



中国矿业大学

China University of Mining & Technology

多媒体课堂教学课件

工程力学

Engineering Mechanics

主讲教师：钟卫平

制作与设计 钟卫平

2009~2010 Copyright © 钟卫平 All Rights Reserved



中国矿业大学

China University of Mining & Technology

第三章 力偶系

2009~2010 Copyright © 钟卫平 All Rights Reserved

第三章 力偶系

Chapter 3 System of Couples



第三章 力偶系

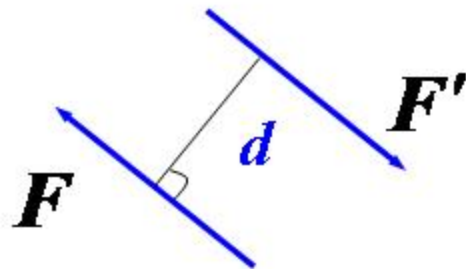
力偶：大小相等、方向相反但不共线的两个平行力组成的力系。

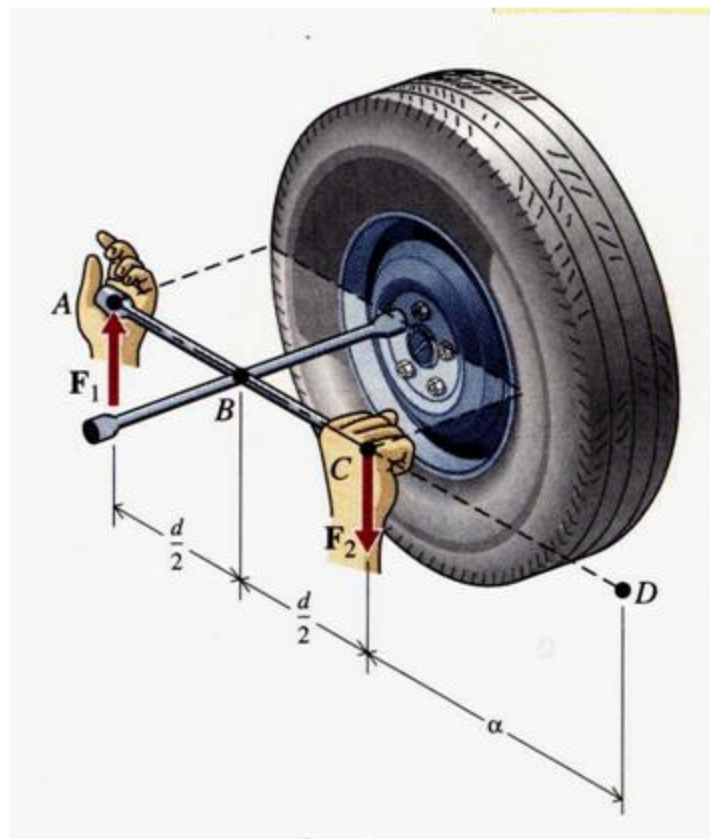
表示为： (F, F')

力偶中两力作用线之间的垂直距离 d 称为**力偶臂**；
力偶所在的平面称为**力偶作用面**。

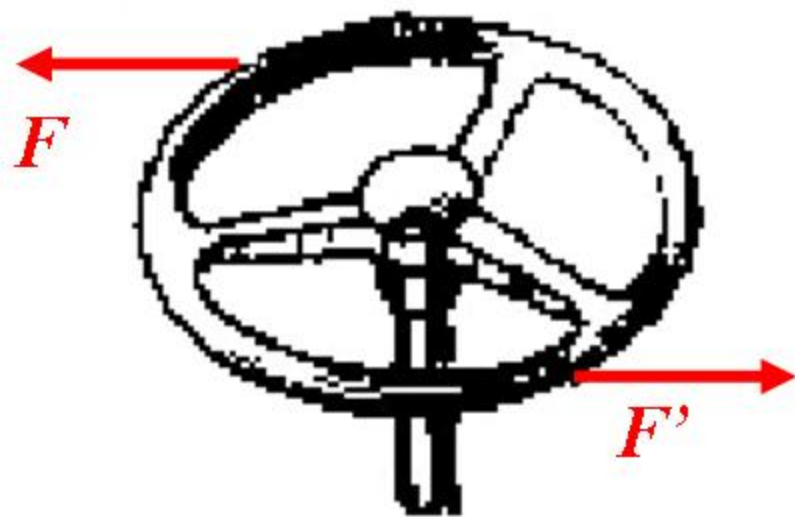
作用在刚体中的一群力偶，称为**力偶系**。

请看力偶的实例





拧螺丝



方向盘

§ 3.1 力对点之矩矢

1. 力对点之矩矢的概念

在平面问题中，力对点之矩取决于两个要素：

- (1) 力的大小与力臂的乘积 $F \cdot h$ ；
- (2) 力使物体绕 O 点转动的方向。

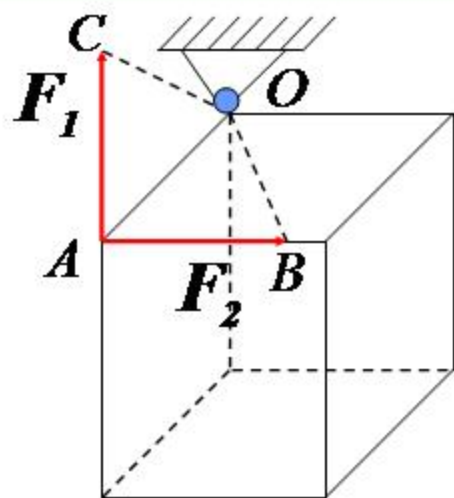
力对点之矩矢取决于三个要素：

- (1) 力的大小与力臂的乘积 $F \cdot h$ ，即力矩的大小。
- (2) 在力矩作用面内，力使物体绕 O 点转动的方向，即力矩的转向
- (3) 力矩的作用面，也就是确定转轴的方位。

这三个要素可以用一个矢量来表示：矢量的模表示力与力臂的乘积 $F \cdot h$ ，矢量的方位表示转轴的方位，矢量的指向按右手规则确定，表示刚体绕转轴的转向，这个矢量称为**力对点之矩矢**。

