



前沿数学方法及其在航天工程中的应用

第一讲 张量基础知识

余文斌

沙河校区主楼D座923

邮箱: yuwenbin@buaa.edu.cn



课程要求

- **教材**

黄克智: 《张量分析》

Zipfel: 《Modeling and Simulation of Aerospace Vehicle Dynamics》

Jiri Blazek: 《COMPUTATIONAL FLUID DYNAMICS Principles and Applications (Third Edition)》

(大家可以加入课程群, 我会把电子版教材和课件发到群里)

- **课程安排**

前8课时: 余文斌老师

后8课时: 陈兵老师

- **课程内容**

- ✓ 张量基础知识
- ✓ 张量在飞行力学中的应用
- ✓ 张量在流体力学中的应用



课程要求

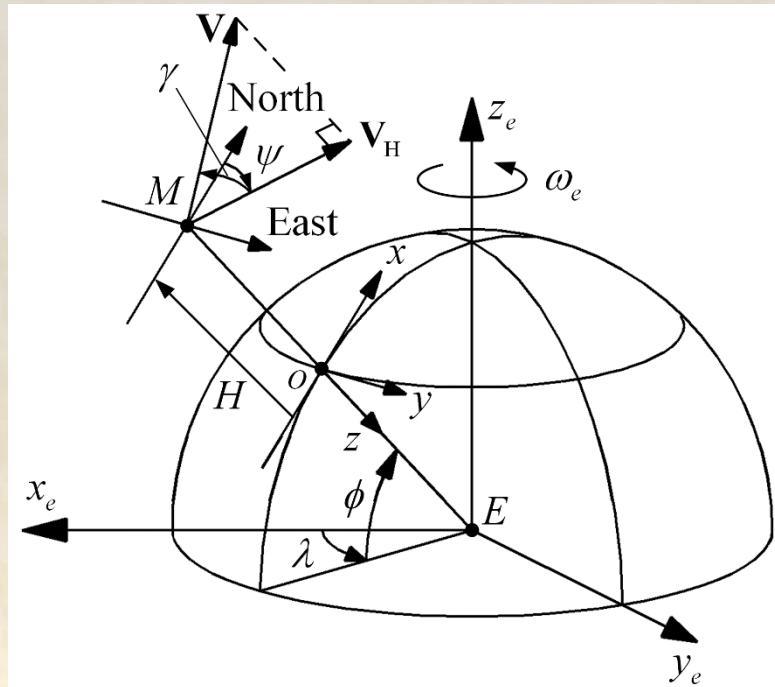
• 考核方式

- ✓ 考勤
- ✓ 平时作业
- ✓ 期末考试（考期）

一、张量（见《张量分析》）

• 为什么要介绍张量

- 从飞行力学的角度，利用张量，可以高效简洁地建立基于广义坐标的动力学模型，且推导过程不易出错



例如：在飞行力学中，一般利用经度、纬度和海拔高度描述飞行器位置，这就是一种典型的广义坐标。

一、张量（见《张量分析》）

• 哑指标

- 书中，大量数学公式省略了求和符号 Σ （爱因斯坦求和约定），并引入了哑指标

哑指标，代表1、2

$$P^1 \mathbf{g}_1 + P^2 \mathbf{g}_2 = \sum_{\alpha=1}^2 P^\alpha \mathbf{g}_\alpha = P^\alpha \mathbf{g}_\alpha$$

$$T_{i'j'k'}^{i'j'k'} = \beta_i^{i'} u^i \beta_j^{j'} v_{j'} \beta_n^{k'} w^n = \beta_i^{i'} \beta_j^{j'} \beta_n^{k'} T_{i'j'k'}^{i'j'k'} \quad (i', j', k' = 1, 2, 3)$$

- 缺点：不直观，对初学者容易造成困扰。
- 为了便于理解，课件里尽量**不用哑指标**

这里省略了

$$\sum_{i'=1}^3 \sum_{j'=1}^3 \sum_{k'=1}^3$$

一、张量（见《张量分析》）

• 平面斜角直线坐标系 (pp. 5-6)

(在介绍张量之前，先看一种特殊的非直角坐标系)

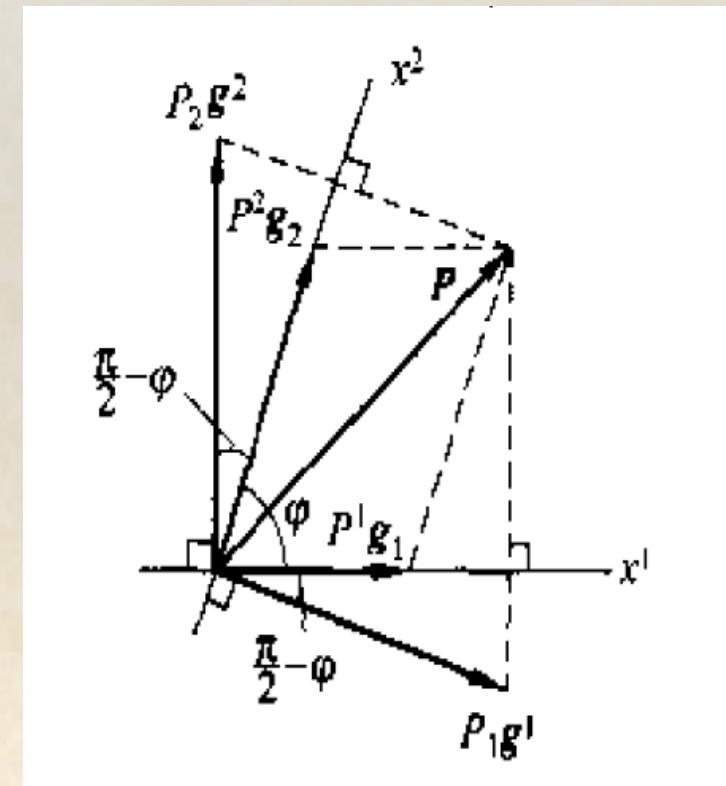
1、与笛卡尔直角坐标系不同，基矢量 \mathbf{g}_1 和 \mathbf{g}_2 并不相互垂直，夹角为 φ ；并且 \mathbf{g}_1 和 \mathbf{g}_2 的模值不一定为1

2、将矢量 \mathbf{P} 沿 \mathbf{g}_1 和 \mathbf{g}_2 分解

$$\mathbf{P} = P^1 \mathbf{g}_1 + P^2 \mathbf{g}_2$$

如何求解 P^1 和 P^2 ？

$$\begin{cases} P^1 = \mathbf{P} \cdot \mathbf{g}_1 \\ P^2 = \mathbf{P} \cdot \mathbf{g}_2 \end{cases}$$



一、张量（见《张量分析》）

• 平面斜角直线坐标系 (pp. 5-6)

(在介绍张量之前，先看几个特殊的非直角坐标系)

1、与直角坐标系不同，基矢量 g_1 和 g_2 并不相互垂直，夹角为 φ ；并且 g_1 和 g_2 的模值不一定为1

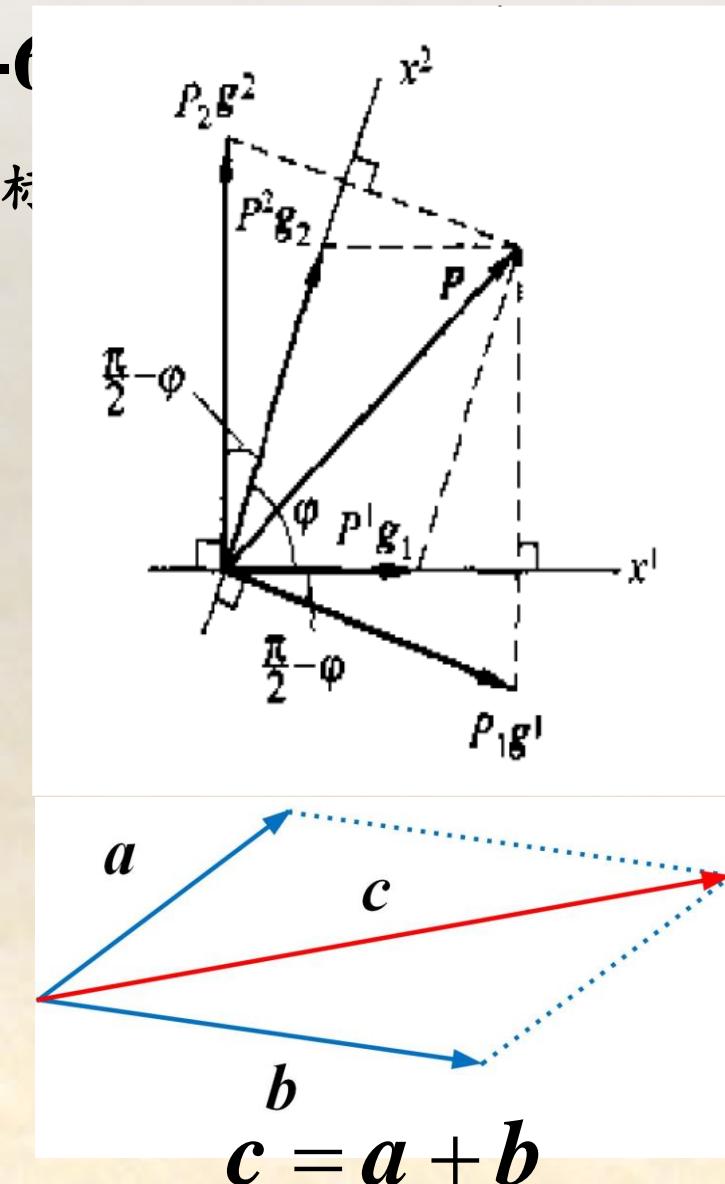
2、将矢量 P 沿 g_1 和 g_2 分解

$$\mathbf{P} = P^1 \mathbf{g}_1 + P^2 \mathbf{g}_2$$

如何求解 P^1 和 P^2 ？

我们知道：

- 矢量相加符合平行四边形法则；
- 反之，矢量分解同样符合平行四边形法则
- 因此， $P^1 \mathbf{g}_1$ 和 $P^2 \mathbf{g}_2$ 满足如图所示的平行四边形



一、张量（见《张量分析》）

• 平面斜角直线坐标系 (pp. 5-6)

4、记沿 \mathbf{g}_1 和 \mathbf{g}_2 方向的单位向量为 \mathbf{i}_1 和 \mathbf{i}_2

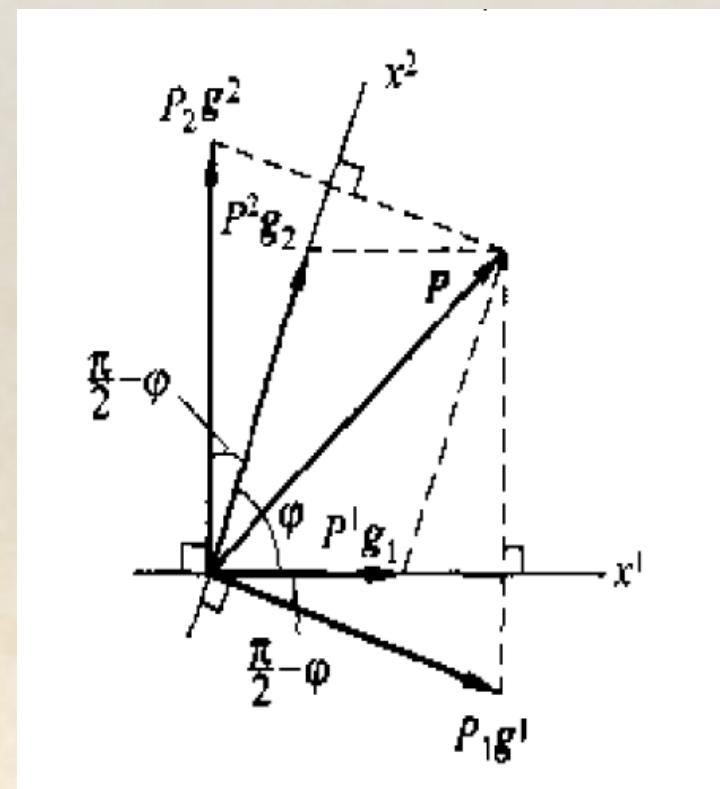
$$\mathbf{P} \cdot \mathbf{i}_1 = P^1 \|\mathbf{g}_1\| + P^2 \|\mathbf{g}_2\| \cos \varphi$$

$$\mathbf{P} \cdot \mathbf{i}_2 = P^1 \|\mathbf{g}_1\| \cos \varphi + P^2 \|\mathbf{g}_2\|$$

5、通过求解上式可得

$$P^1 \|\mathbf{g}_1\| = \frac{\mathbf{P} \cdot \mathbf{i}_1 - \mathbf{P} \cdot \mathbf{i}_2 \cos \varphi}{\sin^2 \varphi}$$

$$P^2 \|\mathbf{g}_2\| = \frac{\mathbf{P} \cdot \mathbf{i}_2 - \mathbf{P} \cdot \mathbf{i}_1 \cos \varphi}{\sin^2 \varphi}$$



