

先考虑 n 维欧式空间（我们要做的就是 $n = 4$ 维欧式空间中的 $m = n - 1 = 3$ 维流形，设三维流形的空间为 V ），取一组正交基底 $\delta = \{\delta_1, \dots, \delta_n\}$ 。设 $n - 1$ 维流形在 n 维欧式空间的参数式 $f(u), f: \mathbb{R}^{n-1} \rightarrow \mathbb{R}^n, u \in \mathbb{R}^{n-1}$ 为曲纹坐标。光线在流形参数方程 $v(t), t \in \mathbb{R}, v \in \mathbb{R}^{n-1}$ 。

在这个曲纹坐标系下的自然坐标架 $r = \{r_1, \dots, r_m\}$ 为

$$r_i = \sum_{j=1}^n \frac{\partial f^j}{\partial u_i} \delta_j, \quad r = \delta J, \quad J = \begin{bmatrix} \frac{\partial f^1}{\partial u^m} & \cdots & \frac{\partial f^1}{\partial u^m} \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ \frac{\partial f^n}{\partial u^1} & \cdots & \frac{\partial f^n}{\partial u^m} \end{bmatrix}$$

度规：

$$g_{ij} = \langle r_i, r_j \rangle = \sum_{k=1}^n \frac{\partial f^k}{\partial u^i} \frac{\partial f^k}{\partial u^j}, \quad G = J^T J$$

得到度规后，事实上我们已经可以脱离流形的概念，仅从度规的角度出发去讨论这个空间的性质。自然标架的每个方向都是 V 上的向量场。研究它的在临近点的变差

$$\frac{\partial r_i}{\partial u^l} = \sum_{k=1}^m \Gamma_{il}^k r_k$$

其中 $\Gamma \in \mathbb{R}^{m \times m \times m}$ ，是克氏(Christoffel)记号，下面略去推导过程直接给出

$$\Gamma_{il}^k = \frac{1}{2} g^{kj} \left(\frac{\partial g_{ij}}{\partial u^l} + \frac{\partial g_{jl}}{\partial u^i} - \frac{\partial g_{il}}{\partial u^j} \right)$$

其中 (g^{kj}) 是 (g_{kj}) 的逆矩阵。

向量如何平移？

下面导出平移向量场的方程和测地线方程。对摄像头、物体平移时需要将向量平移。测地线方程用于计算光的传播路线。

设光滑向量场 v 定义在区域 V 上，用自然坐标架表示为

$$v = \sum_{i=1}^m v^i r_i$$

$$\frac{\partial v}{\partial u^l} = \sum_{i=1}^m \left(\frac{\partial v^i}{\partial u^l} r_i + v^i \frac{\partial r_i}{\partial u^l} \right) = \sum_{i=1}^m \left(\frac{\partial v^i}{\partial u^l} + \sum_{k=1}^n v^k \Gamma_{kl}^i \right) r_i$$

令 $\frac{\partial v}{\partial u^l} = 0$ ，可以解得任何平移不变向量场的各分量的梯度。

那么对于向量场沿曲纹坐标表示的曲线 $u(t)$ ， $u'(t) = \sum_{i=1}^m \frac{\partial u^i}{\partial t} r_i$ 方向的平移 Δt ， u 的变化量

$\left[\frac{\partial u^1}{\partial t}, \dots, \frac{\partial u^m}{\partial t} \right] \Delta t = [\Delta u^1, \dots, \Delta u^m]$ ， v 的变化量 Δv ，其各分量的变化量 $\Delta v_1, \dots, \Delta v_m$

$$\langle \Delta v, r_\mu \rangle = 0, \quad \text{for } \mu = 1, \dots, m$$

$$\left\langle \sum_{l=1}^m \frac{\partial v}{\partial u^l} \frac{\partial u^l}{\partial t} \Delta t, r_\mu \right\rangle = 0$$

$$\sum_{l=1}^m \sum_{i=1}^m \left(\frac{\partial v^i}{\partial u^l} \frac{\partial u^l}{\partial t} \Delta t + \sum_{k=1}^n v^k \Gamma_{kl}^i \Delta u^l \right) \langle \mathbf{r}_i, \mathbf{r}_\mu \rangle = 0$$

