

奥林匹克金牌之路丛书



通向金牌之路

王淦昌

高中物理竞赛辅导讲座

张大同 编著

- 瞄准竞赛金牌
- 覆盖应考试题
- 辅助课堂练习
- 提高素质能力



陕西师范大学出版社



作者简介

张大同，1948年4月出生于上海，毕业于华东师范大学，现在直属国家教委领导的重点中学——华东师大第二附中任教。兼任上海市物理学会理事，1991年被破格晋升为上海市高级教师，1994年被评为上海市物理特级教师。

张大同长期从事培养物理尖子人才的工作，积累了丰富的经验，取得了优异的成绩，自1991年至今，他辅导的学生总计获得国际中学生物理奥林匹克竞赛金牌5块（22届2块，25届1块，26届1块，27届1块），10人进入过国家集训队；获全国中学生物理竞赛一等奖8人次、二等奖6人次；获上海市物理竞赛一等奖74人次。

ISBN 7-5613-1337-3



9 787561 313374 >

ISBN 7-5613-1337-3

G · 1003 定价：15.00元

奥林匹克金牌之路丛书

通向金牌之路

——高中物理竞赛辅导讲座

张大同 编著

陕西师范大学出版社

图书代号:JF089400

通向金牌之路

——高中物理竞赛辅导讲座

张大同 编著

陕西师范大学出版社出版发行

(西安市陕西师大 120 信箱 邮政编码 710062)

新华书店经销 陕西省乾县印刷厂印刷

开本 787×1092 1/32 印张 14 字数 351 千

1995 年 12 月第 1 版 1997 年 11 月第 2 次印刷

印数:1—25000

ISBN 7-5613-1337-3/G·1003

定价:15.00 元

开户行:西安工行小寨分理处 帐号:216-144610-44-815

读者购书、书店添货或发现印刷装订问题,请与发行科联系、调换。

电话:(029)5251046

序

物理学既是一门重要的基础理论学科，又是一门具有广泛实际应用的科学。21世纪国与国之间的竞争，实质上就是高科技的竞争、人才的竞争，而下一世纪大量优秀的科学技术人才将来源于今日的中学生。因此在中学生中大力发现和培养英才学生，实在是一项非常重要的任务。中国物理学会至今已举办了十二届全国物理竞赛，对中学生学习物理起了一定的推动作用。张大同同志在中学教师的岗位上兢兢业业工作已达20年，为国家培养了一批又一批优秀的中学毕业生。他培养的学生分别在第22届、25届、26届国际奥林匹克物理竞赛中获得四枚金牌，在全国竞赛中获奖为数更多。现在他已是华东师范大学第二附属中学的物理特级教师。他愿意将工作中积累的丰富经验撰写成《通向金牌之路》一书奉献给广大的中学生和中学教师，这无疑是一件大好事。谨书数语以示喜悦和鼓励。

王淦昌

作者的话

物理学是一门基础学科。这里的基础应该有两重含意：一方面，物理知识是学习其它许多现代科学技术的基础；另一方面，学生在学习物理过程中得到的训练和提高了思维能力、动手能力和创造能力，也是学习其它应用科学和专业技术所不可缺少的。一个学生要在物理竞赛中取得好成绩，不但要掌握大量的物理学知识，还必须有很强的解决问题能力和很好的心理素质。因此，培养物理尖子学生的工作实质上是一种典型的素质教育。

自1984年至今，中国物理学会已经举办了12届全国中学生物理竞赛，参加者累计超过50万人。这一活动对全国中学生学习物理，特别是对那些对物理学科有浓厚兴趣的同学，起了一定的推动作用。

我从1980年开始从事培养物理尖子学生的工作，经过十多年的探索，摸索出了一套培养优秀学生的行之有效的方法，积累了丰富的第一手资料。为了和广大的教育工作者交流这方面的工作经验，帮助更多的热爱物理学的同学较快地成长，笔者愿将自己十多年工作的心血化成这本《通向金牌之路》，奉献给我的同行和同学们。

本书共有十一讲，基本覆盖了我国物理竞赛大纲的所有内容。每一讲包括三个部分：一、竞赛中涉及的问题；二、典型例题；三、竞赛训练题精选。第一部分着重讲述了有关竞赛中的重点和难点内

