

三条市立大学 令和6年度
工学部 技術・経営工学科
一般選抜 中期日程

個別学力検査

理科 解答編

令和6年3月8日13時30分～15時（90分）

1

(1) 斜方投射の最高点までの到達時間 t (初速度の鉛直方向成分: $v_V = v_0 \sin\theta$)

$$0 = v_V - gt = v_0 \sin\theta - gt \text{ より } t = \frac{v_0 \sin\theta}{g}$$

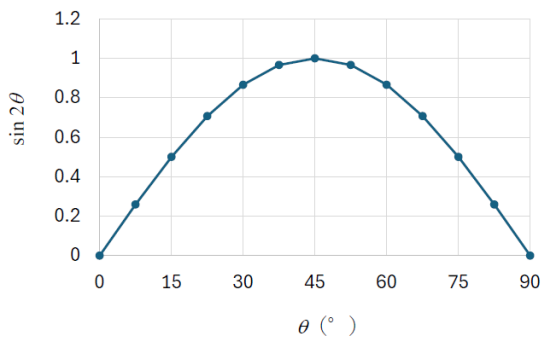
(2) 斜方投射の最高点 (高さ) h

$$\begin{aligned} h &= v_V t - \frac{1}{2}gt^2 = (v_0 \sin\theta) \cdot \frac{v_0 \sin\theta}{g} - \frac{1}{2}g \left(\frac{v_0 \sin\theta}{g} \right)^2 = \frac{v_0^2 \sin^2\theta}{g} - \frac{1}{2} \frac{v_0^2 \sin^2\theta}{g} \\ &= \frac{v_0^2 \sin^2\theta}{2g} \end{aligned}$$

(3) 斜方投射の水平方向の到達距離 L (初速度の水平方向成分: $v_H = v_0 \cos\theta$)

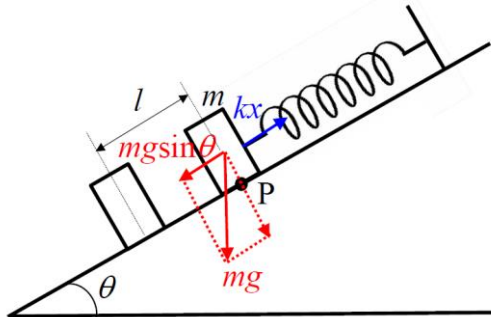
$$L = v_H t = v_0 \cos\theta \cdot \frac{v_0 \sin\theta}{g} = \frac{v_0^2 \sin\theta \cos\theta}{g}$$

(4) $L = \frac{v_0^2}{g} \sin\theta \cos\theta = \frac{v_0^2}{g} \frac{1}{2} \sin 2\theta$ より, $\sin 2\theta$ が最大するとき L が最大となる。 $0 < \theta < 90^\circ$ において $\sin 2\theta$ が最大 (=1) となる角度は $2\theta = 90^\circ$ より $\theta = 45 [^\circ]$ となる (図参照)。



2

- (1) 伸びを x とすると、その力は kx で図のような関係が成立する。



斜面に平行な方向の力の釣り合いの式 $kx = mg \sin \theta$ より

$$x = \frac{mg \sin \theta}{k} \text{ [m]}$$

- (2) 求める位置エネルギーを U とすると、(1)を用いて

$$U = \frac{1}{2} kx^2 = \frac{1}{2} k \left(\frac{mg \sin \theta}{k} \right)^2 = \frac{m^2 g^2 \sin^2 \theta}{2k} \text{ [J]}$$

- (3) 点Pから l だけ引き下げるのに要する仕事を W とすると、 W は物体とばねの系に増加したエネルギーに等しい。すなわち、ばねの得た弾性エネルギーの増加と物体の位置エネルギーの減少との和に等しいから、

$$\begin{aligned} W &= \frac{1}{2} k(x+l)^2 - \frac{1}{2} kx^2 + (-mg \sin \theta \cdot l) \\ &= \frac{1}{2} k(x^2 + 2xl + l^2) - \frac{1}{2} kx^2 + (-mg \sin \theta \cdot l) \\ &= \frac{1}{2} kl^2 \text{ [J]} \quad [\because (1) \text{ より } mgsin\theta \cdot l = kxl] \end{aligned}$$

- (4) 斜面下向きを正、点Pを原点とする X 座標を考え、 a_x を X 方向の加速度とすると、物体の X 方向の運動方程式は

$$Ma_x = mg \sin \theta - k(X+x)$$

$$(1) \text{ より } kx = mg \sin \theta \text{ であるため, } Ma_x = -kX$$

よって、点Pを中心として斜面上を単振動することがわかる。運動の条件より振幅は l である。物体の任意の時間 t の位置は

$$X = l \cos\left(\frac{k}{m}t\right) \text{ [m]}$$

$$\text{角振動数 } \omega = \sqrt{\frac{k}{m}} \text{ より } v = l\omega = l\sqrt{\frac{k}{m}} \text{ [m/s]}$$

(別解)

点Pを位置エネルギーの基準とし、求める速度を v とすると、手をはなした瞬間では、運動エネルギーは0、弾性力による位置エネルギーは $\frac{1}{2}k(x+l)^2$ 、重力による位置エネルギーは $-mgsin\theta \cdot l$ であるから、力学的エネルギーは、

$$0 + \frac{1}{2}k(x+l)^2 + (-mgsin\theta \cdot l) \quad \text{①}$$

点Pを通る瞬間の力学的エネルギーは、運動エネルギーは $\frac{1}{2}mv^2$ 、弾性力による位置エネルギーは $\frac{1}{2}kx^2$ 、重力による位置エネルギーは0であるから、力学的エネルギーは、

$$\frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}kx^2 + 0 \quad \text{②}$$

