无求备斋笔记 | 关于 | English

从零开始的 IMU 状态模型推导

2016-11-20

目录

- 0. 总览
- 1. IMU 运动模型
 - 1-1. 前置(1): 旋转量求导
 - 1-2. 前置(2): 四元数
 - 1-3. IMU 运动模型
- 2. IMU 观测和噪声模型
 - 2-1 前置(1): 科氏加速度
 - 。 2-2 前置(2): 惯性导航相关坐标系定义
 - 。 2-3 前置(3): 高斯白噪声与随机游走
 - 2-4. IMU 观测模型
- 3. IMU 状态估计误差模型
 - 。 3-1. 前置: 四元数误差小量
 - 。 3-2. IMU 状态估计误差模型
- 4. 小结
- 参考文献

提示:请使用 Firefox, Chrome, Edge 等较新的浏览器阅读,以获得完整的公式排版。 IE 请使用 IE 11。

本文已授权「泡泡机器人 SLAM」微信公众号(paopaorobot_slam)发表。

0. 总览

IMU 是移动机器人、移动智能设备上常见的传感器。常见的 IMU 为六轴传感器,配备输出三轴加速度的加速度计和输出三轴角速度的陀螺仪。九轴 IMU 还会配备输出三轴姿态角的磁力计。我们这里只讨论六轴 IMU。

IMU 的状态量通常表示为:

$$\mathbf{X}_{IMU} = \begin{bmatrix} I_G \bar{q}^T & \mathbf{b}_g^T & {}^G \mathbf{v}_I^T & \mathbf{b}_a^T & {}^G \mathbf{p}_I^T \end{bmatrix}$$
(0.0)

这里我们使用和 MSCKF [1] 一样的 notation。用 {I} 表示 IMU 坐标系,{G} 表示参考坐标系。IMU 的姿态由旋转量 ${}^I_G \bar{q}$ 和平移量 ${}^G\mathbf{p}_I$ 表示。更具体来说,前者为将任意向量从 {G} 坐标映射到 {I} 坐标的旋转量,用单位四元数表示;后者为 IMU 在 {G} 下的三维位置。 ${}^G\mathbf{v}_I$ 表示 IMU 在 {G} 下的平移速度。另外两个量 \mathbf{b}_g 和 \mathbf{b}_a 表示陀螺仪(角速度计)和加速度计的 bias。可以注意一下这里除了 bias 之外的状态量的时间维度:平移量表达到速度(p 和 \mathbf{v} ,对时间的一阶导),因为 IMU 只提供到加速度(对时间的二阶导)的测量;旋转量只表达姿态量(对时间的零阶导),因为 IMU 提供到角速度(对时间的一阶导)。状态量的估计可以由 IMU 测量积分得到。

对于 IMU 状态估计问题、需要提供运动模型、观测(噪声)模型、估计误差模型:

$$\dot{\mathbf{x}} = f(\mathbf{x}) \tag{0.1}$$

$$\mathbf{z} = g(\mathbf{x}) + \mathbf{n} \tag{0.2}$$

$$\delta \mathbf{x} = e(\hat{\mathbf{x}}, \mathbf{x}) \tag{0.3}$$

这是一个通用模型,我们用 \mathbf{x} 表示真实状态量(待估计,不可知),用 \mathbf{z} 表示观测量, \mathbf{n} 表示观测噪声, $\hat{\mathbf{x}}$ 表示当前的状态估计量。这篇小文主要讲 IMU (即 $\mathbf{x} := \mathbf{X}_{IMU}$ 时)这三个模型的推导。

1. IMU 运动模型

1-1. 前置(1): 旋转量求导

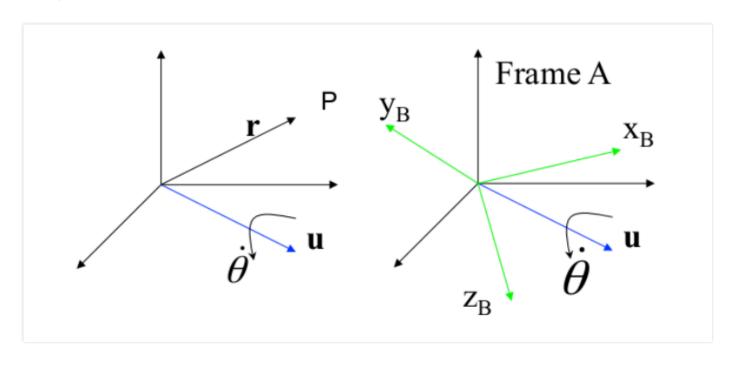
这部分讲刚体动力学相关的前置知识,熟悉的读者可以跳过。

众所周知,一个刚体在同一个惯性坐标系下进行平移运动,其平移量对时间的一阶导和二阶导即速度和加速度:

