

第4章 功和能

§4-1 功

§4-2 动能定理

§4-3 势能

§4-4 引力势能

§4-5 由势能求保守力

§4-6 功能原理和机械能守恒定律

§4-7 守恒定律的意义

§4-8 碰撞

§4-10 流体的稳定流动

§4-11 伯努利方程

§4-10 流体的稳定流动

物质常见的三种形态：气、液、固态。

流体：是对处于液态和气态的物体的统称。

✓ **流体的特性**：

1. **流动性**：流体物质的各部分之间发生相对运动；
2. **粘滞性**：流体各部分之间发生相对运动时存在内摩擦力；
3. **压缩性**：流体体积随外部压力而变化的特性。

✓ **理想流体**：绝对不可压缩和完全没有黏性的流体。

2. 稳定流动 (steady flow) : 又称稳流、定常流动

流体质点流经空间任一给定点的速度是确定的, 且不随时间变化, 称为**稳定流动**。例如, 沿着管道或渠道缓慢流动的水流, 在一段不长的时间内可以认为是定常流动。

这是否说明: 空间中各点的流速即方向和大小都一定相同? (液体在流动时, 液体要时刻不停地流经空间中各点。) 即 $v_a = v_b = v_c$

答: 不一定。

稳定流动只是说明液体在流经任一定点 (如 a) 时, 流速的大小和方向始终不变, 即 v_a 恒定, v_b 恒定, v_c 恒定....., 但 $v_a \neq v_b \neq v_c$, 或者说, 液体在空间的速度分布不随时间变化的流动。

3、理想流体稳定流动的2个性质：

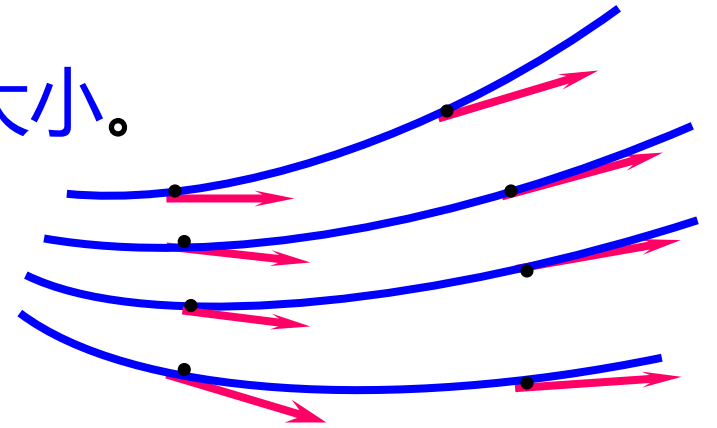
1. 管中流体每单位时间流过的体积（体积流量） qV 为常量；
2. 流体每单位体积的质量（密度）也是常量。

4、流线：为了形象地描述流体的运动，在流体中画一系列曲线，每一点的切线方向与流经该点流体质点的速度方向相同。

✓ 流线的走向表示速度的方向，疏密表示速度的大小。

✓ 稳定流动中的流线：

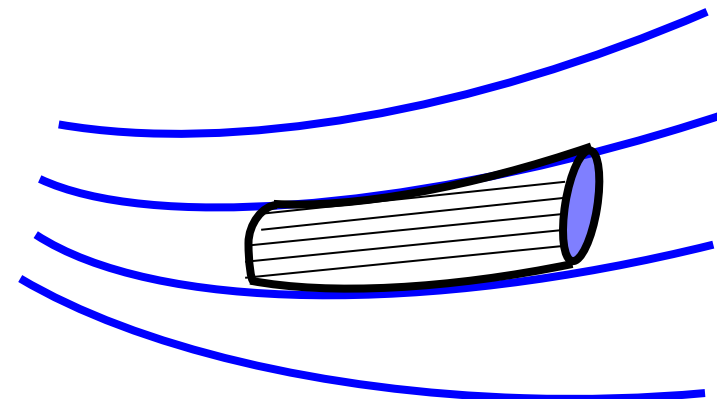
- 不随时间变化；
- 流线就是流体质点的运动轨迹；
- 任何两条流线不相交。



5、流管：流线围成的管状区域。

理想流体稳定流动中的流管性质：

- ✓ 流管内的流体不能流出管外；
- ✓ 流管外的流体不能流入管内；
- ✓ 流管就是一种**无形的管道**；
- ✓ 流体在流管中的运动规律代表了整个流体的运动规律，这为我们研究流体的运动提供了方便。

