

本演習の記録は机頭で用いた箇所に記しておき、提出せよ。

1. 質点の力学に則して以下の問いに答へよ。を考えよ。
2. 物理学における多様性と普遍性の思想について説明し、質点の力学の範囲に則して考えるところを記せよ。
3. 自由落下する物体の速度は質量によらないといわれるが、実際に落しへと真自由落下させたときの運動を例にとりあげ、質点に関するニュートンの運動方程式の普遍性について述べよ。
4. 一様重力下において初速度 v_0 で原点から放された質点 m の質点の運動を座標に依存しない形で求めよ。ただし重力加速度（ベクトル）を \vec{g} とせよ。
5. 今度は(3)の運動を時間上向きを x 軸とする直線座標をとり、解析せよ。
6. (3)の代わりに(4)のように特定の座標系をとって現象を考えることの意味を説明せよ。（運動方程式の実験性に注意せよ）
7. 物理学におけるベクトル量とは何か、座標変換とそのもとでの実験性に留意して説明せよ。
8. 光素の電子の半径、中性子線を3次元で書いたものは、物理学におけるベクトル量といえるか、その可否を理由と共に述べよ。

2011.08.4. 6

柏葉 勝

No.

Date

力学A 演習問題6

1.1 物理学における多様性とは、物理学が宇宙から素粒子まであらゆる階層の物理現象でえられるが、各々の理論で表現できることはあり、普遍性とは、情報を縮約する上で得られる普遍的性質である。例えは、物の個の質量 m に注目し、物外で質点で捉えることにより、物体の運動を記述できる。質点は自然界には存在しないが、物体の下位性、質量以外の属性を無視できる場合には、質点の力学ですべて記述可能で、計算が“容易”になるので、質点の仮定は価値があると言える。無視できることは無視する方が重いとしている。

1.2 実際に油（ごく）と紙で自由落下させると、油（ごく）の方が遅く落するが、これは空気抵抗による影響であり、それを含む運動方程式を記述するにはやがて、油（ごく）と紙でちがつなく運動を記述でき、普遍性は保たれる。

1.3 $m\ddot{x} = m\vec{g}$: $\ddot{x} = \vec{g}$ ここで微積分で $\vec{x} = \frac{1}{2}\vec{g}t^2 + At + B$ (A, Bは初期条件) $\vec{x} = \frac{1}{2}\vec{g}t^2 + \vec{v}_0 t$

1.4

$$\begin{cases} x_0 = v_{0x}t \\ y_0 = v_{0y}t \\ z_0 = \frac{1}{2}gt^2 + v_{0z}t \end{cases}$$

1.5 時定の座標をもつて、運動をお具体的に記述するにいたって、運動の性質を発見し易くなる。すなはち、運動方程式の座標変換によってあるので、各々の運動の性質をよく表した座標を選んでみる。

1.6 座標変換をする、ある行列に従って变化する向きのある量

1.7 否。原點は、質量 m 中性子線はそれと違つてあり、向きがちく、座標の軸を、がちから。

II. 振動現象について説明する。

II.1 1次元の質量mの質点が、座標xにあるとき力-kx (k>0) をうけて運動している。運動の角速度をどのよ。

II.2 [II.1] の場合運動において、速度がもっとも大きいときから、速度零となるまでに外力がした仕事を求めよ。このWとその間の運動エネルギーの変化ΔEとの関係を述べ。具体的に説明せよ。

II.3 [II.1] の間に外力がした力はいくらくか。一般論により結果を出すとともに、定義に従い具体的に積分計算し力値をもとめ、一致を確認せよ。

II.4 [II.1] の振動現象に速度に比例する減衰力-kvが加わった場合を考える。このとき、ある人が存在しそれらとくらでは運動が慣性的にならぬ。このらをもとめ、どのように運動が異なるか述べよ。

II.5 [II.4] の運動にさらに関角的な外力 FcosΩt が働く場合の運動を外力を加えてから十分に時間が経過したときに求めよ。

II.6 [II.5] 外力がする仕事を力の関数として求めよ。

No.