$$\dot{\mathbf{p}} = \mathbf{v}, \dot{\mathbf{v}} = \mathbf{a}$$

对于旋转量以及非惯性系参考坐标系、情况稍微复杂些。

首先,如下图(左)所示,考虑一个从原点出发的向量 \mathbf{r} 绕单位轴 \mathbf{u} 旋转,角速度大小为 $\dot{\boldsymbol{\theta}}$ 。



角速度矢量可以表示为 $\omega = \dot{\theta}\mathbf{u}$ 。易得向量 \mathbf{r} 末端点 \mathbf{p} 的速度矢量,即 \mathbf{r} 的时间一阶导为

$$\frac{d\mathbf{r}}{dt} = \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}$$

现在考虑上图(右),坐标系 $\{B\}$ 绕单位轴 \mathbf{u} 旋转,如上所述,其三个轴的时间一阶导同样为

$$\frac{d\mathbf{i}_B}{dt} = \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{i}_B, \frac{d\mathbf{j}_B}{dt} = \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{j}_B, \frac{d\mathbf{k}_B}{dt} = \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{k}_B$$

我们知道, $[\mathbf{i}_B \quad \mathbf{j}_B \quad \mathbf{k}_B]$ 实际上就是坐标系 $\{\mathbf{B}\}$ 相对于参考坐标系的旋转矩阵 \mathbf{R} 。所以 \mathbf{R} 的时间一阶导为

$$\dot{\mathbf{R}} = [\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{i}_B \quad \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{j}_B \quad \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{k}_B] = \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{R}$$
 (1.0)

我们知道上面的叉乘运算可以转化为负对称矩阵的乘法:

$$\dot{\mathbf{R}} = \boldsymbol{\omega}^{\wedge} \mathbf{R} \tag{1.1}$$

其中负对称矩阵为

$$\boldsymbol{\omega}^{\wedge} = \begin{bmatrix} 0 & -\omega_3 & \omega_2 \\ \omega_3 & 0 & -\omega_1 \\ -\omega_2 & \omega_1 & 0 \end{bmatrix}$$

注意这里的角速度 ω 是在参考坐标系下表达的。角速度也经常表达在体坐标系 {B} 下,记为 $^B\omega = \mathbf{R}^T\omega$,即 $\omega = \mathbf{R}^B\omega$,于是 (1.1) 可以写作

$$\dot{\mathbf{R}} = (\mathbf{R}^B \boldsymbol{\omega})^{\wedge} \mathbf{R} \tag{1.2}$$

这里我们要利用负对称矩阵的一个很好的性质:对任意旋转矩阵 \mathbf{R} 和三维向量 \mathbf{v} ,都有 $(\mathbf{R}\mathbf{v})^{\wedge} = \mathbf{R}\mathbf{v}^{\wedge}\mathbf{R}^{T}$ (参看《 $(\mathbf{R}\mathbf{v})^{\wedge} = \mathbf{R}\mathbf{v}^{\wedge}\mathbf{R}$ "的简单证明》),于是 (1.2) 可以写成

$$\dot{\mathbf{R}} = \mathbf{R}(^B \boldsymbol{\omega})^{\wedge} \tag{1.3}$$

比较一下(1.1)和(1.3),可以发现一个很有趣的事实,角速度如果表达在参考坐标系下,负对称矩阵写在左边;如果表达在体坐标系下,负对称矩阵写在右边。这点微小的区别,读者在阅读文献时可以特别留意。

1-2. 前置(2): 四元数

这部分讲四元数如何表示旋转的前置知识、熟悉的读者可以跳过。

用旋转矩阵来表示旋转很直观,但过于冗余,因为旋转只有三个自由度,而旋转矩阵有九个量。表征旋转还可以用欧拉角,但有万向锁问题,而且计算也不方便。旋转向量(即李代数 so(3))和四元数是更常用的表征方法,在惯性导航中四元数似乎更普遍些。这里采用四元数。

