项目(4771004kfx08) 收稿日期:2012-12-09;修回日期:2013-05-31



图 1 齿轮传动系统的动力学模型 Fig. 1 Dynamic model of gear transmission system

轴承的平均支撑刚度; $e(\tau)$ 为齿轮啮合综合误差; τ 为时间; I_{g1} 和 I_{g2} 为主、从动齿轮的转动惯量; T_{g1} 和 T_{g2} 为作用在主、从动齿轮上的转矩。

考虑静态传递误差引起的高频内部激励和因输 入扭矩波动引起的低频外激励,忽略输出扭矩的波 动,则有

$$\begin{cases} T_{g^{1}}(\tau) = T_{g^{1m}} + T_{g^{1a}}(\tau) \\ T_{g^{2}}(\tau) = T_{g^{2m}} \end{cases}$$
(1)

其中: $T_{g1}(\tau)$ 为输入扭矩; T_{g1m} 为输入扭矩的平均 值; $T_{g1a}(\tau)$ 为输入扭矩的变化部分; $T_{g2}(\tau)$ 为输出 扭矩, T_{g2m} 为输出扭矩的平均值。

对齿轮系统进行受力分析,根据牛顿定律可以 得系统的动力学方程

$$\begin{cases} m_{g1}\ddot{y}_{g1} + (c_{b1} + c_{b1\Delta})\dot{y}_{g1} + (c_{h} + c_{h\Delta})(\dot{x} - \dot{y}_{g1} + \dot{y}_{g2} - \dot{e}(\tau)) + k_{b1}f_{b1}(y_{g1}) + k_{h}(\tau)f_{h}(x - y_{g1} + y_{g2} - e(\tau)) + F_{b1} = 0 \\ m_{g2}\ddot{y}_{g1} + (c_{b2} + c_{b2\Delta})\dot{y}_{g2} - (c_{h} + c_{h\Delta})(\dot{x} - \dot{y}_{g1} + \dot{y}_{g2} - \dot{e}(\tau)) + k_{b2}f_{b2}(y_{g2}) - k_{h}(\tau)f_{h}(x - y_{g1} - y_{g2} - e(\tau)) - F_{b2} = 0 \\ m_{c1}\ddot{x} - (c_{h} + c_{h\Delta})(\dot{x} - \dot{y}_{g1} + \dot{y}_{g2} - \dot{e}(\tau)) - k_{h}(\tau)f_{h}(x - y_{g1} + y_{g2} - e(\tau)) - F_{m} - F_{aT}(\tau) + F_{\Delta} = 0 \end{cases}$$

其中:"·"表示对时间的导数。

$$\begin{array}{l} \textcircled{P} \\ & x = r_{g1}\theta_{g1} - r_{g2}\theta_{g2} \\ & F_m = T_{g1m}/r_{g1} = T_{g2m}/r_{g2} \\ & F_{aT}(\tau) = m_{c1}T_{g1a}(\tau)/2I_{g1} \\ & k_h(\tau) = k_h(\tau + 2\pi/(\omega_h + \omega_\Delta)) = \end{array} \end{array}$$

(2)

$$k_{hm} + \sum_{r=1}^{\infty} k_{har} \cos(r(\omega_h + \omega_\Delta)\tau + \varphi_{hr}))$$

 $m_{c1} = I_{g1} I_{g2} / (I_{g1} r_{g2}^2 + I_{g2} r_{g1}^2))$
 $e(\tau) = e \sin(\omega_h \tau + \varphi_h)$

其中: $k_h(\tau)$ 为齿轮啮合刚度,随时间周期变化; F_Δ 为输入力矩的随机扰动量; k_{har} 为各谐波分量的系数; k_{har} 为平均啮合刚度表示为谐波分量的系数; ω_h 为激励频率; ω_Δ 为激励频率的随机扰动量; φ_{hr} 为相位角。

令齿轮传动的相对扭转位移为

 $p = r_{g1}\theta_{g1} - r_{g2}\theta_{g2} - y_{g1} + y_{g2} - e(\tau)$ (3)