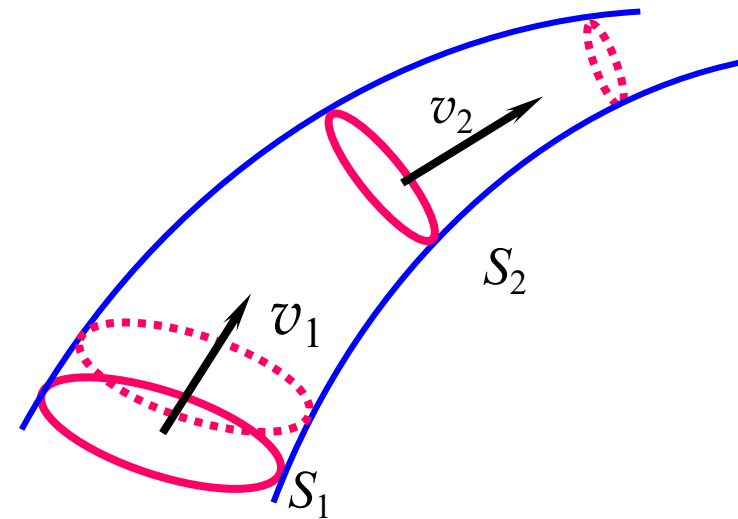


6、理想流体稳定流动的连续性方程

在细流管中，流体流经截面 S_1 和 S_2 的速率为 v_1 和 v_2 ，在 Δt 时间内流过这两个截面的流体体积分别为：

$$dV_1 = S_1 v_1 dt$$

$$dV_2 = S_2 v_2 dt$$



体积流量（流量）：单位时间内流过某一截面的流体体积。

流过截面 S_1 和 S_2 的流量为：

$$\frac{dV_1}{dt} = S_1 v_1$$

$$\frac{dV_2}{dt} = S_2 v_2$$

对于不可压缩理想流体的稳流：

$$S_1 v_1 = S_2 v_2 \quad \text{或} \quad S v = \text{恒量}$$

——理想流体稳流的连续性方程

理想流体作稳定流动时, 速率与流管截面积的乘积为恒量, 或者说速率与流管的截面积成反比。

由连续性方程可以断定, 在流速大的地方, 流管狭窄, 流线必定密集; 在流速小的地方, 流管粗大, 流线必定疏散。

第4章 功和能

§4-1 功

§4-2 动能定理

§4-3 势能

§4-4 引力势能

§4-5 由势能求保守力

§4-6 功能原理和机械能守恒定律

§4-7 守恒定律的意义

§4-8 碰撞

§4-10 流体的稳定流动

§4-11 伯努利方程

复习：

1. **理想流体**：**绝对不可压缩** 和 **完全没有黏性**的流体。

2. **稳定流动**（steady flow）：又称稳流、定常流动

流体质点流经空间任一给定点的速度是确定的，且不随时间变化

3. **理想流体稳流的连续性方程**：体积流量为定值

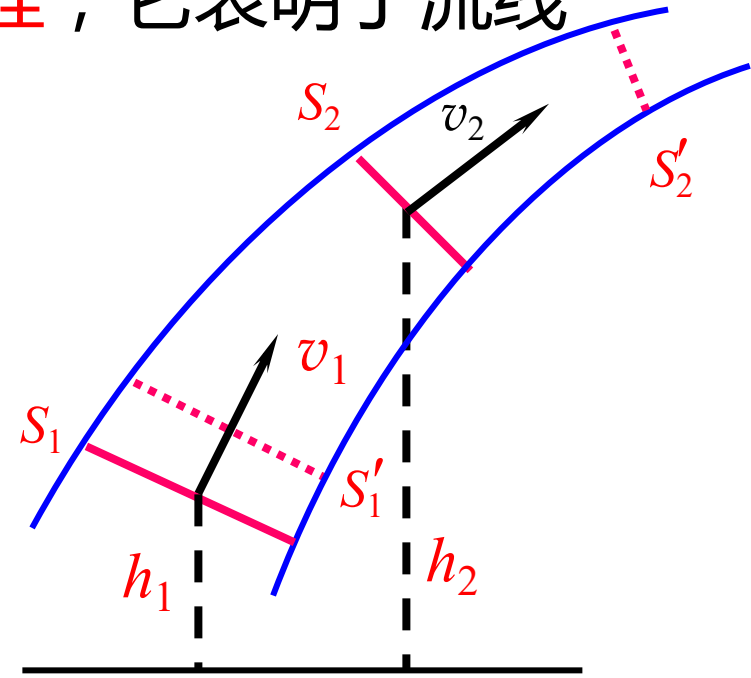