容；第二部分通过对典型例题的分析和解析，介绍了一系列重要的解题思路和方法；第三部分除了包含我国已进行的12届全国竞赛预、决赛中所有有价值的题目外，还补充了相当数量的其它训练题。最后一讲专门讨论了物理实验，同学们在学习这一讲时，必须边看边动手。

《通向金牌之路》原是《中学物理教学参考》杂志上的一个同名连载讲座，刊出后受到广大读者的肯定和欢迎。为满足读者需要，我在原讲座的基础上，充实了更多的内容，集结成这本书。

本书从策划、组稿、审稿直至后期加工，《中学物理教学参考》杂志的主编靳峻竹、副主编王鲁盈以及编辑部的姚璋、东延民、张勇等同志做了大量工作。著名物理学家王淦昌先生在百忙中为本书作序并题写了书名。在此谨表示衷心的感谢！

作者

1996年3月

目 录

序	王淦昌
作者的话	张大同
第1讲 物体的平衡	(1)
第2讲 运动学	(27)
第3讲 动力学	(52)
第4讲 能量和动量	(85)
第5讲 振动与波	(126)
第6讲 热学	(156)
第7讲 静电场	(181)
第8讲 电路	(211)
第9讲 电磁现象	(244)
第10讲 光学	(279)
第11讲 物理实验	(316)
附录1 第1—10讲竞赛训练题选解	(382)
附录2 第1—10讲竞赛训练题参考答案	(428)

● 第 1 讲

物体的平衡

一、竞赛中涉及的问题

在中学物理教学大纲中已详细介绍过的合成力的平行四边形法则,共点力的平衡,有固定转动轴的物体的平衡等内容,这里不再一一叙述,只对其它一些在竞赛中经常要用到的知识作一简要的介绍,并举例说明.

(一) 摩擦力

当相互接触的二个物体之间有相对运动时,两物体之间可能出现滑动摩擦力,其大小可用 $f_k = N \cdot \mu_k$ 来计算,方向与相对运动的方向相反,当二个相互接触的物体有相对运动趋势时,两物体之间可能出现静摩擦力,其最大值为 $f_s = N \cdot \mu_s$ (一般情况下都小于这个最大值),方向与相对运动趋势方向相反,关于摩擦力有以下几个方面的问题要注意:

1. 摩擦力的方向与相对运动方向相反

这个问题在有些情况下容易被忽略.如图 1-1, A 、 B 是两个很长的圆柱形滚筒,半径为 r . A 、 B 两筒各自围绕自己的对称轴以角速度 ω 转动,两轴之间的距离为 a . A 、 B 之间搁着一个较短的圆柱体 C ,半径为 R [$R > (a - 2r)$],质量为

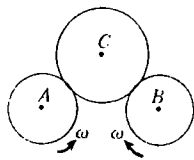


图 1-1

m , 用一个与 A 、 B 轴平行的力 F 拉着圆柱体 C , 以速度 v_0 做匀速运动, 如果 C 和 A 、 B 筒之间的动摩擦因数都是 μ , 问 F 力要多大? 在这个问题中, 要注意 C 相对于 A 、 B 的速度 v 不是沿轴线方向的, 而是与轴线有一个夹角 θ , 试分析如下:

①如图 1-2, $\text{tg}\theta = \omega r / v_0$, $\theta = \text{tg}^{-1}(\frac{\omega r}{v_0})$

②如图 1-3, C 在竖直方向上受力平衡

$$2N\cos\alpha + 2f_i\sin\alpha = mg$$

$$2N\cos\alpha + 2f_0\sin\theta \cdot \sin\alpha = mg$$

式中 $f_0 = N \cdot \mu$, $\alpha = \sin^{-1} \frac{a}{2(R+r)}$

所以

$$N = \frac{mg}{2(\cos\alpha + \mu \cdot \sin\theta \cdot \sin\alpha)}$$

$$f_0 = \frac{mg\mu}{2(\cos\alpha + \mu\sin\theta \cdot \sin\alpha)}$$

③ $f = 2f_0\cos\theta = F$. (图 1-4)

注意, 图 1-4 不是一个平面图.

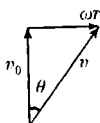


图 1-2

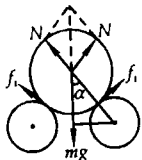


图 1-3

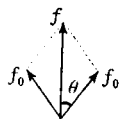


图 1-4

不难看出, 对同样的 m, μ, R, r, a 来讲, A, B 转得越快 (ω 越大), v_0 越小, F 越小.