齿轮副的间隙为 2b,齿轮侧隙与受力关系如 图 2所示,则无量纲间隙 $\overline{b} = b/b_e$, b_e 为给定的标称 尺寸。定义 $t = \omega_n \tau$, $\overline{y}_{g1} = y_{g1}/b_e$, $\overline{y}_{g2} = y_{g2}/b_e$, $\overline{p} = p/b_e$, $\overline{k}_{b1} = k_{b1}/b_e$, $\overline{k}_{b2} = k_{b2}/b_e$, $\overline{k}_h = k_h/b_e$, $\overline{\omega}_h = \omega_h/\omega_n$, $\overline{\omega}_t = \omega_t/\omega_n$, $\omega_n = \sqrt{k_h/m_{c1}}$, $\omega_1 = \sqrt{k_{b1}/m_{g1}}$, $\omega_2 = \sqrt{k_{b2}/m_{g2}}$,

参考文献[4],对式(2)进行无量纲化,令 $x_1 = \bar{y}_{g_1}, x_2 = \bar{y}_{g_1}, x_3 = \bar{y}_{g_2}, x_4 = \bar{y}_{g_2}, x_5 = \bar{p}, x_6 = \bar{p}, 则得$ 到系统的状态方程组为

$$\begin{cases} x_{1} = x_{2} \\ \dot{x}_{2} = -2(\xi_{11} + \xi_{11\Delta})x_{2} - 2(\xi_{13} + \xi_{13\Delta})x_{6} - \\ k_{11}x_{1} - k_{13}(t)f_{h}(x_{5}) - F'_{b1} \\ \dot{x}_{3} = x_{4} \\ \dot{x}_{4} = -2(\xi_{22} + \xi_{22\Delta})x_{4} + 2(\xi_{23} + \xi_{23\Delta})x_{6} - \\ k_{22}x_{3} + k_{23}(t)f_{h}(x_{5}) + F'_{b2} \\ \dot{x}_{5} = x_{6} \\ \dot{x}_{6} = \dot{x}_{2} - \dot{x}_{4} - 2(\xi_{33} + \xi_{33\Delta})x_{6} - k_{33}(t)f_{h}(x_{5}) + \\ F'_{m} + F_{ab1}(\omega'_{h} + \omega'_{\Delta})^{2}\cos((\omega'_{h} + \omega'_{\Delta})t) + F'_{\Delta} \end{cases}$$
(4)

其中: F'_{b1} 和 F'_{b2} 为主、从动轴上轴承对齿轮的无量 纲作用力; $F'_{b1} = F_{b1}/m_{g1}b_{e}\omega_{n}^{2}$; $F'_{b2} = F_{b2}/m_{g2}b_{e}\omega_{n}^{2}$; $k_{33}(t) = 1 - (\epsilon + \epsilon_{\Delta})\cos(\omega_{h}t)$; ϵ 为无量纲齿轮啮合 刚度, $\epsilon = k_{har}/k_{hm}$; ϵ_{Δ} 为无量纲齿轮啮合刚度随机扰 动量; $k_{13}(t) = k_{23}(t) = k_{33}(t)/4$;无量纲阻尼比 $\xi_{11} = c_{b1}/2m_{g1}\omega_{n}$; $\xi_{22} = c_{b2}/2m_{g2}\omega_{n}$; $\xi_{13} = c_{h}/2m_{g1}\omega_{n}$; $\xi_{23} = c_{h}/2m_{g1}\omega_{n}$; $\xi_{23} = c_{h}/2m_{g1}\omega_{n}$; $\xi_{23} = c_{h}/2m_{g1}\omega_{n}$; $\xi_{23} = c_{h/2}/2m_{g2}\omega_{n}$; $\xi_{13} = c_{h/2}/\omega_{n}^{2}$; $k_{22} = \omega_{2}^{2}/\omega_{n}^{2}$; $\xi_{11\Delta},\xi_{13\Delta},\xi_{22\Delta},\xi_{23\Delta}$ 和 $\xi_{33\Delta}$ 为无量纲阻尼比随机扰动 量; $\xi_{11\Delta} = c_{b1\Delta}/2m_{g1}\omega_{n}$; $\xi_{22\Delta} = c_{b2\Delta}/2m_{g2}\omega_{n}$; $\xi_{13\Delta} = c_{h\Delta}/2m_{g1}\omega_{n}$; $\xi_{23\Delta} = c_{h\Delta}/2m_{g2}\omega_{n}$; $\xi_{33\Delta} = c_{h\Delta}/2m_{c1}\omega_{n}$; F'_{m} 为 无量纲切向平均作用力, $F'_{m} = F_{m}/m_{c1}b_{e}\omega_{n}^{2}$; F_{ah1} 为 齿轮啮合综合误差, $F_{ah1} = e/b_{e}$; F'_{Δ} 为无量纲输入 力矩的随机扰动量, $F'_{\Delta} = F_{\Delta}/m_{c1}b_{e}\omega_{n}^{2}$; ω'_{h} 为无量纲 激振频率; ω'_{Δ} 为无量纲激振频率的随机扰动量。 齿轮啮合间隙非线性函数为 $(x > \overline{b} + \overline{b}_{\Delta})$ (x > $\overline{b} + \overline{b}_{\Delta}$)

