抛物线壁内细杆的摩擦平衡分析

尤明庆 1)

(河南理工大学能源科学与工程学院,河南焦作 454010)

摘要 细杆在抛物线壁内支承,平衡特性与杆长、倾角和摩擦因子相关.细杆在自身重力作用下可发生焦 点下方的顺时针运动,焦点上方的逆时针运动以及两端同时下滑.基于端部支撑力达到摩擦锥边界的条件,可 确定细杆状态为不平衡、稳定或不稳定的平衡和摩擦平衡.平衡集为具有宽度的叉式分岔.

关键词 抛物线,细杆,摩擦,稳定平衡,分岔

中图分类号: O317 文献标识码: A doi: 10.6052/1000-0879-17-102

STABLE EQUILIBRIUM OF A POLE ON A FRICTIONAL PARABOLA WALL

YOU Mingqing¹⁾

(School of Energy Science and Engineering, Henan Polytechnic University, Jiaozuo, 454010, China)

Abstract The equilibrium of a pole supported on a parabola wall is related to its length, slope angle and the frictional factor between them. Under the action of gravity, the pole can move clockwise under the focus of parabola, and move counterclockwise or slide down at two ends over the focus. The state of pole, i.e. disequilibrium, stable and unstable equilibrium with friction, is determined on the support force at the boundary of friction cone. The equilibrium set is a pitchfork bifurcation with width related to the frictional factor.

Key words parabola wall, pole, friction, stable equilibrium, bifurcation

均质细杆支承于光滑圆锥曲线内壁,通过焦点时稳定平衡,重心轨迹为相同离心率 e 的圆锥曲线,顶点在原曲线焦点而焦距变为 e/2 倍. 若细杆较短不能通过焦点,则水平位置即重心在对称轴上为稳定平衡条件.重心的平衡集在圆锥曲线焦点处发生叉式分岔^[1-2].

壁面总是具有摩擦的.摩擦力作为支承反力具 有不确定性.文献 [3-7]研究了不同倾角平面的两端 摩擦支承直杆问题;不过,对圆锥曲线壁面的摩擦支 承问题,系统参数增加到3个,即摩擦因子、离心率 以及杆长与焦距的比值,使问题更复杂难解.本文仅 研究离心率为1的圆锥曲线,即抛物线壁内细杆的 摩擦平衡问题.

1 抛物线的几何特征

设抛物线焦距 *p* 为 1,相当于几何参数均以 *p* 无量纲化,因而焦点至顶点距离为 1/2,过焦点且垂 直于对称轴的弦长为 2;在直角坐标系中方程为

$$x^2 = 2y \tag{1}$$

其内壁支承长 L 的细杆 AB,因对称性而设细杆右 侧 A 不低于左侧 B;系统的状态参数为中点 M 或 倾角 θ ,有

$$x_A - x_B = L\cos\theta \tag{2}$$

²⁰¹⁷⁻⁰³⁻²⁷ 收到第1稿, 2017-05-19 收到修改稿.

¹⁾ E-mail: youmq@hpu.edu.cn

引用格式: 尤明庆. 抛物线壁内细杆的摩擦平衡分析. 力学与实践, 2017, 39(4): 359-364

You Mingqing. Stable equilibrium of a pole on a frictional parabola wall. *Mechanics in Engineering*, 2017, 39(4): 359-364

(3)

$$y_A - y_B = (x_A^2 - x_B^2)/2 = L\sin\theta$$

$$x_M = (x_A + x_B)/2 = \tan\theta \tag{4}$$

$$y_M = \frac{y_A + y_B}{2} = \left[x_M^2 + \frac{(L/2)^2}{1 + x_M^2} \right] / 2 \tag{5}$$

不同长度细杆的中点轨迹在图 1 给出. 若 L < 2 则 $x_M^2 = 0$ 即细杆水平时式 (5) 达到极小值; 否则在

$$L = 2(1 + x_M^2) = 2(1 + \tan^2 \theta_0) \tag{6}$$

时达到极小值(图1)

$$y_M = 0.5 + x_M^2 \tag{7}$$

因抛物线上的点到焦点 P 与到准线的距离相等,细杆中点 M 到准线距离就是 (PA + PB)/2,则 APB 为直线即细杆通过焦点时重心最低 ^[2],相应的倾角为式 (6) 给出的 θ_0 .