力学的エネルギー保存則より ①=②

$$\begin{aligned} \frac{1}{2}k(x+l)^2 - mgl \sin \theta &= \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}kx^2 \\ \frac{1}{2}k(x^2 + 2xl + l^2) - kxl &= \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}kx^2 \end{aligned}$$

$$\frac{1}{2}mv^2 = \frac{1}{2}kl^2$$

$$v = l \sqrt{\frac{k}{m}} \quad [\text{m/s}] \quad (\because v > 0)$$

(5) 物体がそのまま運動をつづけて最も高い位置に達したとき、点Pからの斜面に沿う距離を求めよ。

最も高い位置を点Qとし、点Qの点Pからの斜面に沿う距離を s とする。点Qで止まった瞬間の力学的エネルギーは、運動エネルギーは0、弾性エネルギーは $\frac{1}{2}k(x-s)^2$ 、重力による位置エネルギーは $mg \sin \theta \cdot s$ であるから、

$$0 + \frac{1}{2}k(x-s)^2 + (mg \sin \theta \cdot s) \quad \text{③}$$

① = ③とおくと

$$\frac{1}{2}k(x+l)^2 + (-mg \sin \theta \cdot l) = \frac{1}{2}k(x-s)^2 + (mg \sin \theta \cdot s)$$

$$\frac{1}{2}k(x^2 + 2xl + l^2) - kxl = \frac{1}{2}k(x^2 - 2xs + s^2) + kxs$$

$$l^2 - s^2 = 0, \quad s > 0 \text{ より}$$

$$s = l \text{ [m]}$$

または、

② = ③とおくと

$$\frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}kx^2 = \frac{1}{2}k(x-s)^2 + (mg \sin \theta \cdot s)$$

(4) より

$$\frac{1}{2}ml^2 \cdot \frac{k}{m} + \frac{1}{2}kx^2 = \frac{1}{2}kx^2 - kxs + \frac{1}{2}ks^2 + (mg \sin \theta \cdot s)$$

$$ks = mg \sin \theta \text{ より}$$

$$\frac{1}{2}l^2k = \frac{1}{2}ks^2$$

$$l^2 = s^2$$

$$s > 0 \text{ より}$$

$$s = l \text{ [m]}$$

(別解)

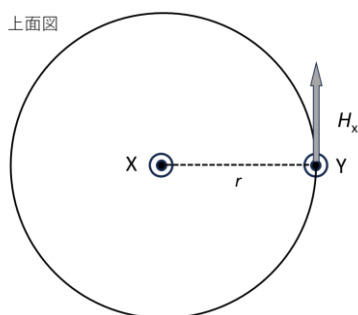
(4) より振幅は l であるため、最高点は $X=l$ である。よって、点Pからの距離は l である。

3

(1) Xの電流は I [A], XからYまでの距離は r [m]であるから, 磁場 H_X [N/Wb]の大きさは,

$$H_X = \frac{I}{2\pi r} \quad [\text{N/Wb}]$$

(2) 磁場 H_X の向きは, 電流を紙面垂直上向きにとると, 以下の図の矢印の向きとなる。



(3) 磁束密度は磁場に透磁率を乗じたものであるから, B_X の大きさは,

$$B_X = \mu_0 H_X = \mu_0 \frac{I}{2\pi r} \quad [\text{T}]$$

(4) 電流 I [A]が磁場 B [T]中で, 長さ l [m]の導線が受ける力 F [N]は,

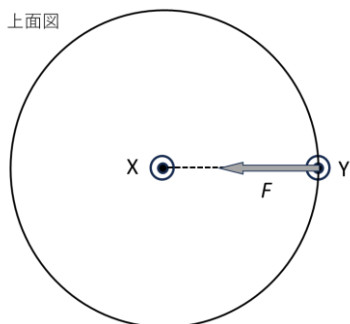
$$F = IBl \quad [\text{N}]$$

で表される。

いま, $l=1$ [m]と考えればよいから, F は,

$$F = IB_X \times 1 = \mu_0 \frac{I^2}{2\pi r} \quad [\text{N}]$$

(5) 力 F の向きは, 電流を紙面垂直上向きにとると, フレミングの左手の法則より以下の図の矢印の向きとなる。



4

(1) 振動数とは単位時間 (1 [s]) 間に発生する波の数であり, 1 周期の波の長さが波長であるから, 波の速さ V [m/s] は,

$$V = f\lambda_0 \text{ [m/s]}$$

(2) 時刻 $t=0$ [s] に音源から発せられた音波は 1 [s] には V [m] 進んでいる。時刻 $t=1$ [s] に音源から発せられた音波はその時点では音源の位置にいる。しかし, 音源はこの間にマイクの方に v [m] 進んでいるから, この間の距離 L [m] は,

$$L = V - v \text{ [m]}$$

(3) 距離 L [m] の間に振動数分 (f 周期分) の波が発せられているから, そのときの音波の波長 λ_1 [m] は,

$$\lambda_1 = \frac{L}{f} = \frac{V-v}{f} \text{ [m]}$$

(4) (1) より,

$$\lambda_0 = \frac{V}{f} \text{ [m]}$$

(3) より,

$$\lambda_1 = \frac{V-v}{f} \quad v > 0 \text{ のとき } \lambda_0 > \lambda_1, \quad v < 0 \text{ のとき } \lambda_0 < \lambda_1$$

V は音波の移動 (進行) 方向と同じ向きであるため, $v > 0$ である。

したがって,

$$\lambda_0 > \lambda_1$$

波長が短いと音は高くなる。つまり, 音源が近づいてくると本来より高い音となる。これをドップラー効果と言う。