

上 智 大 学 試 験 問 題

試験日 (Date of exam)	登録コード (Registration Code)
2014年7月17日(木) 1限 / 3-421	SCT66700
科目名 (Course Title)	担当者 (Instructor)
解析力学	後藤貴行
<p>○担当者へのお願い / Request for instructors [下記の□内にレ点をつけてください / Please check one of the boxes below]</p> <p>*試験場への持込 / Materials allowed for exams → <input type="checkbox"/>一切持込不可 / Not allowed <input checked="" type="checkbox"/>持込可 / Allowed (詳細は下記へ / Check on the items to be allowed below) <input type="checkbox"/>六法貸与 / Roppo prepared by law school</p>	
<p>*<input type="checkbox"/>テキスト / textbook <input checked="" type="checkbox"/>ノート / notebook <input type="checkbox"/>参考書 / reference book <input type="checkbox"/>辞書 / dictionary <input type="checkbox"/>レポート / report <input type="checkbox"/>電卓 / calculator <input type="checkbox"/>配布資料 / other materials <input type="checkbox"/>六法 (判例・解説付きでなく書き込みが一切ないもの) / Roppo <input type="checkbox"/>その他 / others :</p> <p>※持込資料補足 / Other comments, if any [_____]</p>	
<p>1. 空間反転対称性について説明せよ。(その他の対称性、例えば、時間の一様性や、空間の一様性・等方性についての説明は不要。)</p> <p>2. 二次元平面内で運動する、質量m, Mの二つの粒子の座標を$\vec{x}_1 = (x_1, y_1)$, $\vec{x}_2 = (x_2, y_2)$とし、粒子間に働く力のポテンシャルは、Gを正の定数として$U(\vec{x}_1, \vec{x}_2) = \frac{-GmM}{ \vec{x}_1 - \vec{x}_2 }$ と与えられるとした場合にラグランジアンと Euler-Lagrange 方程式を書け。</p> <p>3. 前問2. のラグランジアンを、相対座標$\vec{x} = \vec{x}_1 - \vec{x}_2$、及び、重心座標$\vec{X}$に座標変換せよ。次に、それらの共役運動量$\vec{p}, \vec{P}$を求め、さらにハミルトニアンに変換し、正準方程式を求めよ。 ヒント: 重心座標は、$\vec{X} = \frac{m\vec{x}_1 + M\vec{x}_2}{m+M}$ で与えられる。</p> <p>4. 母関数 $W(q, Q) = \frac{qQ}{\sin \theta} - \frac{\cos \theta}{2 \sin \theta} (q^2 + Q^2)$ で与えられる正準変換を求めよ。 ヒント: 新旧の変数の対応に注意し、$\begin{cases} Q = \dots \\ p = \dots \end{cases}$ の形で表わせ。 次に、位相空間における旧座標(p, q)の軌跡が楕円であるとき、新座標(P, Q)の軌跡はどのようなになるか述べよ。</p> <p>5. 水素原子における電子の運動を古典的に考える。電子(質量m、電荷e)が原子核の周りを半径rで円運動すると仮定し、極座標(r, θ)でラグランジアンを書き、θの共役運動量p_θ及び、作用変数 $J = \oint p_\theta d\theta$ を求め、r, m, e で表せ。但し真空の誘電率をϵ_0とする。 次に、$J = nh$ と量子化すると仮定した場合、円周の長さ$2\pi r$が、物質波のドブロイ波長($\lambda = h / mv$)の整数倍(定在波)になることを示せ。</p>	
<p>※研究室配属され、かつ、進路内定済の四年生は一つの問題を卒研内容の説明に替えて可。</p>	

上智大学試験問題

[略解]

1. 空間反転対称性について説明せよ。(その他の対称性、例えば、時間の一様性や、空間の一様性・等方性についての説明は不要。)

例) 空間反転 $\vec{x} \rightarrow -\vec{x}$ で速度や運動量は反転するが、角運動量は不変。ネジや、渦巻きなどは、右巻き・左巻きが空間反転で入れ替わる。生物界では反転不変ではない(右巻きしか存在できないなど)ものが多い。古典力学の範囲では空間反転した世界も同等であるが、素粒子の世界ではパイ中間子の崩壊で生ずるミュオン粒子など、片方しか安定に存在しないものが多い。現在では電荷と時間の向きも反転させると、同等になると言われている。