$$S_1 v_1 = S_2 v_2 \quad \text{或} \quad S v = \text{恒量}$$

§4-11 伯努利方程

伯努利方程是理想流体作稳定流动的基本动力学方程，它表明了流线上各点的**压强**、**速度**和**高度**三者关系的基本定律。

下面应用**功能原理**、**连续性方程**来推导**伯努利方程**：

在重力场中稳流的理想流体内任取一细流管， S_1 和 S_2 表示两个横截面的面积， h_1 和 h_2 是它们相对同一个水平参考面的高度。



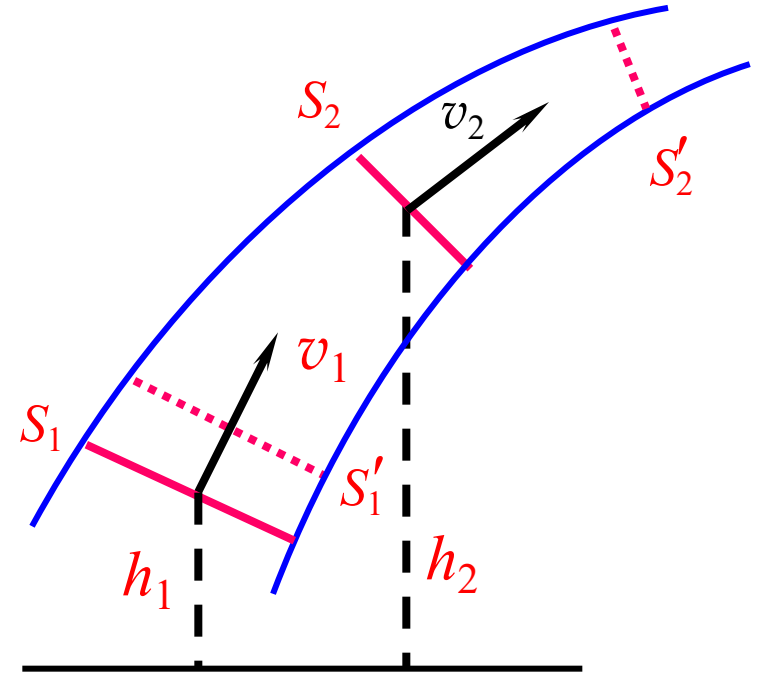
由于理想流体是不可压缩的，从 S_1 到 S_1' 之间的流体质量等于从 S_2 到 S_2' 之间的质量 Δm 。

$$\text{质量 } \Delta m : \quad \rho S_1 v_1 dt = \rho S_2 v_2 dt$$

质量 Δm : $\rho S_1 v_1 dt = \rho S_2 v_2 dt$

整个流体块从位置 S_1 - S_2 流到位置 S_1 - S_2' 的过程中，机械能的增量 ΔE 为

$$\begin{aligned}\Delta E &= (E_k + E_p)_2 - (E_k + E_p)_1 \\ &= \left[\frac{1}{2} \Delta m v_2^2 + \Delta m g h_2 \right] - \left[\frac{1}{2} \Delta m v_1^2 + \Delta m g h_1 \right] \\ &= \Delta m \left[\frac{1}{2} v_2^2 + g h_2 - \frac{1}{2} v_1^2 - g h_1 \right]\end{aligned}$$