 $f_{h}(x_{5}) = \begin{cases} 0 & (-\bar{b} - \bar{b}_{\Delta} \leqslant x \leqslant \bar{b} + \bar{b}_{\Delta}) \\ x_{5} + (\bar{b} + \bar{b}_{\Delta}) & (x < -\bar{b} - \bar{b}_{\Delta}) \end{cases}$ (5)

其中: \bar{b}_{Δ} 为无量纲齿轮齿侧间隙随机扰动量。



图 2 齿侧间隙与力的关系图 Fig. 2 Relation between gear backlash and force

2 分岔与混沌振动分析

不考虑齿轮阻尼比、齿侧间隙、激振频率、啮合 刚度和输入力矩的随机扰动时,选取系统参数 $F_{ab1}=0.05, \xi_{11}=0.01, \xi_{22}=0.01, \xi_{13}=0.012, \xi_{23}=0.012, \xi_{33}=0.05, \overline{b}=1, F'_{m}=0.01, F'_{b1}=0.2, F'_{b2}=0.2, k_{11}=1.3, k_{22}=1.3, \xi_{11\Delta}=0, \xi_{22\Delta}=0, \xi_{13\Delta}=0, \xi_{23\Delta}=0, \omega'_{\Delta}=0, \overline{b}_{\Delta}=0, \epsilon_{\Delta}=0, \epsilon_{\Delta}=0,$ $x_3(0)=0, x_4(0)=-0.1, x_5(0)=0, x_6(0)=-0.1,$ 以激振频率 ω'_h 为分岔参数,令 $\omega=\omega'_h,$ 利用四阶龙 格-库塔法对系统进行数值仿真,可得到系统的局部 分岔图(见图 3)和 Poincaré 映射图(见图 4)。



图 3 未受扰动系统的分岔图

Fig. 3 Bifurcation diagram of the system without random perturbation

由图 3 中可以看出,随着激振频率的增大,首 先,系统从周期 1 运动经倍化分岔到混沌运动,再从 混沌运动经逆倍化分岔到周期 8 运动;然后,再由周 期 8 运动经逆倍化分岔到周期 4 运动,再由周期 4 运动经逆倍化分岔到周期 2 运动;最后,由周期 2 运 动经逆倍化分岔到周期 1 运动;最后,由周期 2 运 动经逆倍化分岔到周期 1 运动;最后,由周期 2 运 的运动为周期 1 运动,如图 4 (a)所示;当 $\omega \in$ (2.355,2.505)时,系统的运动为混沌运动,如 图 4(b)所示;当 $\omega \in$ (2.505,2.52)时,系统的运动为