如果是三维（或更高维）斜角直线坐标系，采用上述几何法求解将比较困难

一、张量（见《张量分析》）

• 平面斜角直线坐标系 (pp. 5-6)

6、为了克服高维难题，引入对偶基矢量 \mathbf{g}^1 和 \mathbf{g}^2

$$\mathbf{g}^1 \cdot \mathbf{g}_1 = \mathbf{g}^2 \cdot \mathbf{g}_2 = 1 \rightarrow \text{夹角为锐角}$$

$$\mathbf{g}^1 \cdot \mathbf{g}_2 = \mathbf{g}^2 \cdot \mathbf{g}_1 = 0 \rightarrow \text{正交}$$

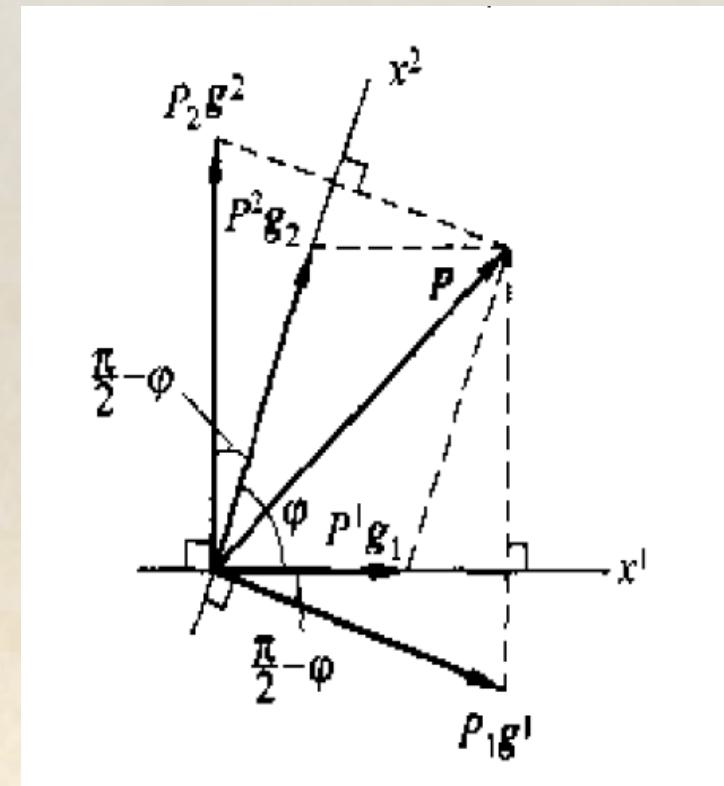
确定 \mathbf{g}^1 和 \mathbf{g}^2 的方向和模值

$$\|\mathbf{g}^1\| = \frac{1}{\|\mathbf{g}_1\| \sin \varphi}, \|\mathbf{g}^2\| = \frac{1}{\|\mathbf{g}_2\| \sin \varphi}$$

称：

\mathbf{g}^1 和 \mathbf{g}^2 为逆变基矢量

\mathbf{g}_1 和 \mathbf{g}_2 为协变基矢量



一、张量（见《张量分析》）

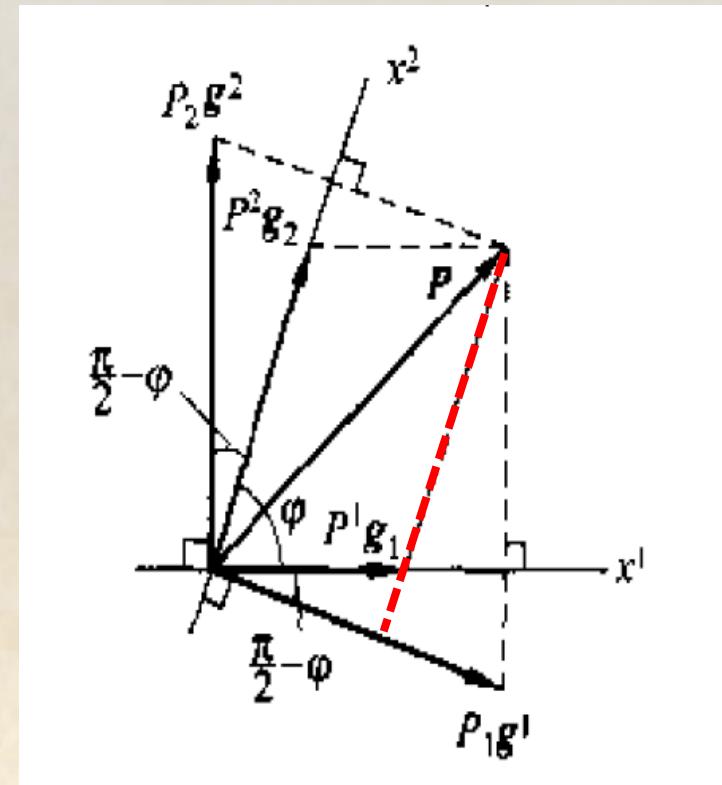
• 平面斜角直线坐标系 (pp. 5-6)

7、计算

$$\begin{aligned}\mathbf{P} \cdot \mathbf{g}^1 &= \|\mathbf{g}^1\| \mathbf{P} \cdot \mathbf{i}^1 = \frac{\mathbf{P} \cdot \mathbf{i}^1}{\|\mathbf{g}_1\| \sin \varphi} = \frac{1}{\|\mathbf{g}_1\|} \cdot \frac{\mathbf{P} \cdot \mathbf{i}^1}{\sin \varphi} \\ &= \frac{1}{\|\mathbf{g}_1\|} \cdot \frac{\mathbf{P} \cdot \mathbf{i}^1}{\cos(\pi/2 - \varphi)} = P^1\end{aligned}$$

同理 $\mathbf{P} \cdot \mathbf{g}^2 = P^2$

- 可见，利用逆变基矢量可以十分方便地求解 P^1 和 P^2 ；
- 这里称 P^1 和 P^2 为逆变分量



一、张量（见《张量分析》）

• 平面斜角直线坐标系 (pp. 5-6)

8、特殊情况：笛卡尔直角坐标系

此时， \mathbf{g}_1 和 \mathbf{g}_2 是相互垂直的单位正交向量，因此有

$$\mathbf{g}^1 = \mathbf{g}_1, \mathbf{g}^2 = \mathbf{g}_2$$

显然有

$$P^1 = \mathbf{P} \cdot \mathbf{g}_1$$

$$P^2 = \mathbf{P} \cdot \mathbf{g}_2$$

一、张量（见《张量分析》）

• 三维斜角直线坐标系 (pp. 7-10)

1、在三维空间中，令逆变基矢量满足：

$$\begin{cases} \mathbf{g}^i \cdot \mathbf{g}_i = 1 \quad (i = 1, 2, 3) \\ \mathbf{g}^i \cdot \mathbf{g}_j = 0 \quad (i \neq j) \end{cases} \rightarrow \begin{array}{l} \text{夹角为锐角} \\ \text{正交} \end{array}$$

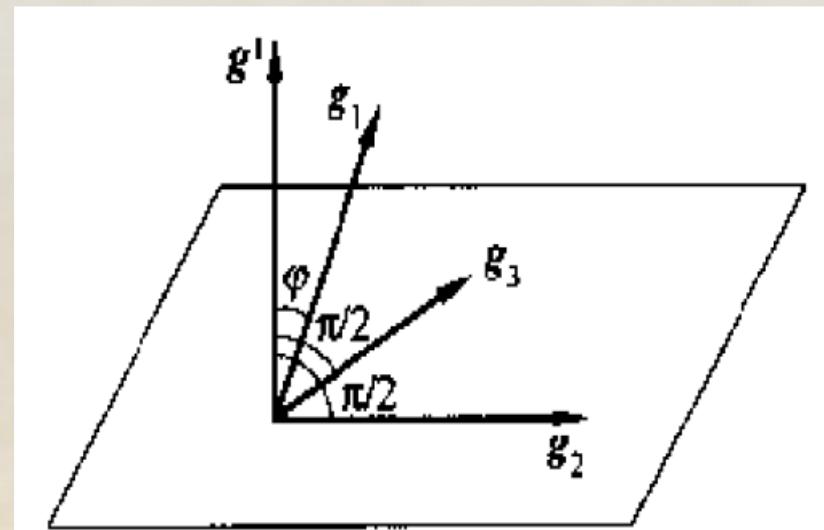
2、求解逆变基矢量

- 由正交关系，可假设

$$\mathbf{g}^1 = a(\mathbf{g}_2 \times \mathbf{g}_3)$$

- 进而

$$\mathbf{g}^1 \cdot \mathbf{g}_1 = a(\mathbf{g}_2 \times \mathbf{g}_3) \cdot \mathbf{g}_1 = 1$$



一、张量（见《张量分析》）

• 三维斜角直线坐标系 (pp. 7-10)

2、求解逆变基矢量

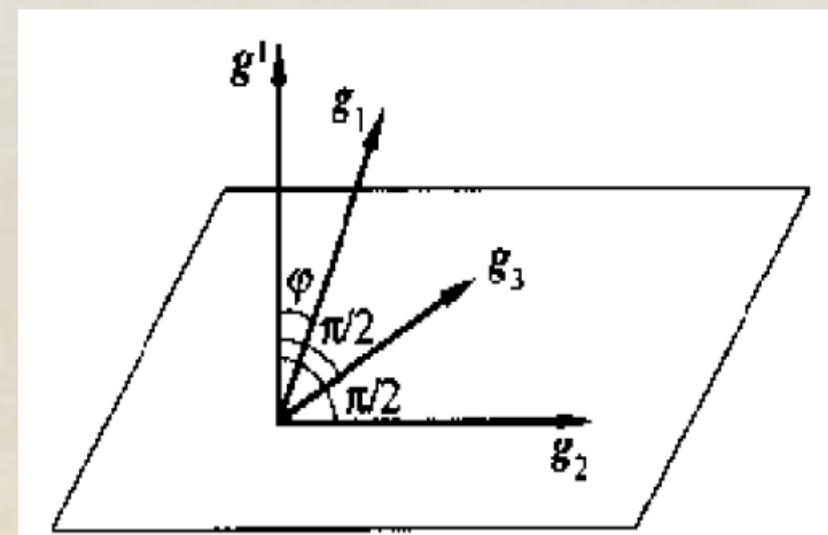
$$\mathbf{g}^1 \cdot \mathbf{g}_1 = a(\mathbf{g}_2 \times \mathbf{g}_3) \cdot \mathbf{g}_1 = 1$$

- 由空间几何知识可知：

$(\mathbf{g}_2 \times \mathbf{g}_3) \cdot \mathbf{g}_1$ 为如下行列式

$$(\mathbf{g}_2 \times \mathbf{g}_3) \cdot \mathbf{g}_1 = \mathbf{g}_1 \cdot (\mathbf{g}_2 \times \mathbf{g}_3)$$

$$= \begin{vmatrix} g_{1x} & g_{1y} & g_{1z} \\ g_{2x} & g_{2y} & g_{2z} \\ g_{3x} & g_{3y} & g_{3z} \end{vmatrix} \triangleq \sqrt{g}$$



思考：有没有物理意义？

- 因此有 $\mathbf{g}^1 = \frac{1}{\sqrt{g}}(\mathbf{g}_2 \times \mathbf{g}_3)$

- 类似地，有 $\mathbf{g}^2 = \frac{1}{\sqrt{g}}(\mathbf{g}_3 \times \mathbf{g}_1), \quad \mathbf{g}^3 = \frac{1}{\sqrt{g}}(\mathbf{g}_1 \times \mathbf{g}_2)$

一、张量（见《张量分析》）

• 三维斜角直线坐标系 (pp. 7-10)

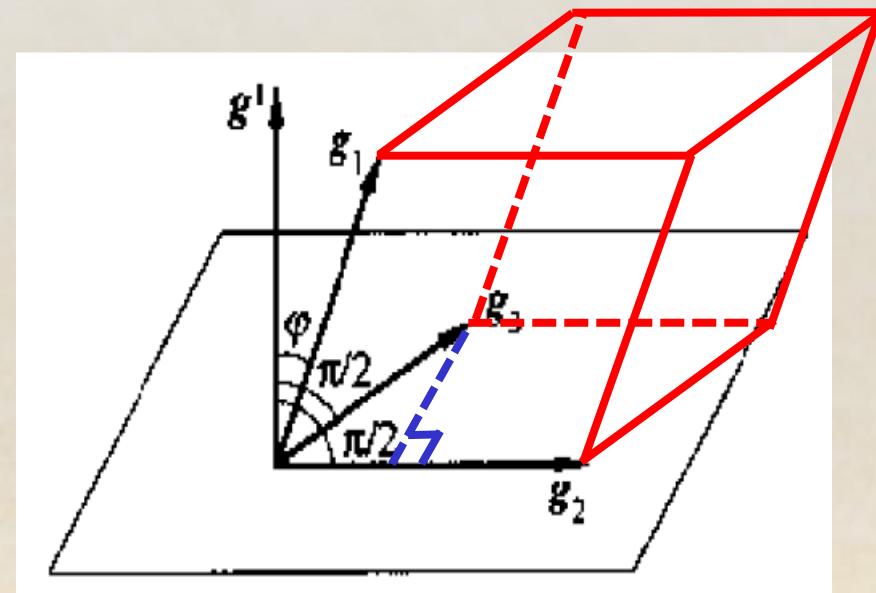
问题: \sqrt{g} 的意义

$$\begin{aligned}\sqrt{g} &= \mathbf{g}_1 \cdot (\mathbf{g}_2 \times \mathbf{g}_3) \\ &= \mathbf{g}_1 \cdot (\|\mathbf{g}_2\| \cdot \|\mathbf{g}_3\| \sin \theta \cdot \mathbf{n}) \\ &= \mathbf{g}_1 \cdot (S_{\text{底面}} \mathbf{n}) \\ &= S_{\text{底面}} (\mathbf{g}_1 \cdot \mathbf{n}) = V_{\text{立体体积}}\end{aligned}$$