Date

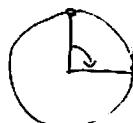
$$\text{II.1 } m\ddot{x} = -kx$$

$$\ddot{x} + \frac{k}{m}x = 0$$

$$\therefore \omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

$$\text{特性方程式 } t^2 + \frac{k}{m} = 0 \quad : \omega = \sqrt{\frac{k}{m}} \quad x = C \sin(\sqrt{\frac{k}{m}}t + \theta) \quad (, \text{ 0 时初速})$$

$$\begin{array}{c} 0 \\ \alpha \end{array} \rightarrow x$$



$$\text{II.2 振幅 } \alpha, \text{ 最大速度 } V_{max} \sim \omega \alpha$$

$$W = \int_0^\alpha -kx \, dx = -\frac{1}{2}k\alpha^2$$

$$W = \sigma T \quad \text{ただし、実際 } \sigma T = 0 - \frac{1}{2}mV_{max}^2 = -\frac{1}{2}mV_{max}^2$$

$$V_{max} = \alpha \omega \quad \therefore V_{max}^2 = \alpha^2 \omega^2 = \frac{k}{m} \alpha^2 \quad \therefore W = \sigma T \sim T^2 \cdot S$$

$$\text{II.3 力積 } I = 0 - mV_{max} = -mV_{max}$$

$$W = \sqrt{\frac{k}{m}} \quad \frac{k}{m} = \omega^2 \quad k = m\omega^2$$

$$\text{II.1 で } \alpha(b)=0, \text{ 振幅 } \alpha, \text{ 角速度 } \omega \text{ とする}$$

$$\alpha(t) = \alpha \sin \omega t$$

$$I = \int_0^{\frac{2\pi}{\omega} \times \frac{1}{4}} -k\alpha(t) \, dt = \int_0^{\frac{\pi}{\omega} \times \frac{1}{4}} -k\alpha \sin \omega t \, dt = ka \left[\frac{1}{\omega} \cos \omega t \right]_0^{\frac{\pi}{\omega} \times \frac{1}{4}} = -\frac{ka}{\omega}$$

$$= -ma\omega = -mV_{max}$$

$$\text{II.4 } m\ddot{x} = -kx - \xi v$$

$$\ddot{x} + \frac{\xi}{m}\dot{x} + \frac{k}{m}x = 0 \quad \frac{\xi}{m} = \alpha, \quad \frac{k}{m} = \omega^2 \quad \text{ただし}$$

$$\text{特性方程式: } t^2 + \alpha t + \omega^2 = 0$$

$$\therefore t = \frac{1}{2}(-\alpha \pm \sqrt{\alpha^2 - 4\omega^2})$$

$$\alpha^2 - 4\omega^2 < 0 \quad (\text{すなはち}) \quad \xi < 2\sqrt{km} \quad \alpha < \omega$$

$$x = C_1 e^{\frac{1}{2}(-\alpha + \sqrt{\alpha^2 - 4\omega^2})t} + C_2 e^{\frac{1}{2}(-\alpha - \sqrt{\alpha^2 - 4\omega^2})t} = C e^{-\frac{\alpha}{2}t} \cos\left(\frac{\sqrt{\alpha^2 - 4\omega^2}}{2}t + \theta\right)$$

$$\alpha^2 - 4\omega^2 > 0 \quad (\text{すなはち}) \quad \xi > 2\sqrt{km} \quad \alpha > \omega$$

$$x = C_1 e^{\frac{1}{2}(-\alpha + \sqrt{\alpha^2 - 4\omega^2})t} + C_2 e^{\frac{1}{2}(-\alpha - \sqrt{\alpha^2 - 4\omega^2})t} \quad (-\alpha - \sqrt{\alpha^2 - 4\omega^2} < 0)$$

$$\text{II.7 } \xi_0 = 2\sqrt{km} \quad (\text{すなはち}) \quad \xi > \xi_0 \quad \alpha > \omega \quad \text{急速: 減衰振動}$$

$$\xi < \xi_0 \quad \alpha < \omega \quad \text{減衰振動}$$

III.3 次元の質点の運動を考える。

III.4 外力の仕事率とはなにか

III.5 運動エネルギー変化と外力がする仕事の関係を述べよ。

III.6 保有力とはなにかべよ。

III.7 保有力をもつ系における運動の定義を述べよ。

III.8 外力が働かない場合、運動の定義は III.7 の他にも一つが存在する。それを述べよ。

III.9 質量 m の質点に万有引力 $-k\frac{m}{r^2}$ が働くとき、場所 r_0 における運動 \mathbf{r} に対して、 ω が存在し、 $|\omega| > 0$ と $|\omega| < \omega_0$ 上で、運動が可能になる。この ω とともに、其の違いを説明せよ。

No.