一个四元数由一个实部和三个虚部构成,书写顺序各家不同,这里和 MSCKF [1] 一样,虚 部在前实部在后:

$$\mathbf{q} = q_1 i + q_2 j + q_3 k + q_4 = [\mathbf{v}^T \quad q_4]^T$$

虚部 $\mathbf{v} = [q_1 \quad q_2 \quad q_3]^T$ 。虚部三个基 i,j,k 满足 $i^2 = j^2 = k^2 = ijk = -1$ 。 四元数仍是一种冗余表达法,为了更紧凑,通常使用使用单元四元数 $\mathbf{\bar{q}}$,通过将四元数的模直为 1得到。

四元数和旋转向量有很直接的转换关系。绕单位轴 \mathbf{u} 转了 θ 角度,用四元数表达为

$$\mathbf{q} = \left[\mathbf{u}\sin\frac{\theta}{2} \quad \cos\frac{\theta}{2}\right] \tag{1.4}$$

四元数乘法 ⊗ 为类似于多项式乘法的逐项相乘:

$$\mathbf{q} \otimes \mathbf{p} = (q_1 i + q_2 j + q_3 k + q_4)(p_1 i + p_2 j + p_3 k + p_4)$$

$$= (q_1 p_4 + q_2 p_3 - q_3 p_2 + q_4 p_1)i + (-q_1 p_3 + q_2 p_4 + q_3 p_1 + q_4 p_2)j +$$

$$(q_1 p_2 - q_2 p_1 + q_3 p_4 + q_4 p_3)k + (-q_1 p_1 - q_2 p_2 - q_3 p_3 + q_4 p_4)$$

这个计算结果可以表达为多种形式:

$$\mathbf{q} \otimes \mathbf{p} = \begin{bmatrix} q_4 \mathbf{I}_3 + \mathbf{v}_q^{\wedge} & \mathbf{v}_q \\ -\mathbf{v}_q^T & q_4 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{v}_p \\ p_4 \end{bmatrix}$$
$$= \begin{bmatrix} p_4 \mathbf{I}_3 - \mathbf{v}_p^{\wedge} & \mathbf{v}_p \\ -\mathbf{v}_p^T & p_4 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{v}_q \\ q_4 \end{bmatrix}$$

四元数乘法和其对应的两个旋转矩阵相乘物理意义是一样的,即 $\mathbf{R}(\mathbf{q} \otimes \mathbf{p}) = \mathbf{R}(\mathbf{q})\mathbf{R}(\mathbf{p})$ 。四元数对应的旋转矩阵为:

$$\mathbf{R}(\mathbf{q}) = (2q_4^2 - 1)\mathbf{I}_3 + 2q_4 \mathbf{v}^{\wedge} + 2\mathbf{v}\mathbf{v}^T$$
 (1.5)

四元数的逆为 $\mathbf{q}^{-1} = [-\mathbf{v}^T \quad q_4]^T$ 。易得 $\mathbf{q} \otimes \mathbf{q}^{-1} = [0 \quad 0 \quad 0 \quad 1]^T := \mathbf{q}_I$,故 \mathbf{q}_I 表示旋转量为零。

四元数对时间一阶导为

$$\dot{\mathbf{q}} = \frac{1}{2} \begin{bmatrix} \boldsymbol{\omega}^{\wedge} & \boldsymbol{\omega} \\ -\boldsymbol{\omega}^{T} & 0 \end{bmatrix} \mathbf{q} := \frac{1}{2} \boldsymbol{\Omega}(\boldsymbol{\omega}) \mathbf{q}$$

$$= \frac{1}{2} \begin{bmatrix} q_{4} \mathbf{I}_{3} - \boldsymbol{v}^{\wedge} \\ -\boldsymbol{v}^{T} \end{bmatrix} \boldsymbol{\omega}$$
(1.6)

