# $^{{}^{\scriptscriptstyle 40,48}}$ Ca $+ {}^{{}^{\scriptscriptstyle 90,96}}$ Zr 融合反应的动力学模型研究 $^{*}$

赵凯1 李祝霞1,2,3;1) 吴锡真1,2 王宁3 张英逊1 田俊龙1 张焕乔1 刘祖华1

1 (中国原子能科学研究院 北京 102413) 2 (兰州重离子加速器国家实验室原子核理论中心 兰州 730000) 3 (中国科学院理论物理研究所 北京 100080)

摘要 应用改进的量子分子动力学模型,在严格挑选初始核考虑弹靶结构效应的基础上,研究了近 全和垒上融合反应<sup>40,48</sup>Ca+<sup>90,96</sup>Zr.研究表明:4个反应的理论计算截面与实验值很好符合;丰中子反 应<sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr的垒下融合截面比其它3个反应有明显增强的现象.为了理解丰中子反应<sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr与 <sup>40</sup>Ca+<sup>90</sup>Zr相比垒下融合截面增强,而<sup>48</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr垒下融合截面没有明显增强的原因,进一步分析了4 个反应的融合位垒,中子转移与融合位垒的关系、中子转移与Q值的关系,结果表明:正反应Q值会引 起核子(特别是中子)转移的增强,从而导致动力学融合位垒的下降和垒下融合截面增强.

关键词 量子分子动力学模型 融合截面 动力学位垒 核子转移 反应Q值

## 1 引言

由于合成超重核研究的深入和放射性核束物理 的发展,关于丰中子核核反应机制的研究受到人们越 来越广泛的重视. 文献[1]应用改进的量子分子动力 学模型研究了40Ca+90,96Zr等核反应,揭示了在反应 过程中由于中子流导致了颈部的形成,颈部的形成 使反应的真实位垒(即动力学位垒)比通常的静态位 垒降低,这种位垒降低效应对丰中子靶96Zr参与的核 反应在入射能量低于静态位垒时最明显,这样就解 释了丰中子核反应40Ca+96Zr比非丰中子40Ca+90Zr 的垒下融合截面增强的现象. 这一点在文献[2]的评 述中予以了肯定,但是正如文献[1]本身和文献[2,3] 所指出的,由于48Ca强的壳结构(虽然比40Ca多出8 个中子,但核半径不比40Ca大),使其八极振动明显 比40Ca弱,这与从90Zr增加中子到96Zr八极振动增强 的趋势相反.因此在48Ca+90,96Zr反应中是否仍存在 由于过剩中子导致垒下融合截面增强现象(相对反应 <sup>40</sup>Ca+<sup>90</sup>Zr), 这在理论上(特别是在动力学理论上)是 一个很值得研究的问题. 最近的实验研究结果表明 没有观察到48Ca+90,96Zr反应的垒下融合截面增强现

#### 2 理论模型

我们采用改进的量子分子动力学模型(ImQMD-II)可以从微观角度描述核的输运过程(详细介绍见文献[5]).

模型中每个核子由一个高斯波包描述:

$$\phi_i(\boldsymbol{r}) = \frac{1}{(2\pi\sigma_{\rm r}^2)^{3/2}} \cdot \exp\left[\frac{(\boldsymbol{r}-\boldsymbol{r}_i)}{4\sigma_{\rm r}^2} + \frac{{\rm i}\boldsymbol{p}_i\cdot\boldsymbol{r}_i}{\hbar}\right],\qquad(1)$$

象<sup>[4]</sup>.因此我们有必要从反应机制上再重新细致地研究<sup>40,48</sup>Ca+<sup>90,96</sup>Zr 4个核反应.作为研究这个问题的第一步,即研究弹靶结构效应对融合反应机制影响的第一步,我们通过严格考虑初始条件和选取初始核,尽可能好地再现弹靶原子核的结构效应.我们在改进的量子分子动力学模型基础上,对<sup>40,48</sup>Ca+<sup>90,96</sup>Zr 4个核反应进行了研究,分析了过剩中子导致的中子转移增强(相对非丰中子反应<sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr)和垒下融合截面增加现象,并且研究由于强的弹核壳效应对中子转移增强的抑制,从而导致<sup>48</sup>Ca+<sup>90,96</sup>Zr 融合截面增强被抑制的现象.这些研究和分析加深了我们对丰中子核核反应机制的理解.

