

※途中の計算を必ず書こう。答えのみでは採点できません。

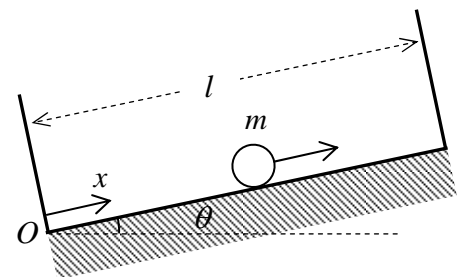
問1. 二次元平面内で等速直線運動している質点について、作用積分を時刻 $t=0 \sim 1$ で計算してみよう。但し、ラグランジアンは $L = \frac{m}{2}(\dot{x}^2 + \dot{y}^2)$ であり、初期条件は $x(0)=0, y(0)=0, v_x(0)=v_0, v_y(0)=0$ とする。

問2. 前問で、質点の運動を $x(t) = \alpha t^n, y(t) = 0$ と仮定して $t=0 \sim 1$ での作用積分を計算し、最小となる n を求めよう。但し $n \geq 1$ とする。

問3. 二次元面内を運動する質点のハミルトニアン $H = \frac{1}{2m}(\dot{p}_x^2 + \dot{p}_y^2) + mg(x \cos \theta + y \sin \theta)$ について、正準方程式を書き、解いてみよう。ここで θ は定数とする。

問4. 前問3で、 $H = (\sum p_i \dot{x}_i) - L$ の変換の定義から、ラグランジアンを求めよう。注) 一般化運動量を速度に直すのを忘れないように。

問5. 右図のような両側に壁がある、角度 θ の勾配を持ち、長さが l の斜面を考える。質量 m の質点のラグランジアンを書こう。但し、粒子の座標 x は斜面に沿ってとるものとし、位置エネルギーの原点は O とする。



問6. 前問5のラグランジアンから、一般化運動量 p を求め、さらに、ラグランジアンをハミルトニアンに変換してみよう。

問7. 前問6で、質点が壁と弾性衝突する場合、粒子の持つ全エネルギーを定数 E として、位相空間 (p, x) に軌跡を描こう。但し、 E が $mgl \sin \theta$ に比べて、大きい場合、同じ場合、小さい場合、の三通りに分けて場合分けをして描くこと。

問8. 前問6で、質点が壁と跳ね返り係数 0.5 で非弾性衝突する場合の軌跡を、エネルギーの初期値が $E = 2mgl \sin \theta$ の場合について描こう。最終的に質点は位相空間のどの点に来るかも示す。

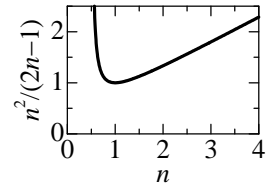
ヒント、壁に衝突する度に、運動量は $p \rightarrow -0.5p$ と変わるので E は減少して行くことに注意。

解1. [配点15] $x = v_0 t, y = 0$ であるので $v_x = v_0, v_y = 0$ 、よって $S = \int_0^1 \frac{v_0^2 + 0}{2m} dt = \frac{v_0^2}{2m}$

解2. [配点15] $v_x = n\alpha t^{n-1}, v_y = 0$ であるので

$$S = \int_0^1 \frac{n^2 \alpha^2 t^{(2n-2)} + 0}{2m} dt = \frac{n^2 \alpha^2 t^{(2n-1)}}{2m(2n-1)} \Big|_0^1 \propto \frac{n^2}{2n-1}$$

これは右図に示すとおり、確かに $n=1$ で極小となる。



解3. [配点10] $H = \frac{1}{2m}(\dot{p}_x^2 + \dot{p}_y^2) + mg(x \cos \theta + y \sin \theta)$ より、

$$\dot{p}_x = -\frac{\partial H}{\partial x} = -mg \cos \theta, \quad \dot{p}_y = -\frac{\partial H}{\partial y} = -mg \sin \theta, \quad \dot{x} = \frac{\partial H}{\partial p_x} = \frac{p_x}{m}, \quad \dot{y} = \frac{\partial H}{\partial p_y} = \frac{p_y}{m}$$