读者可能注意到了 (1.6) 和 (1.1) 形式上的相似。这里 ω 的意义也是一样的。(1.6) 的推导可以参考 [2],这里不赘述。

1-3. IMU 运动模型

有了前置知识的铺垫之后,我们可以给出 IMU 的运动模型:

$$\dot{\mathbf{b}}_{G}\dot{\bar{q}} = \frac{1}{2}\mathbf{\Omega}(\boldsymbol{\omega})_{G}^{I}\bar{q}$$

$$\dot{\mathbf{b}}_{g} = \mathbf{n}_{wg}$$

$$\dot{\mathbf{v}}_{I} = {}^{G}\mathbf{a}$$

$$\dot{\mathbf{b}}_{a} = \mathbf{n}_{wa}$$

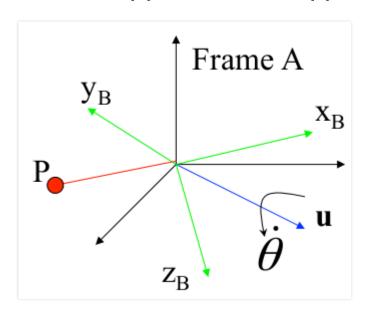
$${}^{G}\dot{\mathbf{p}}_{I} = {}^{G}\mathbf{v}_{I}$$
(1.7)

 ${}^{I}_{G}\dot{q}$ 由 (1.6) 直接得到。注意这里角速度 ω 是在体坐标系 {I} 下表达的,与 (1.1) 处相反。原因是 ${}^{I}_{G}\bar{q}$ 表示的旋转方向与 (1.1) 处的 **R** 是相反的。其他的四项,速度和加速度都很简单,bias 两项在下面观测模型部分讲。

2. IMU 观测和噪声模型

2-1 前置(1): 科氏加速度

这部分在 1-1 的基础上,讨论参考坐标系不是惯性系的情况,熟悉科氏加速度的读者可以跳过。我们仍利用 1-1 中的图,但这次把绕惯性系 $\{A\}$ 中固定单位轴 \mathbf{u} 旋转的 $\{B\}$ 作为参考坐标系。考虑下图,点 \mathbf{P} 相对于 $\{B\}$ 运动,记 \mathbf{F} 分别为 \mathbf{P} 在 $\{B\}$ 下的坐标, \mathbf{r} 为 \mathbf{P} 的绝对坐标(即 $\{A\}$ 下坐标), \mathbf{R} 仍为 $\{B\}$ 相对于 $\{A\}$ 的旋转矩阵,易知 $\mathbf{r} = \mathbf{R}^B\mathbf{r}$ 。



求一阶时间导, 并利用公式(1.1):

$$\mathbf{v} = \dot{\mathbf{r}} = \dot{\mathbf{R}}^B \mathbf{r} + \mathbf{R}^B \dot{\mathbf{r}} = \boldsymbol{\omega}^{\wedge} \mathbf{R}^B \mathbf{r} + \mathbf{R}^B \dot{\mathbf{r}}$$

记 P 在 $\{B\}$ 下速度为 B v, 于是

$$\mathbf{v} = \boldsymbol{\omega}^{\wedge} \mathbf{r} + \mathbf{R}^{B} \mathbf{v}$$
$$= \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r} + \mathbf{v}_{r} \tag{2.0}$$

请注意,这里用 \mathbf{v}_r 来表达「相对速度」的概念,准确定义为 \mathbf{P} 相对于 $\{\mathbf{B}\}$ 的速度,在惯性系 $\{\mathbf{A}\}$ 下的表达。请分清 \mathbf{v}_r 、 \mathbf{v} 以及 $\mathbf{B}\mathbf{v}$ 三者之间的区别和联系。

再对 (2.0) 求时间导:

$$\mathbf{a} = \dot{\mathbf{v}} = \dot{\boldsymbol{\omega}} \times \mathbf{r} + \boldsymbol{\omega} \times \dot{\mathbf{r}} + \dot{\mathbf{R}}^{B} \mathbf{v} + \mathbf{R}^{B} \dot{\mathbf{v}}$$

$$= \boldsymbol{\alpha} \times \mathbf{r} + \boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r} + \mathbf{v}_{r}) + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{R}^{B} \mathbf{v} + \mathbf{R}^{B} \mathbf{a}$$

$$= \boldsymbol{\alpha} \times \mathbf{r} + \boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}) + 2\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{v}_{r} + \mathbf{a}_{r}$$
(2.1)

我们来逐项分析上面这个式子。第一项中 α 为 {B} 的角加速度,所以第一项的物理意义是 {B} 旋转所造成的 P 的切向加速度。第二项是 {B} 旋转所造成的向心加速度。第四项为 P 相对于 {B} 的加速度,但在惯性系 {A} 下表达——类似于 \mathbf{v}_r ,定义相对加速度 \mathbf{a}_r 。第三项比较特殊,为 {B} 的旋转运动与 P 相对 {B} 的平移运动耦合产生的加速度,称为「科氏加速度」。可以看到,除了第四项外,另外三项都和 {B} 的旋转有关。