图 1 细杆的运动方式和中点轨迹以及平衡集

细杆在自身重力作用下的滑动有 3 种情形: 焦 点下方的顺时针运动①, 焦点上方的逆时针运动② 或两端同时下滑③ (图 2). 后者低端 *B* 处法线在细 杆的下方, 因而细杆与法线一致即垂直壁面是相应 区域的边界 *H*; 由式 (1) ~ 式 (4) 得到

$$-1/x_B = \tan \theta_H \tag{8}$$

$$2\tan\theta_H = x_A + x_B = 2x_B + L\cos\theta_H \tag{9}$$

$$L = 2/(\sin\theta_H \cos^2\theta_H) \tag{10}$$

其最小值为 $L_h = 3\sqrt{3}$. 杆长小于 L_h 则不存在两端同时向下滑动的可能; 而长度大于 L_h 则 θ_H 有两解. 基于式 (10), 以式 (4) 和式 (5) 计算相应的中点轨迹 (图 1): 细杆中点在表示 H 的该曲线上方则具有两端同时下滑的趋势.

图 2 给出长度 L = 8 细杆的位置. 其通过焦点 时倾角 θ_0 为 60°. 倾角为 $\theta_H = 15.65°$ 以及 56.90° 时 低端 B 垂直于壁面,而右端 A 则达到最高和最低 点,两者之间即区域③内细杆低端与下方壁面的夹 角大于 90°,即使摩擦平衡,扰动也可使其失去支承 而滑脱.



图 2 L = 8 的细杆在抛物线壁面内的运动趋势

2 细杆摩擦支撑下的平衡

摩擦力具有不确定性,因而细杆可以在倾角一 定的范围内平衡,即摩擦使平衡区域扩大.细杆两端 支撑力的方向为 k_A 和 k_B,其交点 (x,y) 满足

$$y - y_A = k_A(x - x_A)$$
 (11)

$$y - y_B = k_B(x - x_B) \tag{12}$$

消去 y 求得 x, 平衡时应与细杆重心即中点的 横坐标 x_M 相等, 利用式 (1) 化简可得

$$x_A + x_B = k_A + k_B \tag{13}$$

抛物线 $x^2 = 2y$ 的法线斜率为 -1/x; 设摩擦因 子 $\mu = \tan\varphi$, φ 为摩擦角, 则摩擦锥左、右界的斜率 为

$$k_{\rm L} = \frac{\mu x - 1}{\mu + x} \tag{14}$$

$$k_{\rm R} = \frac{\mu x + 1}{\mu - x} \tag{15}$$

焦点下方重力滑动趋势总是逆时针 (图 1 中 ①),两端摩擦力达到摩擦锥右界即式 (15) 时为临 界平衡状态;将其代入式 (13) 可得

$$\frac{1+x_A^2}{\mu - x_A} + \frac{1+x_B^2}{\mu - x_B} = 0 \tag{16}$$

利用式 (2) ~ 式 (4) 可得细杆摩擦滑移发生的 条件

$$L = 2(1 + \tan^2 \theta_1) \sqrt{\frac{\tan \theta_1 - \mu}{\tan \theta_1 + \mu}}$$
(17)

细杆在焦点上方运动趋势若为逆时针 (图 1 中 ②),则摩擦力达到摩擦锥左界即式 (14) 时临界平 衡,有

$$L = 2(1 + \tan^2 \theta_2) \sqrt{\frac{\tan \theta_2 + \mu}{\tan \theta_2 - \mu}}$$
(18)