- ✓ 如果作用于 S_1 上的压力为 f_1 ，在 dt 内 S_1 移动距离 $v_1 dt$ 到达 S_1' ，则 f_1 作的功为：

$$f_1 = p_1 S_1$$

$$dA_1 = f_1 dl = f_1 v_1 dt = p_1 S_1 v_1 dt$$

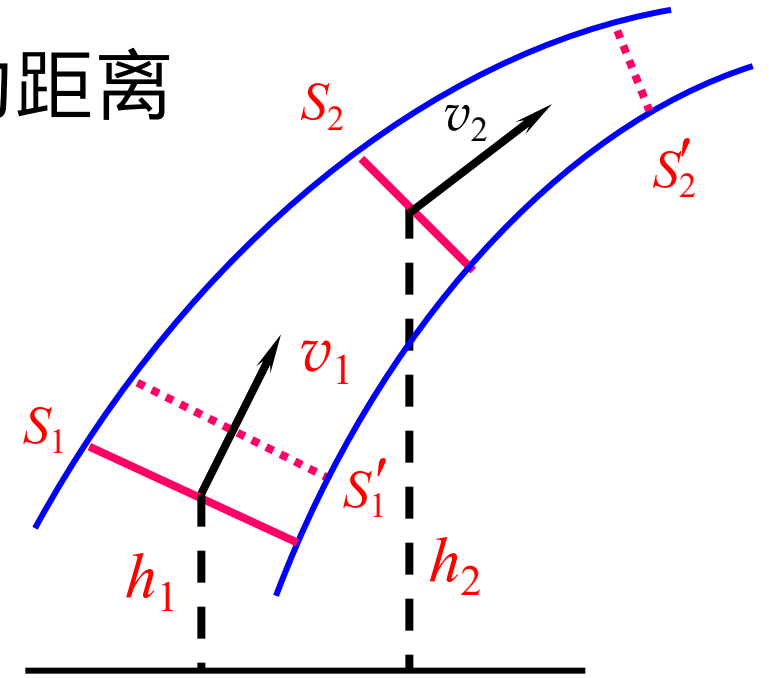
- ✓ 对于截面 S_2 ，压力 f_2 对流体块所作的功为：

$$f_2 = p_2 S_2$$

$$dA_2 = -f_2 dl = -f_2 v_2 dt = -p_2 S_2 v_2 dt$$

- ✓ 周围流体的压力对流体块作的总功为：

$$dA = dA_1 + dA_2 = (p_1 S_1 v_1 - p_2 S_2 v_2) dt$$



✓ 周围流体的压力对流体块作的总功为：

$$dA = (p_1 S_1 v_1 - p_2 S_2 v_2) dt$$

根据 $S_1 v_1 = S_2 v_2$, 并且

$$\Delta m = \rho S_1 v_1 dt = \rho S_2 v_2 dt$$

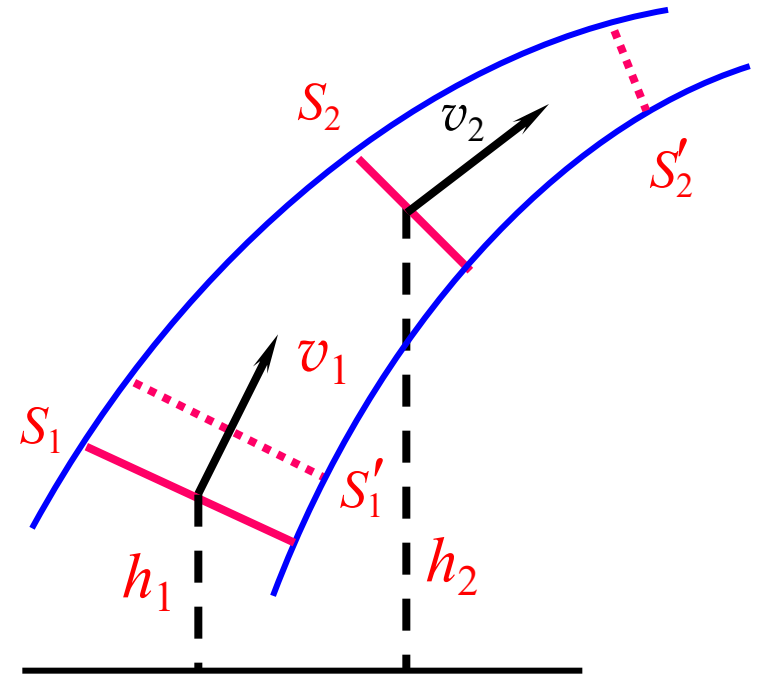
得

$$dA = p_1 \frac{\Delta m}{\rho} - p_2 \frac{\Delta m}{\rho} = (p_1 - p_2) \frac{\Delta m}{\rho}$$

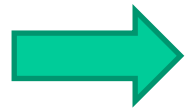
根据功能原理 $\Delta E = dA$

→

$$\Delta m \left[\frac{1}{2} v_2^2 + gh_2 - \frac{1}{2} v_1^2 - gh_1 \right] = (p_1 - p_2) \frac{\Delta m}{\rho}$$