2-2 前置(2): 惯性导航相关坐标系定义

这部分讲惯性导航中经常出现的几个坐标系的定义 [5]。

Earth-Centered-Earth-Fixed (ECEF) Frame: 地心地固坐标系 ECEF。以地心为坐标原点,向北为 z 轴,x-y 平面为赤道平面,x 轴指向经纬度 (0,0) 点。ECI 固连在地球上,跟随地球自转,非惯性坐标系。MSCKF 一代 [1] 使用 ECEF 为参考坐标系 {G}。

Earth-Centered-Inertial (ECI) Frame: 地心惯性坐标系 ECI。以地心为坐标原点,向 北为 z 轴, x-y 平面为赤道平面, x 轴指向春分点(vernal equinox point,即每年春分时日心-地心连线与赤道的交点)。ECI 不跟随地球自转,在惯性导航中视为惯性坐标系。MSCKF 二代 [3] 使用 ECI 为参考坐标系 {G}。

Body Frame: 体坐标系。原点在导航体的质心,固连在导航体上,用来表示导航体的姿态。在本文前置推导部分为 {B},在 MSCKF 中为 {I}。

2-3 前置(3): 高斯白噪声与随机游走

这部分讲高斯白噪声和随机游走(random walk)模型,及其离散化。这部分在kalibr 库中的 IMU noise model [4] 有简单的介绍,这里在其基础上添加了离散化的推导,因为离散

化中部分内容还是有些令人疑惑的。离散化的推导部分参考自[5]。

先讲高斯白噪声。一个连续时间的高斯白噪声 n(t), 满足以下两个条件

$$E[n(t)] = 0$$

$$E[n(t_1)n(t_2)] = \sigma_g^2 \delta(t_1 - t_2)$$

其中 δ () 表示狄拉克函数。可以看出,不同时刻的高斯白噪声相互独立。 σ_g^2 为方差,值越大,表示噪声程度越大。

将高斯白噪声离散化,可得到:

$$n_d[k] = \sigma_{gd}w[k]$$

其中

$$w[k] \sim \mathcal{N}(0, 1)$$

$$\sigma_{gd} = \frac{\sigma_g}{\sqrt{\Delta t}}$$

其中 Δt 为采样时间。为什么离散化后分母会多出 $\sqrt{\Delta t}$ 这一项呢?我们假定在一个采样 周期内 n(t) 为常数,于是

$$n_d[k] \triangleq n(t_0 + \Delta t) \simeq \frac{1}{\Delta t} \int_{t_0}^{t_0 + \Delta t} n(\tau) dt$$

$$E(n_d[k]^2) = E(\frac{1}{\Delta t^2} \int_{t_0}^{t_0 + \Delta t} \int_{t_0}^{t_0 + \Delta t} n(\tau) n(t) d\tau dt)$$

$$= E(\frac{\sigma_g^2}{\Delta t^2} \int_{t_0}^{t_0 + \Delta t} \int_{t_0}^{t_0 + \Delta t} \delta(t - \tau) d\tau dt)$$

$$= E(\frac{\sigma_g^2}{\Delta t})$$

所以有
$$\sigma_{gd}^2 = \frac{\sigma_g^2}{\Delta t}$$
, 即 $\sigma_{gd} = \frac{\sigma_g}{\sqrt{\Delta t}}$ 。

接下来讨论随机游走模型。准确地讲,随机游走其实是一个离散模型,其连续模型称为维纳过程(Wiener Process)。维纳模型是高斯白噪声的积分:

$$\dot{b}_g(t) = n(t) = \sigma_{bg} w(t)$$

其中 w 为单位高斯白噪声。将其离散化后得到随机游走模型:

$$b_d[k] = b_d[k-1] + \sigma_{bgd}w[k]$$

其中

$$w[k] \sim \mathcal{N}(0,1)$$

$$\sigma_{gd} = \sigma_{bg} \sqrt{\Delta t}$$

这里多出来的 $\sqrt{\Delta t}$ 又是哪来的呢?仍假定一个采样周期内高斯白噪声为常数,有:

$$b_d[k] \triangleq b(t_0) + \int_{t_0}^{t_0 + \Delta t} n(t)dt$$

$$E((b_d[k] - b_d[k-1])^2) = E(\int_{t_0}^{t_0 + \Delta t} \int_{t_0}^{t_0 + \Delta t} n(t)n(\tau)d\tau dt)$$

$$= E(\sigma_{bg}^2 \int_{t_0}^{t_0 + \Delta t} \int_{t_0}^{t_0 + \Delta t} \delta(t-\tau)d\tau dt)$$

$$= E(\sigma_{bg}^2 \Delta t)$$

所以有 $\sigma_{bgd}^2 = \sigma_{bg}^2 \Delta t$, 即 $\sigma_{bgd} = \sigma_{bg} \sqrt{\Delta t}$ 。