<sup>2005 - 03 - 28</sup> 收稿

<sup>\*</sup>国家自然基金(10235030, 10235020, 1017593, 10175089)资助

<sup>1)</sup> E-mail: lizwux@iris.ciae.ac.cn

其中**r**<sub>i</sub>, **p**<sub>i</sub>, 分别为第*i*个粒子在坐标空间和动量空间 中的波包中心的坐标和动量.

经过Wigner变换,我们可以得到N个可区分核子的单体相空间分布函数:

$$f\boldsymbol{r}, \boldsymbol{p} = \frac{1}{(\pi\hbar)^3} \sum_{i} \exp\left[-\frac{(\boldsymbol{r}-\boldsymbol{r}_i)}{2\sigma_{\rm r}^2} - \frac{(\boldsymbol{p}-\boldsymbol{p}_i)}{2\sigma_{\rm p}^2}\right], \quad (2)$$

其中σ<sub>r</sub>和σ<sub>p</sub>分别为坐标空间与动量空间的波包宽度, 两者满足最小测不准关系:

$$\sigma_{\rm r}\sigma_{\rm p} = \frac{\hbar}{2} \,. \tag{3}$$

对相空间分布函数进行积分,可以得到体系的密度分布函数与动量分布函数:

$$\rho(\boldsymbol{r}) = \int f(\boldsymbol{r}, \boldsymbol{p}) \mathrm{d}\boldsymbol{p} = \frac{1}{(2\pi\sigma_{\mathrm{r}}^2)^{3/2}} \sum_{i} \exp\left[-\frac{(\boldsymbol{r}-\boldsymbol{r}_i)^2}{2\sigma_{\mathrm{r}}^2}\right],$$

$$g(\boldsymbol{p}) = \int f(\boldsymbol{r}, \boldsymbol{p}) \mathrm{d}\boldsymbol{r} = \frac{1}{(2\pi\sigma_{\mathrm{p}}^2)^{3/2}} \sum_{i} \exp\left[-\frac{(\boldsymbol{p} - \boldsymbol{p}_i)^2}{2\sigma_{\mathrm{p}}^2}\right].$$
(4)

模型中的每个核子在体系自身产生的平均场中自 洽地运动,满足正则运动方程:

$$\boldsymbol{r}_i = \frac{\partial H}{\partial \boldsymbol{p}_i}, \qquad \boldsymbol{p}_i = \frac{\partial H}{\partial \boldsymbol{r}_i}, \qquad (5)$$

其中,体系的哈密顿量包括动能项与有效相互作用势 能项:

$$H = T + U, \qquad (6)$$

其中 $T = \sum_{i} \frac{p_{i}^{2}}{2m}$ ,有效相互作用势能项包括短程相互作用与库仑相互作用:

$$U = U_{\rm loc} + U_{\rm coul} \,. \tag{7}$$

短程相互作用势能由Skyrme相互作用推导出来, 短程相互作用与库仑相互作用可由密度形式表述为:

$$U_{\rm loc} = \frac{\alpha}{2} \sum_{i,j\neq i} \frac{\rho_{ij}}{\rho_0} + \frac{\beta}{\gamma+1} \sum_i \left( \sum_{j\neq i} \frac{\rho_{ij}}{\rho_0} \right)^{\gamma} + \frac{g_0}{2} \sum_{i,j\neq i} f_{\rm s} \frac{\rho_{ij}}{\rho_0} + g_{\tau} \sum_i \left( \sum_{j\neq i} \frac{\rho_{ij}}{\rho_0} \right)^{\eta} + \frac{C_{\rm s}}{2} \sum_{i,j\neq i} t_i t_j \frac{\rho_{ij}}{\rho_0} (1-\kappa_{\rm s} f_{\rm s}), \qquad (8)$$