2. 二次元平面内で運動する、質量 m, M の二つの粒子の座標を $\vec{x}_1 = (x_1, y_1)$, $\vec{x}_2 = (x_2, y_2)$ とし、粒子間に働く力のポテンシャルは、 G を正の定数として $U(\vec{x}_1, \vec{x}_2) = \frac{-GmM}{|\vec{x}_1 - \vec{x}_2|}$ と与えられるとした場合にラグランジアンと Euler-Lagrange 方程式を書け。

$$L = \frac{m}{2} |\dot{\vec{x}}_1|^2 + \frac{M}{2} |\dot{\vec{x}}_2|^2 + \frac{GmM}{|\vec{x}_1 - \vec{x}_2|} \text{ より、}$$

$$\frac{\partial L}{\partial x_1} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}_1} = -\frac{GmM(x_1 - x_2)}{|\vec{x}_1 - \vec{x}_2|^3} - m\ddot{x}_1 = 0, \quad \frac{\partial L}{\partial x_2} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}_2} = +\frac{GmM(x_1 - x_2)}{|\vec{x}_1 - \vec{x}_2|^3} - m\ddot{x}_2 = 0$$

$$\frac{\partial L}{\partial y_1} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{y}_1} = -\frac{GmM(y_1 - y_2)}{|\vec{x}_1 - \vec{x}_2|^3} - m\ddot{y}_1 = 0, \quad \frac{\partial L}{\partial y_2} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{y}_2} = +\frac{GmM(y_1 - y_2)}{|\vec{x}_1 - \vec{x}_2|^3} - m\ddot{y}_2 = 0$$

3. 前問2. のラグランジアンを相対座標 $\vec{x} = \vec{x}_1 - \vec{x}_2$ 及び重心座標 \vec{X} に、座標変換せよ。次に、それらの共役運動量 \vec{p}, \vec{P} を求め、さらにハミルトニアンに変換し、正準方程式を求めよ。

ヒント: 重心座標は、 $\vec{X} = \frac{m\vec{x}_1 + M\vec{x}_2}{m+M}$ で与えられる。ここで換算質量 $\mu = \frac{mM}{m+M}$ とおくと、

$$L = \frac{m}{2} \left| \dot{\vec{X}} + \frac{M}{m+M} \dot{\vec{x}} \right|^2 + \frac{M}{2} \left| \dot{\vec{X}} - \frac{m}{m+M} \dot{\vec{x}} \right|^2 + \frac{GmM}{|\vec{x}|} = \frac{m+M}{2} |\dot{\vec{X}}|^2 + \frac{1}{2} \mu |\dot{\vec{x}}|^2 + \frac{GmM}{|\vec{x}|} \text{ 及び}$$

$P_X = \frac{\partial L}{\partial \dot{X}} = (m+M)\dot{X}$, $P_Y = (m+M)\dot{Y}$, $p_x = \mu\dot{x}$, $p_y = \mu\dot{y}$ となるので、ハミルトニアンは、

$$H = P_X \dot{X} + P_Y \dot{Y} + p_x \dot{x} + p_y \dot{y} - L = \frac{1}{2(m+M)} (P_X^2 + P_Y^2) + \frac{1}{2\mu} (p_x^2 + p_y^2) - \frac{GmM}{|\vec{x}|}$$

となり、正準方程式は、

$$\dot{P}_X = -\frac{\partial H}{\partial X} = 0, \dot{X} = \frac{\partial H}{\partial P_X} = \frac{P_X}{m+M}, \dot{P}_Y = -\frac{\partial H}{\partial Y} = 0, \dot{Y} = \frac{\partial H}{\partial P_Y} = \frac{P_Y}{m+M}$$

$$\dot{p}_x = -\frac{\partial H}{\partial x} = -\frac{GmMx}{|\vec{x}|^3}, \dot{x} = \frac{\partial H}{\partial p_x} = \frac{p_x}{\mu}, \dot{p}_y = -\frac{\partial H}{\partial y} = -\frac{GmMy}{|\vec{x}|^3}, \dot{y} = \frac{\partial H}{\partial p_y} = \frac{p_y}{\mu}$$

4. 母関数 $W(q, Q) = \frac{qQ}{\sin \theta} - \frac{\cos \theta}{2 \sin \theta} (q^2 + Q^2)$ で与えられる正準変換を求めよ。

