具体解法如下:

A 球和B 球的运动是自由落体运动加简谐运动,因此解此题的关键要求出 A、B 相对于质心任意时刻的位置.

根据质量关系,质心在 AB 间到 B 的距离为 $\frac{l}{3}$ 处. 从质心看,A 球相当于连接长度为 $\frac{2l}{3}$ 的弹簧,B 球相当于连接长度为 $\frac{l}{3}$ 的弹簧,根据受力和伸长的关系,A 球连接的弹簧劲度系数为 $k_A=\frac{3k}{2}$,B 球连接的弹簧劲度系数为 $k_B=3k$.

因此,两个弹簧振子的振动角频率分别为:

A 振子的周期为

$$\omega_A = \sqrt{\frac{k_A}{m_A}} = \sqrt{\frac{3k}{2m}},$$

B振子的周期为

$$\omega_{\rm B} = \sqrt{\frac{k_{\rm B}}{m_{\rm B}}} = \sqrt{\frac{3k}{2m}},$$

显然.

$$\omega_A = \omega_B$$

松手前,两个弹簧振子都处于最大伸长量(即振幅),其 中,A 球连接的弹簧振子振幅为

$$A_{A} = \frac{2mg}{k_{A}} = \frac{4mg}{3k},$$

B球连接的弹簧振子振幅为

$$A_{\rm B} = \frac{2mg}{k_{\rm B}} = \frac{2mg}{3k}.$$

简谐运动可以看做是半径为振幅 A 的圆周运动的投影运动,其中 A 球的运动为半径为 $\frac{4mg}{3k}$ 、角速度为 $\omega_A=\sqrt{\frac{3k}{2m}}$ 的圆周运动的投影运动,B 球的运动为半径为 $\frac{2mg}{3k}$ 、角速度为 $\omega_B=\sqrt{\frac{3k}{2m}}$ 的圆周运动的投影运动。

考虑的质心的自由落体运动和 A、B 球的 简谐运动,结合 A、B 球的初始坐标,参考图 3.A 球和B 球的任意时刻的坐标分别为:

A 球的位置坐标为

$$x_A = \frac{1}{2}gt^2 + A_A(1 - \cos\omega_A t),$$

即 $x_A = \frac{1}{2}gt^2 + \frac{4mg}{3k}[1 - \cos(\sqrt{\frac{3k}{2m}}t)],$ B 球的位置坐标为

$$x_B = \frac{1}{2}gt^2 + l - A_B(1 - \cos\omega_B t),$$

Ep
$$x_B = l + \frac{1}{2}gt^2 - \frac{2mg}{3k}[1 - \cos(\sqrt{\frac{3k}{2m}}t)].$$

从本題的解法可以看出, 质心参考系的运用可以使物体 的受力和运动变为简单, 而参考圆的运用可以使解题变得 直接.

李灵龙

(舟山市舟山中学 浙江 舟山 316000)

第18题是最后一题,分值为20分,题目是:

超声波流量计是利用液体流速对超声波传播速度的影响来测量液体流速,再通过流速来确定流量的仪器.一种超

声波流量计的原理示意如图1所示.在 充满流动液体(管道横截面上各点流 速相同)管道两侧外表面上P₁和P₂ 处(与管道轴线在同一平面内),各置



一超声波脉冲发射器 T_1 、 T_2 和接收器 R_1 、 R_2 . 位于 P_1 处 的超声波脉冲发射器 T_1 向被测液体发射超声脉冲,当位于 P_2 处的接收器 R_2 接收到超声脉冲时,发射器 T_2 立即向被测液体发射超声脉冲. 如果知道了超声脉冲从 P_1 传播到 P_2 所经历的时间 t_1 ,和超声脉冲从 P_2 传播到 P_1 所经历的时间 t_2 ,又知道了 P_1 、 P_2 两点的距离 l 以及 l 沿管道轴线的投影 b,管道中液体的流速 u 便可求得. 试求 u.

