



翻转陀螺

Part A (10.0 分)

翻转陀螺指的是一种特殊的陀螺，它被转动后可以自行翻转。我们可以将它模拟为一个半径为 R 的球体，有一端被切除后，加上一根短杆。它具有对应于穿过短杆的轴的旋转对称性，该轴与竖直方向成一夹角 θ 。沿着此对称转轴，从其质心 C 到几何中心 O 的直线距离为 αR ，如图 1(a) 所示。翻转陀螺与地面的接触点为 A ；我们假设地面是平面的，并将其称为地板。在某些特定的几何约束条件下，若在最初时，使它旋转得足够快，则翻转陀螺将会倾斜，导致短杆会越来越向下偏，直到开始以杆为支撑继续旋转，最终停下。

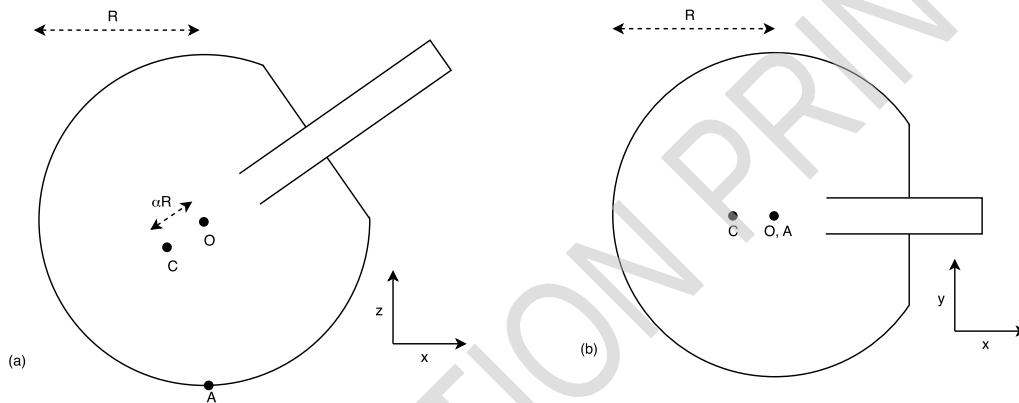


图 1. 翻转陀螺视图 (a) 从侧面, (b) 从上方

以 xyz 代表转动参考系，其 \hat{z} 轴固定且向上，陀螺的对称轴是在 xz -平面。图 1 所示为 翻转陀螺的侧视图与俯视图。如图 1(b) 所示，当俯视时，陀螺的对称轴是沿着 x 轴。

图 2 所示是陀螺开始转动后，在几个不同阶段的运动情况：

- (a) 阶段 I: 初始刚开始转动后瞬间，角度 $\theta \sim 0$
- (b) 阶段 II: 过后不久，角度已倾斜下偏，角度 $0 < \theta < \frac{\pi}{2}$
- (c) 阶段 III: 当短杆初次触地，角度 $\theta > \frac{\pi}{2}$
- (d) 阶段 IV: 翻转后，陀螺以杆为支撑做旋转，角度 $\theta \sim \pi$
- (e) 阶段 V: 在最后阶段，陀螺静止停在杆上， $\theta = \pi$ 。