表示为： $M_o(F)$ 或 $\bar{M}_o(\bar{F})$

它是一定位矢量，是力使刚体绕某点转动效应的度量



2. 力对点之矩矢的矢量积表示式和解析表示式

(1) 力对点之矩矢的矢量积表示式

由右图易见:

$$h = r \sin \theta$$

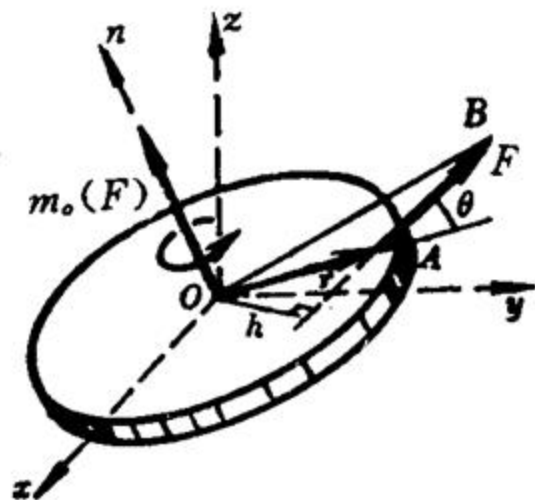
于是:

$$|M_o(F)| = Fr \sin \theta$$

式中: r 表示力的作用点A的矢径,
 θ 为矢径 r 与力 F 的夹角。

此外, 力矩矢量的方向与矢积 $r \times F$ 的方向一致, 因此力矩矢量可以写成:

$$M_o(F) = r \times F$$



注意 ⚠ 在平面力系中, 各力与矩心O在同一平面内, 各力矩矢量共线, 只需用正负号即可确定力矩的转向。

(2) 力对点之矩矢的解析表示式

将力 \boldsymbol{F} 在三个坐标轴上的投影, 得 F_x 、 F_y 、 F_z , 力 \boldsymbol{F} 的作用点 A 的坐标为 x y z 。Z 坐标轴的三个单位矢量为 \boldsymbol{i} \boldsymbol{j} \boldsymbol{k}

$$\boldsymbol{F} = F_x \boldsymbol{i} + F_y \boldsymbol{j} + F_z \boldsymbol{k} \quad \boldsymbol{r} = x \boldsymbol{i} + y \boldsymbol{j} + z \boldsymbol{k}$$

力 \boldsymbol{F} 对 O 点之矩矢为

$$\begin{aligned} M_o(\boldsymbol{F}) &= \boldsymbol{r} \times \boldsymbol{F} = (x \boldsymbol{i} + y \boldsymbol{j} + z \boldsymbol{k}) \times (F_x \boldsymbol{i} + F_y \boldsymbol{j} + F_z \boldsymbol{k}) \\ &= \begin{vmatrix} \boldsymbol{i} & \boldsymbol{j} & \boldsymbol{k} \\ x & y & z \\ F_x & F_y & F_z \end{vmatrix} \\ &= (yF_z - zF_y) \boldsymbol{i} + (zF_x - xF_z) \boldsymbol{j} + (xF_y - yF_x) \boldsymbol{k} \end{aligned}$$

这就是力对点之矩矢的解析表示式

因此，得力对点之矩矢在坐标轴上的投影表示式为：

$$\begin{cases} [M_o(\mathbf{F})]_x = yF_z - zF_y \\ [M_o(\mathbf{F})]_y = zF_x - xF_z \\ [M_o(\mathbf{F})]_z = xF_y - yF_x \end{cases}$$

3. 力对点之矩矢的基本性质

力对点之矩矢服从矢量合成法则

对于作用于刚体上的两个力

$$\mathbf{M}_o = \mathbf{M}_o(\mathbf{F}_1) + \mathbf{M}_o(\mathbf{F}_2)$$

对于作用于刚体上 n 个力组成的力系

$$\mathbf{M}_o = \mathbf{M}_o(\mathbf{F}_1) + \mathbf{M}_o(\mathbf{F}_2) + \cdots + \mathbf{M}_o(\mathbf{F}_n) = \sum \mathbf{M}_o(\mathbf{F})$$

4. 合力矩定理

$$M_O(\mathbf{F}_R) = \sum M_O(\mathbf{F}) \quad \text{——合力矩定理}$$

即：力系的合力对任一点之矩矢，等于诸分力对同一点之矩矢的矢量和。

对于各力的作用线在同一平面内的平面问题，此时力对点之矩为代数量。

$$M_O(\mathbf{F}_R) = \sum M_O(\mathbf{F})$$

即：平面力系的合力对平面上任一点之矩，等于诸分力对同一点之矩的代数和。

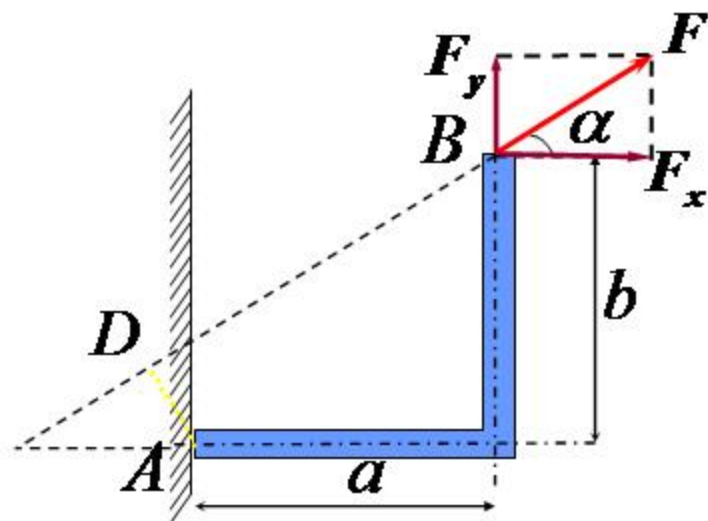
求 \mathbf{F} 对 A 点之矩

$$M_O(\mathbf{F}) = F \cos \alpha \cdot b - F \sin \alpha \cdot a = F(a \sin \alpha - b \cos \alpha)$$