给定摩擦因子 μ,式 (18) 在

$$\mu(1 + \tan^2 \theta^*) = 2 \tan \theta^* (\tan^2 \theta^* - \mu^2)$$
 (19)

时长度达到最小值 L^* ; 若 $L > L^*$ 时式 (18)有两 解,对应于细杆离开水平位置及接近稳定平衡位置. 实际计算时可先给定 θ^* 由式 (19)确定摩擦因子 $\mu = \tan \varphi$,再由式 (18)计算相应的杆长 L^* ;该杆 长下的倾角 θ_0 和 θ_1 也在图 3 给出. 摩擦角增大时 临界杆长从 2 平稳增加,但 3 个特征倾角都从 0°急 速增加,如图 3 所示 $\varphi = 2^\circ$ 时相应的 $L^* = 2.444$, $\theta_1 = 28.9^\circ$.



图 3 临界杆长随摩擦角的变化及相关角度参数

细杆位于图 1 中区域③,具有整体向下运动趋势,左右两端支承力分别达到各自摩擦锥左右界时

发生滑动,基于式 (13) ~ 式 (15),并利用式 (2) ~ 式 (4) 可得

$$L = 2(1 + \tan^2 \theta_3)(\sqrt{1 + \mu^2 \cos^2 \theta_3} + \mu \cos \theta_3) \quad (20)$$

而摩擦平衡时受扰动可能失去支承而滑脱 (图 2).

3 平衡位置的区划

式 (6) 的稳定平衡集 θ_0 、式 (10) 的两端下滑区 边界 θ_H 与摩擦因子无关 —— 相应的细杆中点轨迹 已在图 1 给出,而 3 个滑动条件即式 (17)、式 (18) 和式 (20) 随摩擦因子而变化. 图 4 是摩擦角 φ 为 30° 和 15° 时的结果.







式 (20) 确定的长度是倾角 θ_3 的单调递增函数,且随摩擦角的增大而增加;若细杆处于可两端 同时向下运动的位置即图 1 和图 2 中③,且长度和 倾角处于式 (20) 曲线 θ_3 右下方即图 4 的区域 V 中,则摩擦平衡,否则重力可克服摩擦力而使杆下 滑.记 $\eta = \mu \cos \theta$,则

$$\sqrt{\frac{\tan\theta + \mu}{\tan\theta - \mu}} \ge \sqrt{\frac{1+\eta}{1-\eta}} \ge \sqrt{1+\eta^2} + \eta \qquad (21)$$

因而式 (18) 曲线 θ2 全部在式 (20) 曲线 θ3 的上方.

倾角相同且接近 90° 时,式 (20) 与式 (6) 对应的杆长差异,即图 4 中曲线 θ_H 与曲线 θ_0 的纵坐标差异

$$\delta_H = \frac{2(1 - \sin\theta)}{\sin\theta\cos^2\theta} = \frac{2}{\sin\theta(1 + \sin\theta)}$$
(22)

逐渐减小而趋于 1. 由式 (4) 和式 (5) 可知, 倾角 相同就是中点横坐标相同, 而中点纵坐标的差异 δ_M 趋于 1/2 (图 1); 反之, 长度相同时, 对应角度 θ_H 与 θ_0 的差异以及角度正切即中点横坐标的差异都会趋 于 0.

注意到 θ 趋于90°即 $\cos\theta$ 趋于0时有

$$1/\sin\theta = 1/\sqrt{1 - \cos^2\theta} \approx 1 + 0.5\cos^2\theta \qquad (23)$$

因而只要摩擦因子不为零,相同倾角 θ 且接近 90° 时式 (10) 一定小于式 (20),即曲线 θ_H 最终在曲线 θ_3 的下方而趋于曲线 θ_0 ,两者构成摩擦平衡区域 V. 图 4(b) 中 $\varphi = 15^\circ$ 的区域 V 在 L = 10.2 后出现.