底面积

高

立体图形体积



一、张量（见《张量分析》）

• 三维斜角直线坐标系 (pp. 7-10)

3、逆变基矢量的应用

- 将任意矢量P沿协变基矢量分解：

$$\mathbf{P} = P^1 \mathbf{g}_1 + P^2 \mathbf{g}_2 + P^3 \mathbf{g}_3$$

- 利用逆变基矢量，有

逆变分量

$$P^1 = \mathbf{P} \cdot \mathbf{g}^1$$

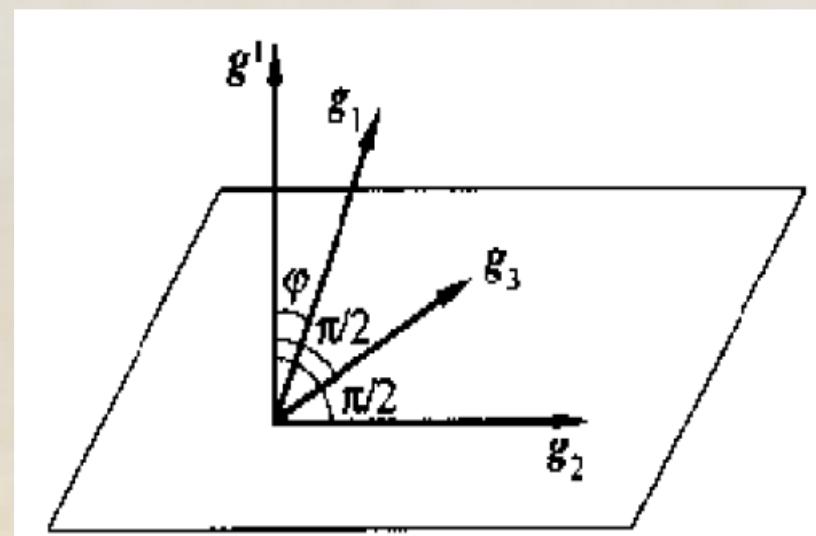
$$P^2 = \mathbf{P} \cdot \mathbf{g}^2$$

$$P^3 = \mathbf{P} \cdot \mathbf{g}^3$$

- 反之，如果将P沿逆变基矢量分解：

$$\mathbf{P} = P_1 \mathbf{g}^1 + P_2 \mathbf{g}^2 + P_3 \mathbf{g}^3$$

- 则有：



一、张量（见《张量分析》）

• 三维斜角直线坐标系 (pp. 7-10)

3、逆变基矢量的应用

- 将任意矢量P沿协变基矢量分解：

$$\mathbf{P} = P^1 \mathbf{g}_1 + P^2 \mathbf{g}_2 + P^3 \mathbf{g}_3$$

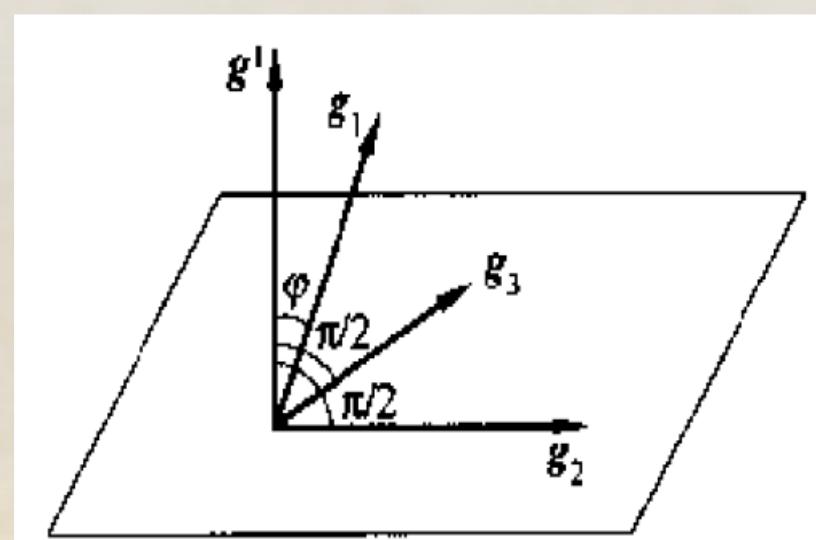
- 利用逆变基矢量，有

逆变分量

$$P^1 = \mathbf{P} \cdot \mathbf{g}^1$$

$$P^2 = \mathbf{P} \cdot \mathbf{g}^2$$

$$P^3 = \mathbf{P} \cdot \mathbf{g}^3$$



- 反之，如果将P沿逆变基矢量分解：

$$\mathbf{P} = P_1 \mathbf{g}^1 + P_2 \mathbf{g}^2 + P_3 \mathbf{g}^3$$

协变基矢量与逆变基矢量互偶

- 则有： $P_1 = \mathbf{P} \cdot \mathbf{g}_1, P_2 = \mathbf{P} \cdot \mathbf{g}_2, P_3 = \mathbf{P} \cdot \mathbf{g}_3$

协变分量

一、张量（见《张量分析》）

• 三维斜角直线坐标系 (pp. 7-10)

4、习题

- 令一组协变基向量为

$$\mathbf{g}_1 = \begin{bmatrix} -1 \\ \sqrt{3} \\ -2 \end{bmatrix}, \quad \mathbf{g}_2 = \begin{bmatrix} 2 \\ 1 \\ 4 \end{bmatrix}, \quad \mathbf{g}_3 = \begin{bmatrix} 3 \\ -2 \\ 1 \end{bmatrix}$$

- 有一向量

$$\mathbf{P} = \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \\ 1 \end{bmatrix}$$

- 将 \mathbf{P} 沿协变基矢量分解：

$$\mathbf{P} = P^1 \mathbf{g}_1 + P^2 \mathbf{g}_2 + P^3 \mathbf{g}_3$$

提示：利用逆变基矢量求解

$$\begin{cases} \mathbf{g}^i \cdot \mathbf{g}_i = 1 \quad (i = 1, 2, 3) \\ \mathbf{g}^i \cdot \mathbf{g}_j = 0 \quad (i \neq j) \end{cases}$$

$$\mathbf{g}^1 = a(\mathbf{g}_2 \times \mathbf{g}_3)$$

一、张量 (见《张量分析》)

• 三维斜角直线坐标系 (pp. 7-10)

4、习题

- 解：首先计算逆变基矢量

$$\mathbf{g}^1 = \frac{1}{\sqrt{g}} (\mathbf{g}_2 \times \mathbf{g}_3) = \frac{1}{\sqrt{g}} \begin{vmatrix} \mathbf{i} & \mathbf{j} & \mathbf{k} \\ 2 & 1 & 4 \\ 3 & -2 & 1 \end{vmatrix}$$

- 其中

$$\sqrt{g} = \mathbf{g}_1 \cdot (\mathbf{g}_2 \times \mathbf{g}_3) = \begin{vmatrix} -1 & \sqrt{3} & -2 \\ 2 & 1 & 4 \\ 3 & -2 & 1 \end{vmatrix} = 5 + 10\sqrt{3}$$

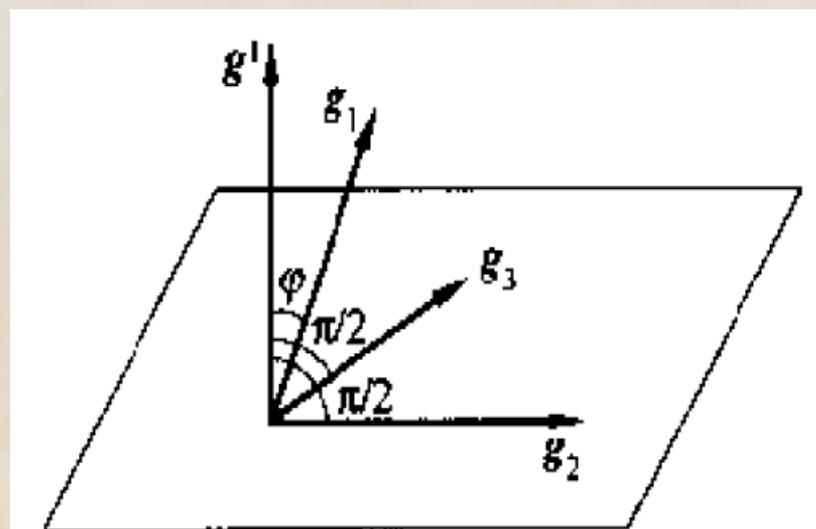
立体体积

- 则有：

$$\mathbf{g}^1 = \frac{1}{5+10\sqrt{3}} \begin{bmatrix} 9 \\ 10 \\ -7 \end{bmatrix}$$

- 同理有：

$$\mathbf{g}^2 = \frac{1}{5+10\sqrt{3}} \begin{bmatrix} 4-\sqrt{3} \\ 5 \\ 3\sqrt{3}-2 \end{bmatrix}; \quad \mathbf{g}^3 = \frac{1}{5} \begin{bmatrix} 2 \\ 0 \\ -1 \end{bmatrix}$$



一、张量（见《张量分析》）

• 三维斜角直线坐标系 (pp. 7-10)

4、习题

- 进而可以求解逆变分量

$$P^1 = \mathbf{P} \cdot \mathbf{g}^1 = \frac{12}{5+10\sqrt{3}} \approx 0.5376$$

$$P^2 = \mathbf{P} \cdot \mathbf{g}^2 = \frac{7+2\sqrt{3}}{5+10\sqrt{3}} \approx 0.4688$$

$$P^3 = \mathbf{P} \cdot \mathbf{g}^3 = 0.2$$

- 即 $\mathbf{P} = 0.5376\mathbf{g}_1 + 0.4688\mathbf{g}_2 + 0.2\mathbf{g}_3$

- 同样，利用对偶关系，可解

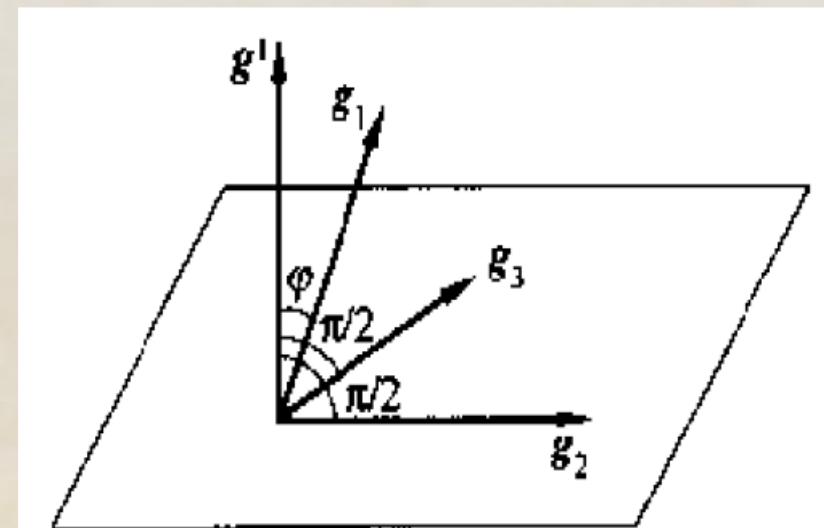
$$\mathbf{P} = P_1\mathbf{g}^1 + P_2\mathbf{g}^2 + P_3\mathbf{g}^3$$

$$P_1 = \mathbf{P} \cdot \mathbf{g}_1 = -1.2679$$

- 其中，协变分量为

$$P_2 = \mathbf{P} \cdot \mathbf{g}_2 = 7$$

$$P_3 = \mathbf{P} \cdot \mathbf{g}_3 = 2$$



一、张量（见《张量分析》）

• 斜角坐标系下的坐标变换 (pp. 14-17)

1、有新旧两组协变基矢量：

$$\{\mathbf{g}_{1'}, \mathbf{g}_{2'}, \mathbf{g}_{3'}\}, \quad \{\mathbf{g}_1, \mathbf{g}_2, \mathbf{g}_3\}$$

2、任意矢量 \mathbf{v} 对这两组基矢量分解：

$$\mathbf{v} = v^{1'} \mathbf{g}_{1'} + v^{2'} \mathbf{g}_{2'} + v^{3'} \mathbf{g}_{3'} = v^1 \mathbf{g}_1 + v^2 \mathbf{g}_2 + v^3 \mathbf{g}_3$$