$$M_O(\mathbf{F}) = M_O(\mathbf{F}_x) + M_O(\mathbf{F}_y)$$

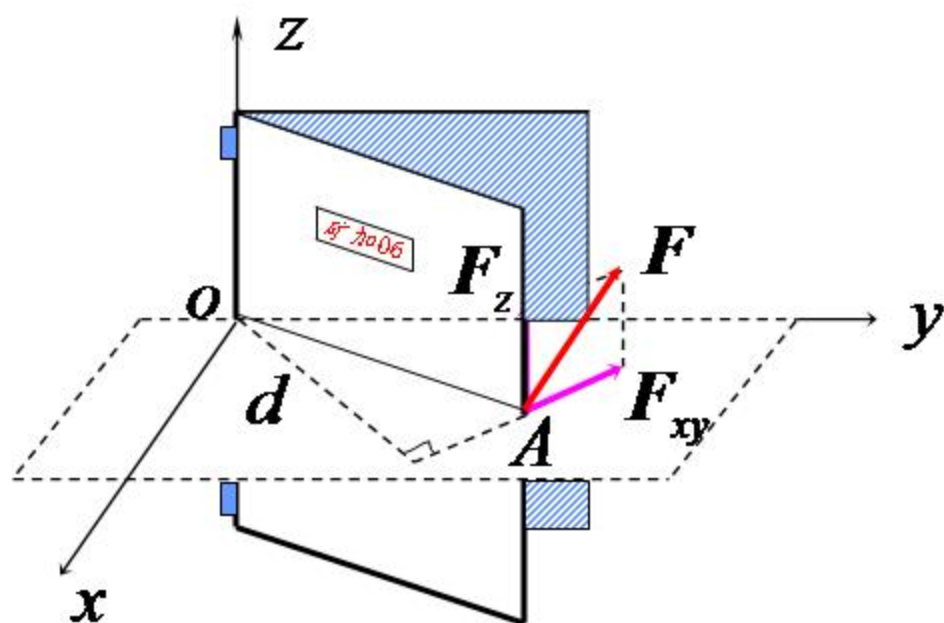
$$= -F \cos \alpha \cdot b + F \sin \alpha \cdot a$$

$$= F(a \sin \alpha - b \cos \alpha)$$



§ 3.2 力对轴之矩

1. 力对轴之矩的概念



$$M_z(\mathbf{F}) = M_O(\mathbf{F}_{xy}) = \pm F_{xy} \cdot d$$

力对轴之矩是力对刚体所产生的绕该轴转效应的度量。是一代数量

符号规定：用右手螺旋规则，拇指与z轴正向一致为正，反之为负



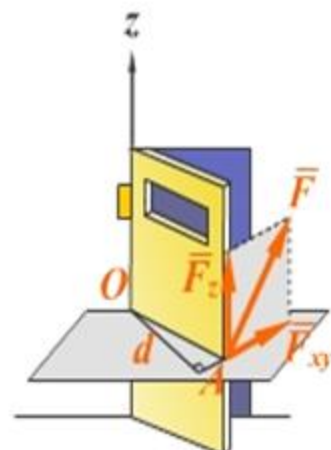
(a)



(b)



(c)



(d)



(e)

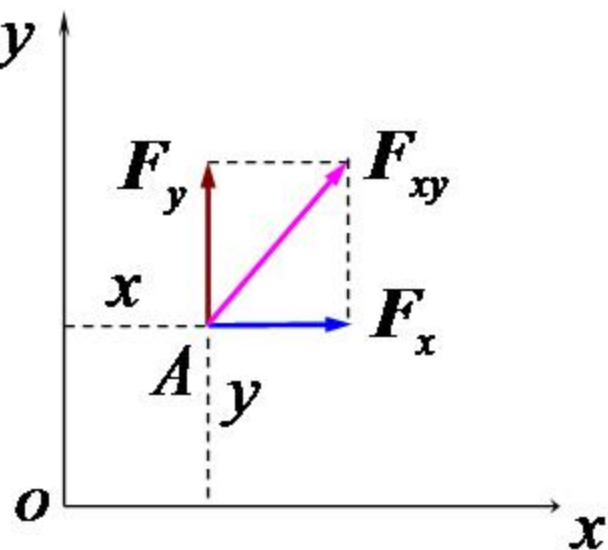
2. 力对坐标轴之矩

按力对轴之矩的定义

$$\begin{aligned}M_z(\mathbf{F}) &= M_O(\mathbf{F}_{xy}) = M_O(\mathbf{F}_x) + M_O(\mathbf{F}_y) \\ &= -yF_x + xF_y\end{aligned}$$

同理 $M_x(\mathbf{F}) = yF_z - zF_y$

$$M_y(\mathbf{F}) = zF_x - xF_z$$



3. 力对点之矩与力对坐标轴之矩的关系

比较力对点之矩矢的投影式及力对坐标轴之矩的解析式，得：

$$[M_O(\mathbf{F})]_x = M_{xz}(\mathbf{F}) = zF_y$$

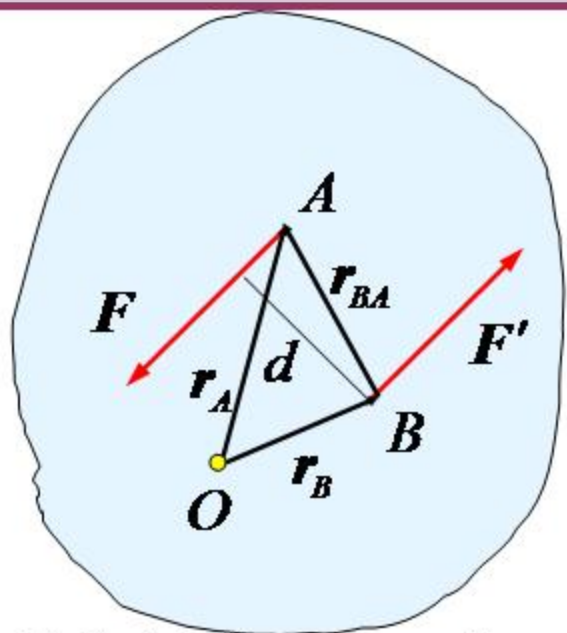
$$[M_O(\mathbf{F})]_y = M_{yx}(\mathbf{F}) = xF_z$$

$$[M_O(\mathbf{F})]_z = M_{zy}(\mathbf{F}) = yF_x$$

意思是：力对点之矩矢在通过该点之轴上的投影等于力对该轴之矩

§ 3.3 力偶矩矢

$$\begin{aligned} \mathbf{M} &= \mathbf{M}_O(\mathbf{F}) + \mathbf{M}_O(\mathbf{F}') \\ &= \mathbf{r}_A \times \mathbf{F} + \mathbf{r}_B \times \mathbf{F}' \\ &= \mathbf{r}_A \times \mathbf{F} - \mathbf{r}_B \times \mathbf{F} \\ &= (\mathbf{r}_A - \mathbf{r}_B) \times \mathbf{F} \\ &= \mathbf{r}_{BA} \times \mathbf{F} \end{aligned}$$



