

滚动体故障的深沟球轴承径向刚度计算

李浩东 逯代兴^{通讯作者}

上海应用技术大学,上海,201418;

摘要: 以单列深沟球轴承为研究对象,综合考虑了轴承结构参数、径向载荷大小以及一个滚动体故障情况下的影响,建立了通用的单列深沟球轴承径向刚度随时间响应的计算模型。利用 Python 编程,通过数值计算的方法,对比研究了健康轴承与滚动体故障轴承径向刚度的变化。结果表明:滚动体故障会使轴承刚度减小并在时域上波动变大。

关键词:深沟球轴承;径向刚度;动态模型;赫兹理论;Python DOI: 10.69979/3060-8767.25.05.027

引言

深沟球轴承,作为一种广泛应用的旋转机械元件, 以其结构简单、可靠性高和维护成本低而著称。在各种 工业应用中,它们承担着支撑旋转轴和承受载荷的关键 角色。轴承转动过程中,各滚动体的相位发生变化,从 而刚度也会发生变化;轴承使用年限过久,出现滚动体 缺失的情况,轴承刚度受到影响,振动会变大。因此轴 承动态刚度的研究对轴承状态监测是至关重要的。

Dougdag M等^[1]进行了球轴承非线性刚度简化模型的实验验证; El-Sayed^[2]根据赫兹弹性接触理论计算出了深沟球轴承径向刚度;曹宏瑞等^[3]基于 Jones – Harris 模型求解了高速球轴承刚度;杨家鹏等^[4]建立了单列球面滚子轴承的动力学模型,基于 Hertz 接触理论计算其径向刚度;Sopanen^[5]建立一个包含局部和分布式缺陷的深沟球轴承的动态模型。

本文基于赫兹接触理论,考虑单个滚动体缺失对深 沟球轴承径向刚度的影响,建立考虑随时间动态变化的 深沟球轴承径向刚度计算模型。以单列深沟球轴承为例, 计算不同工况下,考虑不同因素时滚动体故障轴承和健 康轴承的轴承径向刚度。

1 滚动体载荷计算

1.1 轴承径向刚度计算结果

图1展示了未计径向游隙及预紧力时轴承受径向载 荷的内部载荷分布。外载荷作用使轴承内圈中心 O 沿径 向竖直下移至O', O 和O'间距δ_r为轴承最大径向弹性变 形。依内圈静力平衡条件可得

$$F_{r} = \sum_{j=1}^{\pm j_{max}} F_{j,i} \cos \varphi_{j} \ (1 \le j \le j_{max}) \# (1)$$

式中, ϕ_j 为第 j 个球体中心与内圈中心的连线和径 向载荷作用线的夹角; $F_{j,i}$ 表示与载荷作用线呈 ϕ_j 角的 球体对内圈的力; Z 代表轴承内部球体的总数; j_{max} 是 轴承 90°范围内最多球体数量。



图 1 径向载荷作用下轴承受力分析示意图 轴承内部变形协调关系为

 $\delta_{i} = \delta_{r} \cos \phi_{i} \#(2)$

式中: δ_j 为与径向外载荷作用线夹角为 Φ_j 位置的 弹性变形总量; δ_r 为滚动轴承内最大径向弹性变形。

在外部径向载荷作用下,轴承内滚动体所受载荷 Q 与接触变形δ存在如下关系:

将式(2)和式(3)联立求解,可得到轴承内第 j 个滚 动体对内圈的作用为

$$F_{j_i} = F_{\max_i} (\cos \varphi_j)^{1.3} \# (4)$$

将式(1)~式(4)联立求解,可得到轴承内滚动体对



内圈的最大作用力为

$$F_{\max_{i}} = \frac{F_{r}}{\sum_{j=1}^{\pm j_{\max}} (\cos \varphi_{j})^{2.5}} \#(5)$$

当轴承以较高速度运转时,球体的离心力会增强, 导致其与外圈的接触力大于与内圈的接触力。依据球体 处于径向力平衡时的受力状况,可推导出球体施加于外 圈的力的表达式

$$F_{j_{-0}} = F_{\max_{-}i} (\cos \varphi_{j})^{1.5} + F_{c} \# (6)$$

$$F_{\max_{-}0} = \frac{F_{r}}{\sum_{j=1}^{\pm j_{\max}} (\cos \varphi_{j})^{2.5}} + F_{c} \# (7)$$