3、 $\{v^{1'}, v^{2'}, v^{3'}\}$ 与 $\{v^1, v^2, v^3\}$ 之间的转换关系如何？

一、张量（见《张量分析》）

• 斜角坐标系下的坐标变换 (pp. 14-17)

1、有新旧两组协变基矢量：

$$\{\mathbf{g}_{1'}, \mathbf{g}_{2'}, \mathbf{g}_{3'}\}, \quad \{\mathbf{g}_1, \mathbf{g}_2, \mathbf{g}_3\}$$

2、任意矢量 \mathbf{v} 对这两组基矢量分解：

$$\mathbf{v} = v^{1'} \mathbf{g}_{1'} + v^{2'} \mathbf{g}_{2'} + v^{3'} \mathbf{g}_{3'} = v^1 \mathbf{g}_1 + v^2 \mathbf{g}_2 + v^3 \mathbf{g}_3$$

3、 $\{v^{1'}, v^{2'}, v^{3'}\}$ 与 $\{v^1, v^2, v^3\}$ 之间的转换关系如何？

- 将 $\{\mathbf{g}_1, \mathbf{g}_2, \mathbf{g}_3\}$ 对 $\{\mathbf{g}_{1'}, \mathbf{g}_{2'}, \mathbf{g}_{3'}\}$ 进行分解

$$\mathbf{g}_1 = \beta_1^{1'} \mathbf{g}_{1'} + \beta_1^{2'} \mathbf{g}_{2'} + \beta_1^{3'} \mathbf{g}_{3'}$$

$$\mathbf{g}_2 = \beta_2^{1'} \mathbf{g}_{1'} + \beta_2^{2'} \mathbf{g}_{2'} + \beta_2^{3'} \mathbf{g}_{3'}$$

$$\mathbf{g}_3 = \beta_3^{1'} \mathbf{g}_{1'} + \beta_3^{2'} \mathbf{g}_{2'} + \beta_3^{3'} \mathbf{g}_{3'} \quad \text{其中: } \beta_i^{j'} = ?$$

一、张量（见《张量分析》）

• 斜角坐标系下的坐标变换 (pp. 14-17)

1、有新旧两组协变基矢量：

$$\{\mathbf{g}_{1'}, \mathbf{g}_{2'}, \mathbf{g}_{3'}\}, \quad \{\mathbf{g}_1, \mathbf{g}_2, \mathbf{g}_3\}$$

2、任意矢量 \mathbf{v} 对这两组基矢量分解：

$$\mathbf{v} = v^1 \mathbf{g}_{1'} + v^2 \mathbf{g}_{2'} + v^3 \mathbf{g}_{3'} = v^1 \mathbf{g}_1 + v^2 \mathbf{g}_2 + v^3 \mathbf{g}_3$$

3、 $\{v^1, v^2, v^3\}$ 与 $\{v^1, v^2, v^3\}$ 之间的转换关系如何？

- 将 $\{\mathbf{g}_1, \mathbf{g}_2, \mathbf{g}_3\}$ 对 $\{\mathbf{g}_{1'}, \mathbf{g}_{2'}, \mathbf{g}_{3'}\}$ 进行分解

$$\mathbf{g}_1 = \beta_1^1 \mathbf{g}_{1'} + \beta_1^2 \mathbf{g}_{2'} + \beta_1^3 \mathbf{g}_{3'}$$

$$\mathbf{g}_2 = \beta_2^1 \mathbf{g}_{1'} + \beta_2^2 \mathbf{g}_{2'} + \beta_2^3 \mathbf{g}_{3'}$$

$$\mathbf{g}_3 = \beta_3^1 \mathbf{g}_{1'} + \beta_3^2 \mathbf{g}_{2'} + \beta_3^3 \mathbf{g}_{3'} \quad \text{其中: } \beta_i^{j'} = \mathbf{g}_i \cdot \mathbf{g}^{j'}$$



一、张量（见《张量分析》）

• 斜角坐标系下的坐标变换 (pp. 14-17)

- 可得

$$\begin{aligned}\mathbf{v} &= \nu^1 \mathbf{g}_1 + \nu^2 \mathbf{g}_2 + \nu^3 \mathbf{g}_3 \\ &= (\nu^1 \beta_1^{1'} + \nu^2 \beta_2^{1'} + \nu^3 \beta_3^{1'}) \mathbf{g}_{1'} \\ &\quad + (\nu^1 \beta_1^{2'} + \nu^2 \beta_2^{2'} + \nu^3 \beta_3^{2'}) \mathbf{g}_{2'} \\ &\quad + (\nu^1 \beta_1^{3'} + \nu^2 \beta_2^{3'} + \nu^3 \beta_3^{3'}) \mathbf{g}_{3'}\end{aligned}$$

- 因此有

$$\begin{bmatrix} \nu^{1'} \\ \nu^{2'} \\ \nu^{3'} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \beta_1^{1'} & \beta_2^{1'} & \beta_3^{1'} \\ \beta_1^{2'} & \beta_2^{2'} & \beta_3^{2'} \\ \beta_1^{3'} & \beta_2^{3'} & \beta_3^{3'} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \nu^1 \\ \nu^2 \\ \nu^3 \end{bmatrix} \quad \text{记: } \mathbf{T}^{ij'} = \begin{bmatrix} \beta_1^{1'} & \beta_2^{1'} & \beta_3^{1'} \\ \beta_1^{2'} & \beta_2^{2'} & \beta_3^{2'} \\ \beta_1^{3'} & \beta_2^{3'} & \beta_3^{3'} \end{bmatrix}_{23}$$

一、张量（见《张量分析》）

- 斜角坐标系下的坐标变换 (pp. 14-17)

- 思考：推导新坐标向旧坐标的转换关系？

$$\mathbf{v} = v^1' \mathbf{g}_1' + v^2' \mathbf{g}_2' + v^3' \mathbf{g}_3' = v^1 \mathbf{g}_1 + v^2 \mathbf{g}_2 + v^3 \mathbf{g}_3$$

一、张量（见《张量分析》）

• 斜角坐标系下的坐标变换 (pp. 14-17)

- 思考：推导新坐标向旧坐标的转换关系？

代入

$$\mathbf{v} = v^{1'} \mathbf{g}_{1'} + v^{2'} \mathbf{g}_{2'} + v^{3'} \mathbf{g}_{3'} = v^1 \mathbf{g}_1 + v^2 \mathbf{g}_2 + v^3 \mathbf{g}_3$$

- 将 $\{\mathbf{g}_{1'}, \mathbf{g}_{2'}, \mathbf{g}_{3'}\}$ 沿 $\{\mathbf{g}_1, \mathbf{g}_2, \mathbf{g}_3\}$ 进行分解

$$\mathbf{g}_{1'} = \beta_{1'}^1 \mathbf{g}_1 + \beta_{1'}^2 \mathbf{g}_2 + \beta_{1'}^3 \mathbf{g}_3$$

$$\mathbf{g}_{2'} = \beta_{2'}^1 \mathbf{g}_1 + \beta_{2'}^2 \mathbf{g}_2 + \beta_{2'}^3 \mathbf{g}_3$$

$$\mathbf{g}_{3'} = \beta_{3'}^1 \mathbf{g}_1 + \beta_{3'}^2 \mathbf{g}_2 + \beta_{3'}^3 \mathbf{g}_3$$

其中： $\beta_{i'}^j = \mathbf{g}_{i'} \cdot \mathbf{g}^j$

一、张量（见《张量分析》）

• 斜角坐标系下的坐标变换 (pp. 14-17)

- 反之，可得新坐标向旧坐标的转换关系

$$\begin{bmatrix} \nu^1 \\ \nu^2 \\ \nu^3 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \beta_{1'}^1 & \beta_{2'}^1 & \beta_{3'}^1 \\ \beta_{1'}^2 & \beta_{2'}^2 & \beta_{3'}^2 \\ \beta_{1'}^3 & \beta_{2'}^3 & \beta_{3'}^3 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \nu^{1'} \\ \nu^{2'} \\ \nu^{3'} \end{bmatrix} \quad \text{其中: } \beta_{i'}^j = \mathbf{g}_{i'} \cdot \mathbf{g}^j$$

$$\text{记: } \mathbf{T}^{i'j} = \begin{bmatrix} \beta_{1'}^1 & \beta_{2'}^1 & \beta_{3'}^1 \\ \beta_{1'}^2 & \beta_{2'}^2 & \beta_{3'}^2 \\ \beta_{1'}^3 & \beta_{2'}^3 & \beta_{3'}^3 \end{bmatrix}$$

一、张量（见《张量分析》）

• 斜角坐标系下的坐标变换 (pp. 14-17)

- 如果以逆变基矢量为基底，则有如下协变坐标的转换关系

$$\begin{bmatrix} \nu_{1'} \\ \nu_{2'} \\ \nu_{3'} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \beta_{1'}^1 & \beta_{1'}^2 & \beta_{1'}^3 \\ \beta_{2'}^1 & \beta_{2'}^2 & \beta_{2'}^3 \\ \beta_{3'}^1 & \beta_{3'}^2 & \beta_{3'}^3 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \nu_1 \\ \nu_2 \\ \nu_3 \end{bmatrix} \quad \text{记: } \mathbf{T}_{ij'} = \begin{bmatrix} \beta_{1'}^1 & \beta_{1'}^2 & \beta_{1'}^3 \\ \beta_{2'}^1 & \beta_{2'}^2 & \beta_{2'}^3 \\ \beta_{3'}^1 & \beta_{3'}^2 & \beta_{3'}^3 \end{bmatrix}$$

$$\begin{bmatrix} \nu_1 \\ \nu_2 \\ \nu_3 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \beta_1^{1'} & \beta_1^{2'} & \beta_1^{3'} \\ \beta_2^{1'} & \beta_2^{2'} & \beta_2^{3'} \\ \beta_3^{1'} & \beta_3^{2'} & \beta_3^{3'} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \nu_{1'} \\ \nu_{2'} \\ \nu_{3'} \end{bmatrix} \quad \text{记: } \mathbf{T}_{i'j} = \begin{bmatrix} \beta_1^{1'} & \beta_1^{2'} & \beta_1^{3'} \\ \beta_2^{1'} & \beta_2^{2'} & \beta_2^{3'} \\ \beta_3^{1'} & \beta_3^{2'} & \beta_3^{3'} \end{bmatrix}$$

一、张量（见《张量分析》）

• 斜角坐标系下的坐标变换 (pp. 14-17)

- 坐标变换矩阵之间的关系？

$$\mathbf{T}^{ij'} = \begin{bmatrix} \beta_1^{1'} & \beta_2^{1'} & \beta_3^{1'} \\ \beta_1^{2'} & \beta_2^{2'} & \beta_3^{2'} \\ \beta_1^{3'} & \beta_2^{3'} & \beta_3^{3'} \end{bmatrix} \quad \longleftrightarrow \quad \mathbf{T}^{i'j} = \begin{bmatrix} \beta_1^1 & \beta_{2'}^1 & \beta_{3'}^1 \\ \beta_{1'}^2 & \beta_{2'}^2 & \beta_{3'}^2 \\ \beta_{1'}^3 & \beta_{2'}^3 & \beta_{3'}^3 \end{bmatrix}$$



$$\mathbf{T}_{ij'} = \begin{bmatrix} \beta_{1'}^1 & \beta_{1'}^2 & \beta_{1'}^3 \\ \beta_{2'}^1 & \beta_{2'}^2 & \beta_{2'}^3 \\ \beta_{3'}^1 & \beta_{3'}^2 & \beta_{3'}^3 \end{bmatrix} \quad \longleftrightarrow \quad \mathbf{T}_{i'j} = \begin{bmatrix} \beta_1^{1'} & \beta_1^{2'} & \beta_1^{3'} \\ \beta_2^{1'} & \beta_2^{2'} & \beta_2^{3'} \\ \beta_3^{1'} & \beta_3^{2'} & \beta_3^{3'} \end{bmatrix}$$

一、张量（见《张量分析》）

• 斜角坐标系下的坐标变换 (pp. 14-17)

- 通过观察

$$\mathbf{T}^{ij'} = \begin{bmatrix} \beta_1^{1'} & \beta_2^{1'} & \beta_3^{1'} \\ \beta_1^{2'} & \beta_2^{2'} & \beta_3^{2'} \\ \beta_1^{3'} & \beta_2^{3'} & \beta_3^{3'} \end{bmatrix} \xleftrightarrow{\text{互逆}} \mathbf{T}^{i'j} = \begin{bmatrix} \beta_{1'}^1 & \beta_{2'}^1 & \beta_{3'}^1 \\ \beta_{1'}^2 & \beta_{2'}^2 & \beta_{3'}^2 \\ \beta_{1'}^3 & \beta_{2'}^3 & \beta_{3'}^3 \end{bmatrix}$$

?