\mathbf{M} 称为力偶矩矢，它是力偶对刚体产生的绕任意一点 O 转动效应的度量。由于 O 的任意性，所以它与 O 的位置无关。因此，力偶矩矢是自由矢量。

\mathbf{M} 的解析式形式： $\mathbf{M} = M_x \mathbf{i} + M_y \mathbf{j} + M_z \mathbf{k}$

在平面力偶系中，力偶作用效应用代数量表示，即：

$$M = \pm F \cdot d$$

力偶使刚体在作用面内作逆时针转动，取“+”，反之，取“-”



§ 3.4 力偶的等效条件和性质

1. 力偶的等效条件

两个力偶的等效条件是它们的力偶矩矢相等，也就是说两个力偶矩矢相等的力偶等效。

2. 力偶的性质

性质一 力偶不能与一个力等效，因此不能与一个力平衡。

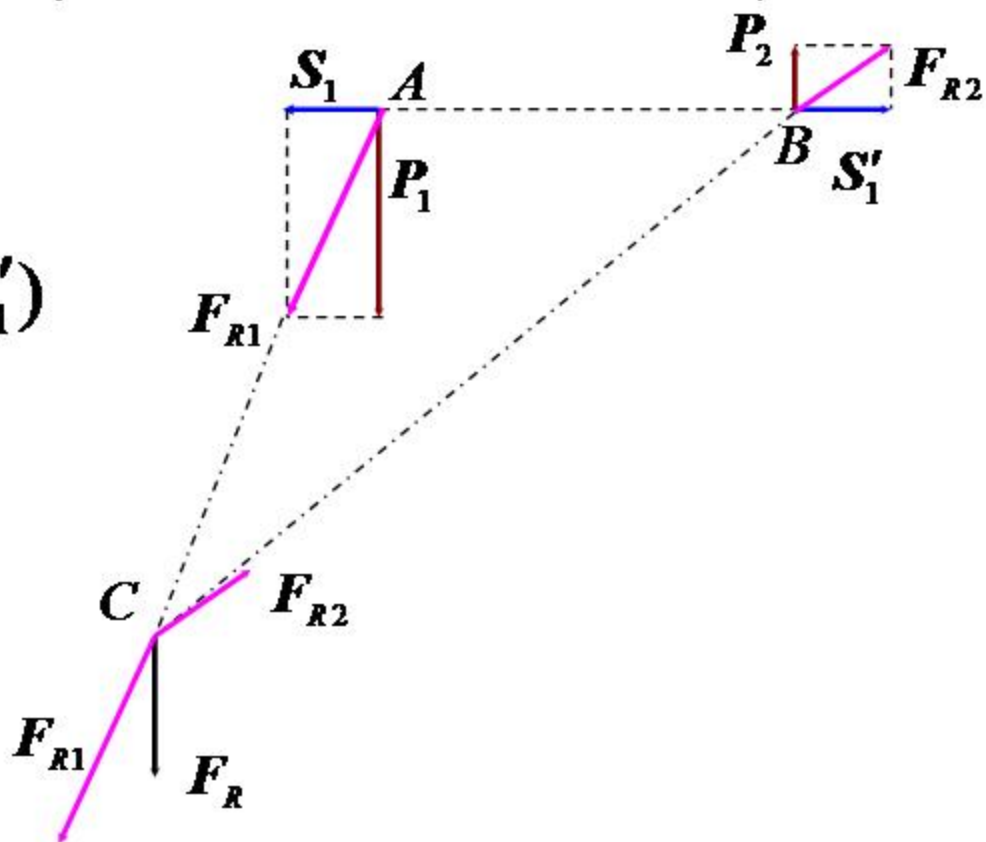
证明：

$$\begin{aligned} \mathbf{F}_R &= \mathbf{F}_{R1} + \mathbf{F}_{R2} \\ &= (\mathbf{P}_1 + \mathbf{S}_1) + (\mathbf{P}_2 + \mathbf{S}'_1) \\ &= \mathbf{P}_1 + \mathbf{P}_2 \end{aligned}$$