ヒント: 新旧の変数の対応に注意し、 $\begin{cases} Q = \dots \\ p = \dots \end{cases}$ の形で表わせ。

次に、位相空間における旧座標 (p, q) の軌跡が楕円であるとき、新座標 (P, Q) の軌跡はどのようなになるか述べよ。

上 智 大 学 試 験 問 題

母関数による正準変換の定義に従って、

$$\textcircled{1} \quad p = \frac{\partial W}{\partial q} = \frac{Q}{\sin \theta} - \frac{\cos \theta}{\sin \theta} q \quad \text{及び} \quad \textcircled{2} \quad P = -\frac{\partial W}{\partial Q} = \frac{q}{\sin \theta} - \frac{\cos \theta}{\sin \theta} Q$$

これを新変数=、の形に変形するために、

$$\textcircled{1} \cdot \cos \theta + \textcircled{2} = \cos \theta \cdot p + P = -\frac{\cos^2 \theta}{\sin \theta} q + \frac{q}{\sin \theta} = \sin \theta q \quad \text{より、} \quad P = -\cos \theta p + \sin \theta q$$

$$\text{これを}\textcircled{2}\text{に再び代入して、} \quad -\cos \theta p + \sin \theta q = \frac{q}{\sin \theta} - \frac{\cos \theta}{\sin \theta} Q$$

$$\therefore \frac{\cos \theta}{\sin \theta} Q = \cos \theta p - \sin \theta q + \frac{q}{\sin \theta} \quad \text{より、} \quad Q = \sin \theta p - \frac{\sin^2 \theta}{\cos \theta} q + \frac{q}{\cos \theta} = \sin \theta p + \cos \theta q$$

この変換を行列で表わすと、回転行列なので軌跡は「斜め楕円」となる。

5. 水素原子における電子の運動を古典的に考える。電子(質量 m 、電荷 e)が原子核の周りを半径 r で円運動すると仮定し、極座標 (r, θ) でラグランジアンを書き、 θ の共役運動量 p_θ 及び、作用変数 $J = \oint p_\theta d\theta$ を求め、 r, m, e で表せ。但し真空の誘電率を ϵ_0 とする。
次に、 $J = nh$ と量子化すると仮定した場合、円周の長さ $2\pi r$ が、物質波のドブロイ波長($\lambda = h / mv$)の整数倍(定在波)になることを示せ。

円運動と仮定しているので、 $L = \frac{1}{2} m(r\dot{\theta})^2 + \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r}$ によく、 $p_\theta = \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} = mr^2\dot{\theta}$ となる。円運動 $\dot{\theta}$ は一定であるから、作用変数は、 $J = \oint mr^2\dot{\theta} d\theta = 2\pi mr^2\dot{\theta}$ となる。

ここで、遠心力 $mr\omega^2 = mr\dot{\theta}^2$ と、クーロン力 $-\frac{\partial}{\partial r} \left(-\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r} \right)$ が釣り合っているので、

$\dot{\theta} = \sqrt{\frac{1}{mr} \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r^2}}$ が得られ、 $J = 2\pi mr^2\dot{\theta} = \sqrt{\frac{\pi me^2 r}{\epsilon_0}}$ を得る。(π や ϵ_0 を使って良いか質問する 学生さんが何人居るか楽しみ !)

この J が量子化されているとすると、 $\sqrt{\frac{\pi me^2 r}{\epsilon_0}} = nh$ となり、

円周長は、 $2\pi r = \frac{2\epsilon_0}{me^2} (nh)^2$ 、一方、ドブロイ波長 λ は、定義式 $p = \hbar k = \frac{\hbar \cdot 2\pi}{\lambda}$ より、

$$\lambda = \frac{h}{p} = \frac{h}{mr\dot{\theta}} = \frac{h}{mr \sqrt{\frac{1}{mr} \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r^2}}} = \frac{h}{\sqrt{\frac{me^2}{4\pi\epsilon_0 r}}} = \frac{h}{\sqrt{\frac{me^2}{2\epsilon_0} \frac{1}{2\pi r}}} = \frac{h}{\sqrt{\left(\frac{me^2}{2\epsilon_0}\right)^2 \frac{1}{(nh)^2}}} = \frac{2\epsilon_0}{me^2} nh^2$$

となり、確かに定在波(円周長は波長の整数倍)となっている。