解4. [配点10] $H = p_x \dot{x} + p_y \dot{y} - L$ より、 $L = p_x \dot{x} + p_y \dot{y} - H$

$$L = m\dot{x}^2 + m\dot{y}^2 - \frac{1}{2m}((m\dot{x})^2 + (m\dot{y})^2) - mg(x \cos \theta + y \sin \theta) = \frac{1}{2}(m\dot{x}^2 + m\dot{y}^2) - mg(x \cos \theta + y \sin \theta)$$

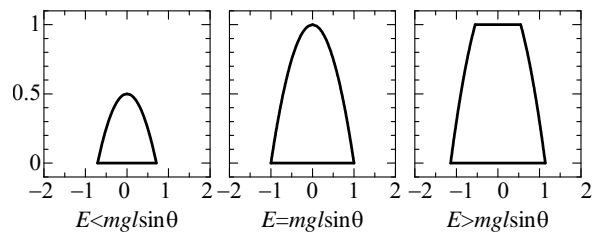
実は、 $\begin{cases} X = x \cos \theta + y \sin \theta \\ Y = x \sin \theta - y \cos \theta \end{cases}$ と変数変換すると、 $L = \frac{1}{2}(m\dot{X}^2 + m\dot{Y}^2) - mgX$ と簡単になる。

解5. [配点10] 斜面上を x だけ進むと高さは $x \sin \theta$ だけ増えるので、 $L = \frac{1}{2}m\dot{x}^2 - mgx \sin \theta$

解6. [配点10] $p = \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = m\dot{x}$ より、 $H = p\dot{x} - L = \frac{1}{2}m\dot{x}^2 + mgx \sin \theta = \frac{p^2}{2m} + mgx \sin \theta$

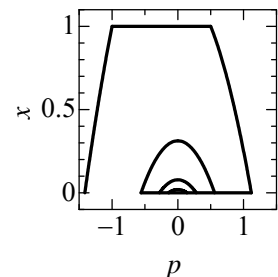
解7. [配点15] 斜面上は加速度 $\pm mg \sin \theta$ で進み、壁に当たるたびに符号が反転する。

$E = \frac{p^2}{2m} + mgx \sin \theta$ より、 $E \begin{matrix} < \\ > \end{matrix} mgl \sin \theta$ の各場合に
 ついて、位相空間 (p, x) での軌跡は右図のようになる(横軸が p)。底辺の幅は、下端で壁にぶつかる際の運動量の変化であり、 $\pm \sqrt{2mE}$ である。
 上辺の幅は、上端で壁にぶつかる際の運動量の変化であり、 $\pm \sqrt{2m(E - mgl \sin \theta)}$ である。



解8. [配点15] 最終的に速度ゼロで下端で止まることは明らかなので、原点に向かう渦巻き状のグラフになる。跳ね返り係数が 0.5 の場合を図に示す。各衝突での変化は以下の通り。但し、簡単のため、 $mgl \sin \theta = 1$ 及び、 $2m = 1$ とすると、下端から出発した場合、初期値が $E = 2mgl \sin \theta = 2$ なので、

E	2	$\frac{5}{4}$	$\frac{5}{16}$	$\frac{5}{16}$	$\frac{5}{64}$
$p_{\text{下端}}$	$\sqrt{2} \downarrow$	$\frac{\sqrt{5}}{2} \rightarrow$	$\frac{\sqrt{5}}{4} \downarrow$	$\frac{\sqrt{5}}{4} \rightarrow$	$\frac{\sqrt{5}}{8} \downarrow$
$p_{\text{上端}}$	$1 \rightarrow$	$\frac{1}{2} \uparrow$	$0 \rightarrow$	$0 \uparrow$	$0 \rightarrow$



となる。最終的には当然、 $(p, x) = (0, 0)$ に落ち着く。

【講評】

等加速度運動だけと言う、かつてない簡単な問題にしてしまいました。ラグランジアン、最小作用の原理、ハミルトニアン、位相空間と言った「概念」の理解が主な目的だからです。

