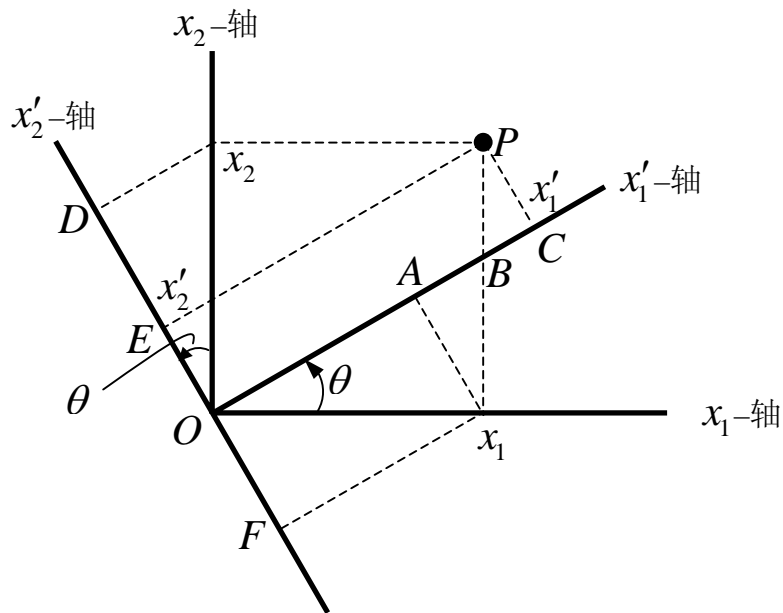


坐标变换

考虑三维空间中的一点 P ，在某个坐标系中 P 点的坐标为 (x_1, x_2, x_3) 。这里我们用 x_1 、 x_2 、 x_3 而不是 x 、 y 、 z 来标志坐标轴，主要是为了使得后面涉及求和运算的公式尽可能的简单，而且暂时我们只考虑笛卡尔坐标系。现在假设有一个新的坐标系，它由原来的坐标系作一个简单的转动得到。点 P 在新坐标系中的坐标记为 (x'_1, x'_2, x'_3) 。我们的问题是，这两组坐标间有什么联系？我们先考虑最简单的二维平面问题（如图）。



新的坐标 x'_1 等于 x_1 在 x'_1 -轴上的投影 (OA) 加上 x_2 在 x'_1 -轴上的投影 ($AB + BC$)，即

$$x'_1 = x_1 \cos \theta + x_2 \cos \left(\frac{\pi}{2} - \theta \right) = x_1 \cos \theta + x_2 \sin \theta$$

类似的，坐标 x'_2 等于两个投影之和： $x'_2 = OD - DE$ ，但是这里 DE 也等于 OF ，因此

$$x'_2 = x_1 \cos \left(\frac{\pi}{2} + \theta \right) + x_2 \cos \theta = -x_1 \sin \theta + x_2 \cos \theta$$

如果把 x'_i -轴与 x_j -轴之间夹角的余弦用下面的符号表示

$$\lambda_{ij} = \cos(x'_i, x_j)$$

那么这两组坐标之间满足的关系可以写为

$$x'_1 = \lambda_{11}x_1 + \lambda_{12}x_2$$

$$x'_2 = \lambda_{21}x_1 + \lambda_{22}x_2$$

推广到三维转动，我们有

$$x'_i = \lambda_{i1}x_1 + \lambda_{i2}x_2 + \lambda_{i3}x_3 = \sum_{j=1}^3 \lambda_{ij}x_j, \quad i=1,2,3$$

其反变换为

$$x_i = \lambda_{1i}x'_1 + \lambda_{2i}x'_2 + \lambda_{3i}x'_3 = \sum_{j=1}^3 \lambda_{ji}x'_j, \quad i=1,2,3$$

引入记号

$$\lambda = (\lambda_{ij}) = \begin{pmatrix} \lambda_{11} & \lambda_{12} & \lambda_{13} \\ \lambda_{21} & \lambda_{22} & \lambda_{23} \\ \lambda_{31} & \lambda_{32} & \lambda_{33} \end{pmatrix}, \quad \bar{x} = \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \\ x_3 \end{pmatrix}, \quad \bar{x}' = \begin{pmatrix} x'_1 \\ x'_2 \\ x'_3 \end{pmatrix}$$

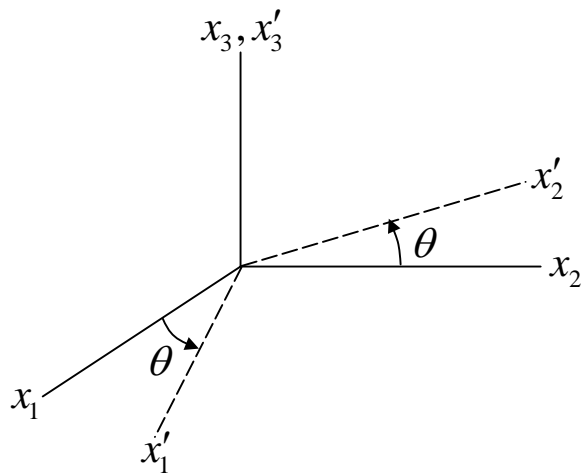
变换方程可以写为

$$\bar{x}' = \lambda \bar{x}, \quad \bar{x} = \lambda^T \bar{x}'$$

知道了两组坐标轴之间的方向余弦，那么任一点在两组坐标系中的坐标分量之间的关系就完全确定了。如此定义的矩阵称为变换矩阵，或者转动矩阵。其中第 i 行是新坐标系的 x'_i 轴相对于原来坐标系的三个方向余弦。

