

使用Numerov方法都解n-p束缚态

任中洲教授课题组2020.12.10组会

什么是束缚态?

存在势场
其它粒子施加

粒子能量低于势场的能量

数学上可以用希尔伯特空间描述 为积空间

水解np束缚态

质子

带正电

1911年 Rutherford散射实验发现了质子

中子

不带电

1932年 Chadwick 通过反应 $\alpha +_5^{10} B \rightarrow_7^{13} N + n$

氘核 Urey在莲发了大量液体氢之后,利用光谱检测的方法发现了重氢

通过测量d,n,p质量我们可必得到np的结合能为2224.52±0.20 keV

核物理的一种重要研究方向就是此何确定np的相互作用势?

np相互作用的薛定谔方程 (实验系)

n,p在坐标空间中各需要3个变量描述, 那么此何求解2体具有6个自由废的薛定谔方程?

np相互作用满足薛定谔方程

$$\mathbf{H}_{\text{tot}}\Psi\left(\mathbf{r}_{p},\mathbf{r}_{n},t\right)=i\frac{\partial}{\partial t}\Psi\left(\mathbf{r}_{p},\mathbf{r}_{n},t\right)$$

Htot为两体哈密顿量

$$\mathbf{H}_{\text{tot}} = \frac{\mathbf{p}_P^2}{2m_P} + \frac{\mathbf{p}_n^2}{2m_n} + V(\mathbf{r}_P - \mathbf{r}_n)$$

同时

$$\mathbf{\Psi} = \mathbf{\Psi} \left(\mathbf{r}_{P}, \mathbf{r}_{n} \right) e^{-iE_{\text{tot}}t}$$

因此定态薛定谔方程为

$$\mathbf{H}\Psi\left(\mathbf{r}_{n},\mathbf{r}_{P}\right)=E_{\mathrm{tot}}\Psi\left(\mathbf{r}_{n},\mathbf{r}_{P}\right)$$

np相互作用的薛定谔方程 (质心系)

在质心系下

$$\mathbf{r} = \mathbf{r}_P - \mathbf{r}_n$$

$$\mathbf{R} = \frac{m_P \mathbf{r}_P + m_n \mathbf{r}_n}{m_n + m_P}$$

折合质量与质心的质量为

$$\mu = \frac{m_n m_P}{m_n + m_P}, \quad M = m_n + m_P$$

相对应的动量为

$$\mathbf{p} \equiv \mathbf{k} = \frac{m_n \mathbf{p}_P - m_P \mathbf{p}_n}{m_n + m_P}$$
$$\mathbf{P} = \mathbf{p}_n + \mathbf{p}_P$$

哈密顿量变为

$$\mathbf{H}_{\text{tot}} = \left[\frac{\mathbf{p}^2}{2\mu} + V(\mathbf{r}) \right] + \frac{\mathbf{P}^2}{2M}$$

np相互作用的薛定谔方程 (质心系)

质心系下系统波函数

$$\Psi\left(\mathbf{r}_{n},\mathbf{r}_{P}\right) = \psi(\mathbf{r})\phi_{\mathrm{CM}}(\mathbf{R})$$

薛定谔方程可变为用来描述相对运动部分

$$\left[\frac{\mathbf{p}^2}{2\mu} + V(\mathbf{r})\right]\psi(\mathbf{r}) = E\psi(\mathbf{r})$$

邓及质心运动部分

$$\frac{\mathbf{P}^2}{2M}\phi_{\text{CM}}(\mathbf{R}) = E_{\text{CM}}\phi_{\text{CM}}(\mathbf{R})$$

质心运动部分的解为平面波

$$\phi_{\rm CM}(\mathbf{R}) = e^{i\mathbf{P}\cdot\mathbf{R}}$$

$$E_{\text{tot}} = E + E_{\text{CM}} \qquad E_{\text{CM}} = \frac{P^2}{2M}$$

使用分波法求解一维径向薛定谔方程

$$\langle \vec{r} | r'l'm' \rangle = \frac{\delta(r-r')}{rr'} Y_{l'}^{m'_{l}}(\hat{r})$$

在角动量基下
$$\langle rlm | \Psi \rangle = \frac{u_l(r)}{r}$$

其中 u(r) 是一维径向薛定谔方程的解

$$\left[-\frac{\hbar^2}{2\mu} \left(\frac{d^2}{dr^2} - \frac{l(l+1)}{r^2} \right) + V(r) - E \right] u_l(r) = 0$$

