文章编号:1005-4642(2022)11-0027-05



摘 要:研究了浮沉子在增压条件下发生的不可逆下沉现象,发现浮沉子在液体中存在不稳定平衡的临界位置.从 受力的角度解释,浮沉子完全浸没时无法依靠增大气体的体积来增大浮力;从势能的角度解释,临界位置是浮沉子的不 稳定平衡点,改变压强会导致不可逆平衡点改变,出现不可逆下沉现象.实验研究了浮沉子不可逆下沉的临界深度与浮 沉子未置入水中时的气柱长度、液体的密度、试管的外径与内径之比以及总长度之间的关系,并对实验现象给出了直观 的解释.

关键词:浮沉子;不可逆下沉;临界深度;IYPT 中图分类号:O313 文献标识码:A DOI:10.19655/j.cnki.1005-4642.2022.11.004

浮沉子由法国科学家笛卡尔发明,为玻璃制 的小瓶体,其下端开有小孔,水可通过小孔进出瓶 体.把浮沉子放入高贮水筒中,并使之浮在水面 上.用薄橡皮膜覆盖筒口并扎紧,用手按橡皮膜, 筒内的水和空气在密闭的容器内.可以通过调节 外加压强的大小,改变浮沉子的排水体积来实现 浮沉子的浮沉.根据帕斯卡定律,当改变外部封 闭容器中的压强时,试管内的水会被排出或试管 外部容器中的水会被挤入,导致空气柱的体积增 大或者减小,从而改变浮沉子受到的浮力,实现上 浮或者下沉.

浮沉子在液体中特定位置的浮沉状态受到其 几何结构^[1]、外界压强^[1]、液体密度^[1-2]以及温 度^[3]等因素的影响.由于浮沉子在展示浮力变化 以及浮力与重力的相对大小方面具有现象明显的 特点,故常常作为教具^[4-6].浮沉子原理也被应用 于高空气球形貌的预测^[7]、磁力浮沉子密度计的 设计^[8]、检测高浓度水^[9-10]等.由于浮沉子的研究 内容广泛而有趣,该内容被选为 2021 年 IYPT 的 第 6 题:不可逆转浮沉子.

本文首先通过受力分析给出了浮沉子发生不

可逆下沉的原因是由于浮沉子所受浮力小于增加 的压强给浮沉子向下的力.接着,从势能角度给 出了在增压情况下浮沉子的临界深度位置,解释 了浮沉子不可逆下沉点的物理本质为不稳定平衡 的势能极大值点,并讨论了压强的改变对该势能 极大值点存在性的影响.最后,通过实验验证了 浮沉子不可逆下沉点的位置,并探究了相关参量 对不可逆点位置的影响.

1 理论分析

1.1 浮沉子不可逆临界深度的分析

假设气体均为理想气体,且浮沉子内气柱温度以及水温保持恒定不变.记浮沉子下降到一定 深度时顶端到液面的距离为 *x*,气柱位于液面下的部分高度为 *ξ*,浮沉子的不同状态如图 1 所示.

对浮沉子中的气柱,由玻意尔方程可得:

$$p_0 l_0 = \begin{cases} (p + \xi \rho g)(\xi + x), & x > 0; \\ \lceil p + (\xi + \lfloor x \rfloor) \rho g \rceil \xi, & x \leqslant 0. \end{cases}$$
(1)

其中,*p*₀为大气压强,*l*₀为未放入水前浮沉子初 始气柱的长度,*ρ*为液体的密度,*g*为重力加速度, *p*为液面上方气体的压强.求解式(1),得到

收稿日期:2022-04-02;修改日期:2022-06-20

- 基金项目:教育部高等学校大学物理课程教学指导委员会教学研究项目资助(No. DWJZW202107hb, No. DWJZW202209hb);教育部产学合作协同育人项目资助(No. 202002091038);南开大学教学改革项目资助
- 作者简介:欧阳严严(2003-),女,安徽马鞍山人,南开大学物理科学学院 2020 级本科生. E-mail:2010395@mail.nankai.edu.cn
- 通讯作者:陈 靖(1980-),女,天津人,南开大学物理科学学院副教授,博士,研究方向为微纳光学. E-mail:jingchen @nankai.edu.cn