其中

$$\rho_{ij} = \frac{1}{(4\pi\sigma_{\rm r}^2)^{3/2}} \exp\left(-\frac{r_{ij}^2}{4\sigma_{\rm r}^2}\right), \ t_i = \begin{cases} 1, & \text{pronton} \\ -1, & \text{neutron} \end{cases},$$

$$f_{\rm s} = \frac{3}{2\sigma_{\rm r}^2} - \left(\frac{r_{ij}}{2\sigma_{\rm r}^2}\right)^2\,, \quad \sigma_{\rm r}(0.16A^{1/3} + 0.49){\rm fm}\,,$$

$$U_{\text{coul}} = \frac{1}{2} \int \rho_{\text{p}}(\boldsymbol{r}) \frac{e^2}{|\boldsymbol{r} - \boldsymbol{r}'|} \rho_{\text{p}}(\boldsymbol{r}) \mathrm{d}\boldsymbol{r} \mathrm{d}\boldsymbol{r}' - \frac{3e^2}{4} \left(\frac{3}{\pi}\right)^{1/3} \int \rho_{\text{p}}^{4/3} \mathrm{d}\boldsymbol{R}, \qquad (9)$$

本工作中所用的核力参数见文献[5].

改进后的量子分子动力学模型(ImQMD-II)通过 引入表面能项、对称能项、相空间占有数约束和ρτ 修正项后,改进了基态核的稳定性,系统地再现了从 O到Pb等大量基态核的方均根半径与结合能等属性, 在除核力外没有引入可调参数的情况下,很好地再现 了许多融合反应包括丰中子融合反应的融合截面、融 合位垒等核反应特征.(详细内容见文献[1,6])

### 3 结果与分析

#### 3.1 融合截面的计算

为了考虑弹核与靶核的结构效应,我们严格挑选了<sup>40</sup>Ca,<sup>48</sup>Ca,<sup>90</sup>Zr,<sup>96</sup>Zr等弹核与靶核,使结合能与方均根半径在2000fm/c时间内均保持稳定,即在2000fm/c时间内与实验值<sup>[7]</sup>相比<sup>40</sup>Ca与<sup>48</sup>Ca的方均根半径最大相对误差不超过10%,结合能最大相对误差不超过6%(如图1所示),<sup>90</sup>Zr与<sup>96</sup>Zr方均根半径最大相对误差不超过5%,结合能最大相对误差不超过2%(如图2所示).维持长时间稳定的初始核可以保证核内核子具有合理的相空间分布,避免因不合理分布所引发的核子发射.



图 1 基态核 40,48 Ca的方均根半径与结合能在 2000fm· $c^{-1}$ 内的演化状况

在反应过程中,我们将弹核与靶核放置在初始距 离为30fm的位置,对每个入射能量,在每个碰撞参数 下进行了近300个反应事件的研究.关于融合事件的 辨认,我们考虑了核反应体系的表面振动与转动效应. 所以在反应过程中当弹核与靶核的质心距离接近到较 大核的方均根半径时,还不能认为体系已经融合,而 是将反应体系继续演化一段时间(约500fm/c),使融 合体系已经完成了反应过程,弹核与靶核的质心持续 保持重合的状态,若在此过程中出射核子数小于或等 于6个,这样的反应事件,我们认为属于融合事件<sup>[1]</sup>.