2. 摩擦角 如用 f_k 表示滑动摩擦力, N 表示正压力, 那么 $\varphi = \text{tg}^{-1} f_k / N$ 叫做滑动摩擦角. 同样如用 f_{sm} 表示最大静摩擦力, 那么 $\varphi_0 = \text{tg}^{-1} f_{sm} / N$ 叫做静摩擦角. 在两个接触面的性质确定之后, 摩擦角的大小是不会变的, 这一点有时会给解题带来方便.

如图 1-5, 小木块和水平地面之间的动摩擦因数为 μ , 用一个与水平方向成多大角度的力 F 拉着小木块做匀速直线运动最省力?

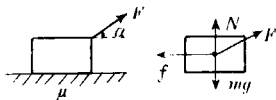


图 1-5

这个问题可以用解析的方法来解决, 根据合外力为零:

$$\begin{cases} \Sigma F_x = 0 & F \cos \alpha = N \mu \\ \Sigma F_y = 0 & N + F \sin \alpha = mg \end{cases}$$

消去 N :

$$\begin{aligned} F \cos \alpha &= (mg - F \sin \alpha) \mu \\ F &= \frac{mg \mu}{\cos \alpha + \mu \sin \alpha} \\ &= \frac{mg \mu}{\sqrt{1 + \mu^2} \left(\sin \alpha \frac{\mu}{\sqrt{1 + \mu^2}} + \cos \alpha \frac{1}{\sqrt{1 + \mu^2}} \right)} \\ &= \frac{mg \mu}{\sqrt{1 + \mu^2} \sin(\alpha + \beta)} \end{aligned}$$

式中 $\beta = \text{tg}^{-1} \frac{1}{\mu}$. 当 $\sin(\alpha + \beta) = 1$, 即 $\alpha + \beta = \frac{\pi}{2}$,

$\alpha = \text{tg}^{-1} \mu$ 时, F 有极小值 $mg \mu / \sqrt{1 + \mu^2}$.

如果用摩擦角的观念来解此题要简单一些, 物理思路也要清晰一些. 将摩擦力 f 和地面对木块的弹力 N 合成一个力 F' , 摩擦角为 $\varphi = \text{tg}^{-1} \frac{f}{N} = \text{tg}^{-1} \mu$, 这样木块

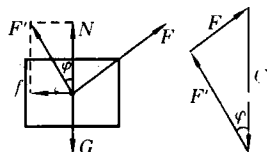


图 1-6

受到三个力: 重力 G , 桌面对木块的作用力 F' 和拉力 F , 如图 1-6. 其中 G 的大小、方向都确定, F' 的方向确定但大小不定, 而 F 的方向大小都不定. 作出力的三角形, 很容易看出当 F 垂直于 F' 时 F 最小, 即当 F 与水平方向成 $\varphi = \text{tg}^{-1} \mu$ 时最小.

3. 摩擦力作用的时间 因为只有当二个物体之间有相对运动或相对运动趋势时, 才有摩擦力, 所以要注意摩擦力作用的时间. 如一个小球竖直落下与一块在水平方向上运动的木块碰撞后, 向斜上方弹出 (图 1-7), 假设碰撞时间为 Δt , 但可能小球不需要 Δt 时间, 在水平方向上便已经具有了与木块相同的速度, 则在剩下的时间内小球和木块尽管还是接触的, 但互相之间都已没有摩擦力.

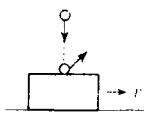


图 1-7

(二) 力的合成和分解

1. 多边形法则 力的合成除了可用平行四边形法则外还可以用多边形法则. 在多个共点力合成时, 可以把各个力依次首尾相接, 最后从第一个力的始端到最末一个力的终端的连线就可以表示合力(图 1-8).

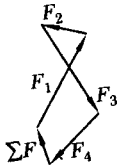


图 1-8

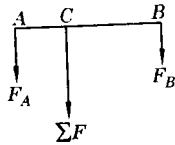


图 1-9

2. 平行力的合成和分解 同向平行力的合成: 两个平行力 F_A 和 F_B 相距 AB , 则合力 ΣF 的大小为 $F_A + F_B$, 作用点 C 满足 $F_A \cdot AC = F_B \cdot BC$ 的关系(图 1-9).