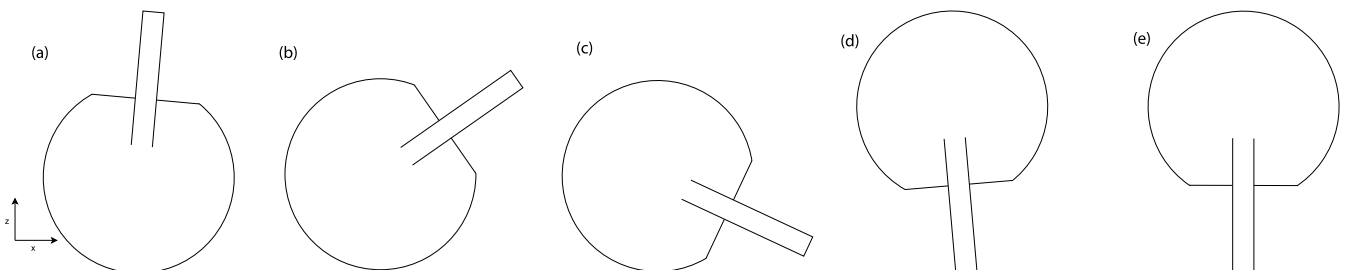


图 2. 阶段 I 到 V 的陀螺运动，图示为在 xz 平面

以 XYZ 代表惯性参考系，支撑陀螺的地面完全在 XY 平面。参考系 xyz 的定义如前所述，将 XYZ 系统绕 Z



轴转动角度 ϕ 后, 即与 xyz 重合。由 XYZ 系到 xyz 的转换如图 3(a) 所示, 其中 $\hat{z} = \hat{Z}$ 。

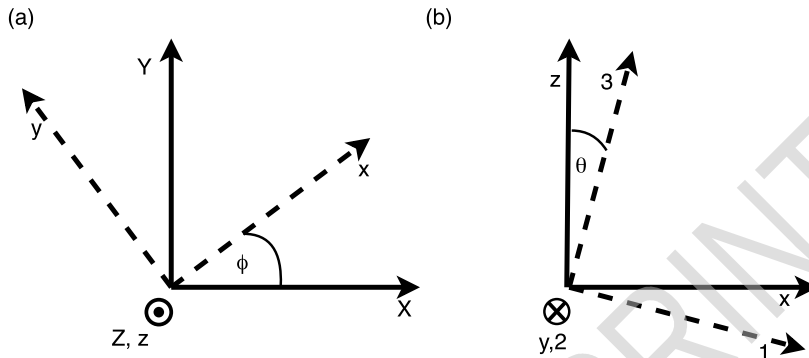


图 3. 两参考系之间的转换: (a) 由 XYZ 到 xyz , (b) 由 xyz 到 123

在 3 维空间的任何转动可用 3 个欧拉角 (θ, ϕ, ψ) 来描述。惯性系 XYZ , 介乎中间的参考系 xyz 与陀螺参考系 123 之间的转换, 可利用欧拉角来了解。

在我们对翻转陀螺运动的描述中, 角度 θ 和 ϕ 分别是球坐标系中的标准天顶角 (zenith angle) 和方位角 (azimuthal angle)。在 XYZ 系中, 它们的定义如下: θ 是竖直轴 Z 到陀螺对称轴的夹角, 它代表短杆偏离竖直方向的角度有多大; 而 ϕ 则代表陀螺绕 Z 轴转动的角位置, 它的定义是 XZ -平面与 O, A, C 所在平面 (即陀螺对称轴的竖直投影) 之间的夹角。

第三个欧拉角 ψ 描述的是陀螺绕其自身对称轴的旋转, 即“自转”, 其对应的角速度为 $\dot{\psi}$ 。

旋转的陀螺参考系被定义为一个新的转动参考系 123, 此参考系可由 xyz 系统绕 \hat{y} 轴转一角度 θ 而获得: 亦即使 \hat{z} 轴往下“倾斜”一个角度 θ 后, 可与陀螺的对称轴 $\hat{3}$ 重合。由 xyz 系到 123 系的转换如图 3(b) 所示, 其中 $\hat{2} = \hat{y}$ 。

注意: 若某个参考系 $\tilde{\mathbf{K}}$ 相对于惯性系 \mathbf{K} 以角速度 $\boldsymbol{\omega}$ 旋转, 则一个向量 \mathbf{A} 在 \mathbf{K} 系与 $\tilde{\mathbf{K}}$ 系的时间导数具有以下关系:

$$\left(\frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t}\right)_{\mathbf{K}} = \left(\frac{\partial \mathbf{A}}{\partial t}\right)_{\tilde{\mathbf{K}}} + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{A} \quad (1)$$

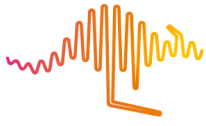
翻转陀螺的运动是很复杂的, 它涉及三个欧拉角随时间的变化, 以及陀螺的平移速度 (或位置) 和陀螺对称轴的运动。所有这些参数互相耦合。因此要解这样的问题, 需要标准工具, 包括使用牛顿定律写出系统的方程, 然后计算机编程用数值方法求解。

在此问题, 你会进行第一部份, 探究翻转陀螺的物理并建立方程组。

翻转陀螺和它运动时所接触地面之间的摩擦力是其运动的驱动力。假设翻转陀螺在点 A 处与地板保持接触, 直到短杆接触地板为止。陀螺在点 A 相对于地板的速度为 \mathbf{v}_A 。陀螺与地板间的滑动摩擦系数为 μ_k , 因此摩擦力 $|\mathbf{F}_f| = \mu_k N$, 此处 $\mathbf{F}_f = F_{f,x} \hat{\mathbf{x}} + F_{f,y} \hat{\mathbf{y}}$ 以及 N 为正压力的大小。假设最初只令陀螺自旋, 即没有受到任何平移的冲量。