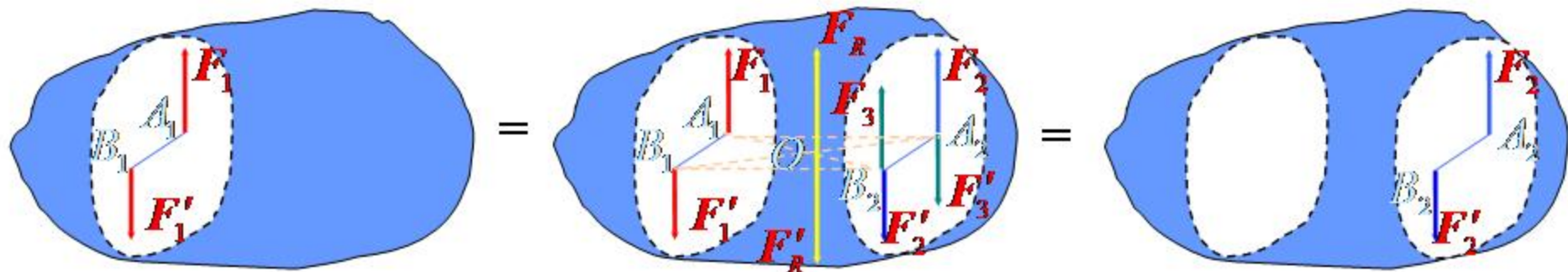
若： $\mathbf{P}_1 = -\mathbf{P}_2$

那么它们组成一个力偶，此时

$$\mathbf{F}_R = 0$$

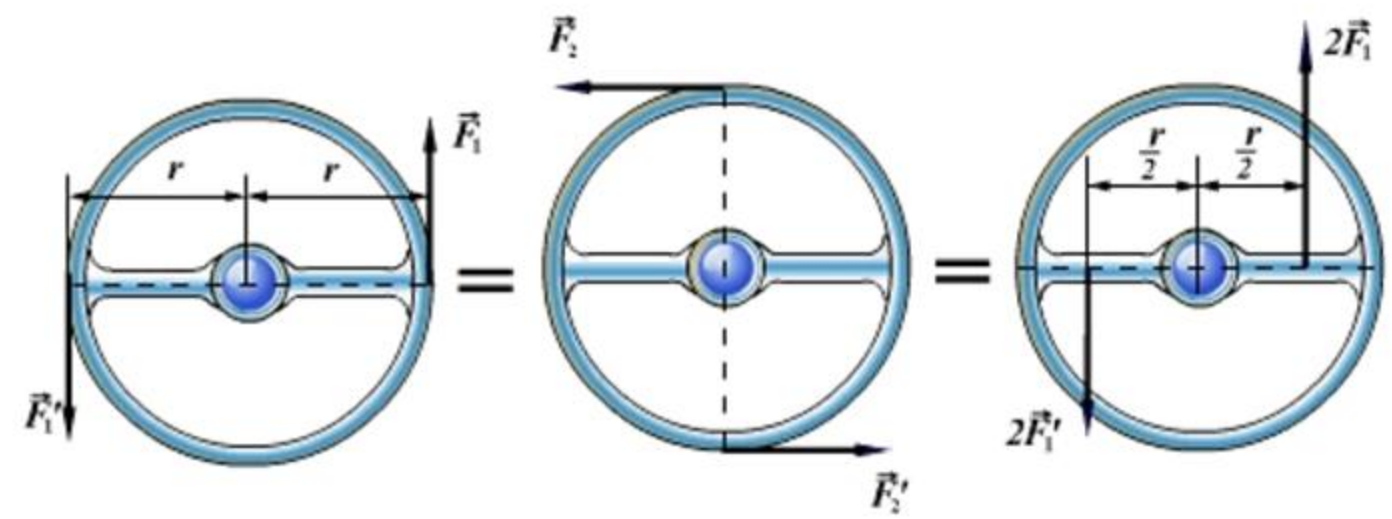
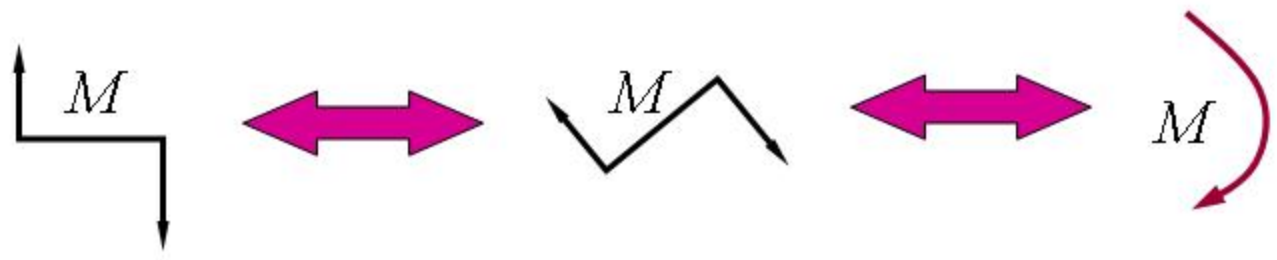
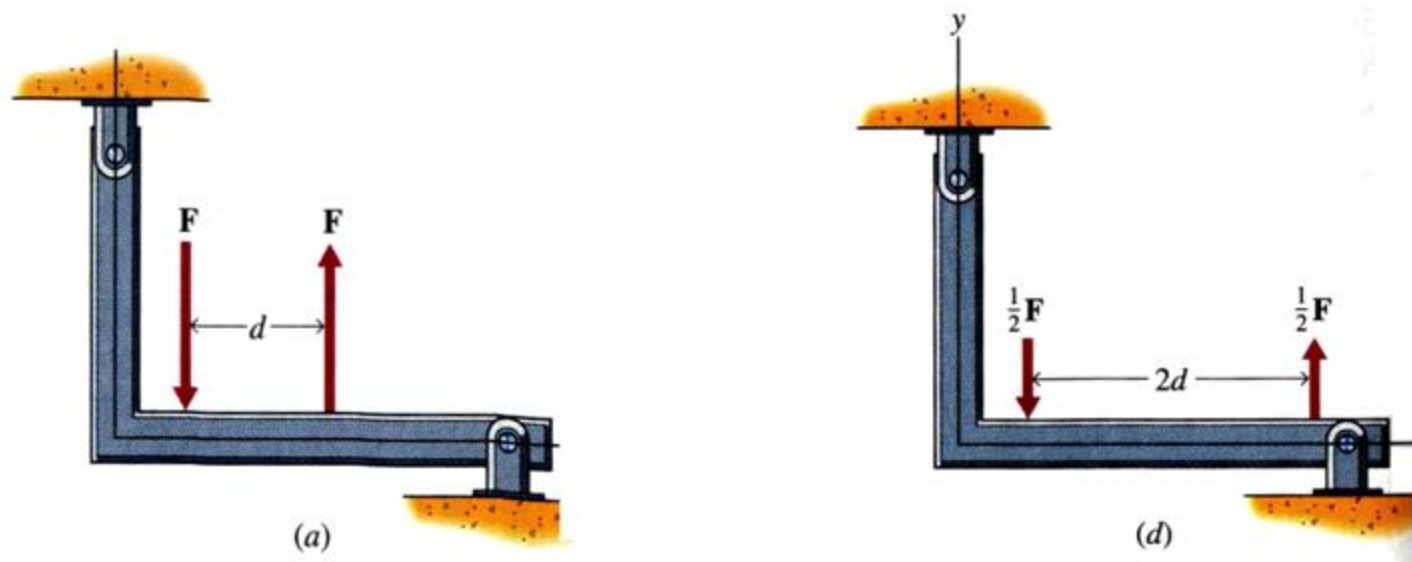