$$\Delta m \left[\frac{1}{2} v_2^2 + gh_2 - \frac{1}{2} v_1^2 - gh_1 \right] = (p_1 - p_2) \frac{\Delta m}{\rho}$$



$$p_1 + \frac{1}{2} \rho v_1^2 + \rho gh_1 = p_2 + \frac{1}{2} \rho v_2^2 + \rho gh_2$$

去掉角标, 对于同一条细流管中的任一截面, 下面的关系总是成立的 :

$$p + \frac{1}{2} \rho v^2 + \rho gh = \text{恒量}$$

上面两式都称为伯努利方程, 它们描述了理想流体作稳定流动时的基本规律。

讨论：

$$p + \frac{1}{2}\rho v^2 + \rho gh = \text{恒量}$$

(1) 若理想流体沿**水平流管**作定常流动，则 $\rho gh = \text{恒量}$

$$p + \frac{1}{2}\rho v^2 = \text{恒量}$$

说明：水平流动的流管中，压强大的地方流速小，压强小的地方流速大。

由连续方程 $sv = \text{恒量}$ 知，管细的地方流速大，管粗的地方流速小。

推论：细管处（流速大）压强小

粗管处（流速小）压强大

讨论：

$$p + \frac{1}{2}\rho v^2 + \rho gh = \text{恒量}$$

(2) 当流管内**流速处处相等**时, 即 $\frac{1}{2}\rho v^2 = \text{恒量}$, 则有：

$$p + \rho gh = \text{恒量}$$

说明：高度低的地方压强大，高度高的地方压强小，这与流体静力学中的结果一致。

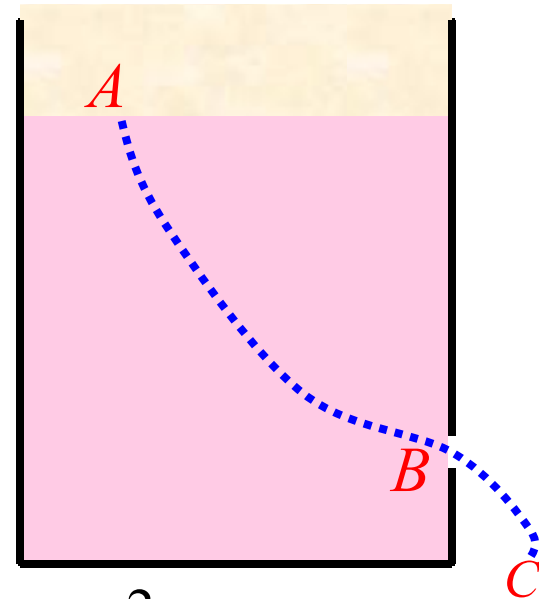
(3) 当 $v = 0$, 流体静止时, 则

$$p_A + \rho gh_A = p_B + \rho gh_B \quad \text{或者} \quad p_A - p_B = \rho g(h_B - h_A)$$