$$\mathbf{T}_{ij'} = \begin{bmatrix} \beta_{1'}^1 & \beta_{1'}^2 & \beta_{1'}^3 \\ \beta_{2'}^1 & \beta_{2'}^2 & \beta_{2'}^3 \\ \beta_{3'}^1 & \beta_{3'}^2 & \beta_{3'}^3 \end{bmatrix} \xleftrightarrow{\text{转置}} \mathbf{T}_{i'j} = \begin{bmatrix} \beta_1^{1'} & \beta_1^{2'} & \beta_1^{3'} \\ \beta_2^{1'} & \beta_2^{2'} & \beta_2^{3'} \\ \beta_3^{1'} & \beta_3^{2'} & \beta_3^{3'} \end{bmatrix}$$

互逆

一、张量（见《张量分析》）

• 斜角坐标系下的坐标变换 (pp. 14-17)

- 如果新旧两组基矢量是两组单位正交的基矢量呢？

$$\mathbf{T}^{ij'} = \begin{bmatrix} \beta_1^{1'} & \beta_2^{1'} & \beta_3^{1'} \\ \beta_1^{2'} & \beta_2^{2'} & \beta_3^{2'} \\ \beta_1^{3'} & \beta_2^{3'} & \beta_3^{3'} \end{bmatrix} \quad \text{互逆} \quad \mathbf{T}^{i'j} = \begin{bmatrix} \beta_{1'}^1 & \beta_{2'}^1 & \beta_{3'}^1 \\ \beta_{1'}^2 & \beta_{2'}^2 & \beta_{3'}^2 \\ \beta_{1'}^3 & \beta_{2'}^3 & \beta_{3'}^3 \end{bmatrix}$$

? 转置 ?

$$\mathbf{T}_{ij'} = \begin{bmatrix} \beta_{1'}^1 & \beta_{1'}^2 & \beta_{1'}^3 \\ \beta_{2'}^1 & \beta_{2'}^2 & \beta_{2'}^3 \\ \beta_{3'}^1 & \beta_{3'}^2 & \beta_{3'}^3 \end{bmatrix} \quad \text{互逆} \quad \mathbf{T}_{i'j} = \begin{bmatrix} \beta_1^{1'} & \beta_1^{2'} & \beta_1^{3'} \\ \beta_2^{1'} & \beta_2^{2'} & \beta_2^{3'} \\ \beta_3^{1'} & \beta_3^{2'} & \beta_3^{3'} \end{bmatrix}$$

一、张量（见《张量分析》）

• 斜角坐标系下的坐标变换 (pp. 14-17)

4、如果将旧的逆变基矢量看作一个新坐标系的协变基矢量：

将 $\{\mathbf{g}^1, \mathbf{g}^2, \mathbf{g}^3\}$ 替代 $\{\mathbf{g}_{1'}, \mathbf{g}_{2'}, \mathbf{g}_{3'}\}$

建立的协变坐标与逆变坐标之间的坐标转换关系？

$$\mathbf{v} = v_1 \mathbf{g}^1 + v_2 \mathbf{g}^2 + v_3 \mathbf{g}^3 = v^1 \mathbf{g}_1 + v^2 \mathbf{g}_2 + v^3 \mathbf{g}_3$$

一、张量（见《张量分析》）

• 斜角坐标系下的坐标变换 (pp. 14-17)

4. 如果将旧的逆变基矢量看作一个新坐标系的协变基矢量：

将 $\{\mathbf{g}^1, \mathbf{g}^2, \mathbf{g}^3\}$ 替代 $\{\mathbf{g}_{1'}, \mathbf{g}_{2'}, \mathbf{g}_{3'}\}$

建立的协变坐标与逆变坐标之间的坐标转换关系？

$$\mathbf{v} = v_1 \mathbf{g}^1 + v_2 \mathbf{g}^2 + v_3 \mathbf{g}^3 = v^1 \mathbf{g}_1 + v^2 \mathbf{g}_2 + v^3 \mathbf{g}_3$$

例如，要建立 $\{v^1, v^2, v^3\} \Rightarrow \{v_1, v_2, v_3\}$ 的坐标变换关系

- 需要将 $\{\mathbf{g}_1, \mathbf{g}_2, \mathbf{g}_3\}$ 沿 $\{\mathbf{g}^1, \mathbf{g}^2, \mathbf{g}^3\}$ 进行分解

代入

$$\mathbf{g}_1 = \beta_{11} \mathbf{g}^1 + \beta_{21} \mathbf{g}^2 + \beta_{31} \mathbf{g}^3$$

$$\mathbf{g}_2 = \beta_{12} \mathbf{g}^1 + \beta_{22} \mathbf{g}^2 + \beta_{32} \mathbf{g}^3$$

$$\mathbf{g}_3 = \beta_{13} \mathbf{g}^1 + \beta_{23} \mathbf{g}^2 + \beta_{33} \mathbf{g}^3$$

一、张量（见《张量分析》）

• 斜角坐标系下的坐标变换 (pp. 14-17)

可得

$$\begin{bmatrix} v_1 \\ v_2 \\ v_3 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \beta_{11} & \beta_{12} & \beta_{13} \\ \beta_{21} & \beta_{22} & \beta_{23} \\ \beta_{31} & \beta_{32} & \beta_{33} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} v^1 \\ v^2 \\ v^3 \end{bmatrix} \quad \text{其中: } \beta_{ij} = \mathbf{g}_i \cdot \mathbf{g}_j$$

类似地，有

$$\begin{bmatrix} v^1 \\ v^2 \\ v^3 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \beta^{11} & \beta^{12} & \beta^{13} \\ \beta^{21} & \beta^{22} & \beta^{23} \\ \beta^{31} & \beta^{32} & \beta^{33} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} v_1 \\ v_2 \\ v_3 \end{bmatrix} \quad \text{其中: } \beta^{ij} = \mathbf{g}^i \cdot \mathbf{g}^j$$

上式代表了指标升降关系

一、张量（见《张量分析》）

• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

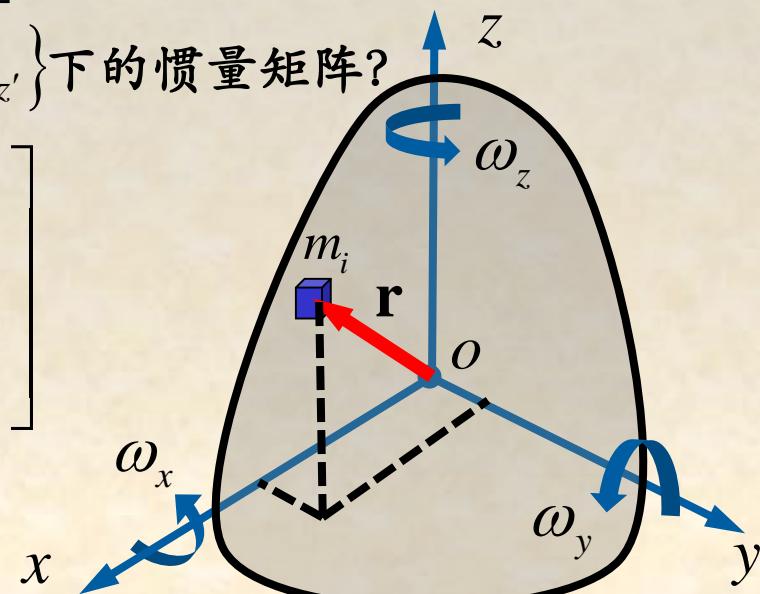
5、在单位正交基矢量 $\{\mathbf{e}_x, \mathbf{e}_y, \mathbf{e}_z\}$ （此时逆/协变基矢量相同）下，已知某刚体有如下惯量矩阵：

$$\begin{bmatrix} I_{xx} & -I_{xy} & -I_{xz} \\ -I_{yx} & I_{yy} & -I_{yz} \\ -I_{zx} & -I_{zy} & I_{zz} \end{bmatrix}$$

思考：为什么存在负号？

那么如何求解在新正交坐标系 $\{\mathbf{e}_{x'}, \mathbf{e}_{y'}, \mathbf{e}_{z'}\}$ 下的惯量矩阵？

$$\begin{bmatrix} I_{x'x'} & -I_{x'y'} & -I_{x'z'} \\ -I_{y'x'} & I_{y'y'} & -I_{y'z'} \\ -I_{z'x'} & -I_{z'y'} & I_{z'z'} \end{bmatrix}$$



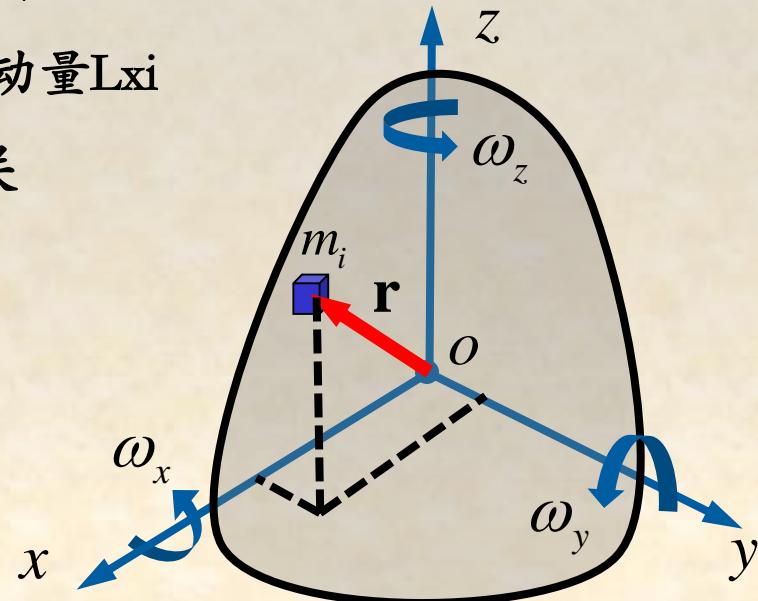
一、张量（见《张量分析》）

• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

下面通过推导刚体的角动量来解释惯量矩阵的定义，特别是为什么存在负号？

- (1) 有一个坐标系o-xyz，基矢量为 $\{\mathbf{e}_x, \mathbf{e}_y, \mathbf{e}_z\}$
- (2) 有一个刚体相对惯性空间转动，转动角速度沿x, y, z轴的分量为 $\omega_x, \omega_y, \omega_z$
- (3) 刚体相对于O点的角动量可以分解为沿x, y, z三个轴的分量 L_x, L_y, L_z
- (4) 刚体的角动量等于每一个质点的角动量之和
- (5) 这里，我们先观察第*i*个质点 m_i 绕x轴的角动量 L_{xi}
- (6) L_{xi} 与 m_i 垂直于x轴的速度分量 V_{yi} 和 V_{zi} 有关

记： m_i 点的位置 (x_i, y_i, z_i)



一、张量（见《张量分析》）

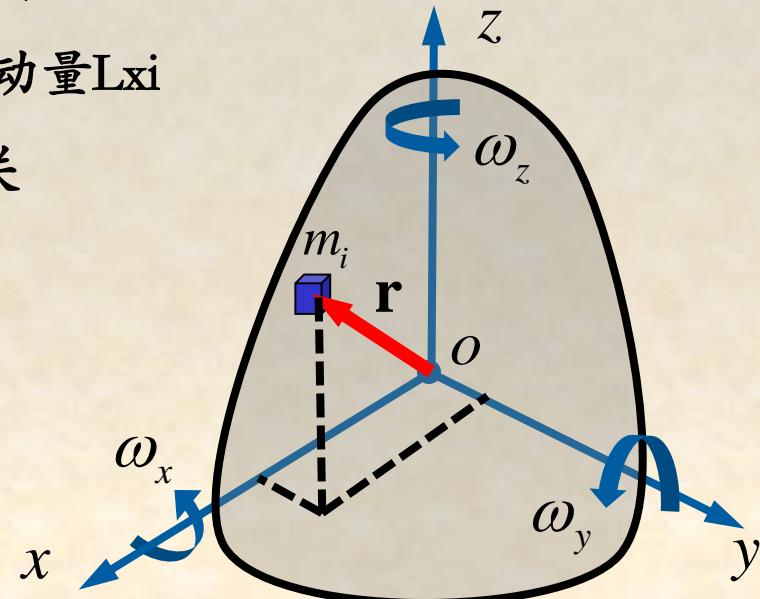
• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