在公式中, F_c 为球体所受的离心力, F_{max}_o 为球体 对轴承外圈的最大受力,在低速运转时可以忽略不计。

1.2 轴承一个滚动体故障

当轴承原本位置的第三个滚动体发生故障,滚动体不与内、外圈发生接触时,轴承内圈的静力平衡条件依然如式(1),但是第三个滚动体位置的力F_{3,i} = 0、F_{3,o} = 0。此时轴承内滚动体对内外圈的最大作用力为

$$F_{\max_{i}} = \frac{F_{r}}{\sum_{j=1}^{\pm j_{max}} (\cos \varphi_{j})^{2.5} - \cos \varphi_{3}} \#(11)$$
$$F_{\max_{o}} = \frac{F_{r}}{\sum_{j=1}^{\pm j_{max}} (\cos \varphi_{j})^{2.5} - \cos \varphi_{3}} + F_{c} \#(12)$$

各个滚动体对内外圈滚道的作用力计算公式任为 式(4)、(6)。

2 滚动体接触变形及刚度计算

根据 Hertz 接触理论, 球与滚道之间的接触区域是 椭圆形, 在球与滚道接触上, 接触体的弹性趋近距离δ 为

$$\delta = \delta^{*} \left[\frac{3Q}{2\sum \rho} \left(\frac{(1 - \upsilon_{I}^{2})}{E_{I}} + \frac{(1 - \upsilon_{II}^{2})}{E_{II}} \right) \right]^{\frac{2}{3}} \frac{\sum \rho}{2} \# (13)$$

$$\delta^{*} = \frac{2F}{\pi} \left(\frac{\pi}{2\kappa^{2}E} \right)^{\frac{1}{3}} \# (14)$$

中島政泊松比 F 島硼性模量, F 和F分别是第一类

式中是u泊松比, E 是弹性模量, F 和E分别是第一类和 第二类完全椭圆积分,

$$F = \int_{0}^{\frac{\pi}{2}} \left[1 - \left(1 - \frac{1}{\kappa^2} \right) \sin^2 \phi \right]^{-\frac{1}{2}} d\phi \# (15)$$
$$E = \int_{0}^{\frac{\pi}{2}} \left[1 - \left(1 - \frac{1}{\kappa^2} \right) \sin^2 \phi \right]^{\frac{1}{2}} d\phi \# (16)$$

Brewe 和 Hamrock⁶⁶借助线性回归的最小二乘法,获得了一组关于 κ 和 E, F 的简化的近似公式,它们是:

$$\kappa \approx 1.0339 \left(\frac{R_y}{R_x}\right)^{0.636} \#(17)$$
$$E \approx 1.0003 + \frac{0.5968}{\frac{R_y}{R_x}} \#(18)$$

$$F \approx 1.5277 + 0.6023 \ln\left(\frac{R_y}{R_x}\right) \#(19)$$

式中,角标 x 表示接触椭圆的长半轴方向, y 表示 短半轴方向。

在滚动体与外滚道接触中弹性趋近距离δ。为

$$\delta_{o} = \delta_{o}^{*} \left[\frac{3Q_{o}}{\sum \rho_{o}} \frac{(1 - \upsilon_{I}^{2})}{E_{I}} \right]^{\overline{3}} \frac{\sum \rho_{o}}{2} \#(20)$$
$$\delta_{o}^{*} = \frac{2F_{o}}{\pi} \left(\frac{\pi}{2\kappa_{o}^{2}E_{o}} \right)^{\overline{3}} \#(21)$$

在滚动体与内滚道接触中弹性趋近距离δ_i为

$$\delta_{i} = \delta_{i}^{*} \left[\frac{3Q_{i}}{\sum \rho_{i}} \frac{(1 - \upsilon_{I}^{2})}{E_{I}} \right]^{\frac{1}{3}} \frac{\sum \rho_{i}}{2} \#(22)$$
$$\delta_{i}^{*} = \frac{2F_{i}}{\pi} \left(\frac{\pi}{2\kappa_{i}^{2}E_{i}} \right)^{\frac{1}{3}} \#(23)$$

第 j 个球体与内圈滚道之间的接触径向刚度为 $K_{j_i} = \frac{dF_{j_i}}{d\delta_{j_i}} \cos \phi_j \# (24)$