交换求和次序

$$\sum_{i=1}^m \left(\sum_{l=1}^m \frac{\partial v^i}{\partial u^l} \frac{\partial u^l}{\partial t} \Delta t + \sum_{l=1}^m \sum_{k=1}^n v^k \Gamma_{kl}^i \Delta u^l \right) \langle \mathbf{r}_i, \mathbf{r}_\mu \rangle = 0$$

$$\sum_{i=1}^m \left(\Delta v^i + \sum_{l=1}^m \sum_{k=1}^n \Gamma_{kl}^i v^k \Delta u^l \right) g_{i\mu} = 0$$

所以方程为

$$\Delta v^i + \sum_{l=1}^m \sum_{k=1}^n \Gamma_{kl}^i v^k \Delta u^l = 0$$

对于光线，取 $\mathbf{u}' = \mathbf{v} = \mathbf{x}'$ ，即：沿曲线平移的方向就是向量场方向，即测地线方程。

如果采用迭代解法，不能保证 $\|\mathbf{x}'\|$ 不变，如果迭代次数较多时，迭代步长 $\|\mathbf{x}'\| \Delta t$ 会变大，失去精度。因此每步迭代应将 \mathbf{x}' 正则化（缩放到长度为 1）。也可以对 $\mathbf{J}\mathbf{x}'$ 正则化。

如何把欧式空间中的物体迁移到非欧空间中的参数坐标体系下

如何把现实世界（三维欧式空间）的物体映射到三维流形的某个局部上？

有点类似于我们做过的参数化，那个是在 2 维流形上做的（2 维流形拍扁到 2 维欧式空间）。我们这个相当于过程反过来，3 维欧式空间到 3 维流形。这样看来似乎可以用 ARAP 的方法来做，但是这太困难了。我们就考虑一个很小的物体放到很大的流形中，它的局部是欧式空间，那么我们只要求一个线性变换，克服曲纹坐标的自然标架场不正交的问题就可以了。

利用流形局部是欧式空间的特点

目标：设一个欧式空间中的物体中心为 $\mathbf{0}$ ，各个顶点相对中心坐标 $\Delta \mathbf{x}_i$ 。将这个物体映射到流形上以 \mathbf{u}_0 为中心一系列点 $\Delta \mathbf{x}_i \rightarrow \Delta \mathbf{u}_i$

自然切坐标架 $\{\mathbf{r}_1, \dots, \mathbf{r}_m\}$ ，由已知的度量矩阵 \mathbf{G} （取中心 \mathbf{u}_0 处的 \mathbf{G} ）施密特正交化得到一组正交基 $\{\mathbf{t}_1, \dots, \mathbf{t}_m\}$ ，显然它是 $\{\mathbf{r}_1, \dots, \mathbf{r}_m\}$ 的线性组合，设 $\{\mathbf{t}_1, \dots, \mathbf{t}_m\} = \{\mathbf{r}_1, \dots, \mathbf{r}_m\} \mathbf{S}$ ，若一个向量 \mathbf{p}_i ，它在正交基下 $\{\mathbf{t}_1, \dots, \mathbf{t}_m\}$ 的坐标为 $\Delta \mathbf{x}_i$ （也就是读入的 obj 文件中的顶点坐标），在自然坐标架 $\{\mathbf{r}_1, \dots, \mathbf{r}_m\}$ 下的坐标为 $\Delta \mathbf{u}_i$ ，则

$$\mathbf{p}_i = \{\mathbf{t}_1, \dots, \mathbf{t}_m\} \Delta \mathbf{x}_i = \{\mathbf{r}_1, \dots, \mathbf{r}_m\} \mathbf{S} \Delta \mathbf{x}_i = \{\mathbf{r}_1, \dots, \mathbf{r}_m\} \Delta \mathbf{u}_i$$