陈宗强(1986一),男,山东临沂人,南开大学物理科学学院高级实验师,博士,研究方向为微纳光学. E-mail: chenzongqiang@nankai.edu.cn

$$\xi = \frac{-b' + \sqrt{b'^2 - 4a'c'}}{2a'},$$

其中

$$a' = \rho g, \ b' = p + |x| \rho g,$$

$$c' = \begin{cases} px - p_0 l_0, \ x > 0; \\ -p_0 l_0, \ x \leqslant 0. \end{cases}$$



(a)与液面齐平 (b)液面上方 (c)液面下方 图 1 浮沉子顶端在不同位置的示意图

对试管顶端面元进行受力分析,如图 2 所示. 浮沉子受到的水压力为 F_{water},浮沉子内气柱产生 的压力为 F_{gas},面元自身重力、面元受到的浮力和 侧壁对面元的拉力的合力为 G_{tube}.



图 2 试管顶端面元的受力示意图

令面元所受合力为
$$F$$
,可得:
 $F = G_{\text{tube}} + F_{\text{water}} - F_{\text{gas}}$, (2)

其中,

$$G_{\text{tube}} = \begin{cases} \rho_{\text{glass}} g \Big[\frac{\pi}{4} (d_{\text{ext}}^2 - d_{\text{int}}^2) L + \frac{\pi}{4} d_{\text{ext}}^2 d_0 \Big] - \Big(1 - \frac{x}{L} \Big) \rho g \ \frac{\pi}{4} (d_{\text{ext}}^2 - d_{\text{int}}^2) L, \quad x > 0; \\ \rho_{\text{glass}} g \Big[\frac{\pi}{4} (d_{\text{ext}}^2 - d_{\text{int}}^2) L + \frac{\pi}{4} d_{\text{ext}}^2 d_0 \Big] - \rho g \Big[\frac{\pi}{4} (d_{\text{ext}}^2 - d_{\text{int}}^2) L + \frac{\pi}{4} d_{\text{ext}}^2 d_0 \Big], \quad x \leq 0. \end{cases}$$

$$(3)$$

其中,d₀为上方面元厚度,d_{ext}和 d_{int}分别为试管 外径和内径,L为试管长度,ρ_{glass}和ρ分别为玻璃 和水的密度.式(3)中第一项为浮沉子重力项,第 二项为浮沉子所受浮力项.

$$F_{\text{water}} = \begin{cases} p \frac{\pi}{4} d_{\text{ext}}^{2}, & x > 0; \\ (p - \rho g x) \frac{\pi}{4} d_{\text{ext}}^{2}, & x \leq 0. \end{cases}$$

$$F_{\text{gas}} = p_{\text{gas}} \frac{\pi}{4} d_{\text{int}}^{2}, \qquad (5)$$

当考虑浮沉子上端在水下(即 *x*≪0)时,由浮 沉子平衡条件得 *F*=0,由式(2)~(5)得:

$$p_{gas} = \frac{G_{tube} + (p_0 - \rho g x) d_{ext}^2}{d_{int}^2}.$$
 (6)

分析浮沉子中空气柱的压强,可得:

$$p_{gas} = p + (\xi + |x|) \rho g.$$
 (7)
式(6)和(7)交点的位置坐标即为临界深度,此时
为浮沉子可逆下沉与不可逆下沉的分界点.