下面通过推导刚体的角动量来解释惯量矩阵的定义，特别是为什么存在负号？

- (1) 有一个坐标系o-xyz，基矢量为 $\{\mathbf{e}_x, \mathbf{e}_y, \mathbf{e}_z\}$
- (2) 有一个刚体相对惯性空间转动，转动角速度沿x, y, z轴的分量为 $\omega_x, \omega_y, \omega_z$
- (3) 刚体相对于O点的角动量可以分解为沿x, y, z三个轴的分量 L_x, L_y, L_z
- (4) 刚体的角动量等于每一个质点的角动量之和
- (5) 这里，我们先观察第*i*个质点 m_i 绕x轴的角动量 L_{xi}
- (6) L_{xi} 与 m_i 垂直于x轴的速度分量 V_{yi} 和 V_{zi} 有关

$$V_{yi} = -\omega_x z_i + \omega_z x_i$$

$$V_{zi} = \omega_x y_i - \omega_y x_i$$



一、张量（见《张量分析》）

• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

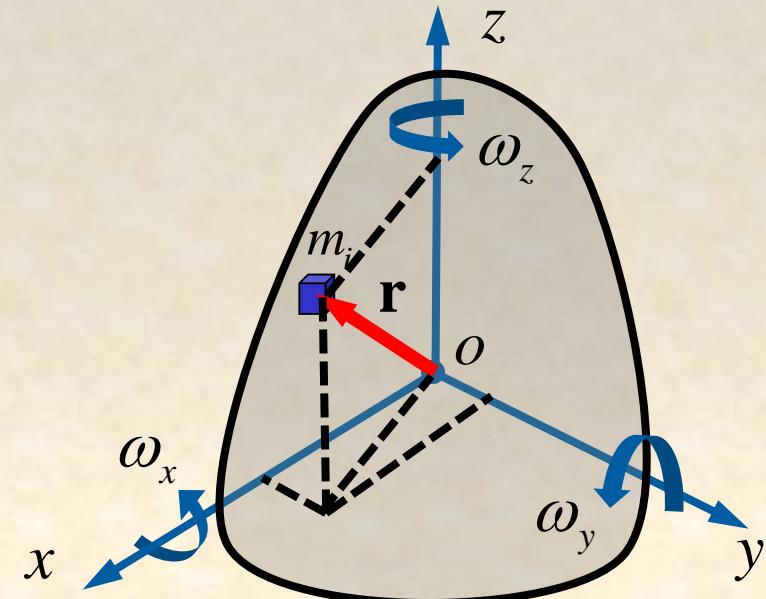
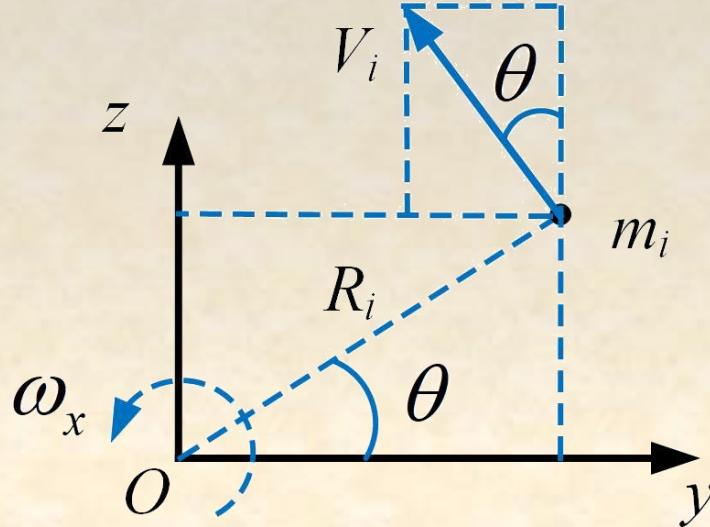
下面通过推导刚体的角动量介绍惯量矩阵：

(5) 这里，我们先观察第*i*个质点 m_i 相对于x轴的角动量 L_{xi}

(6) L_{xi} 与 m_i 垂直于x轴的速度分量 V_{yi} 和 V_{zi} 有关

$$V_{yi} = -V_i \sin \theta = -\omega_x R_i \sin \theta = -\omega_x z_i$$

$$V_{zi} = V_i \cos \theta = \omega_x R_i \cos \theta = \omega_x y_i$$



一、张量（见《张量分析》）

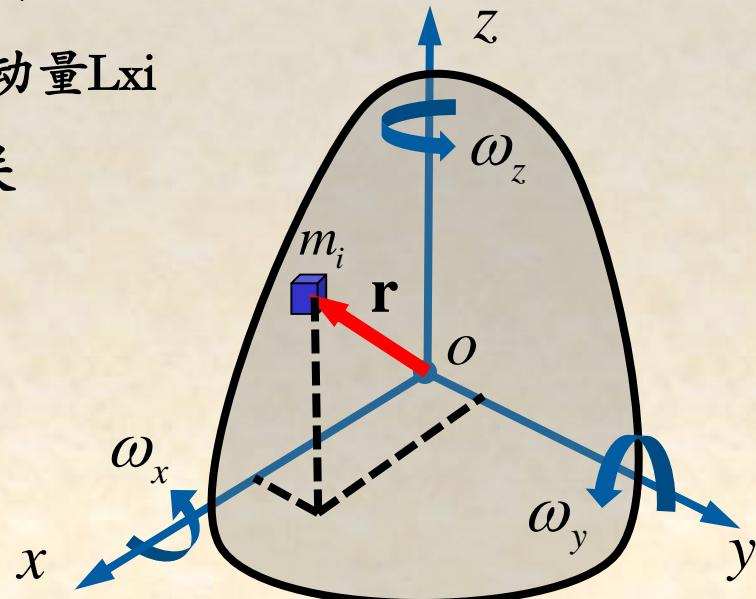
• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

下面通过推导刚体的角动量来解释惯量矩阵的定义，特别是为什么存在负号？

- (1) 有一个坐标系o-xyz，基矢量为 $\{\mathbf{e}_x, \mathbf{e}_y, \mathbf{e}_z\}$
- (2) 有一个刚体相对惯性空间转动，转动角速度沿x, y, z轴的分量为 $\omega_x, \omega_y, \omega_z$
- (3) 刚体相对于O点的角动量可以分解为沿x, y, z三个轴的分量 L_x, L_y, L_z
- (4) 刚体的角动量等于每一个质点的角动量之和
- (5) 这里，我们先观察第*i*个质点 m_i 绕x轴的角动量 L_{xi}
- (6) L_{xi} 与 m_i 垂直于x轴的速度分量 V_{yi} 和 V_{zi} 有关

$$V_{yi} = -\omega_x z_i + \omega_z x_i$$

$$V_{zi} = \omega_x y_i - \omega_y x_i$$



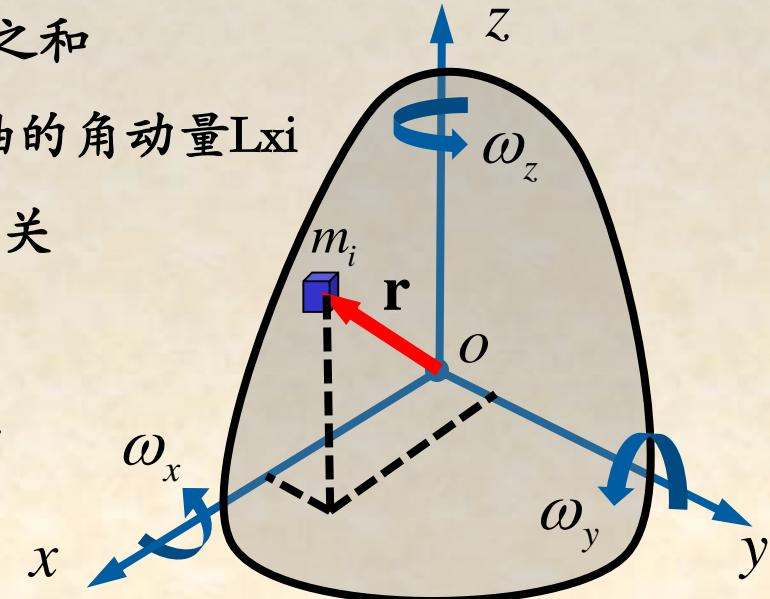
一、张量（见《张量分析》）

• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

下面通过推导刚体的角动量介绍惯量矩阵：

- (1) 有一个坐标系O-xyz，基矢量为 $\{\mathbf{e}_x, \mathbf{e}_y, \mathbf{e}_z\}$
- (2) 有一个刚体相对惯性空间转动，转动角速度沿x, y, z轴的分量为 $\omega_x, \omega_y, \omega_z$
- (3) 刚体相对于O点的角动量可以沿x, y, z三个轴分解为三个分量 L_x, L_y, L_z
- (4) 刚体的角动量等于每一个质点的角动量之和
- (5) 这里，我们先观察第i个质点 m_i 相对于x轴的角动量 L_{xi}
- (6) L_{xi} 与 m_i 垂直于x轴的速度分量 V_{yi} 和 V_{zi} 有关

$$\begin{aligned}L_{xi} &= -m_i V_{yi} z_i + m_i V_{zi} y_i \\&= -m_i (-\omega_x z_i + \omega_z x_i) z_i + m_i (\omega_x y_i - \omega_y x_i) y_i \\&= m_i [(y_i^2 + z_i^2) \omega_x - x_i y_i \omega_y - x_i z_i \omega_z]\end{aligned}$$



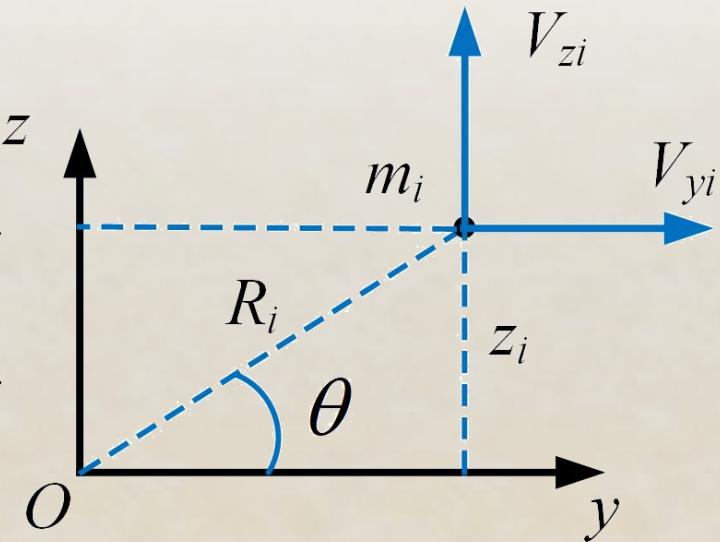
一、张量（见《张量分析》）

• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

下面通过推导刚体的角动量介绍惯量矩阵：

(5) 这里，我们先观察第*i*个质点 m_i 相对于x轴的角动量 L_{xi}

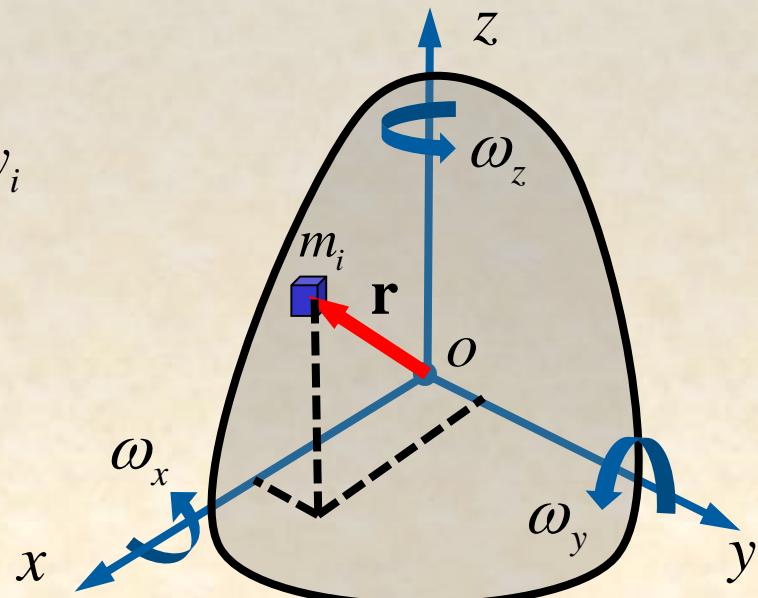
(6) L_{xi} 与 m_i 垂直于x轴的速度分量 V_{yi} 和 V_{zi} 有关



$$L_{xi} = -m_i V_{yi} z_i + m_i V_{zi} y_i$$

$$= -m_i (-\omega_x z_i + \omega_z x_i) z_i + m_i (\omega_x y_i - \omega_y x_i) y_i$$

$$= m_i [(y_i^2 + z_i^2) \omega_x - x_i y_i \omega_y - x_i z_i \omega_z]$$



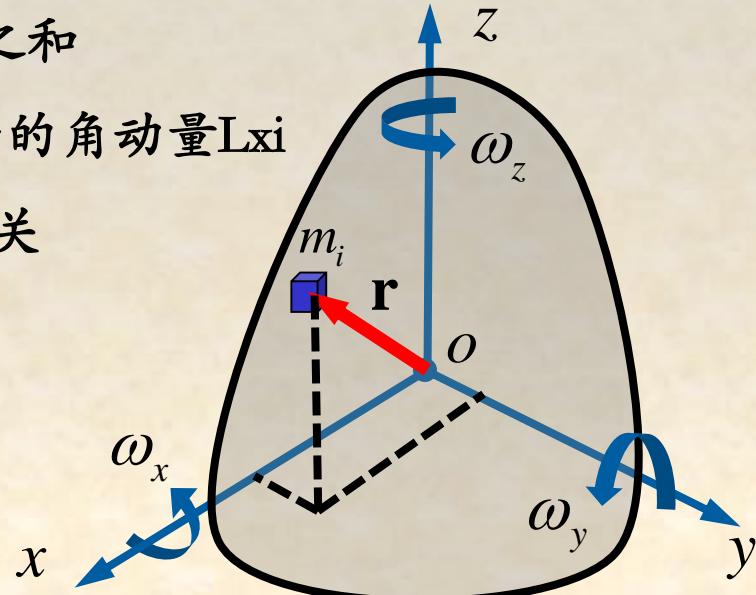
一、张量（见《张量分析》）

• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

下面通过推导刚体的角动量介绍惯量矩阵：

- (1) 有一个坐标系O-xyz，基矢量为 $\{\mathbf{e}_x, \mathbf{e}_y, \mathbf{e}_z\}$
- (2) 有一个刚体相对惯性空间转动，转动角速度沿x, y, z轴的分量为 $\omega_x, \omega_y, \omega_z$
- (3) 刚体相对于O点的角动量可以沿x, y, z三个轴分解为三个分量 L_x, L_y, L_z
- (4) 刚体的角动量等于每一个质点的角动量之和
- (5) 这里，我们先观察第i个质点 m_i 相对于x轴的角动量 L_{xi}
- (6) L_{xi} 与 m_i 垂直于x轴的速度分量 V_{yi} 和 V_{zi} 有关

$$L_{xi} = m_i \begin{bmatrix} y_i^2 + z_i^2 & -x_i y_i & -x_i z_i \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{bmatrix}$$