所以

$$\Delta \mathbf{u}_i = \mathbf{S} \Delta \mathbf{x}_i$$

如果还对物体作了旋转变换 $\mathbf{R} \in \mathbb{R}^{m \times m}$ ，则

$$\Delta \mathbf{u}_i = \mathbf{S} \mathbf{R} \Delta \mathbf{x}_i$$

在同一点，由 \mathbf{G} 按照固定顺序做施密特正交化得到的正交基是唯一的。所以个映射的结果也是唯一的。如果不作旋转变换，默认的正交坐标架就是施密特正交化得到的正交基

求得 \mathbf{S}

$$\boldsymbol{\beta}_i = \mathbf{r}_i - \sum_{j=1}^{i-1} \langle \mathbf{r}_i, \mathbf{t}_j \rangle \mathbf{t}_j = \mathbf{r}_i - \sum_{j=1}^{i-1} \sum_{k=1}^m S_{kj} g_{ik} \mathbf{t}_j = \mathbf{r}_i - \sum_{j=1}^{i-1} \sum_{k=1}^m S_{kj} g_{ik} \sum_{l=1}^m S_{lj} \mathbf{r}_l = \mathbf{r}_i - \sum_{l=1}^m \sum_{j=1}^{i-1} \sum_{k=1}^m S_{kj} g_{ik} S_{lj} \mathbf{r}_l$$

$$t_i = \frac{\beta_i}{\sqrt{\langle \beta_i, \beta_i \rangle}}$$

如何局部渲染

给了摄像机的三个向量 $Camera.x, Camera.y, Camera.z$, 摄像机中心位置 $Camera.pos$, 如何知道一个参数坐标为 $u = (u^1, u^2, u^3)$ 在屏幕上**相对屏幕中心**的位置 (p_x, p_y) ?

$$p_x = \frac{\text{dot}(u - Camera.pos, Camera.x)}{\text{dot}(u - Camera.pos, Camera.z)}$$

$$p_y = \frac{\text{dot}(u - Camera.pos, Camera.y)}{\text{dot}(u - Camera.pos, Camera.z)}$$

在欧式空间中的摄像机变换就是如此（与矩阵表示等价）

其中 dot 就是点积运算，不同的是由于这里用的是参数坐标下表示的向量，所以点积运算有所不同

$$\text{dot}(a, b) = a^T G b$$

由于尺度问题，还要对 p_x, p_y 做适当比例缩放，才能看到合适大小的图像

不过，这里还可以再整理一下，依然是矩阵变换：

把 $Camera.x, Camera.y, Camera.z$ 按行排成一个矩阵， T 。

则

$$p = TG(u - Camera.pos)$$

假设摄像机是由初始给定的 $(1,0,0), (0,1,0), (0,0,1)$ 向量，经过旋转 R 并经过正交化变换 S 得到的

$$T = (SR)^T$$

我们就只需要 S 和 R 就能表示正交的摄像机坐标系了，而不需要摄像机向量。这是一个备用的摄像机的表示方案：一方面，可能对于 OpenGL 来说，计算矩阵乘法会更快，我们写的也更简便；另一方面，摄像机平移时，为了避免向量平移方法的误差导致摄像机向量逐渐不正交，还需要每迭代几次就进行一些额外的操作以保证摄像机向量正交，如果我们能直接计算出旋转矩阵的平移，就不存在这个问题，非常方便。（这要看旋转矩阵的计算是否容易实现，如果很难实现我们就不这样做）

光线追踪渲染

至此，这些结果已经能用来渲染非欧空间中看到的物体的几何关系。测地线方程仅仅用来判断“能看到什么”。而对于光源、亮度，依然不能渲染。现有的光线追踪不能够得到光照的信息。这是因为非欧空间中点光源光强不满足平方反比的规律！所以一般的渲染方程不能用！

我们计算光线轨道时，还需要同时计算一个类似散度的东西。TODO...

更正一下上面的观点。渲染方程依然是能用的，用采样积分的方法仍然可以直接算。（因为蒙特卡罗积分是基于采样的，采样的光线的发散，采样到光源的概率减小，可以体现光强的减弱）。不过几何项确实不能用，也就是说，对于面光源，不能利用快速地计算，必须挨个采样。这意味着采样密度要比一般的光线追踪还要高。（当然，因为光线不沿“直线”传播，我们本来就没法快速计算面光源的贡献）