并满足

$$u_l(0) = 0$$

$$u_l(r) \propto W_{-\eta, l + \frac{1}{2}} \left(-2k_l r \right) \quad \text{if } r \geq a$$

$$\begin{cases} k_l^2 = 2\mu \left| E \right| / \hbar^2 \\ \eta = z_1 z_2 e^2 / (\hbar \nu) \end{cases}$$

波函数的归一化

$$\int_0^\infty |u_l(r)|^2 dr = 1$$

Whittaker function

$$k_I^2 = 2\mu \left| E \right| / \hbar^2$$

$$\eta = z_1 z_2 e^2 / (\hbar \nu)$$

Numerov方法求解二阶微分方程

对于二阶微分方程

$$\left(\frac{d^2}{dx^2} + k^2(x)\right)\psi(x) = 0$$

根据泰勒展开

$$\psi(x+h) = \psi(x) + h\psi'(x) + \frac{h^2}{2}\psi^{(2)}(x) + \frac{h^3}{6}\psi^{(3)}(x) + \frac{h^4}{24}\psi^{(4)}(x) + \cdots$$

同样对 $\psi(x-h)$ 同样进行泰勒展开,并相加得到

$$\psi(x+h) + \psi(x-h) = 2\psi(x) + h^2\psi^{(2)}(x) + \frac{h^4}{12}\psi^{(4)}(x) + O(h^6)$$

二阶项可变为

$$\psi^{(2)}(x) = \frac{\psi(x+h) + \psi(x-h) - 2\psi(x)}{h^2} - \frac{h^2}{12}\psi^{(4)}(x) + O(h^4)$$

二阶微分方程乘心系数 $1 + (h^2/12) d^2/dx^2$

$$\left[\psi^{(2)}(x) + \frac{h^2}{12}\psi^{(4)}(x)\right] + k^2(x)\psi(x) + \frac{h^2}{12}\frac{d^2}{dx^2}\left[k^2(x)\psi(x)\right] = 0$$

Numerov方法求解二阶微分方程

$$\psi(x+h) + \psi(x-h) - 2\psi(x) + h^2k^2(x)\psi(x) + \frac{h^4}{12} \frac{d^2}{dx^2} \left[k^2(x)\psi(x) \right] + O\left(h^6\right) = 0$$

$$\frac{d^2}{dx^2} \left[k^2(x)\psi(x) \right] \approx \frac{k^2(x+h)\psi(x+h) + k^2(x-h)\psi(x-h) - 2k^2(x)\psi(x)}{h^2}$$

最終可必得到Numerov算法

$$\psi(x+h) = \frac{2\left(1 - \frac{5}{12}h^2k^2(x)\right)\psi(x) - \left(1 + \frac{1}{12}h^2k^2(x-h)\right)\psi(x-h)}{1 + \frac{1}{12}h^2k^2(x+h)} + O\left(h^6\right)$$

水解np束缚态

可以用薛定谔方程描述np之间相对运动

已知

np的质量以及d的结合能

np的束缚态处于s波

假设

np的相互作用势可以用一个简单的高斯型势描述

$$V(r) = V_0 \exp(-r^2/a^2)$$
 $a = 1.484$

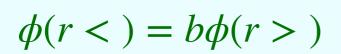
求势阱深度 V_0

水解np束缚态

假定势阱深度 V_0 为一个值,此此-100MeV

初始边界条件

$$\begin{cases} \phi(R_{max}) = W_{-\eta,\ell+\frac{1}{2}} \left(-2kR_{max} \right) \\ \phi(R_{max} - \delta R) = W_{-\eta,\ell+\frac{1}{2}} \left(-2k(R_{max} - \delta R) \right) \\ \phi(0) = 0 \end{cases}$$



只有在Vo合适,支持束缚态能量时

$$\phi'(r <) = b\phi'(r >)$$



$$\delta V \int_{0}^{\infty} \phi(r) V(r) \phi(r) dr = \phi \left(r_{m} \right) \left[\phi'_{\text{out}} - \phi'_{\text{in}} \right] V$$