图 2 基态核  ${}^{90,96}$ Zr的方均根半径与结合能在 2000fm· $c^{-1}$ 内的演化状况

在不同的反应能量与碰撞参数下,由融合事件的 数目可以得到融合几率 g<sub>fus</sub>(E,b),进而得到在不同反 应能量下的融合截面(详细内容见文献[6]):

$$\sigma_{\rm fus}(E) = 2\pi \int_{0}^{b_{\rm max}} g_{\rm fus}(E,b) b {\rm d}b = 2\pi \sum_{0}^{b_{\rm max}} g_{\rm fus}(E,b) b \Delta b \,.$$
(10)

采用 ImQMD- II 模型, 我们模拟了4种反应体系 <sup>40,48</sup>Ca+<sup>90,96</sup>Zr 在近垒至垒上的不同能量下多个碰撞 参数的反应过程, 由表达式(10)计算出4种反应的融 合截面, 并与实验数据<sup>[4,8]</sup>进行了比较, 其结果示于图 3. 其中横坐标的质心能量 *E*<sub>cm</sub> 被 *V*<sub>b</sub> 除, *V*<sub>b</sub> 取自于文 献 [9] 提供的 Bass 融合位垒.



图 3 4种反应体系<sup>40,48</sup>Ca+<sup>90,96</sup>Zr融合截面的理 论值与实验值的比较

由图3可以看出,理论很好地再现了4个反应的实验结果,这些计算均是在没有可调参数的情况下取得

的. 结果显示了反应体系<sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr在垒下比其它3 个体系的融合截面明显增大. 为了进一步分析丰中子 核反应<sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr的垒下截面的增强和丰中子核反应 <sup>48</sup>Ca+<sup>90,96</sup>Zr垒下截面增强被抑制现象, 我们需要从 动力学角度分析4种反应的位垒下降以及中子转移等 问题.

#### 3.2 动力学位垒

在我们的模型中,入射道核-核相互作用势可以 通过如下表达式得到<sup>[6]</sup>:

$$V_{\rm b}(R) = E(R) - E_1 - E_2,$$
 (11)

其中R为弹核与靶核之间的质心距离,E(R)为相互作用体系的总能量, $E_1$ 和 $E_2$ 分别为弹核与靶核的能量.通过Thomas-Fermi近似,上述能量可以用密度泛函的形式表示出来<sup>[6]</sup>.

由于表达式(11)中*E*(*R*), *E*<sub>1</sub>和*E*<sub>2</sub>表示每一时刻的能量,所以*V*<sub>b</sub>(*R*)是弹核与靶核质心距离(或时间)的动力学函数.我们研究和比较了<sup>40,48</sup>Ca+<sup>90,96</sup>Zr融合反应的动力学位全,发现在近全和全上它们有相似的行为.现以4种反应体系的质心能量在位全以上5MeV的结果为例,给出随弹核与靶核质心距离变化的动力学位全,如图4所示.由图可见<sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr反应的位全高度明显比其他3个反应的位全高度低,且宽度也较窄.这使<sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr体系在位全附近最容易跨过(或穿透)位全,使融合几率增大.所以,与其它3个反应相比,<sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr在位全附近及全下的融合截面会增强.



图 4 4种反应体系在位垒以上5MeV对心碰撞时 的动力学融合位垒

表 1 位垒(Bass)以下 3MeV 时, 4种反应体系的不 融合事件中中子不同方向转移事件的几率(%)

	Neutron (from T to P)	Neutron (from P to T)
$^{40}Ca+^{90}Za$	5.86	19.25
$^{40}$ Ca $+^{96}$ Zı	13.94	16.83
$^{48}\mathrm{Ca}+^{90}\mathrm{Za}$	9.48	31.47
$^{48}\mathrm{Ca}+^{96}\mathrm{Zi}$	8.30	32.75

#### 表 2 位垒(Bass)以下3MeV时,4种反应体系的融 合事件中中子不同方向转移事件的几率(%)

	Neutron (from T to P)	Neutron (from P to T
$^{40}Ca+^{90}Z$	Zr 16.05	8.64
$^{40}Ca + ^{96}Z$	Zr 11.11	0
$^{48}Ca + ^{90}Z$	Zr 12.50	20.83
$^{48}Ca + ^{96}Z$	Zr 11.76	13.73