由于在实验中使用的试管管底相对于侧壁的 质量较小,忽略管底部分受到的重力和浮力,即忽 略 $\rho_{glass} \frac{\pi}{4} d_{ext}^2 d_0 g \ \pi \rho \frac{\pi}{4} d_{ext}^2 d_0 g$.由于浮沉子下沉 过程中气柱体积变化微小,假设 $\xi = \xi_{e}^{*}$.联立式 (6)和(7),可得:

$$|x_{\rm nr}| = \frac{1}{\rho g} \left(\frac{p_0 l_0}{\xi_{\rm e}^*} - p \right) - \xi_{\rm e}^* , \qquad (8)$$

其中,

$$\boldsymbol{\xi}_{\mathrm{e}}^{*} = L \left(\frac{d_{\mathrm{ext}}^{2}}{d_{\mathrm{int}}^{2}} - 1 \right) \left(\frac{\rho_{\mathrm{glass}}}{\rho} - 1 \right). \tag{9}$$

如图 1(a) 所示,由式(1),当 *x*=0 时,令 ξ^{*}_e 为浮沉子顶端与液面齐平并且稳定平衡时的气柱 长度,得式(9).

当浮沉子初始时完全位于液体内部,增大压强将导致 $|F_{water}| > |F_{gas} - G_{tube}|$,合力向下,导致浮沉子下沉.此时,只要给予浮沉子微小的向下速度,就能够使其发生不可逆下沉,在这种情况下初始位置即为临界深度.

如图 1(b)所示,当浮沉子初始时部分位于液体内部时,增大压强即增大了浮沉子向下的压力, 浮沉子向下移动,导致向上的合力 $|F_{gas} - G_{tube}|$ 增 大,从而达到 $|F_{water}| = |F_{gas} - G_{tube}|$,浮沉子处于 平衡状态.如果不断增压将导致浮沉子的位置不 断向下移动.在达到临界深度之前,如果恢复原 始压强将导致 F_{water} 减小,而 F_{gas} 和 G_{tube} 不变,则 浮沉子受到向上的合力而向上移动,此时的下沉 可逆.

如图 1(c)所示,浮沉子初始时处于液体中的 某一位置. 当这一位置处于临界深度上方时, $|F_{water}| < |F_{gas} - G_{tube}|$,浮沉子上浮;当这一位置 处于临界深度时, $|F_{water}| = |F_{gas} - G_{tube}|$,浮沉子 悬浮;当这一位置处于临界深度下方时, $|F_{water}| > |F_{gas} - G_{tube}|$,浮沉子下沉.

综上所述,增大浮沉子体系的压强,浮沉子将 下沉至某一位置. 当浮沉子处于该位置时,恢复 初始压强,浮沉子有3种浮沉状态:处于临界深度 上方时,浮沉子上浮,此过程称为可逆下沉;恰好 处于临界深度,浮沉子悬浮;处于临界深度下方 时,浮沉子下沉,此过程称为不可逆下沉.

1.2 浮沉子受迫下沉以及不可逆现象的解释

假设温度不变,忽略浮沉子顶端面元受到的 重力和浮力^[1],得到

$$F = \begin{cases} A\xi\rho g + V\left(1 - \frac{x}{L}\right)\rho g - V\rho_{glass}g, \ x > 0; \\ A\xi\rho g + V(\rho - \rho_{glass})g, \quad x \leqslant 0. \end{cases}$$
(10)

其中, $A = \frac{\pi}{4} d_{int}^2$ 为浮沉子内部气柱的横截面积, $V \approx \frac{\pi}{4} L(d_{ext}^2 - d_{int}^2)$ 为组成浮沉子的试管的体积. 在式(10)中, $A\xi\rho g$, $V\left(1 - \frac{x}{L}\right)\rho g$ 和 $V\rho_{glass}g$ 分别 代表由于水压、气柱压强和试管的重力而出现的 受力项.对式(10)进行积分,得到浮沉子的势能 表达式为

$$U(x) = \begin{cases} -\int A\xi(x)\rho g \, \mathrm{d}x - \int V\left(1 - \frac{x}{L}\right)\rho g \, \mathrm{d}x + \int V\rho_{\mathrm{glass}} g \, \mathrm{d}x + C_1, \ x > 0; \\ -\int A\xi(x)\rho g \, \mathrm{d}x - \int V\rho g \, \mathrm{d}x + \int V\rho_{\mathrm{glass}} g \, \mathrm{d}x + C_2, \qquad x \leqslant 0. \end{cases}$$
(11)

其中, $\xi = \frac{-b' + \sqrt{b'^2 - 4a'c'}}{2a'}$ 为 1.1 给出的参量. $-\int A\xi(x)\rho g \, dx, -\int V\left(1 - \frac{x}{L}\right)\rho g \, dx(x > 0) \, \mathbf{d}$ $-\int V\rho g \, dx(x \leqslant 0), \int V\rho_{\text{glass}} g \, dx \, \mathcal{H} \, \mathcal{H} \, \mathcal{R} \, \mathcal{F} \, \mathcal{H}$ 体系中由水压、浮力和重力贡献的势能项.