Fig. 4 Poincaré map of the system without random perturbation

周期 8 运动,如图 4(c)所示;当 $\omega \in (2.52, 2.675)$ 时,系统的运动为周期 4 运动,如图 4(d)所示;当 $\omega \in (2.675, 2.745)$ 时,系统的运动为周期 2 运动,如图 4(e)所示;当 $\omega > 2.745$ 时,系统的运动为周期 1 运动,如图 4(f)所示。

周期运动意味着系统运行是稳定的;而发生分 岔时,表明系统参数的微小扰动即可改变系统的稳 定性;混沌运动意味系统运动的不可预测性,运动状 态的不断变化会加剧系统零部件的疲劳。选择系统 参数时应避开系统发生分岔和混沌的区域。

当考虑齿轮阻尼比、齿侧间隙、激振频率、啮合 刚度和输入力矩的随机扰动时, F'_{Δ} 服从 N(0,0.001²)的正态分布, F'_{Δ} 在(-0.004,0.004)范围 内取值; $\xi_{11\Delta}$, $\xi_{22\Delta}$, $\xi_{13\Delta}$, $\xi_{33\Delta}$, \bar{b}_{Δ} 和 ϵ_{Δ} 服从 N(0,0.01²)的正态分布,在(-0.04,0.04)范围之内取 值; ω'_{Δ} 服从 $N(0,0.000\ 005^2)$ 的正态分布,在 (-0.000 02,0.000 02)范围内取值,随机量均满足 3 σ 理论。图 5 和图 6 分别为系统的局部分岔图和 Poincaré 映射图。从分岔图 5 中可以看出,系统的 形状与原系统的图形基本保持相同。从 Poincaré 映射图看:图 6(a)和 6(d)~(f)表示作周期运动的 吸引子比以往更发散,但大部分被限制在原吸引子 附近;图 6(b)表示系统仍作混沌运动,其吸引子形 状基本保持不变;图 6(c)表示系统做混沌运动,不 再做周期8运动。选取 ω =2.56,对系统的 Poincaré 映射图、时间历程图、功率谱图、相图和李 雅普诺夫指数进行了对比,如图4(d)和6(d)以及 图7~图10所示。从图6(d)可看出,吸引子变得发 散,但仍被限制到原吸引子附近。时间历程图7和 功率谱图8变化不大。从相图9上看,系统的轨迹 没有脱离以前的轨迹,而呈现出"带"状分布,这种自 组织结构是一种典型的非线性科学现象。从图10 中可以看出,李雅普诺夫指数变化也不大,依旧小于 零,系统仍为周期运动。由此可见,当扰动很小时, 输入力矩的随机外扰动对系统的动力学产生了一定 影响,但没有改变系统的倍周期分岔行为。

当输入力矩的随机扰动 F'_{Δ} 分别服从 $N(0, 0, 01^2)$ 和 $N(0, 0.1^2)$ 的正态分布,并在(-0.04, 0.04)



图 5 受扰动系统的分岔图





图 6 受扰动系统的 Poincaré 映射图

Fig. 6 Poincaré map of the system with random perturbation



和(-0.4,0.4)范围内取值时,系统的分岔图如 图 11(a)和(b)所示。可以看出,随着随机扰动 F'_a 的增大,系统发生分岔区域逐渐消失,直接进入混沌 运动,即随着系统外部输入力矩随机波动离散程度 的增加,系统的不稳定性加剧,这与文献[10]的结论 是一致的。

3 结 论

1) 笔者考虑齿轮阻尼比、齿侧间隙、激振频率、



Fig. 9 Phase diagram of the system($\omega = 2.56$)





啮合刚度和输入力矩引起的随机扰动等因素,根据 牛顿定律建立了单对三自由度直齿齿轮传动系统的 力学模型和动力学方程。

2)利用四阶龙格-库塔法对齿轮传动系统的运动微分方程进行数值求解,用系统的Poincaré映射 图、相平面图、时间历程图、分岔图和功率谱图分析 了系统在激振频率变化的情况下混沌的形成过程。 随着激振频率的增大,齿轮传动系统先从周期运动 经周期倍化分岔到混沌运动,再从混沌运动通过逆 周期倍化分岔转向周期运动。