由式 (10),式 (18) 及式 (20) 可得曲线 θ_H 与曲 线 θ₂ 及曲线 θ₃ 的交点

 $\tan \theta_{H2} = (1 \pm \sqrt{1 - 8\mu^2})/4\mu \tag{24}$

$$\tan \theta_{H3} = 1/2\mu \tag{25}$$

在 $\mu = \tan \varphi > \sqrt{2}/4$, 即 $\varphi > \varphi^* = 19.5^\circ$ 时, 曲 线 θ_2 整体在曲线 θ_H 上方,式 (24) 无解; $\varphi = \varphi^*$ 时 两者相切,随着 φ 减小,左侧交点 θ_{H2} 趋于 φ , 右 侧交点 θ_{H2} 趋于 90°; 曲线 θ_3 与曲线 θ_H 总是只有 一个交点,在 $\varphi = 35.3^\circ$ 时交点达到曲线 θ_H 的最低 点,摩擦角减小交点向右移动.

图 5 给出摩擦角对交点位置的影响. $\varphi = 15^{\circ}$ 时,曲线 θ_H 与曲线 θ_2 及曲线 θ_3 在图 4 (b) 右上角 之外的交点对应的细杆长度为 8.05 和 10.2. 显然, θ_H 趋于 0 和 θ_2 趋于 φ 都对应于杆长趋于无穷,因 而杆长充分大之后,图 4 中曲线从左向右按 $\theta_H, \theta_2,$ $\theta_2, \theta_3, \theta_H, \theta_0, \theta_1$ 排列.



图 5 细杆长度和倾角对平衡状态的影响

4 稳定性和极限状态的讨论

通常所说的系统稳定是指所受扰动消失之后仍 能回复到原来的状态.不过,摩擦支承的细杆平衡 状态,受扰后的实际状态却与扰动相关而具有不确 定性.因此细杆稳定只是意味着微小扰动将引起状 态的微小改变;而引起突变的扰动大小对应于稳定 性的高低.下面参照细杆中点位置对平衡状态的稳 定特征进行具体说明.

$\textbf{4.1} \quad \varphi > \varphi^* = 19.5^\circ$

图 6 给出 $\varphi = 30^{\circ}$ 时由细杆中点位置表征的平 衡状态,标示符号与图 4(a)相对应.细杆处于焦点 即曲线 θ_0 右下侧时,以曲线 θ_1 分为不平衡区域 I 或摩擦平衡区域 II.曲线 θ_2 上方是不平衡区域VI; 曲线 θ_H 整体在曲线 θ_2 下方,其与 θ_0 之间的区域 III是逆时针运动趋势的摩擦平衡.摩擦角增大,不 平衡区域 I 和VI缩小,即图 6 中不平衡的边界①右 移,边界②上抬.

细杆在 θ₂, θ_H 及 θ₃ 之间的区域IV,不能依靠 摩擦而避免两端同时下滑.不过,若先放置低端 B 并阻止滑动后再放置高端 A(实际操作时可稍稍下 压),细杆也可在 A 端向下、B 端向上的摩擦作用 下平衡,如图 2 中 BPH,以下称之为半平衡;但扰 动之后下端就会失去支承,即摩擦平衡是不稳定的. 又,这里不考虑细杆弹性压缩而产生的附加正压力 以及摩擦力 ^[6-8].