如果A、B两点的高度相等, 则 $p_A = p_B$

例1 求水从容器壁小孔中流出时的速率。设水面距离小孔的高度为 h 。

解 连接液面和小孔任取一条流线 ABC (见图)。 A 和 B 分别是这条流线在水面和小孔处的两点, 在这条流线上运用伯努利方程, 得:



$$p_A + \frac{1}{2} \rho v_A^2 + \rho g h_A = p_B + \frac{1}{2} \rho v_B^2 + \rho g h_B$$

$$\text{A点: } P_A = P_o; \quad v_A \approx 0$$

$$\text{B点: } P_B = P_o \quad \mathbf{h_A - h_B = h}$$

$$\rho g h_A - \rho g h_B = \frac{1}{2} \rho v_B^2$$

取小孔处的高度为零, 则 $h_A=h$ 。容器的横截面比小孔的截面大得多, 根据连续性方程, $v_A \ll v_B$, 故认为 $v_A=0$ 。将以上条件代入上式, 即可求得小孔处的流速为

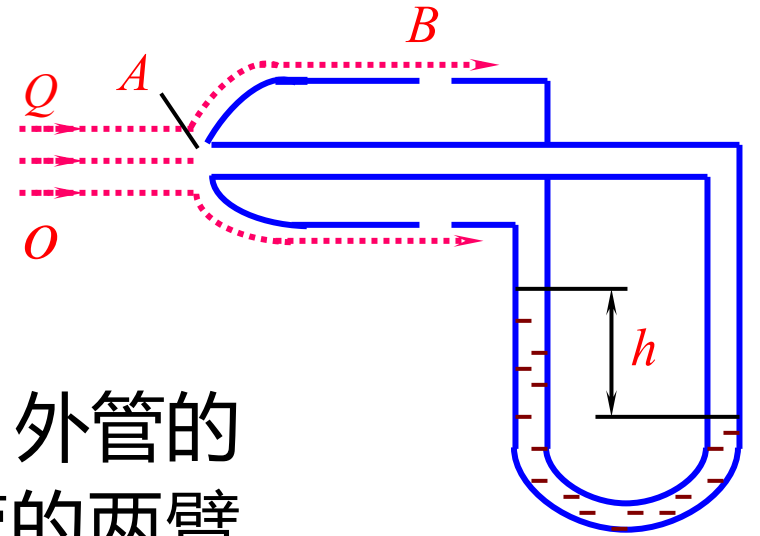
$$v_B = \sqrt{2gh}$$

可见, 小孔处水的流速, 与物体从 h 处自由下落到小孔处的速率是相同的。

这个结论叫做托里拆利定理。对开在容器底部的小孔, 结论仍然正确。小孔流速是一个很重要的实际问题, 例如水库放水, 就需要计算出水管道处的流速和流量, 上述结论可以近似用于实际问题。