由此,利用 Matlab 数值模拟可以做出浮沉子 势能 U(x)与位置 x 的关系曲线,如图 3 所示.其 中参量取值为:浮沉子的质量 m=0.018 63 kg, 液体密度 $\rho=1 \times 10^3$ kg/m³,浮沉子内气柱的横 截面积 A=0.000 16 m²,重力加速度 g=9.8 m/ s²,大气压强 $p_0=1.013\times 10^5$ Pa,浮沉子未放人 水中时气柱长度 $l_0=7$ cm,组成浮沉子的试管体 积 $V=8.1015\times 10^{-6}$ m³,石英密度 $\rho_{glass}=2.3 \times 10^3$ kg/m³,浮沉子的总长度 L=16 cm.

不同压强条件下的势能曲线如图 3 所示,当 压强逐渐增大时,势能逐渐由类似于三次函数过 渡到单调递增的函数;当压强在较小范围内时,浮 沉子势能存在 1 个极大值和 1 个极小值,图 3 中 的压强为 1.025 p₀ 时,势能存在极大值 U_{max}和极 小值 U_{min}.

在势能最大值处浮沉子的受力方向发生改变,如图 4 所示.



图 3 不同压强下浮沉子势能随位置的变化



图 4 不同压强下浮沉子受力随位置的变化

当压强较大时,受力始终竖直向下,浮沉子只 能发生不可逆下沉,如图 4 中压强为1.100p。的受 力曲线. 浮沉子体系的增压大小是浮沉子可逆或 者不可逆下沉的重要因素. 较小的微扰使得浮沉 子在稳定平衡点附近做类似谐振子振动,即浮沉 子在稳定位置附近往复振动. 而较大的微扰会导 致浮沉子越过Umax所对应的位置,从而受不稳定 平衡点附近运动规律的支配.势能的极小值点对 应浮沉子的稳定平衡点,即浮沉子在液面上方的 平衡位置. 当浮沉子受到较小扰动偏离该位置 时,由于浮力作用而回到初始稳定平衡位置.势 能极大值点对应浮沉子不稳定平衡位置,浮沉子 的受力在此处发生变化:在此位置上方,浮沉子所 受浮力大于重力,从而回到其稳定平衡位置,下沉 是可逆的;在此位置下方,浮沉子所受浮力小于重 力,从而发生不可逆的下沉.

2 实验验证

实验中组成浮沉子的试管为内外径以及长度 均不同的石英管,根据实验需要在石英管中有不 同长度的水柱.为了使实验时能够在更大范围内 调节相关参量,实验中浮沉子被置于高度为2m 的垂直长管中.通过将垂直长管密封并连接到流 量可控的气泵来控制管中压强.

实验液体为水,重力加速度为 9.8 m/s, p_0 为 理想大气压,石英密度为 2.3×10³ kg/m³.为了 探究相关参量,定制仅改变长度或内外径比例的 试管,规格如表 1 所示.

标号	$d_{ m ext}/ m cm$	L/cm	标号	$d_{ m ext}/ m cm$	L/cm
1	1.393 9	10	6	1.392 8	20
2	1.402 7	12	7	1.194 6	16
3	1.395 1	14	8	1.592 8	16
4	1.392 7	16	9	1.783 1	16
5	1.399 8	18	10	1.994 9	16

表1 实验中所使用的浮沉子规格

注:组成浮沉子的试管壁厚 0.1 cm.

探究了浮沉子未放置入水中时浮沉子中的气 柱长度、液体密度和试管的外径与内径的比值以 及总长度对浮沉子临界深度的影响.采用测量 *ξ*。的变化间接反映临界深度的变化.

