

Klasszikus mechanikai kétfest probléma (kiegészítés) 1

A kinetikus energia felírható, mint a tömegközéppont kinetikus energiája ($M = m_1 + m_2$ tömeg, $\vec{V} = \dot{\vec{R}}$ sebesség) + a belső mozgás kinetikus energiája. Ez utóbbi felírható vagy mint a két részecske kinetikus energiája a tömegközéppont rendszerében (levegősetét l. az angol könyv 300. old. ill. a korábbi bevezetett jegyzet) vagy mint a relatív mozgás (μ effektív tömeg) kinetikus energiája. Ez utóbbi levezetése:

Bevezetjük a tömegközéppont és a relatív mozgás koordinátáit

$$\frac{m_1}{M} \vec{r}_1 + \frac{m_2}{\mu} \vec{r}_2 = \vec{R} \quad - \text{ez írható mint } m_1 \vec{r}_1 + m_2 \vec{r}_2 = M \vec{R}$$

és $\vec{r}_1 - \vec{r}_2 = \vec{r}$

Keressük meg \vec{r}_1 -et és \vec{r}_2 -t az

$$\left. \begin{aligned} m_1 \vec{r}_1 + m_2 \vec{r}_2 &= M \vec{R} \\ \vec{r}_1 - \vec{r}_2 &= \vec{r} \end{aligned} \right\}$$

inhomogén lineáris egyenletrendszerből. Alkalm.

Kramers képletét:

$$\Delta = \begin{vmatrix} m_1 & m_2 \\ 1 & -1 \end{vmatrix} = -m_1 - m_2 = -M$$

$$\vec{r}_1 = \frac{\begin{vmatrix} M \vec{R} & m_2 \\ \vec{r} & -1 \end{vmatrix}}{-M} = \frac{-(M \vec{R} + m_2 \vec{r})}{-M} = \vec{R} + \frac{m_2}{M} \vec{r}$$

$$\vec{r}_2 = \frac{\begin{vmatrix} m_1 & M \vec{R} \\ 1 & \vec{r} \end{vmatrix}}{-M} = \frac{m_1 \vec{r} - M \vec{R}}{-M} = \vec{R} - \frac{m_1}{M} \vec{r}$$

$$\vec{v}_1 = \dot{\vec{r}}_1 = \dot{\vec{R}} + \frac{m_2}{M} \dot{\vec{r}} = \vec{V} + \frac{m_2}{M} \vec{v}$$

$$\vec{v}_2 = \dot{\vec{r}}_2 = \dot{\vec{R}} - \frac{m_1}{M} \dot{\vec{r}} = \vec{V} - \frac{m_1}{M} \vec{v}$$

$$\begin{aligned}
 T &= \frac{m_1 V_1^2}{2} + \frac{m_2 V_2^2}{2} = \frac{1}{2} \left[m_1 \left(V^2 + 2 \frac{m_2}{M} \vec{v} \cdot \vec{V} + \frac{m_2^2}{M^2} V^2 \right) + \right. \\
 &\quad \left. + m_2 \left(V^2 - 2 \frac{m_1}{M} \vec{v} \cdot \vec{V} + \frac{m_1^2}{M^2} V^2 \right) \right] = \\
 &= \frac{1}{2} \underbrace{(m_1 + m_2)}_M V^2 + 0 + \frac{1}{2} m_1 m_2 \underbrace{\left(\frac{m_2}{M^2} + \frac{m_1}{M^2} \right)}_{\frac{1}{M}} V^2 = \\
 &= \frac{1}{2} M V^2 + \frac{1}{2} \frac{m_1 m_2}{M} V^2 = \frac{1}{2} M V^2 + \frac{1}{2} \mu v^2 \quad \text{Q.E.D.}
 \end{aligned}$$

Kvantummechanikai ketttestprobléma (kiegészítés)

A belső mozgás Hamilton-operátora meghatározható úgy is, hogy meghívjuk, hogy a rendszer teljes impulzusa $\vec{P} = 0$ legyen. (A hullámfüggvény a teljes impulzus operátorának sajátfüggvénye 0 sajátértékkel.)

Vessünk be \vec{r}_1 és \vec{r}_2 helyett az új \vec{r} és \vec{s} koordinátákat:

$$\vec{r} = \vec{r}_1 - \vec{r}_2$$

$$\vec{s} = \vec{r}_1 + \vec{r}_2$$

(Vagyis \vec{s} nincs a tömegközélponttól eltérően a tömegközéppont koordinátáitól.)

Láncszabály:

$$\frac{\partial}{\partial \vec{r}_1} = \frac{\partial}{\partial \vec{s}} \frac{\partial \vec{s}}{\partial \vec{r}_1} + \frac{\partial}{\partial \vec{r}} \frac{\partial \vec{r}}{\partial \vec{r}_1} = \frac{\partial}{\partial \vec{s}} + \frac{\partial}{\partial \vec{r}}$$

$$\frac{\partial}{\partial \vec{r}_2} = \frac{\partial}{\partial \vec{s}} \frac{\partial \vec{s}}{\partial \vec{r}_2} + \frac{\partial}{\partial \vec{r}} \frac{\partial \vec{r}}{\partial \vec{r}_2} = \frac{\partial}{\partial \vec{s}} - \frac{\partial}{\partial \vec{r}}$$

Megegyezik, hogy a teljes rendszer Ψ hullámfüggvénye a $\hat{P} = \frac{\hbar}{i} (\nabla_1 + \nabla_2) \equiv \frac{\hbar}{i} \left(\frac{\partial}{\partial \vec{r}_1} + \frac{\partial}{\partial \vec{r}_2} \right)$ operátor sajátfüggvénye legyen 0 sajátértékkel. Ez azt jelenti, hogy $\left(\frac{\partial}{\partial \vec{r}_1} + \frac{\partial}{\partial \vec{r}_2} \right) \Psi = 2 \frac{\partial \Psi}{\partial \vec{s}} = 0$,

vagyis Ψ nem függ \vec{g} -től. Tehát Δ_1 és Δ_2 ③
 kinematikusok ebben a speciális esetben
 minden \vec{g} reinteri differenciálást elhagyha.
 Tűrh, és csak az \vec{r} reinteri maradnak.
 Kapjuk

$$\left(\frac{1}{m_1} \Delta_1 + \frac{1}{m_2} \Delta_2 \right) \Psi \Big|_{\vec{p}=0} = \underbrace{\left(\frac{1}{m_1} + \frac{1}{m_2} \right)}_{1/\mu} \Delta_r \Psi ,$$

vagyis ha a rendszer teljes impulzusa
 zérus, akkor Hamilton-operátorában a
 kinetikus energia tag a μ redukált
 tömeggel való relatív mozgás kinetikus
 energiájára egyszerűsödik. (Szabad rend-
 szer esetén a potenciális energia úgyis
 csak a relatív koordinátától függ.)