一、张量（见《张量分析》）

• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

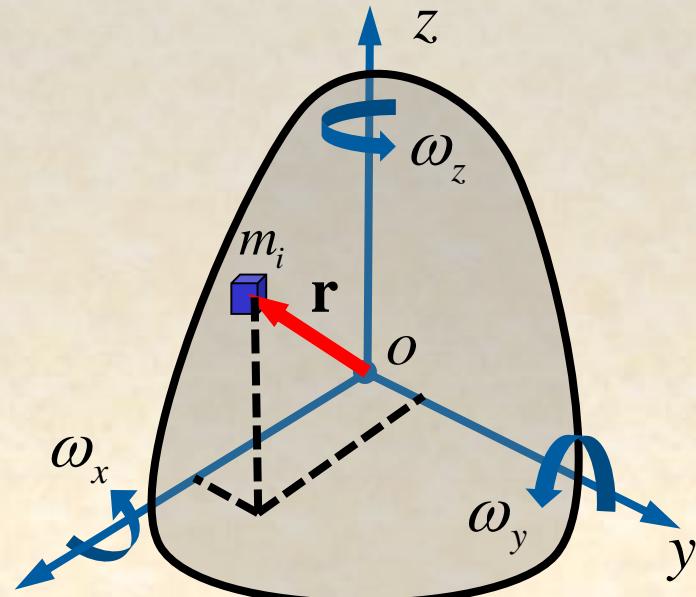
下面通过推导刚体的角动量介绍惯量矩阵：

(7) 类似地，有

$$L_{yi} = m_i \begin{bmatrix} -y_i x_i & x_i^2 + z_i^2 & -y_i z_i \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{bmatrix}$$
$$L_{zi} = m_i \begin{bmatrix} -z_i x_i & -z_i y_i & x_i^2 + y_i^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{bmatrix}$$

整理得：

$$\begin{bmatrix} L_{xi} \\ L_{yi} \\ L_{zi} \end{bmatrix} = m_i \begin{bmatrix} y_i^2 + z_i^2 & -x_i y_i & -x_i z_i \\ -y_i x_i & x_i^2 + z_i^2 & -y_i z_i \\ -z_i x_i & -z_i y_i & x_i^2 + y_i^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{bmatrix} x$$



一、张量（见《张量分析》）

• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

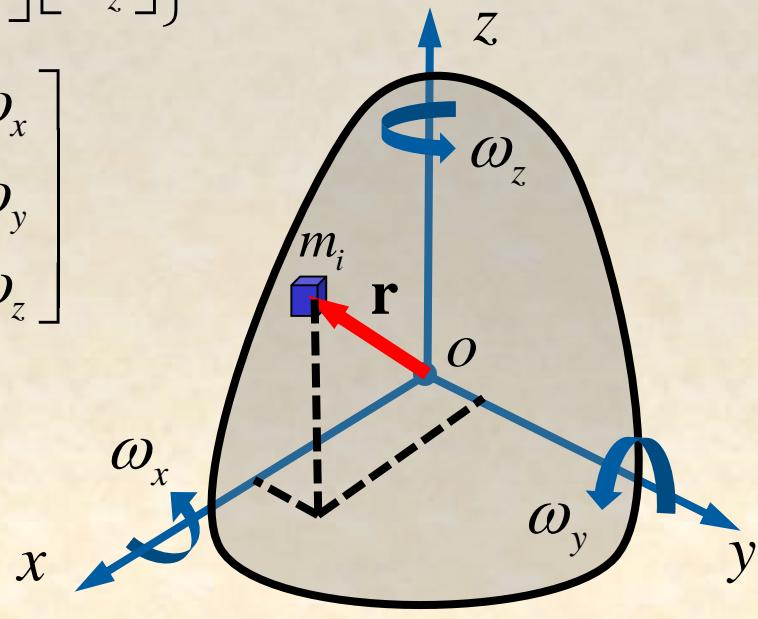
下面通过推导刚体的角动量介绍惯量矩阵：

(8) 刚体的角动量等于每一个质点的角动量之和

$$\begin{bmatrix} L_x \\ L_y \\ L_z \end{bmatrix} = \sum \left\{ m_i \begin{bmatrix} y_i^2 + z_i^2 & -x_i y_i & -x_i z_i \\ -y_i x_i & x_i^2 + z_i^2 & -y_i z_i \\ -z_i x_i & -z_i y_i & x_i^2 + y_i^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{bmatrix} \right\}$$

$$= \sum \left\{ m_i \begin{bmatrix} y_i^2 + z_i^2 & -x_i y_i & -x_i z_i \\ -y_i x_i & x_i^2 + z_i^2 & -y_i z_i \\ -z_i x_i & -z_i y_i & x_i^2 + y_i^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{bmatrix} \right\}$$

$$= \begin{bmatrix} I_{xx} & -I_{xy} & -I_{xz} \\ -I_{yx} & I_{yy} & -I_{yz} \\ -I_{zx} & -I_{zy} & I_{zz} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{bmatrix}$$



一、张量（见《张量分析》）

• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

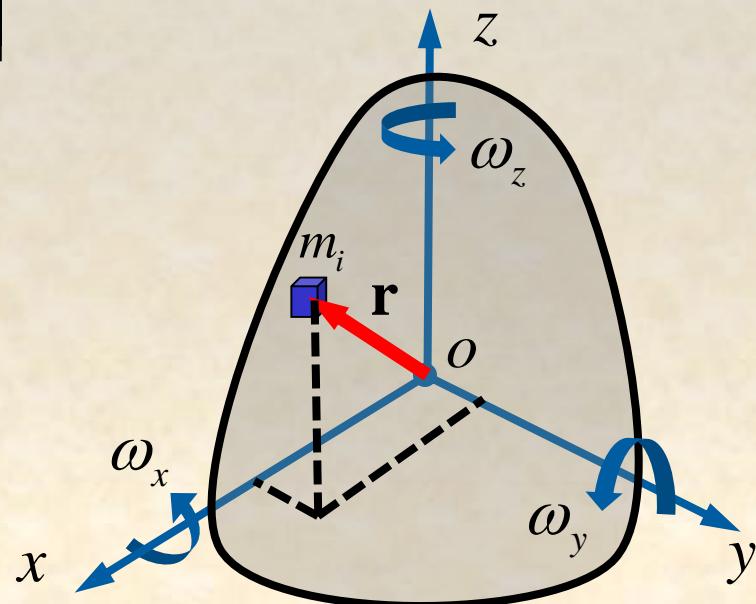
下面通过推导刚体的角动量介绍惯量矩阵：

(9) 总结：为何有负号？

$$\begin{bmatrix} L_{xi} \\ L_{yi} \\ L_{zi} \end{bmatrix} = m_i \begin{bmatrix} y_i^2 + z_i^2 & -x_i y_i & -x_i z_i \\ -y_i x_i & x_i^2 + z_i^2 & -y_i z_i \\ -z_i x_i & -z_i y_i & x_i^2 + y_i^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \omega_x \\ \omega_y \\ \omega_z \end{bmatrix}$$

单独分析这一项：

- 当 x_i 和 y_i 大于零的时候， ω_y 引起的垂直于 x 轴的速度分量沿 z 轴负方向；
- 由右手法则可知，这个速度分量引起的相对 x 轴的角动量分量沿 x 轴的负方向；
- 因此，该项中存在负号。



一、张量（见《张量分析》）

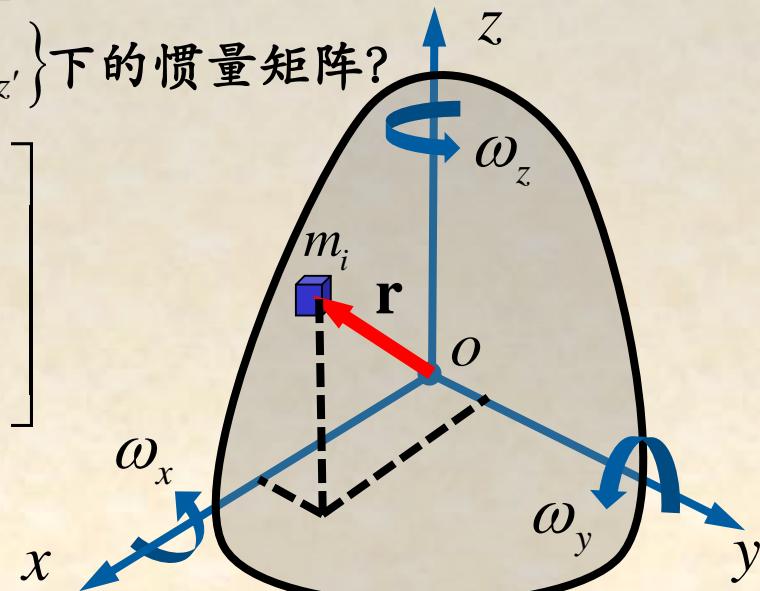
• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

5、在单位正交基矢量 $\{\mathbf{e}_x, \mathbf{e}_y, \mathbf{e}_z\}$ （此时逆/协变基矢量相同）下，已知某刚体有如下惯量矩阵：

$$\begin{bmatrix} I_{xx} & -I_{xy} & -I_{xz} \\ -I_{yx} & I_{yy} & -I_{yz} \\ -I_{zx} & -I_{zy} & I_{zz} \end{bmatrix}$$

那么如何求解在新正交坐标系 $\{\mathbf{e}_{x'}, \mathbf{e}_{y'}, \mathbf{e}_{z'}\}$ 下的惯量矩阵？

$$\begin{bmatrix} I_{x'x'} & -I_{x'y'} & -I_{x'z'} \\ -I_{y'x'} & I_{y'y'} & -I_{y'z'} \\ -I_{z'x'} & -I_{z'y'} & I_{z'z'} \end{bmatrix}$$

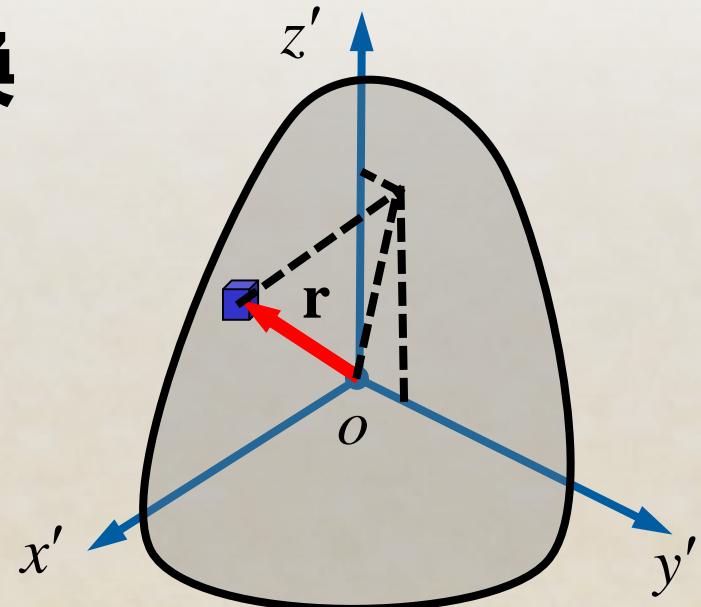


一、张量（见《张量分析》）

• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

解：分别看每一个元素

$$\begin{bmatrix} I_{x'x'} & -I_{x'y'} & -I_{x'z'} \\ -I_{y'x'} & I_{y'y'} & -I_{y'z'} \\ -I_{z'x'} & -I_{z'y'} & I_{z'z'} \end{bmatrix}$$



$$\begin{aligned} I_{x'x'} &= \int \left[(\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_{y'})^2 + (\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_{z'})^2 \right] \rho dV \\ &= \int \left[\|\mathbf{r}\|^2 - (\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_{x'})^2 \right] \rho dV \\ &= \int \|\mathbf{r}\|^2 \rho dV - \int \left(\mathbf{r} \cdot (\beta_{x'x} \mathbf{e}_x + \beta_{x'y} \mathbf{e}_y + \beta_{x'z} \mathbf{e}_z) \right)^2 \rho dV \end{aligned}$$