第j个球体与外圈滚道之间的接触径向刚度为

$$K_{j_0} = \frac{dF_{j_0}}{d\delta_{j_0}} \cos \varphi_j \#(25)$$

第 j 个球体与内外圈接触的总刚度是球体与内外 圈接触刚度的串联

$$K_{j} = \frac{1}{K_{j_{i}}^{-1} + K_{j_{0}}^{-1}} \#(26)$$

可得到滚动体列沿 y 方向和 x 方向的整体主刚度以及 x 与 y 方向耦合刚度:

$$\begin{split} K_{yy} &= \sum_{j=1}^{N} K_{j} \cos^{2} \phi_{j} \, \#(27) \\ K_{xx} &= \sum_{j=1}^{N} K_{j} \sin^{2} \phi_{j} \, \#(28) \\ K_{xy} &= K_{yx} = \sum_{j=1}^{N} K_{j} \sin \phi_{j} \cos \phi_{j} \, \#(29) \end{split}$$

3 结果分析

以轴承 6209-2Z 为例通过计算,对不同因素对轴承 刚度的影响进行分析(本模型只考虑弹性接触变形的影 响),其具体结构参数如表1所示。

表1 深沟球轴承结构参数

Table.1 Structural parameters of deep groove ball bearing

参数	数值
球直径/mm	12.3
轴承节圆直径/mm	65
球个数	10
内、外圈轮廓半径/mm	6.17



4.1 轴承径向刚度计算结果

在 1000N 径向载荷、6860 rpm 转速下,深沟球轴 承模型 2s 内的滚动体列在 y 向和 x 向的整体主刚度及 x 与 y 向耦合刚度计算结果如图 2 所示。该模型动态刚度 呈周期性变化,条件不变时,以计算数据平均值表示其 总刚度。



图 2 滚动体列沿 y 方向和 x 方向的整体主刚度以及 x 与 y 方向耦合刚度

图 3 是在相同条件下,对第三个滚动体故障的轴承 径向总刚度与健康轴承径向总刚度进行对比的图表。从 图中可以观察到,滚动体故障后轴承刚度波动显著。虽 然刚度的最大值未受显著影响,但其最小值与完整轴承 相比差异较大。当轴承旋转时,若滚动体故障位置处于 非受载区域,此时受载滚动体的数量和位置与完整轴承 一致,因此刚度相近;而当滚动体故障位置进入受载区 域时,受载滚动体数量比完整轴承少一个,导致刚度差 异显著。



4 结论

本文对单列深沟球轴承的力学性能进行研究,建立 了通用的单列深沟球轴承径向刚度随时间响应的计算 模型和一个滚动体故障情况下的刚度模型,又综合考虑 了径向外载荷、滚动体数目等因素对其径向刚度的影响。

通过对案例轴承的计算结果分析了滚动体故障对 深沟球轴承径向刚度的影响规律,得出了具体的变化曲 线。结果表明:滚动体故障会使轴承刚度减小并在时域 上波动变大,影响轴承的稳定性。

参考文献

[1]Dougdag M,Ouali M,Boucherit H,et al.An experimental testing of a simplified model of a ball bearing: stiffness calculation and defect s imulation[J].Meccanica,2012,47:335-354.

[2]El-Sayed H R. Stiffness of deep-groove ball bearings[J]. Wear, 1980, 63(1):89-94.

[3]曹宏瑞,李亚敏,何正嘉,等.高速滚动轴承-转子系 统时变轴承刚度及振动响应分析[J].机械工程学报,2 014,50(15):73-81.

[4]杨家鹏,李柳湘,李正美,等.单列球面滚子轴承径 向刚度计算方法[J].中国工程机械学报,2017,15(3): 216-221.

[5]Sopanen J,Mikkola A.Dynamic model of a deep -groove ball bearing including localized and d istributed defects. Part 2:Implementation and results[J].Proceedings of the Institution of M echanical Engineers,Part K: Journal of Multi-b ody Dynamics,2003,217(3):213-223.

[6]Brewe D E, Hamrock B J. Simplified solution f or elliptical-contact deformation between two elastic solids[J].1977.

作者简介:李浩东(1997.11—),男,汉族,安徽滁 州,硕士研究生,研究方向:转子动力学仿真 逯代兴(1982.6—),男,汉族,黑龙江阿城人,博

士,副教授,研究方向:高速转子-轴承系统非线性动 力学分析