以 m 表示翻转陀螺的质量, I_3 表示绕旋转轴的转动惯量, $I_1 = I_2$ 表示为绕另两互相垂直轴的转动惯量。设 \mathbf{s} 是质心位置向量, 且 $\mathbf{a} = \overline{CA}$ 是由质心到接触点的向量。

除非特别说明, 否则请用 xyz 参考坐标系作答以获得满分。除非另有说明, 否则所有力矩和角动量均相对于质心 C 。你的答案可用 N 表示。除了 **A.8** 部分, 你只需考虑当 $\theta < \frac{\pi}{2}$ 时的陀螺, 并且短杆不与地面接触。



A.1	求此翻转陀螺所受的总外力 \mathbf{F}_{ext} 。画出此陀螺投射在 xz 和 xy 平面上的受力图 (free body diagram), 在 xy 平面图上指出 \mathbf{v}_A 的方向。	1pt
A.2	求此 翻转陀螺相对于质心的总外力矩 τ_{ext} 。	0.8pt
A.3	在接触条件下, 亦即 $(\mathbf{s} + \mathbf{a}) \cdot \hat{\mathbf{z}} = 0$, 证明在 A 的速度没有 z 方向分量, 亦即 $\mathbf{v}_A = v_x \hat{\mathbf{x}} + v_y \hat{\mathbf{y}}$ 。	0.4pt
A.4	求陀螺相对质心 C 旋转的总角速度 ω , 以欧拉角的时间导数: $\dot{\theta} = \frac{d\theta}{dt}$, $\dot{\phi} = \frac{d\phi}{dt}$, 和 $\dot{\psi} = \frac{d\psi}{dt}$ 来表示。使用图 3 分别给出在 xyz 参考系以及 123 参考系中的答案。	0.8pt
A.5	用 v_x, v_y 和欧拉角的时间导数、来表示翻转陀螺的旋转总能量。若是用 $\dot{\mathbf{s}} = \frac{d\mathbf{s}}{dt}$ 来表示答案也可得部分分数。	1pt
A.6	求出相对 z 轴的角动量的变化率。	0.4pt
A.7	什么力抵抗重力做功? 求陀螺的能量的瞬时变化率的表示式, 用 \mathbf{v}_A 表示。给出造成 A.5 中的能量变化的力和力矩的分量。	1.4pt
A.8	关于陀螺 在图 2 中所示的五个阶段 I 至 V 的运动, 在答案纸中定性地描绘以下能量项作为时间的函数: 总能量 E_T , 重力势能 U_G , 平移动能 K_T , 旋转动能 K_R 。你所描述的能量轴不需要按比例绘制。	2pt
A.9	证明角动量 \mathbf{L} 和角速度 ω 在垂直于 $\hat{\mathbf{3}}$ 方向的分量成正比, 也就是 $\mathbf{L} \times \hat{\mathbf{3}} = k(\omega \times \hat{\mathbf{3}}), \quad (2)$ 以及求正比系数 k 。	0.5pt

结合 **A.1**、**A.2** 及接下来的结果可推出正压力 N 的大小以及方程组, 和欧拉角、 A 点速度的分量 v_x 、 v_y 、对称轴 $\hat{\mathbf{3}}$ 的单位向量, 及它们的时间导数有关。此系统是不可积的, 但可以用数值方法求解。

运动积分是守恒量, 能够减少系统的维度 (也就是需要求解的方程数目, 无论用解析或数值方法)。在封闭系统, 典型的守恒量包括能量、动量、角动量, 它们可明显地简化问题。

A.10	由于耗散力和外力矩的作用, 你已经看到翻转陀螺的能量和角动量都不守恒。然而, 有一个相关的量, 称作 Jellett 积分 λ , 是代表角动量的某一个分量是守恒的, 也就是若 \mathbf{v} 是某一个向量, 则 $\lambda = \mathbf{L} \cdot \mathbf{v}$ 不随时间变化。 据你对 翻转陀螺的了解以及到目前为止的结果, 写出向量 \mathbf{v} 的表达式, 并证明 λ 的时间导数为零。	1.7pt
-------------	--	-------