性质二 力偶可在其作用面内任意转移，或移到另一平行平面，而不改变对刚体的作用效应。

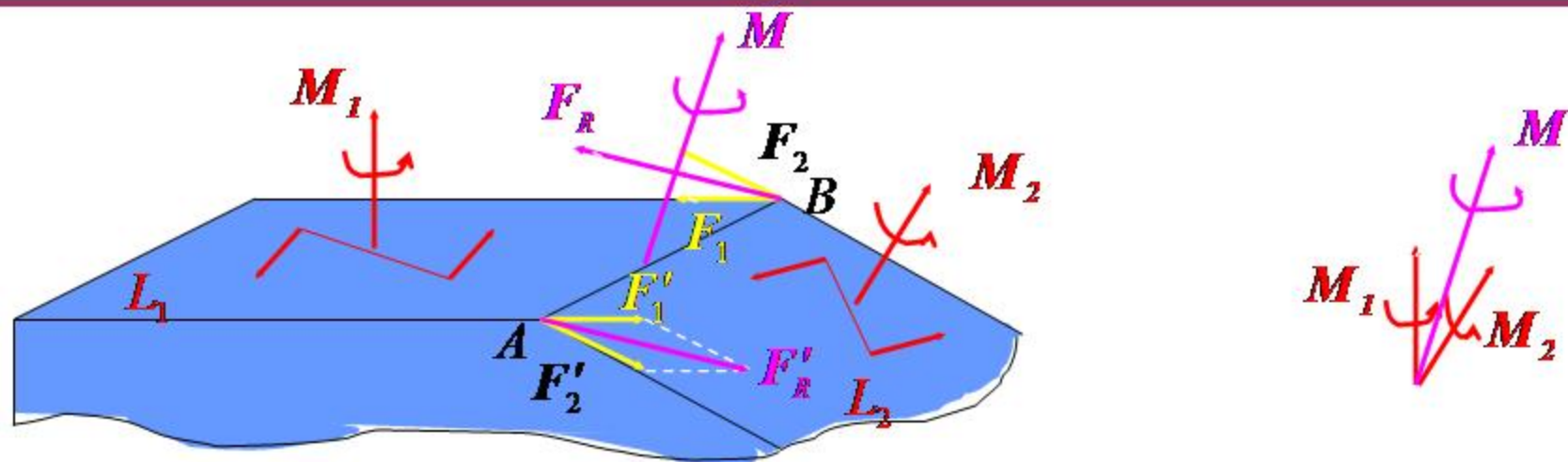


$$F_2' = -F_2 = F_3' = -F_3 = -F_1$$

性质三 只要保持力偶矩的大小和力偶的转向不变，可以同时改变力偶中力的大小和力偶臂的长短，而不改变力偶对刚体的作用。



§ 3.5 力偶系的合成



$$\mathbf{F}_R = \mathbf{F}_1 + \mathbf{F}_2 \quad \mathbf{F}'_R = \mathbf{F}'_1 + \mathbf{F}'_2 \quad \mathbf{F}_R = \mathbf{F}'_R$$

力偶 $(\mathbf{F}_R, \mathbf{F}'_R)$ 即为所求的力偶

$$\begin{aligned} \mathbf{M} &= \mathbf{r}_{AB} \times \mathbf{F}_R = \mathbf{r}_{AB} \times (\mathbf{F}_1 + \mathbf{F}_2) = \mathbf{r}_{AB} \times \mathbf{F}_1 + \mathbf{r}_{AB} \times \mathbf{F}_2 \\ &= \mathbf{M}_1 + \mathbf{M}_2 \end{aligned}$$

即: $\mathbf{M} = \mathbf{M}_1 + \mathbf{M}_2$

因此, 两个力偶合成的结果得到一个合力偶, 合力偶的力偶矩矢等于此二力偶力偶矩矢的矢量和。

推广到 n 个力偶组成的力偶系，于是得到：力偶系合成的结果得到一个合力偶，合力偶的力偶矩矢等于力偶系各力偶矩矢的矢量和。即：

$$\mathbf{M}_R = \mathbf{M}_1 + \mathbf{M}_2 + \cdots + \mathbf{M}_n = \sum \mathbf{M}$$

$$M_R = \sqrt{\left(\sum M_x\right)^2 + \left(\sum M_y\right)^2 + \left(\sum M_z\right)^2}$$

$$\cos(\mathbf{M}_R, \mathbf{i}) = \frac{\sum M_x}{M_R} \quad \cos(\mathbf{M}_R, \mathbf{j}) = \frac{\sum M_y}{M_R} \quad \cos(\mathbf{M}_R, \mathbf{k}) = \frac{\sum M_z}{M_R}$$

对于平面力偶系，合成的结果为一个合力偶，合力偶的力偶矩等于力偶系各力偶矩的代数和。即：

$$M_R = M_1 + M_2 + \cdots + M_n = \sum M$$

§ 3.6 力偶系的平衡条件

力偶系平衡的必要和充分条件

该力偶系的合力偶矩矢零，即力偶系各力偶矩矢的矢量和等于零。

写成矢量形式为
$$\mathbf{M}_R = \sum \mathbf{M} = \mathbf{0}$$

由于
$$M_R = \sqrt{\left(\sum M_x\right)^2 + \left(\sum M_y\right)^2 + \left(\sum M_z\right)^2}$$

$$\left. \begin{aligned} \sum M_x &= 0 \\ \sum M_y &= 0 \\ \sum M_z &= 0 \end{aligned} \right\} \text{称为平衡方程或平衡条件}$$

对于平面力偶系其平衡条件为：
$$\sum M = 0$$

例题 已知: a, M

求: A, C 处约束反力。

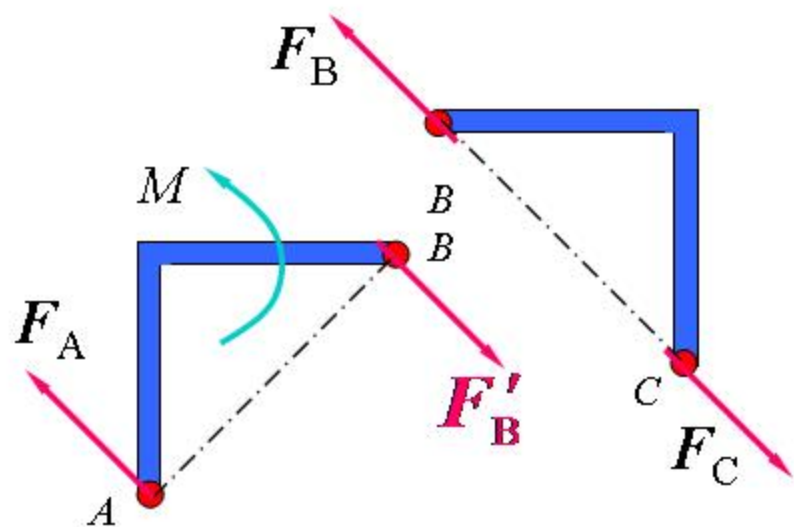
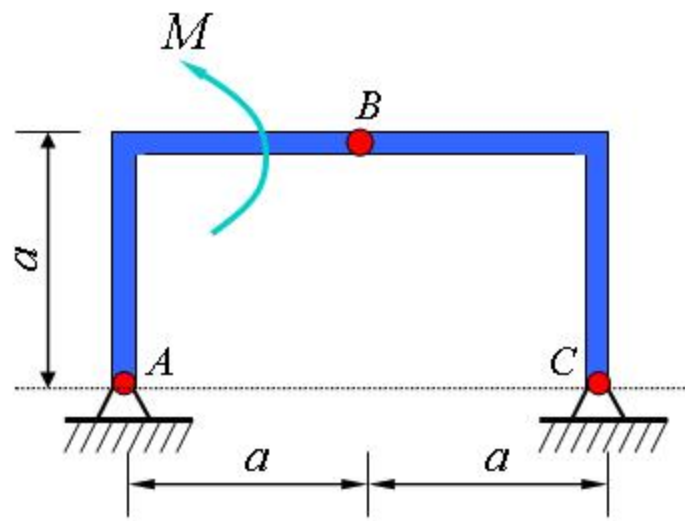
解: (1) 取 AB 为研究对象