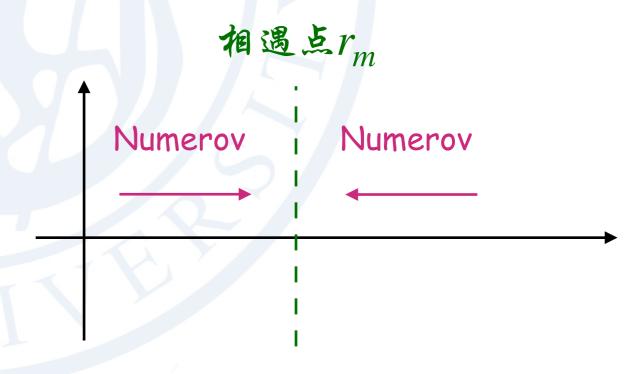
$$V_{new} = V(1 + \delta)$$

相遇点 r_m

Numerov Numerov

編写Numerov程序

给定初始值V, 求什么样的势阱深度支持np束缚态为2.224MeV



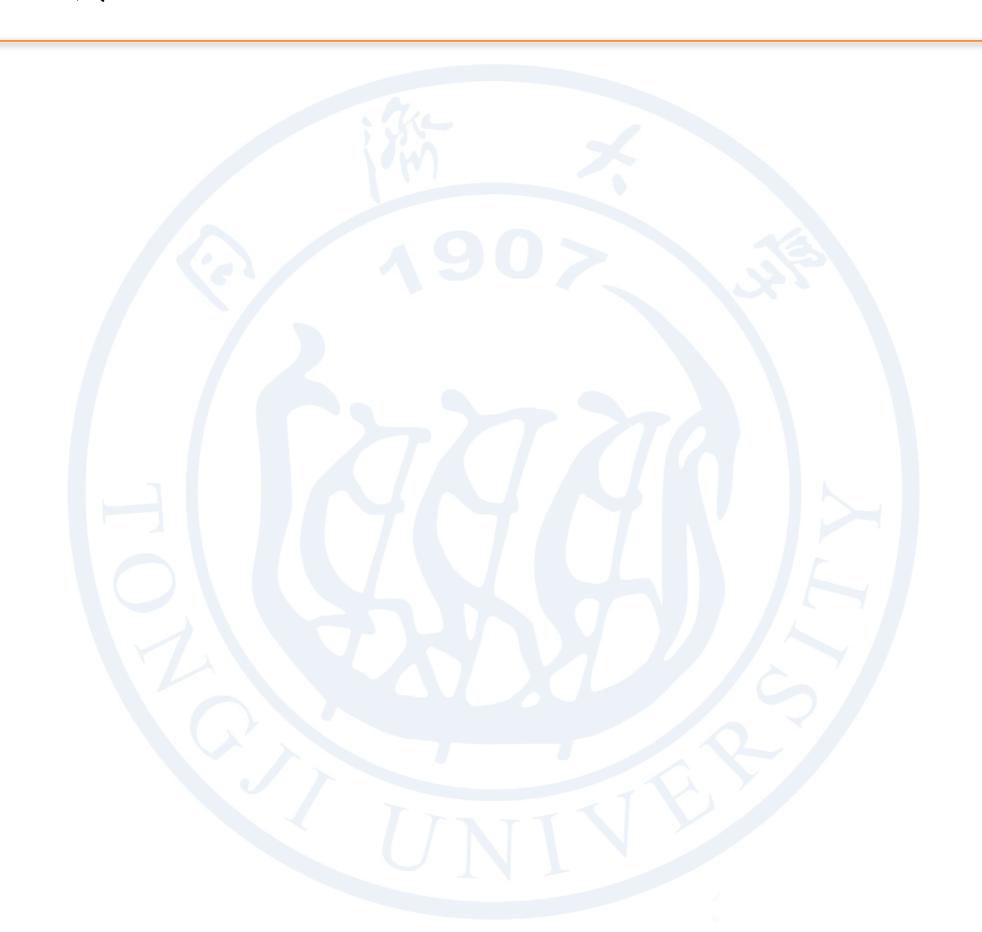
使用有限差分法进行数值微分

一阶数值微分

$$f'(x_0) = \frac{f(x-2h) - 8f(x-h) + 8f(x+h) - f(x+2h)}{12h}$$



更多关于数值微分为客情扫描左侧二维码



程序说明

```
! 定义势能
102
       请给定给定任意初始势能深度,注意VØ为负数
103
        104
      ! 请给定给定任意初始势能深度, 注意vo为负数
105
    Numerov method to solve the differential radial equation
133
134
    from zero
    phi(0)=0
         ! boundary condition
135
    phi(1)=hcm
         ! arbitrary value
136
137
138
  139
140
141
  142
143
  144
  145
  146
    from infinity
157
158
    IE=0
    call WHIT(eta,hcm*(irmatch),knp,ecm,l,WK,WKD,IE)
159
    phi(irmatch)=WK(1)
160
161
    call WHIT(eta,hcm*(irmatch-1),knp,ecm,l,WK,WKD,IE)
162
    phi(irmatch-1)=WK(1)
163
164
  165
  166
  167
  168
  169
170
  171
  0
```

必果遇到程序上的问题请联系