在其他参量保持不变时,测量了临界深度随 初始时浮沉子中气柱长度的变化,如图 5 所示. 测量试管 6 得到的浮沉子顶端完全浸没时的气柱 长度为 113.0 mm. 当其他条件保持不变,浮沉子 中的初始气柱长度 *l*。增加时,临界深度将会随之 线性增加. 这是因为当 *l*。增加时浮沉子在水中受 到的浮力将会增大,从而将在更深的位置发生不 可逆下沉现象. 当初始气柱从 114.0 mm 增加到 127.1 mm 时,不可逆位置从-16.21 cm 下降到 -141.19 cm.





不可逆参量的物理意义是达到不可逆临界位 置时浮沉子内部气柱的长度,不可逆位置与不可 逆参量的关系可由式(8)得到.在其他参量保持 不变时,探究了不可逆参量 ξ。随水的密度的变 化,如图 6 所示(使用试管 1).为改变水的密度, 向水中加入不同剂量的 NaCl.根据式(4),当浮 沉子所处溶液的密度增大时浮沉子所受到的浮力 相对增大,但同时浮沉子处于同样深度所受的压 强也增大,二者的共同作用使浮沉子的临界气柱 长度减小,进而影响浮沉子的临界深度.当水密 度从 1.000 0 g/cm³ 增加到 1.170 0 g/cm³ 时,不 可逆参量从 4.84 cm 变化到 3.60 cm.



图 6 临界气柱长度与水的密度倒数的关系

使用相同长度、不同内径和外径的试管探究 了不可逆参量随外径和内径的比值平方的变化, 如图 7 所示,所用浮沉子为试管 4,7,8,9,10. 当 外径和内径的比值的平方从 1.24 增大到 1.44 时,不可逆参量从 4.30 cm 增大到 7.32 cm. 外径 与内径的比值的平方越大,将导致浮沉子玻璃的 质量增加,从而浮沉子的气柱中的气体体积变大 才能保持平衡状态,因此临界气柱长度随外径与 内径的比值的平方增大而增大.这里实验与理论 的数值出现偏差的原因是由试管内外径的测量精 度造成的.



图 7 临界气柱长度与外径和内径比值平方的关系

在其他参量保持不变时,探究不可逆参量随 试管总长度的变化,如图 8 所示,所用浮沉子 为表 1中试管 1~6. 当浮沉子长度增大时,需要 浸没到较深处才能达到可逆位置. 当试管长度从 10 cm 增加到 20 cm 时,不可逆参量从 4.54 cm 增加到 9.10 cm.



图 8 临界气柱长度与试管长度的关系

3 结束语

本文从理论上探究了浮沉子不可逆下沉的临 界位置,解释了压强对浮沉子不可逆下沉现象的 影响.浮沉子在液体中存在不稳定平衡的临界位 置.从受力角度解释,是当浮沉子完全浸没时无 法依靠增大气体体积而增大浮力所致;从势能的 角度解释,该位置是浮沉子的不稳定平衡点,改变 压强会导致不可逆平衡点发生改变,进而导致出 现不可逆下沉.另外,通过实验验证了浮沉子不 可逆下沉的临界深度与浮沉子未置入水中时的气 柱长度、液体密度和试管的外径与内径的比值以 及总长度之间的关系,并对实验现象给出了直观 的物理图像解释.

参考文献:

- [1] Güémez J, Fiolhais C, Fiolhais M. The Cartesian diver and the fold catastrophe [J]. American Journal of Physics, 2002,70(7):710-714.
- [2] Planinsic G, Kos M, Jerman R. Two-liquid Cartesian diver [J]. Physics Education, 2004,39(1):58-64.
- [3] LucR D, Ganci S. A lot of good physics in the Cartesian diver [J]. Physics Education, 2011,46(5): 528-532.
- [4] Amir N, Subramaniam R. Making a fun Cartesian diver: A simple project to engage kinaesthetic learners [J]. Physics Education, 2007,42(5):478-480.
- [5] 沈昌生. 遥控式浮沉子原理演示装置:CN1052612 64A [P]. 2016-01-20.
- [6] 姚富华. 浮沉子的改进方法[J]. 实验教学与仪器, 1994(4):16-16.
- [7] 杨泽川,罗汝斌,廖俊,等. 自然形高空气球上升过 程形状预测[J]. 航空学报,2020,41(1):52-60.
- [8] 陈国华,季荣,胡博路.一种高精密的溶液密度测量 装置——磁力浮沉子密度计[J].海洋技术,1999, 11(1):1-6.
- [9] 黄春辉,张青莲. 毛细管磨塞型浮沉子管用来检测 高浓重水[J]. 化学通报,1983(8):13-14.
- [10] 陈国华,纪红,谢式南,等. 杭州湾海水密度研究 [J]. 青岛海洋大学学报(自然科学版),1999(S1): 8-16.

(下转 36 页)

因素仿真分析[J]. 深空探测学报,2020,7(3):297-303.

- [4] 张敏贵,陈祖奎,靳爱国.太阳帆推进[J].火箭推进,2005,31(3):35-38.
- [5] 孙青,马冲,林延东,等. 基于光压原理的高功率激 光测量装置[J]. 中国激光,2021,48(3):192-194.
- [6] 刘泽刚,黄耿石,李振柱,等. 基于谐振的光压测量 [J]. 物理实验,2017,37(1):1-6,12.
- [7] 龙腾,赵改清,杜炳清,等. 应用压电陶瓷测量光压 [J]. 物理实验,2016,36(11):20-22.

- [8] 宋乐,王玉瑾,郑叶龙. 光压的测量方法现状及发展 趋势[J]. 计量学报,2019,40(1):117-123.
- [9] 林炯,谢佳青,高伟康,等. 基于磁场电流的一种等 效测量光压方法[J]. 甘肃科技纵横,2016,45(8): 65-68.
- [10] 吴宗汉,徐世和.从驻极体传声器到驻极体扬声器 的发展[C]//2009年电声行业专家组会议论文集. 嵊州,2009:22-35.
- [11] 钟国策. 声级计和驻极体电容传声器[J]. 环境技术,1997(2):35-41.

Light pressure verification device using electret microphone

HAN Xian-qi^a, WU Li-jun^b, LI Jia-xin^a, PING Yu-zhe^a
(a. School of Equipment Engineering; b. School of Science, Shenyang Ligong University, Shenyang 110159, China)

Abstract: An experimental device for verification and demonstration of light pressure was designed based on electret microphone. When the mechanically modulated laser irradiated the diaphragm of the electret microphone, the diaphragm deformed regularly and the resulting voltage signal was output by the microphone. The phenomenon of light pressure was verified and demonstrated by observing oscilloscope waveform change or multimeter pointer swing after the voltage signal was amplified. The demonstration device indirectly measured light pressure by converting light signal into sound signal, which had the advantages of modular parts and simple operation, and not requiring vacuum condition.

Key words: light pressure; electret microphone; sound pressure

[责任编辑:任德香]

(上接 31 页)

Irreversible sinking of Cartesian diver under pressurized conditions

OU-YANG Yan-yan, CHEN Jing, CHEN Zong-qiang, KONG Yong-fa (School of Physics, Nankai University, Tianjin 300071, China)

Abstract: The phenomenon of irreversible sinking of the Cartesian diver under pressurized conditions was studied. The critical position of unstable equilibrium was found existed in liquid. From the point of view of force, it was impossible to increase the buoyancy by increasing the gas volume when Cartesian diver was completely immersed. From the point of view of potential energy, the critical position was the very unstable equilibrium point. The irreversible equilibrium point would change with the changing the pressure, resulting in the irreversible sinking. The relationships between the critical depth of the irreversible sinking and the length of the air column, the liquid density, the ratio of the outer diameter to the inner diameter of the test tube and the total length of the tube were studied experimentally, and the intuitive explanation of the experimental phenomenon was given.

Key words: Cartesian diver; irreversible sinking; critical depth; IYPT

[责任编辑:任德香]