于是我们得到随机游走模型的完整表达。实际上,观察离散模型的表达式,可以发现它生动阐释了「随机游走」的含义:每一时刻都是上一个采样时刻加上一个高斯白噪声得到的,犹如一个游走的粒子,踏出的下一步永远是随机的。在我们前面给出的 IMU 的运动模型中,bias 就设定为服从随机游走模型。

2-4. IMU 观测模型

根据上述前置知识,现在我们可以给出 IMU 的观测模型。需要注意的是,观测在不同参考坐标系下形式不同。

以 ECEF 为参考坐标系: 这是 MSCKF 一代 [1] 的做法。因为 ECEF 不是惯性系,需要考虑地球自转,于是加速度模型中将会引入科氏加速度。记 ω_G 为地球自转角速度, G **g** 为重力加速度, ω_m , \mathbf{a}_m 为陀螺仪和加速度计的观测量,观测模型由以下公式给出:

$$\boldsymbol{\omega}_m = \boldsymbol{\omega} + \mathbf{R} ({}_G^I \bar{q}) \boldsymbol{\omega}_G + \mathbf{b}_g + \mathbf{n}_g$$
 (2.2)

$$\mathbf{a}_m = \mathbf{R}({}_G^I \bar{q})({}^G \mathbf{a} - {}^G \mathbf{g} + 2\boldsymbol{\omega}_G^{\wedge G} \mathbf{v}_I + (\boldsymbol{\omega}_G^{\wedge})^{2G} \mathbf{p}_I) + \mathbf{b}_a + \mathbf{n}_a$$
 (2.3)

观测量都是在体坐标系 {I} 下表达的,所以在参考坐标系 {G} 下表达的量都需要左乘一个旋转矩阵转化到体坐标系。每个观测量的不确定量都用一个随机游走的 bias 和一个高斯白噪声之和来表达。陀螺仪的观测模型是比较易懂的。加速度计的观测模型,我们先将其改写为形如 (2.1) 的形式:

$$\mathbf{R}^{T}(_{G}^{I}\bar{q})(\mathbf{a}_{m}-\mathbf{b}_{a}-\mathbf{n}_{a})=(\boldsymbol{\omega}_{G}^{\wedge})^{2G}\mathbf{p}_{I}+2\boldsymbol{\omega}_{G}^{\wedge G}\mathbf{v}_{I}+^{G}\mathbf{a}-^{G}\mathbf{g}$$

但这还不够,因为各个量只是在 ECEF 坐标系 $\{G\}$ 下的表达,而 (2.1) 中的量都是表达在 惯性坐标系下的。记 \mathbf{R}_G 为将 $\{G\}$ 下坐标映射到惯性坐标系下坐标的旋转矩阵。由于 ECEF 绕固定的 z 轴匀速转动,易得 $\mathbf{R}_G \boldsymbol{\omega}_G = \boldsymbol{\omega}_G$ 。于是上式两边左乘 \mathbf{R}_G ,可得

$$\mathbf{R}_{G}\mathbf{R}^{T}(_{G}^{I}\bar{q})(\mathbf{a}_{m}-\mathbf{b}_{a}-\mathbf{n}_{a})=\boldsymbol{\omega}_{G}\times(\boldsymbol{\omega}_{G}\times\mathbf{R}_{G}^{G}\mathbf{p}_{I})+2\boldsymbol{\omega}_{G}\times(\mathbf{R}_{G}^{G}\mathbf{v}_{I})+\mathbf{R}_{G}(^{G}\mathbf{a}-^{G}\mathbf{g})$$