Date

III.1 單位時間 外力の仕事

$$\text{III.1 } \mathbf{F} = m\dot{\mathbf{r}}$$

$$\mathbf{F} \cdot \dot{\mathbf{r}} = m\dot{\mathbf{r}} \cdot \dot{\mathbf{r}} = \frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} m \dot{\mathbf{r}}^2 \right) = \frac{dK}{dt}, \quad K = \frac{1}{2} m \dot{\mathbf{r}}^2$$

$$W(t_i \rightarrow t_f) = \int_{t_i}^{t_f} dt \mathbf{F} \cdot \dot{\mathbf{r}} = K(t_f) - K(t_i) = \Delta K$$

すこし 運動エネルギーと外力の仕事は 等しい。

$$\text{III.2 } \mathbf{F}(t) = -\nabla V(t) \quad (V(t) \text{ が存在する} \Rightarrow)$$

$$\text{III.3 } W(t_i \rightarrow t_f) = \int_{t_i}^{t_f} \mathbf{F}(t) \cdot \frac{d\mathbf{r}(t)}{dt} dt = - \int_{t_i}^{t_f} \nabla V \cdot \frac{d\mathbf{r}(t)}{dt} dt$$
$$= - \int_{t_i}^{t_f} \left(\frac{\partial V}{\partial x} \frac{dx}{dt} + \frac{\partial V}{\partial y} \frac{dy}{dt} + \frac{\partial V}{\partial z} \frac{dz}{dt} \right) dt$$

$$= - \int_{t_i}^{t_f} \frac{d}{dt} (V(\mathbf{r}(t))) dt = -(V(\mathbf{r}(t_f)) - V(\mathbf{r}(t_i)))$$

$$V(\mathbf{r}(t_f)) = \tilde{V}(t_f), \quad V(\mathbf{r}(t_i)) = \tilde{V}(t_i) \quad \forall \text{ ただし } W(t_i \rightarrow t_f) = K(t_f) - K(t_i) \neq 1.$$

$$K(t_i) + V(t_i) = K(t_f) + V(t_f) = \text{運動の定数}$$

$$\text{III.4 運動量ベクトル : } \mathbf{P} = m\dot{\mathbf{r}}$$

$$\text{力積 II} = \int_{t_i}^{t_f} dt \mathbf{F}(t) = \int_{t_i}^{t_f} dt \frac{d\mathbf{P}}{dt} = \Delta \mathbf{P}$$

$$\therefore \mathbf{F}(t) = 0 \Leftrightarrow \Delta \mathbf{P} = 0 \quad \therefore \quad \mathbf{P} = m\dot{\mathbf{r}} \text{ は定数}$$

$$\text{III.5 } V = -k\frac{m}{r}$$

$$-k\frac{m}{r} + \frac{1}{2}m\dot{\mathbf{r}}^2 = E(\text{一定}) \quad \frac{1}{2}m\dot{\mathbf{r}}^2 = k\frac{m}{r} \text{ つまり, } \dot{\mathbf{r}} = \sqrt{\frac{2k}{r}} = \omega_0$$

$$E - \left(-k\frac{m}{r}\right) = \frac{1}{2}m\omega^2 > 0 \quad r \rightarrow \infty \Leftrightarrow \omega > \omega_0 \quad \text{これが満足} \\ \omega < \omega_0 \quad \text{これは満足}.$$

すこし $\omega > \omega_0$ のときは 質点は無限遠まで運動するが、 $\omega < \omega_0$ のときは運動の範囲が有限である。

VI. 中心力について考える。

IV.1 中心力とはなにか、また角運動量とは何か。

IV.2 中心力下での運動で角運動量が保存することを示せ。

IV.3 中心力による運動で一般にエネルギーは保存するか否か。例をあげて述べよ。

IV.4 (1)Gの万有引力は保存力である。そのポテンシャルを書き下し。ポテンシャル力であることを説明せよ。

No.

Date

IV.1 中心力： 宇宙にある一点 \mathbf{r} に沿って働く力

$$IV.2 \quad \vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = \vec{r} \times (m\vec{v})$$

$$\frac{d}{dt}\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} + \vec{r} \times \vec{p}' = \vec{r} \times (m\vec{v}') + \vec{F} \times (m\vec{v}'')$$

$$= \vec{r} \times \vec{F} \quad \vec{F} が中心力のとき \vec{F} = -k\vec{r} \quad k: 定数 \neq 0$$

$$= \vec{r} \times (-k\vec{r}) = 0 \quad \therefore \frac{d}{dt}\vec{L} = 0 \quad \therefore \text{角運動量は保存する}$$

IV.3 円運動を考えるとき、原点からの距離 r が一定で、速度 v 一定のとき、エネルギーは保存している

$$IV.4 \quad V = -\frac{GMm}{|r|}$$

$$\frac{\partial V}{\partial x} = -\frac{\partial}{\partial x} \frac{GMm}{\sqrt{x^2+y^2+z^2}} = \frac{GMm x}{(x^2+y^2+z^2)^{3/2}}$$

$$\nabla V = \frac{GMm \mathbf{r}}{|r|^3} = \frac{GMm}{|r|^2} \hat{\mathbf{r}} = -\mathbf{F}$$

∴ 万有引力は ポテンシャル