举一个例子，把一个坐标系绕着其第三个轴转动一个角度 θ ，此时空间任一点在新坐标系中的坐标由变换矩阵

$$\lambda = \begin{pmatrix} \cos \theta & \sin \theta & 0 \\ -\sin \theta & \cos \theta & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$



所确定。这里是逆时针方向（右手法则）转动的。

变换矩阵的 9 个元素（9 个方向余弦）并不是完全独立的，其中一些可以由另外一些表示出来。实际上，9 个量中只有 3 个是独立的。这可以如下看出：从变换方程可以得到

$$\bar{x} = \lambda^T \bar{x}' = \lambda^T \lambda \bar{x}$$

这个方程对于空间中任意一点 P ，从而对于任意三个数 x_i 都成立，因此

$$\lambda^T \lambda = I$$

类似的，可以得到

$$\lambda \lambda^T = I$$

它实际上也可以从第一个关系式推出，这个条件无非是讲矩阵是一个正交矩阵。写成分量形式就是

$$\lambda_{ik} \lambda_{jk} = \delta_{ij} = \lambda_{ki} \lambda_{kj}$$

9 个方向余弦之间满足 6 个关系，分别对应于 (ij) 取 (11) 、 (22) 、 (33) 、 (12) 、 (13) 和 (23) 。几何上这些关系来源于坐标系的三个坐标轴之间是相互垂直的，这样的坐标系称为正交系，而上面的条件称为正交性条件。

所以我们得到结论：每一个旋转都对应一个正交矩阵。那么反过来是否正确呢？也就是说，一个正交矩阵是否也与某个转动相联系呢？显然是这样的，只要把正交矩阵的第 i 行看作是坐标系的 x'_i 轴相对于原来坐标系的三个方向余弦，那么这个正交矩阵就唯一地确定了一个直角坐标系，从而也就确定了从旧坐标系到新坐标系的转动。

但是，这里有一点小小的问题。正交矩阵的行列式可以取 $+1$ 或者 -1 。后者如反演变换

$$\lambda = \begin{pmatrix} -1 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}$$

实际上，任何一个行列式等于 -1 的正交矩阵都可以由某个行列式等于 $+1$ 的正

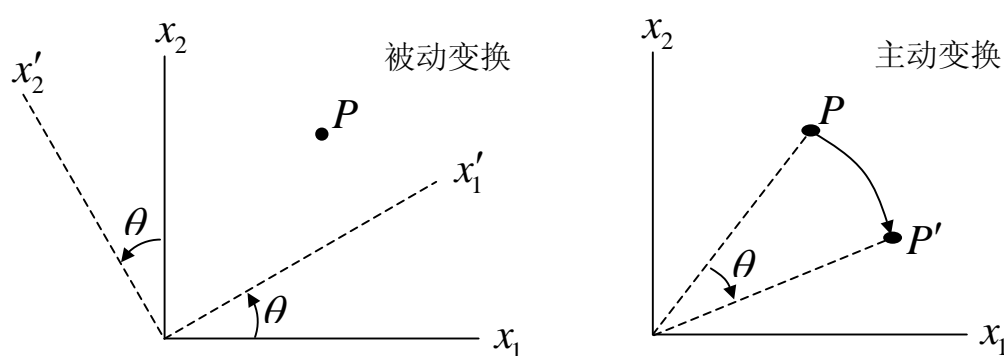
交矩阵乘上反演矩阵得到。而三维空间中的反演是不能通过简单旋转实现的（反演把右手系变为左手系，或者相反）。

值得指出的是：如果 λ 和 μ 都是特殊正交矩阵，它们分别对应于某个转动，那么 $\lambda\mu$ 也对应于某个转动（因为也是正交矩阵），当然， $\mu\lambda$ 也对应于一个转动。但是，一般来讲，矩阵乘法是不满足交换律的，即 $\lambda\mu \neq \mu\lambda$ （通常说矩阵乘法是不可对易的），因此，转动通常也是不可交换的（如图）。

最后讲一点，前面我们讨论了坐标系旋转下，空间任何一点在新旧坐标系中的坐标分量是通过下式联系的

$$x'_i = \sum_{j=1}^3 \lambda_{ij} x_j$$

对于这同一个表达式，我们完全也可以从另一个角度加以解释：我们可以把坐标系看作是不动的，而是空间中的任一点（如 P ）按照相反的方向转过相同的角度得到一个新的点（如 P' ），那么点 P' 的坐标 x'_i 和点 P 的坐标 x_j 之间的联系也是由上式给出的。对旋转的这种看法称为主动的观点，而前面我们讨论的则是被动的观点。在数学上这两种观点是等价的，在物理上究竟采用哪种观点则要视具体情况而定，实际上，有时我们会同时采用这两种观点。



$$\begin{aligned} x'_1 &= x_1 \cos \theta + x_2 \sin \theta \\ x'_2 &= -x_1 \sin \theta + x_2 \cos \theta \end{aligned}$$