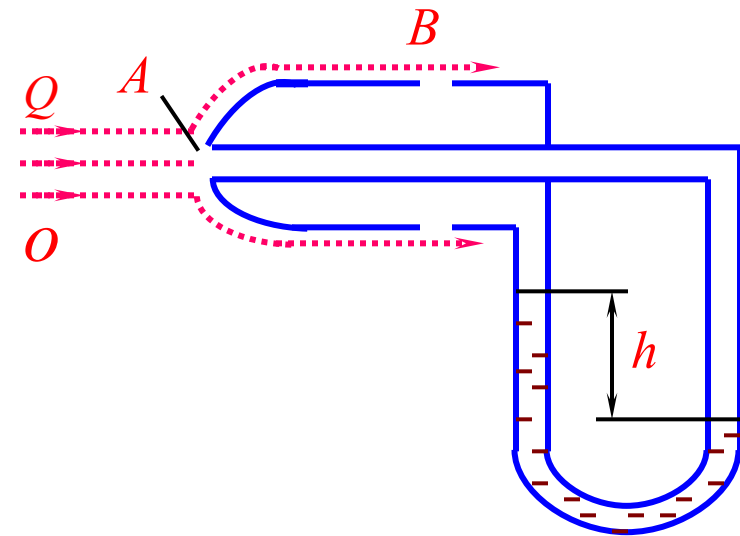
例2 皮托管是测定流体流速的仪器, 常用来测定气体的流速。

它由两个同轴细管组成, 内管的开口在正前方。外管的开口在管壁上, 如图中 B 所示。两管分别与U型管的两臂相连, 在U型管中盛有液体(如水银), 构成了一个压强计, 由U型管两臂的液面高度差 h 确定气体的流速。



解：在 A 处气流速率为零（？），在
流线 OA 上运用伯努利方程，得到：

$$p_A + \rho gh_A = p_O + \rho gh_O + \frac{1}{2} \rho v_O^2$$



对于流线 QB

$$p_B + \rho gh_B + \frac{1}{2} \rho v_B^2 = p_Q + \rho gh_Q + \frac{1}{2} \rho v_Q^2$$

点 O 和点 Q 非常接近，可认为各量相等。又因皮托管一般都很细，点 A 与点 B 的高度相差很小， $h_A = h_B$ 。

考虑到这些条件，得

$$p_A = p_B + \frac{1}{2} \rho v_B^2$$

其中 v_B 是待测气流的流速。

$$p_A = p_B + \frac{1}{2} \rho v_B^2$$

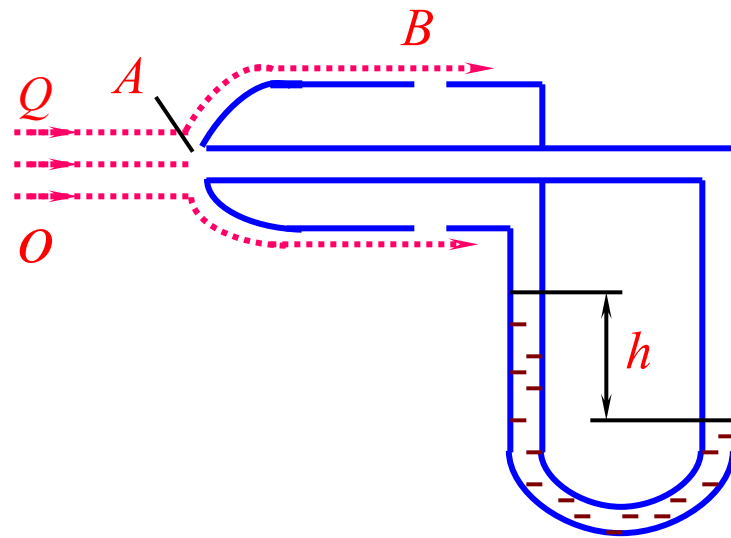
如果压强计中液体的密度为 ρ' , 则

$$p_A = p_B + \rho' gh$$

比较上面两式得 $\frac{1}{2} \rho v_B^2 = \rho' gh$

所以
$$v_B = \sqrt{\frac{2\rho' gh}{\rho}}$$

这样, 就可以由压强计两液面的高度差 h , 计算出待测气流速率。



课后作业

请在异步SPOC上完成

1. 第四章作业：已发布

✓ 04.09日（周日） 23:30之前完成作业提交

✓ 04.16日（周日） 23:30之前完成作业互评

2. 单元测验（第2～4章内容）：已发布

✓ 04.09日（周日） 23:30之前完成提交