3)随着输入力矩随机扰动量的增大,会影响到
 系统的随机分岔和动力学特性,在建模时要给予充分的考虑。



- [1] Jing H S, Sheu K C. Exact stationary solutions of the random response of a single-degree-of-freedom vibroimpact system [J]. Journal of Sound and Vibration, 1990, 141(3):363-373.
- [2] 陈予恕,曹庆杰.随机干扰与随机参数激励联合作用 下的 Hopf 分叉 [J].力学学报,1993,25(4):411-418.

Chen Yushu, Cao Qingjie. The hope bifurcation of the van der pol-duffing oscillator in the presence of both parametric and the external influence [J]. Chinese Journal of Theoretical and Applied Mechanics, 1993, 25(4): 411-418. (in Chinese)

- [3] Zhu Weiqiu, Huang Zhilong, Suzuki Y. Response and stability of strongly non-linear oscillators under wideband random excitation [J]. International Journal of Non-Linear Mechanics, 2001, 36(8): 1235-1250.
- [4] 刘梦军,沈允文,董海军.随机外激励下齿轮非线性系统的全局分析[J].中国机械工程,2004,15(13): 1182-1185.

Liu Mengjun, Shen Yunwen, Dong Haijun. Global analysis for the nonlinear gear system with stochastic external excitation [J]. China Mechanical Engineering, 2004, 215(13): 1182-1185. (in Chinese)

- [5] Huang Zhilong, Liu Zhonghua, Zhu Weiqiu. Stationary response of multi-degree-of-freedom vibro-impact systems under white noise excitations [J]. Journal of Sound and Vibration, 2004, 275: 223-240.
- [6] 许宝玉,刘义伦,汪旭东,等. 板带轧机随机干扰模型 与 ARMA 谱分析 [J]. 振动与冲击,2012,31(7):1-3,23.

Xu Baoyu, Liu Yilun, Wang Xudong, et al. Stochastic excitation model for a plate ant strip rolling mill and its ARMA spectral analysis [J]. Journal of Vibration and Shock, 2012, 31(7): 1-3, 23. (in Chinese)

[7] 杨成云,浮洁,余森.具有随机干扰的车辆座椅悬架系
 统的鲁棒 H_∞控制[J].重庆大学学报,2012,35(6):
 9-14.

Yang Chengyun, Fu Jie, Yu Miao. Robust H_∞ control for vehicle seat suspension systems with stochastic disturbance [J]. Journal of Chongqing University, 2012,35(6):9-14. (in Chinese)

[8] 杨绍普,李韶华,郭文武.随机激励滞后非线性汽车悬架系统的混沌运动[J].振动、测试与诊断,2005,25 (1):22-25,71.

Yang Shaopu,Li Shaohua,Guo Wenwu. Chaos in vehicle suspension system with hysteretic nonlinearity[J]. Journal of Vibration, Measurenment & Diagnosis, 2005,25(1):22-25,71. (in Chinese)

- [9] Kahraman A, Singh R. Nonlinear dynamics of a geared rotor-bearing system with multiple clearances [J]. Journal of Sound and Vibration, 1991, 144(3): 469-506.
- [10] 陈会涛,吴晓铃,秦大同,等. 随机内外激励对齿轮系 统动态特性的影响分析 [J]. 中国机械工程,2013,24 (4):533-537.

Chen Huitao, Wu Xiaoling, Qin Datong, et al. Dynamic characteristics of gear transmission system subjected to random internal and external excitation [J]. China Mechanical Engineering, 2013, 24 (4): 533-537. (in Chinese)



第一作者简介:王靖岳,男,1978年4月 生,博士研究生、讲师。主要研究方向为 车辆系统动力学与控制、非线性振动与 控制。曾发表《用小波函数控制汽车非 线性悬架系统中的混沌》(《机械科学与 技术》2010年第29卷第7期)等论文。 E-mail:abswell@126.com