反向平行力的合成: 二个大小不同的反向平行力 F_A 和 F_B ($F_A > F_B$) 相距 AB , 则合力 ΣF 的大小为 $F_A - F_B$, 与 F_A 同向, 作用点 C 满足 $F_A \cdot AC = F_B \cdot BC$ 的关系(图 1-10).

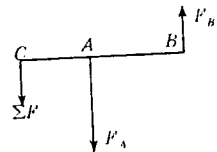


图 1-10

(三) 重心(或质心)的求法

求重心的常用方法有分隔法与负质量法两种. 如图 1-11 的棒锤, 假设匀质球 A 质量为 M 、半径为 R ; 匀质棒 B 质量为 m 、长度为 l . 求它的重心. 第一种方法是将其分隔成球和棒两部分, 然后用同向平行力合成的方法找出其重心 C . C 在 AB 联线上, 且

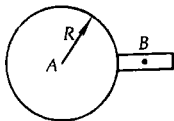


图 1-11

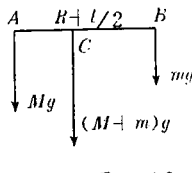


图 1-12

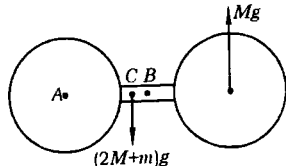


图 1-13

$AC \cdot M = BC \cdot m$ (图 1-12), 第二种方法是将其棒锤看成一个对称的

“哑铃”和一个质量为 $-M'$ 的球 A' 的合成(图 1-13),用反向平行力合成的方法找出其重心 C , C 在 AB 联线上,且 $BC \cdot (2M+m)$

$$= A'C \cdot M. \text{ 不难看出两种方法的结果都是 } BC = \frac{M(R + \frac{l}{2})}{M+m}.$$

(四) 一般刚体的平衡

受共点力作用的物体,其平衡的充分必要条件是合外力等于零($\Sigma \vec{F} = 0$). 有固定转轴的物体平衡的充分必要条件是合力矩等于零($\Sigma M = 0$). 而对一般刚体,则要把 $\Sigma \vec{F} = 0$ 和 $\Sigma M = 0$ 合起来才是它平衡的充分必要条件,其中任一条,只是它平衡的必要条件. 因此,在解一般刚体平衡的问题时,可以列出三个联立方程:

$\Sigma F_x = 0, \Sigma F_y = 0$ 和 $\Sigma M = 0$. 这里需要说明的是:

(1) x, y 坐标的方向可任意选取,但必须互相垂直.

(2) $\Sigma M = 0$ 方程的转轴可根据需要任意选取,一般原则是使尽量多的力的力臂为零.

(3) $\Sigma M = 0$ 方程只能列一个,取其它转轴再次列出是无效的.

根据力的平衡的要求,如果一个刚体受到三个非平行力的作用,那么这三个力必须共点,否则不可能平衡. 如图 1-14 中靠在光滑竖直墙面上的梯子,假如将地面对它的弹力 N_2 和摩擦力 f 合成一个地面对它的作用力 F , 那它就是一个受三个力(F, G, N_1)而平衡的刚体. 那么 F 的作用线必然通过 N_1 和 G 作用线的交点.

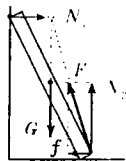


图 1-14

作为一种特殊情况,如果一根杆只受到两个力的作用而平衡(二力杆),那么这两个力的方向一定是沿杆的.

如图 1-15(a)所示的由五根轻杆和一个拉力器构成的正方形框架, A, B, C, D 四处由铰链连接,各杆可以自由转动. AC 杆和 BD 杆交会处不连接. 如果调节拉力器,使它产生的拉力为 T . 那么分析 A 点,根据二力杆受力方向一定沿杆,可知 A 点的受力情况如图 1-15(b)所示. 不难看出, AD 杆受的是拉力,大小为 T ; AC

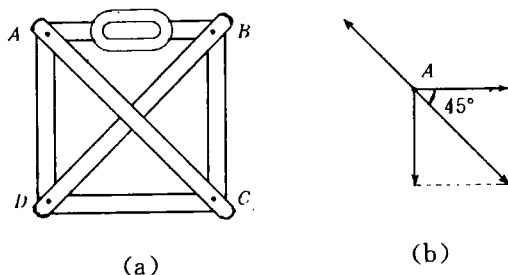


图 1-15

杆受的是压力,大小为 $\sqrt{2}T$. 再分析 D 点,可知 DC 杆受的也是拉力,大小为 T ; BD 杆受的也是压力,大小为 $\sqrt{2}T$.