$$\sum M = 0, \quad M - F_A \sqrt{2}a = 0$$

$$F_A = F'_B = \frac{\sqrt{2}}{2}M$$

(2) 取 BC 为研究对象

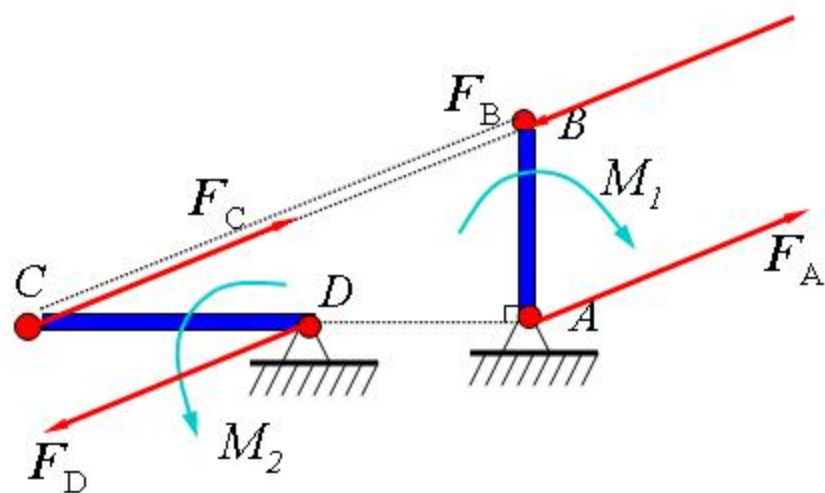
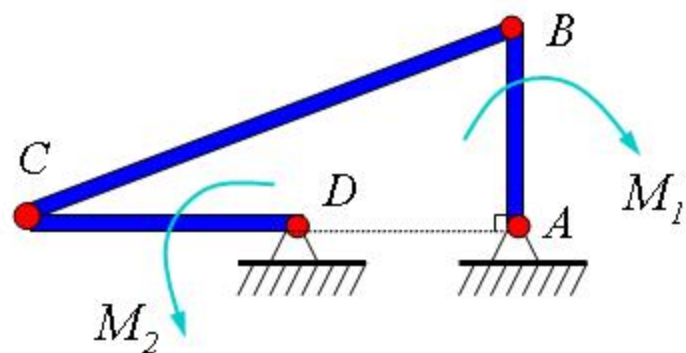
$$F_C = F_B = F'_B = \frac{\sqrt{2}}{2}M$$