这里我们还利用了 $\mathbf{R}(\mathbf{a} \times \mathbf{b}) = \mathbf{R}\mathbf{a} \times \mathbf{R}\mathbf{b}$ 的性质。上式对应到 (2.1) 中各项,左边为绝对加速度 \mathbf{a} ; 因为地球自转是匀速的,故切向加速度项 $\boldsymbol{\alpha} \times \mathbf{r}$ 为零。其余各项,依次为向心加速度项 $\boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r})$,科氏加速度项 $2\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{v}_r$,以及相对加速度项 \mathbf{a}_r 。

以 ECI 为参考坐标系: 这是 MSCKF 二代 [3] 的做法。由于 ECI 为惯性系,不需要考虑地球自转,于是观测模型简单很多:

$$\boldsymbol{\omega}_m = \boldsymbol{\omega} + \mathbf{R} ({}_G^I \bar{q}) \boldsymbol{\omega}_G + \mathbf{b}_g + \mathbf{n}_g \tag{2.4}$$

$$\mathbf{a}_m = \mathbf{R}({}_G^I \bar{q})({}^G \mathbf{a} - {}^G \mathbf{g}) + \mathbf{b}_a + \mathbf{n}_a$$
 (2.5)

因为比较简单,就不多做解释了。从文献上看,现在移动机器人领域 ECI 用得更多些。

至此,我们推导完了 IMU 的观测模型。

3. IMU 状态估计误差模型

3-1. 前置:四元数误差小量

旋转量是非线性的,不宜像线性量那样使用 $\tilde{\mathbf{x}} = x - \hat{x}$ 来定义误差量。这里我们使用四元数误差小量来定义误差量。根据 (1.4),四元数可以用旋转向量经简单的转换得到。假定绕单位轴 \mathbf{u} 旋转了一个角度小量 $\delta\theta$,用四元数表达为:

$$\delta \mathbf{q} = \begin{bmatrix} \mathbf{u} \sin \frac{\delta \theta}{2} \\ \cos \frac{\delta \theta}{2} \end{bmatrix}$$
$$\simeq \begin{bmatrix} \mathbf{u} \frac{\delta \theta}{2} \\ 1 \end{bmatrix} \triangleq \begin{bmatrix} \frac{\delta \theta}{2} \\ 1 \end{bmatrix}$$

于是,可以用 $\delta \mathbf{q}$ 来表示旋转的真实值和估计值之间的误差,具体关系为

$$\mathbf{q} = \delta \mathbf{q} \otimes \hat{\mathbf{q}}$$

直接使用 $\delta\theta$,可以实现参数最小化,适用于优化问题中的目标函数。

3-2. IMU 状态估计误差模型

我们直接给出和 MSCKF 一样的 IMU 状态估计误差模型:

$$\tilde{\mathbf{X}}_{IMU} = [\boldsymbol{\delta\theta}_{I}^{T} \quad \tilde{\mathbf{b}}_{g}^{T} \quad G\tilde{\mathbf{v}}_{I}^{T} \quad \tilde{\mathbf{b}}_{a}^{T} \quad G\tilde{\mathbf{p}}_{I}^{T}]$$
(3.0)

其中旋转量按照四元数误差小量给出,其余直接由真实值和估计值相减得到。

4. 小结

本文从基础出发推导了 IMU 的运动模型(1.7)、观测和噪声模型(2.2) – (2.5)、估计误差模型(3.0),适用于用 IMU 来做状态估计的场合。至于以上这些模型如何再经过线性化、离散化等处理进入具体状态估计问题的框架中,这里不做赘述,留待读者阅读和探索。

参考文献

- [1] Mourikis, Anastasios I., and Stergios I. Roumeliotis. "A multi-state constraint Kalman filter for vision-aided inertial navigation." Proceedings 2007 IEEE International Conference on Robotics and Automation. IEEE, 2007.
- [2] Trawny, Nikolas, and Stergios I. Roumeliotis. "Indirect Kalman filter for 3D attitude estimation." University of Minnesota, Dept. of Comp. Sci. & Eng., Tech. Rep 2 (2005): 2005.
- [3] Li, Mingyang. "Visual-inertial odometry on resource-constrained systems." (2014).
- [4] IMU noise model https://github.com/ethz-asl/kalibr/wiki/IMU-Noise-Model

[5] Crassidis, John L., and John L. Junkins. Optimal estimation of dynamic systems. CRC press, 2011.

标签: robotics VIO

留言请用 Github Issues

聊天请在 Gitter/fan-farm

授权协议 (CC) BY-NC-SA | 订阅 RSS | 邮箱 hi@fzheng.me