(五) 平衡的种类和稳度

1. 平衡的种类 物体的平衡可分为三种

(1) 稳定平衡 当物体稍稍偏离平衡位置时,有一个力或力矩使之回到平衡位置,这样的平衡叫稳定平衡. 处于稳定平衡的物体偏离平衡位置时一般是势能增加.

(2) 不稳定平衡 当物体稍稍偏离平衡位置时,有一个力或力矩使它的偏离继续增大,这样的平衡叫不稳定平衡. 处于不稳定平衡的物体偏离平衡位置时一般是势能减小.

(3) 随遇平衡 当物体稍稍偏离平衡位置时,它所受的力或力矩不发生变化,它能在新的位置上再次平衡,这样的平衡叫随遇平衡. 处于随遇平衡的物体偏离平衡位置时势能一般不变.

2. 浮体平衡的稳定性 浮在流体表面的浮体,所受浮力与重力大小相等、方向相反,处于平衡状态. 浮体平衡的稳定性,将因所受扰动方式的不同而异. 显然,浮体对铅垂方向的扰动,其平衡是稳定的. 对水平方向的扰动,其平衡是随遇的.

浮体对于过质心的水平对称轴的旋转扰动,其平衡的稳定性视具体情况而定. 以浮于水面的船体为例:当船体向右倾斜(即船体绕过质心的水平对称轴转动一小角)时,其浮心 B 将向右偏离,

浮力 F_B 与重力 W 构成一对力偶, 力偶矩将促使船体恢复到原来的方位, 如图 1-16(a) 所示. 可见船体对这种扰动, 其平衡是稳定的. 但如果船体的重心 G 太高, 船体倾斜所造成的力偶矩也可能促使船体倾斜加剧, 这时船体的平衡就是不稳定的, 如图 1-16(b) 所示.

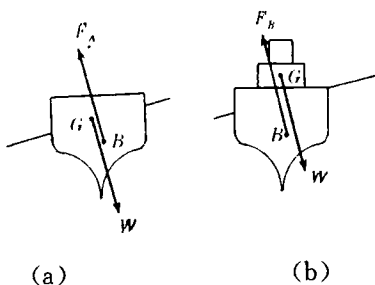


图 1-16

3. 稳度 物体稳定的程度.

一般来说, 使一个物体的平衡遭到破坏所需要的能量越多, 这个平衡的稳度就越高.

二、典型例题

例 1 一个小物体与竖直墙面之间的摩擦因数 $\mu=0.25$, 当作用力 F 与竖直方向成的角度 $\alpha=53^\circ$ 时, F 至少为 10 牛才能维持物体静止(图 1-17). 问:

(1) 在 α 不变的情况下, 需要多大的力 F 才能使物体沿墙面向上做匀速运动?

(2) 在 μ 已确定的情况下, 要使物体向上做匀速运动, α 角有什么限制?

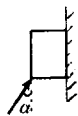


图 1-17

分析 本题中物体的静止和向上匀速运动都属于平衡状态. 前一状态由于是用最小的力维持物体静止, 因此物体受到的是向上的最大静摩擦力, 通过 $\Sigma F=0$ 可以求出物体所受的重力 G . 后一种情况当 μ 已确定后, 要使物体向上运动, α 有一个上限. 当 α 大于某一个值时, 将产生自锁现象: 摩擦力随着 F 同步增大, 因此不论 F 多么大, 也不能使物体向上运动.

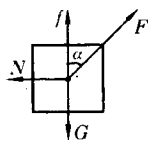


图 1-18

解 (1)物体静止,如图 1-18 所示.

$$\Sigma F_x=0 \quad N=F \sin \alpha$$

$$\Sigma F_y=0 \quad N \cdot \mu+F \cos \alpha=G$$

解得 $G=8(\text{N})$

物体向上匀速运动(图 1-19)

$$\Sigma F_x=0 \quad N=F \cdot \sin \alpha$$

$$\Sigma F_y=0 \quad F \cos \alpha=N \cdot \mu+G$$

解得
$$F = \frac{G}{\cos \alpha - \mu \sin \alpha}$$

$$= 20(\text{N})$$

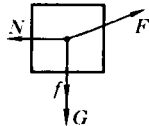


图 1-19

(2)由 F 的表达式知:当 $\cos \alpha - \mu \sin \alpha = 0$ 即 $\alpha = \text{ctg}^{-1} \mu$ 时 F 趋向无穷大,即物体不可能向上运动.