若将此力偶移至 BC 构件上, 再求 A, C 处约束反力。在此种情况下, 力偶能否在其作用面内移动, 力偶对任意点之矩是否还等于力偶矩。

例题

已知: $AB=CD=a$, $\angle BCD=30^\circ$
求: 平衡时 M_1 、 M_2 之间的关系。



解: (1) 取 AB 为研究对象

$$\sum M = 0, \quad F_B a \cos 30^\circ - M_1 = 0$$

$$\text{解得} \quad M_1 = \frac{\sqrt{3}}{2} F_B a$$

(2) 取 CD 为研究对象

$$\sum M = 0, \quad M_2 - F_C a \sin 30^\circ = 0$$

$$\text{解得} \quad M_2 = \frac{1}{2} F_C a$$

因为 $F_B = F_C$ \rightarrow $\frac{M_1}{M_2} = \sqrt{3}$

例题

求：A、B、C、D、E处的约束反力。

解：(1) 取整体为研究对象

$$\sum M = 0, \quad M - F_A a = 0$$

$$F_A = F_B = \frac{M}{a}$$

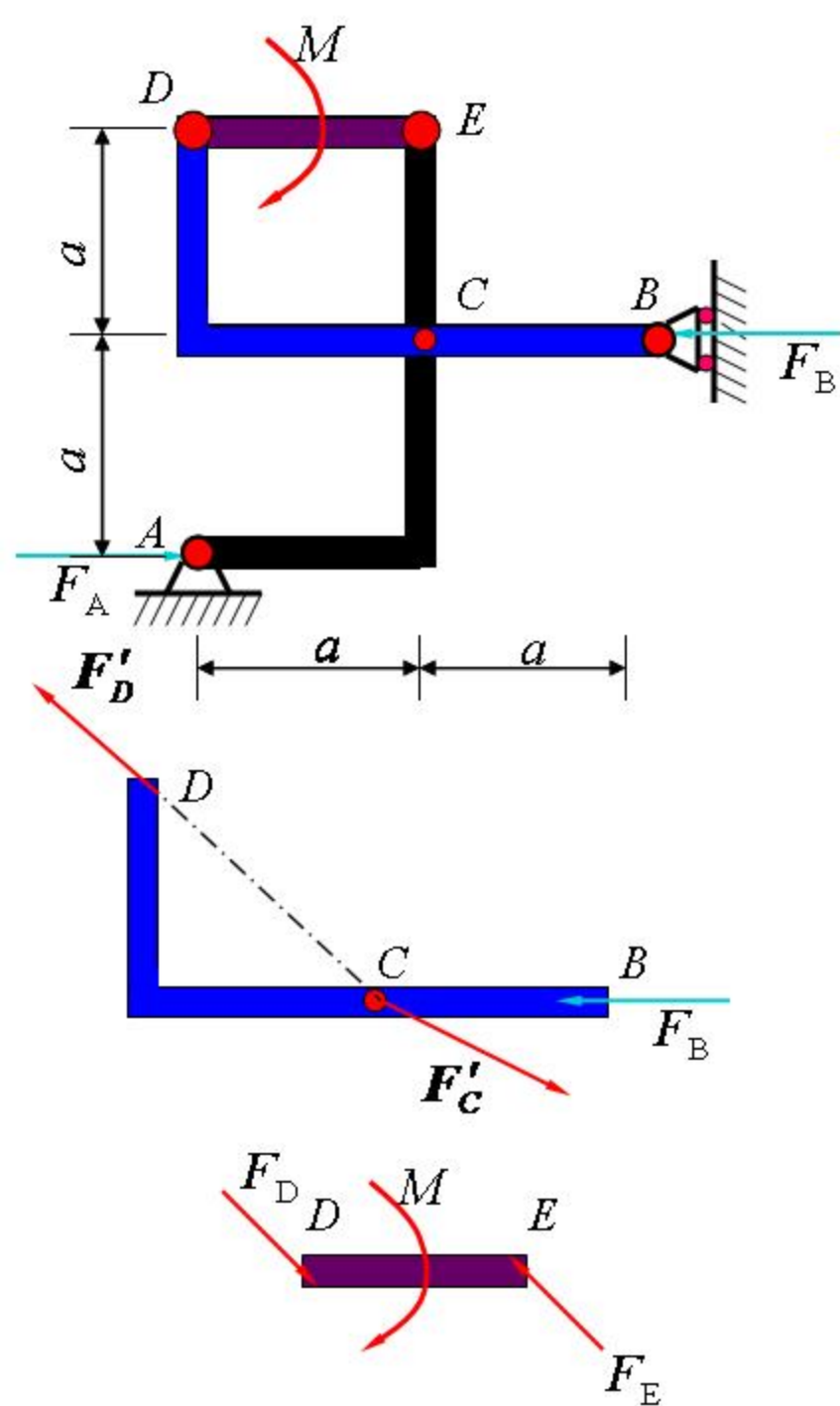
(2) 取BCD为研究对象

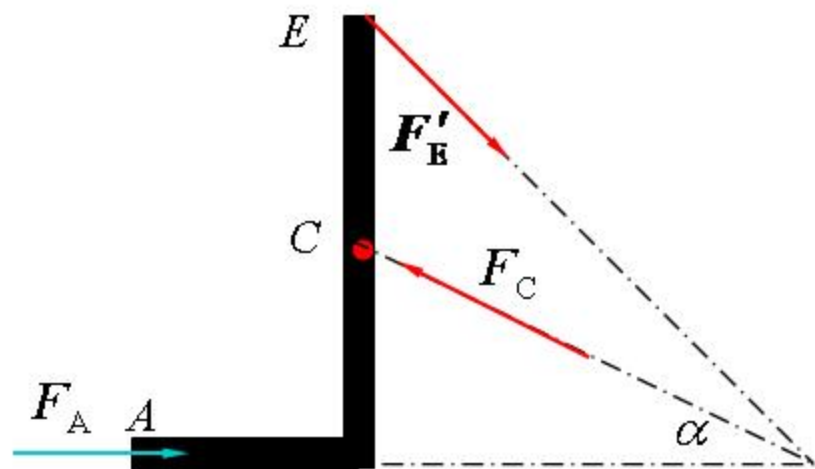
确定D处约束反力的方向

(3) 取DE为研究对象

$$\sum M = 0, \quad F_D a \sin 45^\circ - M = 0$$

$$F_D = F_E = \frac{\sqrt{2}M}{a}$$





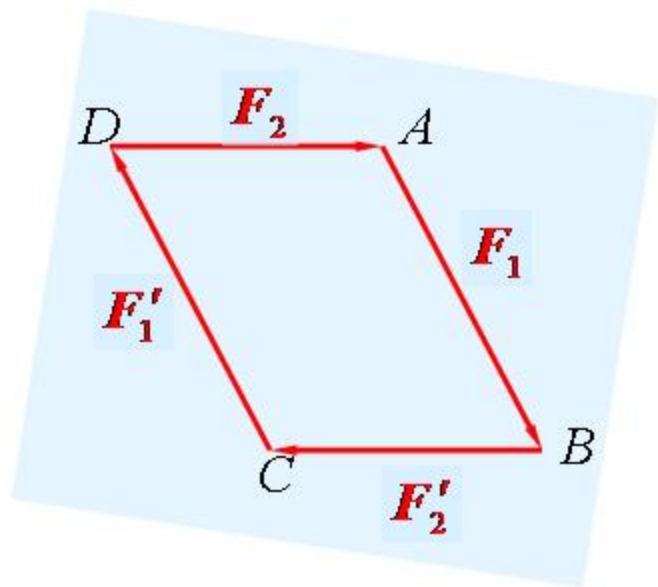
(4) 取ACE为研究对象

$$\sum Y = 0, \quad F_C \sin \alpha - F'_E \cos 45^\circ = 0$$

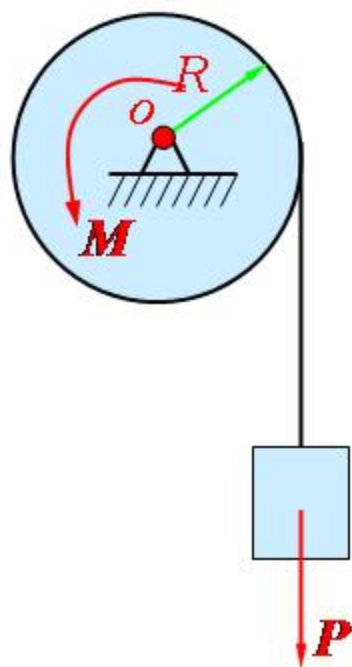
$$\sin \alpha = \frac{1}{\sqrt{5}}$$

$$F_C = \frac{\sqrt{5}M}{a}$$

动笔又动脑



问刚体在四个力的作用下是否平衡，若改变 F_1 和 F_1' 的方向，则结果又如何。



当 $M=PR$ 时，系统处于平衡，因此力偶也可以与一个力平衡，这种说法对吗。



中国矿业大学

China University of Mining & Technology

第三章 力偶系

2009-2010 Copyright © 钟卫平 All Rights Reserved

本章作业

3-4、3-5、3-6、3-7

Thank you for listening!