从图 4(a) 和图 6 看到, 杆长小于 $L_h = 3\sqrt{3}$ 时, 细杆状态分为不平衡 I 和摩擦平衡 II、III; 长度 增加出现区域IV、V和VI; 长度大于 $L^* = 7.703$ 后,



图 6 摩擦角 $\varphi = 30^{\circ}$ 时细杆中点位置的平衡状态区划

从水平位置开始经历:(1)稳定程度逐渐降低的摩擦 平衡III,(2)不稳定的半平衡IV,(3)不平衡VI,(4)不 稳定的半平衡IV,(5)不稳定的摩擦平衡V,(6)稳定 的摩擦平衡III和II,(7)不平衡I.此外,细杆水平 和过焦点时为不需摩擦的平衡状态,前者具有局部 最高的摩擦平衡稳定性,后者则是绝对稳定的—— 不管扰动多大,扰动消失时系统状态只会趋近或不 变但绝不会继续偏离.

4.2 $\varphi \leqslant \varphi^* = 19.5^\circ$

摩擦角 φ 减小时, 摩擦平衡界限的曲线 θ_1 向稳 定平衡集 θ_0 靠近; 曲线 θ_2 和曲线 θ_3 随 φ 减小而下 移, 在 $\mu = \tan \varphi \leq \sqrt{2}/4$ 即摩擦角低于 $\varphi^* = 19.5^\circ$ 之后, 曲线 θ_2 达到曲线 θ_H 下方, 如图 4(b) 所示, 不平衡区域VI扩大而分割区域IV成左右两部分; 曲 线 θ_3 也随之下降, 其与曲线 θ_H 在 L = 10.2 相交后 构成区域V.

图 7 给出 $\varphi = 15^{\circ}$ 时细杆平衡的中点位置区划. 右上部,细杆低端垂直于壁面的曲线 *H* 与曲线②、 ③相交,三者界定的是半平衡区域IV,曲线 *H* 与③ 之间是平衡区域 V. 两者都是不稳定的摩擦平衡.曲 线 *H* 与②界定的区域VII是细杆逆时针运动的不平 衡,上方区域VII则是两端下滑的不平衡区域.其余与 图 6 类似.



图 7 摩擦角 $\varphi = 15^{\circ}$ 时细杆中点位置的平衡状态区划

细杆在水平状态附近摩擦平衡,扰动较大则可 能进入不平衡区域,而稳定平衡集附近的摩擦平衡 总是稳定的.此外,若扰动具有周期性,如振动或 热胀冷缩,将驱使细杆重心最终达到最低值,即无 摩擦时的稳定平衡位置.相关计算和分析可参阅文 献 [7,9].

4.3 杆长趋于无限

抛物线壁面光滑时,细杆中心的平衡集在焦点 处发生叉式分岔,而摩擦使"叉"具有了宽度. 给定 摩擦因子 $\mu = \tan \varphi$ 时,由式 (18)可知倾角 θ_2 趋 于 φ 即杆长趋于无限时,细杆中点 $x_M = \tan \theta$ 趋于 摩擦因子 μ . 随高度增加抛物线壁面趋陡,杆长趋于 无限时倾角 θ_H 趋于 0.因此对称轴处中叉宽度趋 于 2μ ,但稳定的摩擦平衡区域Ш逐渐收窄变尖 (图 6 和图 7).

另一方面, $\theta_1 \rightarrow 90^\circ$ 时式 (17) 可写为

$$L = 2(1 + \tan^2 \theta_1)(1 - \delta + O(\delta^2))$$
(26)

式中 $\delta = \mu / \tan \theta_1$ 为小量; 再利用式 (6), 有

$$\tan \theta_1 = \tan \theta_0 + 0.5\mu + O(\delta) \tag{27}$$

同样, 基于式 (18) 和式 (20) 可得到

$$\tan \theta_2 \approx \tan \theta_0 - 0.5\mu \tag{28}$$

 $\tan\theta_3 \approx \tan\theta_0 - 0.5\mu\tag{29}$

如前所述,杆长 L 趋于无穷时 $\tan \theta_H$ 趋于 $\tan \theta_0$,因而稳定的摩擦平衡区域III将变尖,不稳定 的平衡区域 V 则随之增大 (图 6 和图 7).式 (27) ~ 式 (29) 意味着,杆长趋于无穷时摩擦平衡边界与过 焦点稳定平衡处的中点横坐标 $x_M = \tan \theta$ 的差异趋 于 ±0.5 μ ,即平衡区域的外叉宽度趋于 $\mu = \tan \varphi$, 且右侧稳定平衡区域 II 和左侧不稳定平衡区域 V 各 占其半.