用摩擦角的观念作出力的三角形图,也很容易得出这个结论:物体受三个作用力:重力 G 、推力 F 和墙的作用力 F' , β 就是摩擦角,如图 1-20. 很明显,如果 α 角大于 $\text{ctg}^{-1} \mu$,即大于 $(\frac{\pi}{2} - \beta)$ 角,

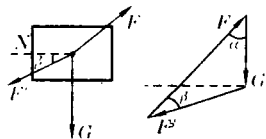


图 1-20

那就无法构成力的三角形.

例 2 一根长度为 l 的杆 AB 重为 G , B 端压在粗糙的地面上, A 端用一根足够牢的轻绳斜拉在地上,绳与杆的夹角为 θ (图 1-21). 在离 B 端 $a \cdot l$ 处有一个水平作用力 F . 问:

(1)杆 B 端与地面之间的动摩擦因数至少为多大,才能维持杆静止?

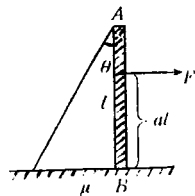


图 1-21

(2)如果 B 端与地面之间的动摩擦因数为 μ_0 ,那么在 AB 上有一点 D ,在 AD 之间不论施加多大的水平力 F ,都不会破坏 AB 的平衡,求 D 点的位置.

分析 这是一个一般刚体平衡的问题. 形成第二问结果的原因是:当 F 的作用点高于某一高度时,杆 B 端受地面的最大静摩擦力 f 与 F 力同步增大,因此形成“自锁”,如图 1-22.

$$\text{解(1)} \quad \begin{cases} \Sigma F_x = 0 & T \cdot \cos\theta + G = N \\ \Sigma F_y = 0 & T \sin\theta + f = F \\ \Sigma M_B = 0 & T l \sin\theta = a l F \end{cases}$$

因为是求最小的摩擦系数,所以 $f = N \cdot \mu$, 可解得

$$\mu = \frac{F(1-a)\sin\theta}{aF\cos\theta + G\sin\theta}$$

(2) 设 D 点离 B 点的距离是 xl , 通过和 (1) 相同的方程, 可解得:

$$F = \frac{G\mu_0}{1-x-x\mu_0\text{ctg}\theta'}$$

F 的表达式分子是个定值, 当分母

$$1-x-x\mu_0\text{ctg}\theta = 0$$

即

$$x = \frac{1}{1+\mu_0\text{ctg}\theta}$$

时 $F \rightarrow \infty$, 即无论多大的力 F , 也不会破坏 AB 杆的平衡.

用摩擦角的观念, 也可以用图解的方法得到相同的结果. 因为 D 点以上可以作用任意大的力 F (图 1-23), 因此此种情况下 F 杆的自重 G 可以忽略不计. 这样一来杆就只受三个力: 绳的拉力 T 、水平力 F 和地面的作用力 F' , α 就是摩擦角.

$$(1-x)l\text{tg}\theta = x l \text{tg}\alpha = x l \mu_0$$

$$x = \frac{l\text{tg}\theta}{l\mu_0 + l\text{tg}\theta} = \frac{1}{1+\mu_0\text{ctg}\theta}$$

例 3 一个质量 $m = 20\text{kg}$ 的钢件, 架在

两根完全相同的平行长直圆柱上, 如图 1-24 所示. 钢件的重心与两柱等距, 两柱的轴线在同一水平面内, 圆柱的半径 $r = 0.025\text{m}$, 钢件与圆柱间的动摩擦因数 $\mu = 0.20$. 两圆柱各绕自己的轴线作转向相反的转动, 角速度 $\omega = 40\text{rad/s}$. 若沿平行于柱轴的方向施力推着钢件作速度为 $v_0 = 0.050\text{m/s}$ 的匀速运动, 推

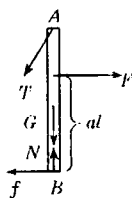


图 1-22

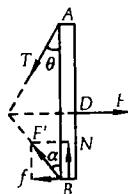


图 1-23

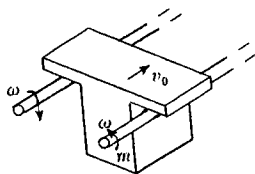


图 1-24