不随坐标系变化，记为 I

一、张量 (见《张量分析》)

• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

其中：

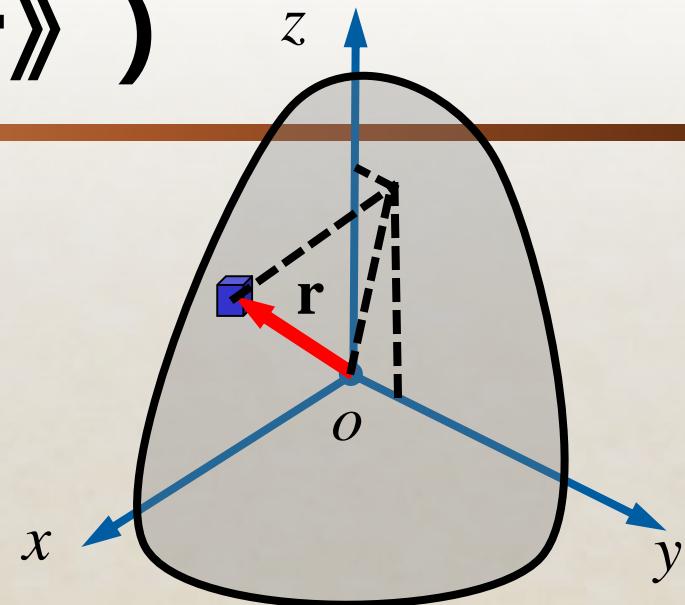
$$\left(\mathbf{r} \cdot (\beta_{x'x} \mathbf{e}_x + \beta_{x'y} \mathbf{e}_y + \beta_{x'z} \mathbf{e}_z) \right)^2$$

$$= (\beta_{x'x} \mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_x + \beta_{x'y} \mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_y + \beta_{x'z} \mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_z)^2$$

$$= (\beta_{x'x} \mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_x + \beta_{x'y} \mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_y + \beta_{x'z} \mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_z) (\beta_{x'x} \mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_x + \beta_{x'y} \mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_y + \beta_{x'z} \mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_z)$$

$$= [\beta_{x'x} \quad \beta_{x'y} \quad \beta_{x'z}] \begin{bmatrix} \mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_x \\ \mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_y \\ \mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_z \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_x & \mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_y & \mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_z \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \beta_{x'x} \\ \beta_{x'y} \\ \beta_{x'z} \end{bmatrix}$$

$$= [\beta_{x'x} \quad \beta_{x'y} \quad \beta_{x'z}] \begin{bmatrix} (\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_x)^2 & (\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_x)(\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_y) & (\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_x)(\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_z) \\ (\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_y)(\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_x) & (\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_y)^2 & (\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_y)(\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_z) \\ (\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_z)(\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_x) & (\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_z)(\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_y) & (\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_z)^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \beta_{x'x} \\ \beta_{x'y} \\ \beta_{x'z} \end{bmatrix}$$



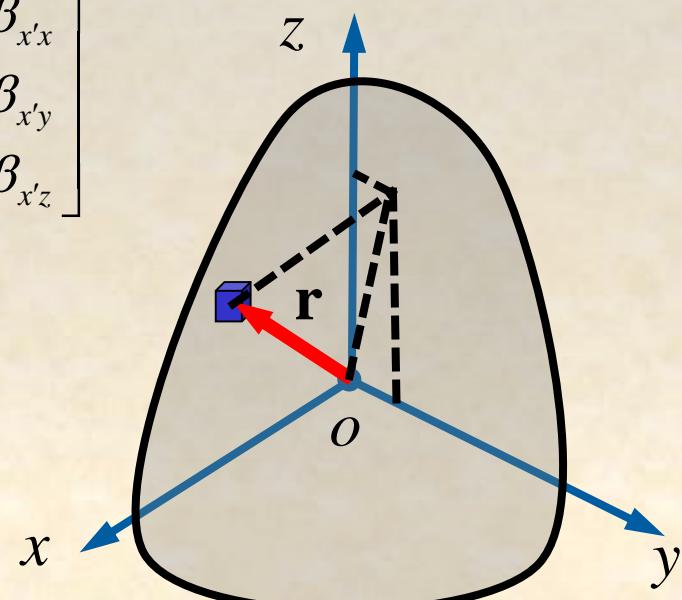
一、张量（见《张量分析》）

• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

积分有：

$$\textcolor{red}{I}_{x'x'} = I - \begin{bmatrix} \beta_{x'x} & \beta_{x'y} & \beta_{x'z} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \int (\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_x)^2 \rho dV & I_{xy} & I_{xz} \\ I_{yx} & \int (\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_y)^2 \rho dV & I_{yz} \\ I_{zx} & I_{zy} & \int (\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_z)^2 \rho dV \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \beta_{x'x} \\ \beta_{x'y} \\ \beta_{x'z} \end{bmatrix}$$

$$= I - \begin{bmatrix} \beta_{x'x} & \beta_{x'y} & \beta_{x'z} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} I - I_{xx} & I_{xy} & I_{xz} \\ I_{yx} & I - I_{yy} & I_{yz} \\ I_{zx} & I_{zy} & I - I_{zz} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \beta_{x'x} \\ \beta_{x'y} \\ \beta_{x'z} \end{bmatrix}$$



一、张量（见《张量分析》）

• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

再看：

$$\begin{bmatrix} I_{x'x'} & -I_{x'y'} & -I_{x'y'} \\ -I_{y'x'} & I_{y'y'} & -I_{y'z'} \\ -I_{z'x'} & -I_{z'y'} & I_{z'z'} \end{bmatrix}$$

$$\begin{aligned} I_{x'y'} &= \int [(\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_{x'}) (\mathbf{r} \cdot \mathbf{e}_{y'})] \rho dV \\ &= \int (\mathbf{r} \cdot (\beta_{x'x} \mathbf{e}_x + \beta_{x'y} \mathbf{e}_y + \beta_{x'z} \mathbf{e}_z)) (\mathbf{r} \cdot (\beta_{y'x} \mathbf{e}_x + \beta_{y'y} \mathbf{e}_y + \beta_{y'z} \mathbf{e}_z)) \rho dV \end{aligned}$$

$$= [\beta_{x'x} \quad \beta_{x'y} \quad \beta_{x'z}] \begin{bmatrix} I - I_{xx} & I_{xy} & I_{xz} \\ I_{yx} & I - I_{yy} & I_{yz} \\ I_{zx} & I_{zy} & I - I_{zz} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \beta_{y'x} \\ \beta_{y'y} \\ \beta_{y'z} \end{bmatrix}$$

一、张量（见《张量分析》）

• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

类似地：

$$\begin{bmatrix} I_{x'x'} & -I_{x'y'} & -\mathbf{I}_{x'z'} \\ -I_{y'x'} & I_{y'y'} & -I_{y'z'} \\ -I_{z'x'} & -I_{z'y'} & I_{z'z'} \end{bmatrix}$$

$$\mathbf{I}_{x'z'} = \begin{bmatrix} \beta_{x'x} & \beta_{x'y} & \beta_{x'z} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} I - I_{xx} & I_{xy} & I_{xz} \\ I_{yx} & I - I_{xx} & I_{yz} \\ I_{zx} & I_{zy} & I - I_{xx} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \beta_{z'x} \\ \beta_{z'y} \\ \beta_{z'z} \end{bmatrix}$$

进而有：

$$\begin{bmatrix} I_{x'x'} & -I_{x'y'} & -I_{x'z'} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} I & 0 & 0 \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} \beta_{x'x} & \beta_{x'y} & \beta_{x'z} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} I - I_{xx} & I_{xy} & I_{xz} \\ I_{yx} & I - I_{xx} & I_{yz} \\ I_{zx} & I_{zy} & I - I_{xx} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \beta_{x'x} & \beta_{y'x} & \beta_{z'x} \\ \beta_{x'y} & \beta_{y'y} & \beta_{z'y} \\ \beta_{x'z} & \beta_{y'z} & \beta_{z'z} \end{bmatrix}$$

一、张量（见《张量分析》）

• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

- 其它元素具有类似结果，进而整理可得

$$\begin{bmatrix} I_{x'x'} & -I_{x'y'} & -I_{x'y'} \\ -I_{y'x'} & I_{y'y'} & -I_{y'z'} \\ -I_{z'x'} & -I_{z'y'} & I_{z'z'} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} I & 0 & 0 \\ 0 & I & 0 \\ 0 & 0 & I \end{bmatrix} -$$

$$\begin{bmatrix} \beta_{x'x} & \beta_{x'y} & \beta_{x'z} \\ \beta_{y'x} & \beta_{y'y} & \beta_{y'z} \\ \beta_{z'x} & \beta_{z'y} & \beta_{z'z} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} I - I_{xx} & I_{xy} & I_{xz} \\ I_{yx} & I - I_{xx} & I_{yz} \\ I_{zx} & I_{zy} & I - I_{xx} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \beta_{x'x} & \beta_{y'x} & \beta_{z'x} \\ \beta_{x'y} & \beta_{y'y} & \beta_{z'y} \\ \beta_{x'z} & \beta_{y'z} & \beta_{z'z} \end{bmatrix}$$

- 1、左边是旧坐标系向新坐标系的坐标转换矩阵，右边是左边矩阵的转置
- 2、由于基矢量相互正交，这两个矩阵是单位正交阵，因此互逆

一、张量 (见《张量分析》)

• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

- 因此可以改写为

$$\begin{bmatrix} I_{x'x'} & -I_{x'y'} & -I_{x'y'} \\ -I_{y'x'} & I_{y'y'} & -I_{y'z'} \\ -I_{z'x'} & -I_{z'y'} & I_{z'z'} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \beta_{x'x} & \beta_{x'y} & \beta_{x'z} \\ \beta_{y'x} & \beta_{y'y} & \beta_{y'z} \\ \beta_{z'x} & \beta_{z'y} & \beta_{z'z} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} I & 0 & 0 \\ 0 & I & 0 \\ 0 & 0 & I \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \beta_{x'x} & \beta_{y'x} & \beta_{z'x} \\ \beta_{x'y} & \beta_{y'y} & \beta_{z'y} \\ \beta_{x'z} & \beta_{y'z} & \beta_{z'z} \end{bmatrix} -$$

$$\begin{bmatrix} \beta_{x'x} & \beta_{x'y} & \beta_{x'z} \\ \beta_{y'x} & \beta_{y'y} & \beta_{y'z} \\ \beta_{z'x} & \beta_{z'y} & \beta_{z'z} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} I - I_{xx} & I_{xy} & I_{xz} \\ I_{yx} & I - I_{xx} & I_{yz} \\ I_{zx} & I_{zy} & I - I_{xx} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \beta_{x'x} & \beta_{y'x} & \beta_{z'x} \\ \beta_{x'y} & \beta_{y'y} & \beta_{z'y} \\ \beta_{x'z} & \beta_{y'z} & \beta_{z'z} \end{bmatrix}$$

$$= \begin{bmatrix} \beta_{x'x} & \beta_{x'y} & \beta_{x'z} \\ \beta_{y'x} & \beta_{y'y} & \beta_{y'z} \\ \beta_{z'x} & \beta_{z'y} & \beta_{z'z} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} I_{xx} & -I_{xy} & -I_{xz} \\ -I_{yx} & I_{xx} & -I_{yz} \\ -I_{zx} & -I_{zy} & I_{xx} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \beta_{x'x} & \beta_{y'x} & \beta_{z'x} \\ \beta_{x'y} & \beta_{y'y} & \beta_{z'y} \\ \beta_{x'z} & \beta_{y'z} & \beta_{z'z} \end{bmatrix}$$

一、张量（见《张量分析》）

• 拓展：惯量矩阵的坐标变换

$$\begin{bmatrix} I_{x'x'} & -I_{x'y'} & -I_{x'y'} \\ -I_{y'x'} & I_{y'y'} & -I_{y'z'} \\ -I_{z'x'} & -I_{z'y'} & I_{z'z'} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \beta_{x'x} & \beta_{x'y} & \beta_{x'z} \\ \beta_{y'x} & \beta_{y'y} & \beta_{y'z} \\ \beta_{z'x} & \beta_{z'y} & \beta_{z'z} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} I_{xx} & -I_{xy} & -I_{xz} \\ -I_{yx} & I_{yy} & -I_{yz} \\ -I_{zx} & -I_{zy} & I_{zz} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \beta_{x'x} & \beta_{y'x} & \beta_{z'x} \\ \beta_{x'y} & \beta_{y'y} & \beta_{z'y} \\ \beta_{x'z} & \beta_{y'z} & \beta_{z'z} \end{bmatrix}$$

- 1、可见，惯量矩阵的坐标转换关系不同于矢量的坐标转换关系；
- 2、惯量矩阵的另一个名称叫**惯量张量**，是一个**二阶张量**；相比之下，**矢量是一阶张量**。
- 3、一、二阶张量分别需要满足如下坐标变换关系

$$\mathbf{X}^B = \mathbf{T}^{AB} \mathbf{X}^A$$

$$\mathbf{I}^B = \mathbf{T}^{AB} \mathbf{I}^A [\mathbf{T}^{AB}]^T$$