除了标准答案给出的两种解法以外,还有五种不同的解法,介绍如下:

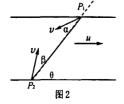
解法一 利用速度的分解

设超声波速度为 υ,

从 $P_1 \rightarrow P_2$, $v = P_1 P_2$ 成 α 角, 把 v 和 u 分解到 $P_1 P_2$ 方向上: 有

$$(v\cos\alpha - u\cos\theta)t_1 = l \tag{1}$$

从 $P_2 \rightarrow P_1$, $v = P_1 P_2$ 成 β 角, 把 $v = \pi u$ 也分解到 $P_1 P_2$ 方向



上:有

$$(v\cos\beta + u\cos\theta)t_2 = l \tag{2}$$

把 V 和 u 再分解到垂直P₁P₂ 方向上:

$$v\sin\alpha = u\sin\theta$$
 (3)

$$v\sin\beta = u\sin\theta \tag{4}$$

利用(3)、(4) 两式可得 α = β

把(5)式代入到(1)、(2)得

$$v\cos a - u\cos\theta = \frac{l}{t_1},$$

$$v\cos\alpha + u\cos\theta = \frac{l}{t_2},$$

两式相减得:

$$2u\cos\theta=\frac{l}{t_1}-\frac{l}{t_2},$$

而 $\cos\theta = b/l$,代入到上式、得

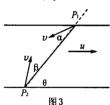
$$u = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{t_2} - \frac{1}{t_1} \right) \frac{l^2}{b}.$$

解法二 利用 P₁、P₂ 两点的距离在管道轴线上的投影 来解

设超声波速度为 v,从 $P_1 \rightarrow P_2$, $v = P_1 P_2$, 成 $\alpha \neq 0$,把 v和 u 分解到水平方向和垂直方向上:

$$[v\cos(\theta-\alpha)-u]t_1=b \tag{1}$$

$$v\sin(\theta - \alpha)t_1 = l\sin\theta \tag{2}$$



从 $P_2 \rightarrow P_1$, $v = P_1 P_2$ 成 β 角, 把 $v = \pi u$ 同样分解到水 平方向和垂直方向上:

$$[v\cos(\theta+\beta)+u]t_2=b \tag{3}$$

$$v\sin(\theta + \beta)t_2 = l\sin\theta \tag{4}$$

利用解法一,得到的结论 $\alpha = \beta$,

由(1)、(2)两式得

$$(\frac{l\sin\theta}{t_1})^2 + (u + \frac{b}{t_1})^2 = 1$$
 (5)

由(3)、(4)两式得

$$(\frac{l\sin\theta}{t_2})^2 + (\frac{b}{t_2} - u)^2 = 1$$
 (6)

(5)、(6) 两式相减:可得

$$u = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{t_2} - \frac{1}{t_1} \right) \frac{l^1}{b}.$$

利用速度的叠加原理 解法三

设超声波速度为 v_1, v_2 表示在 P_1P_2 上的合速度,则

$$v_1 = v + u,$$

在 P, P2 方向上叠加

$$v_1 = \frac{l}{t_2} = v \cos a + u \cos \theta,$$



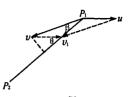


图 5

$$v_2 = \frac{l}{t_1} = v \cos \beta - u \cos \theta,$$

由解法一可知:

(5)

$$\alpha = \beta$$
.

两式相减可得:

$$\frac{l}{t_2} - \frac{l}{t_1} = 2u\cos\theta,$$

再把 $cos\theta = \frac{b}{l}$ 代入到上式,得

$$u = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{t_2} - \frac{1}{t_1} \right) \frac{l^2}{b}.$$

解法四 利用速度的矢量性

设超声波速度为 v_1, v_2, v_3 表示在 P_1P_2 上的合速度,则

$$v = v_1 - u \tag{1}$$

$$v = v_2 - u \tag{2}$$

把 u 分解到 P_1P_2 方向上,考虑 u 方向性,而且

$$v_1=\frac{l}{t_1},v_2=\frac{l}{t_2}$$

分别代人,可得

则
$$\frac{l}{t_2} - u\cos\theta = \frac{l}{t_1} + u\cos\theta,$$

移项,并把 $\cos\theta = \frac{b}{l}$ 代入到上式,得

$$u = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{t_2} - \frac{1}{t_1} \right) \frac{l^2}{b}.$$

利用位移图象解

设超声波速度为 v,t_1 表示超声波从 P_1 传到 P_2 的时 间 $,t_2$ 表示超声波从 P_2 传到 P_1 的时间.

由图 6 得 $(vt_1)^2 = l^2 + (ut_2)^2 - 2lut_2 \cos\theta$,

同理:由图7得

$$(vt_1)^2 = l^2 + (ut_1)^2 - 2lut_1 \cos(\pi - \theta),$$

两式相除,再化简得

$$u=\frac{(t_2-t_1)l^2}{2lt_1t_2\cos\theta},$$

把 $cos\theta = \frac{b}{l}$ 代人,可得

$$u = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{t_2} - \frac{1}{t_1} \right) \frac{l^2}{b}.$$