4.4 摩擦因子趋于零

图 8 给出摩擦角 φ 为 0.5° ~15° 的不平衡区域 边界①和②处细杆中点轨迹,两端同时下滑的位置 ③未达到图中范围.显然, φ 趋于零时不平衡区域的 界限即式 (17) 的 θ_1 曲线和式 (18) 的 θ_2 曲线从两 侧趋于无摩擦时稳定和不稳定的平衡位置;不过, $\varphi = 0°$ 时两式及式 (20) 都蜕化为式 (6),即只有细 杆过焦点而不含有水平姿态的平衡状态.



图 8 不同摩擦角下不平衡区域边界处的细杆中点轨迹

细杆长度趋于零时极限平衡处抛物线切线的斜率就是摩擦因子 μ . φ 在 5° 以下,焦点下方的平衡

边界开始外凸,向稳定平衡集趋近. $\varphi = 0.5^{\circ}$ 时, 图 8 中的 *D* 点相应于倾角 $\theta = 3\varphi$;若式 (17) 中保 持 $\theta = 3\varphi$ 不变而 φ 趋于 0,则 *D* 点趋于对称轴上 y = 1/4 处,杆长趋于 $\sqrt{2}$. 更为一般地说,摩擦角 φ 为无穷小而非零时,式 (17) 中 *L* 在 0~2 之间、式 (18) 中 *L* 在 2~∞ 之间的倾角 θ 都是无穷小,但 φ 为零时式 (17)、式 (18) 中根号项变为 1 就不再含有 相关信息.

当然,绝对光滑的界面实际上并不存在,而 φ = 2°即 μ = 0.035 已接近常见固体界面的下限^[10]; 基于图 3 计算结果,长度 L^* = 2.444 的细杆在倾角 ±28.9°之内均可获得稳定的摩擦平衡.

5 结 语

抛物线壁面光滑时,细杆中心的平衡集在焦点 处发生叉式分岔,而摩擦使"叉"具有了宽度.因杆 长、倾角和摩擦系数不同,细杆可具有不平衡、稳定 或不稳定的平衡和摩擦平衡等多种状态.

参考文献

- 1 徐康. 圆锥曲线的静力学性质. 力学与实践, 2014, 36(5): 639-641
- 2 尤明庆. 均匀细杆在光滑圆锥曲线壁内的稳定平衡分析. 力学与 实践, 2016, 38(2): 186-188
- 3 Gonzalez AG, Gratton J. Reaction forces on a ladder leaning on a rough wall. American Journal of Physics, 1996, 64(8): 1001-1005
- 4 丁文镜,曾杰,樊世超. 有摩擦斜梯平衡问题的非静定性. 工程 力学,2000,17(5): 32-36
- 5 Bennett J, Mauney A. The static ladder problem with two sources of friction. *The Physics Teacher*, 2011, 49(12): 567-569
- 6 肖化燚, 谢建华. 重杆在墙角间的平衡问题. 力学与实践, 2013, 35(1): 89-92
- 7 尤明庆. 摩擦作用下直杆在对称斜面间的稳定平衡分析. 力学季 刊, 2016, 37(2): 381-388
- 8 薛纭,刘昭. 受圆柱面约束弹性细杆的摩擦平衡分析. 力学季 刊, 2016, 37(1): 139-148
- 9 尤明庆. 周期扰动引起的物体单向运动. 力学与实践, 2010, 32(4): 117-118
- 10 https://en.wikipedia.org/wiki/Friction

(责任编辑: 刘希国)