为了理解丰中子反应<sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr 位垒明显下降, 而丰中子反应<sup>48</sup>Ca+<sup>90,96</sup>Zr 位垒没有明显下降的原因, 现在讨论一下中子转移对位垒高度的影响.我们在表 1和表2分别给出了4种体系在位垒以下3MeV对心碰 撞中当接近位垒时在不融合事件和融合事件中由靶核 到弹核(表中from T to P)与由弹核到靶核(表中from P to T)中子转移的几率.在不融合事件中,由弹核 (Ca)到靶核(Zr)转移中子的事件几率高于相反方向 转移中子事件的几率,但其中<sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr反应中两者 的差别最小.而在融合事件中,只有<sup>48</sup>Ca+<sup>90,96</sup>Zr由弹 核(Ca)到靶核(Zr)转移中子事件的几率高于由靶核 向弹核转移中子事件的几率,而在<sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr反应中 前者的几率明显小于后者.图5给出了4种反应体系 在中子转移方向不同和数目不同时Bass融合位垒的 变化.4种反应体系当中子由弹核向靶核转移时融合 位垒高度会增加、位垒宽度会增大,而相反方向转移 时位垒高度和宽度均会减小.由于<sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr中由靶 核<sup>96</sup>Zr到弹核<sup>40</sup>Ca转移中子的几率最大,从而导致了 位垒的下降.与此相反,在<sup>48</sup>Ca+<sup>90,96</sup>Zr反应中,更多 的中子由弹核<sup>48</sup>Ca向靶核<sup>90,96</sup>Zr转移,融合位垒不会 下降.中子的这种转移效应导致的结果正如图4所示, <sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr的融合位垒降低,而<sup>48</sup>Ca+<sup>90,96</sup>Zr的融合位 垒没有降低.



因此,在<sup>40,48</sup>Ca+<sup>90,96</sup>Zr的丰中子反应中,原子核 中的过剩中子并不总能引起位垒的降低,其中还依赖 于中子转移的方向与中子转移的数目.

#### 3.3 核子的转移与Q值的关系

人们发现具有不同*Q*值的中子转移反应对融合过 程的影响也是不同的<sup>[2,3]</sup>,所以通过动力学理论模型 分析不同的中子转移过程与反应*Q*值的关系以及它对 融合截面的影响也是十分必要的.

当弹核与靶核逐渐接近时,由于两者之间单粒子势(全)的降低,弹核(或靶核)内的少数核子可以跨过

或贯穿单粒子势(垒)而进入靶核(或弹核),由于不同 方向和不同种类的核子转移对反应体系的融合位垒的 影响不同,所以这些少数核子的转移对体系的进一步 演化起了十分重要的作用.

我们比较了4种反应体系<sup>40,48</sup>Ca+<sup>90,96</sup>Zr在位垒 以下3MeV对心碰撞时,在整个反应过程中没有核子 发射的事件中不同核子转移的几率,由表3可以看 出不同方向和不同种类的核子转移的事件的几率是 不同的.其中Pick-up表示核子由靶到弹的转移,而 Stripping则表示由弹到靶的转移.由表可见,对反应 <sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr中子由Zr到Ca的转移(特别是1n转移)的 几率最大.而其他反应,包括丰中子反应<sup>48</sup>Ca+<sup>90,96</sup>Zr 中子转移几率较小.将中子转移与相应反应Q值相比 较是很有意义的,表4给出了4种反应体系中核子转移 对应的Q值.我们发现只有反应<sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr中子由Zr 向Ca的转移反应Q值为正,而其他3个反应相应中子 转移反应Q值为负,说明只有反应<sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr中子由 Zr向Ca的转移反应容易进行.因而导致动力学位垒 降低和垒下融合截面增强.

表 3 4种反应体系中不同的核子转移事件在所有 反应事件中的几率(%)

		$^{40}\mathrm{Ca}{+}^{90}\mathrm{Zr}$	$^{40}\mathrm{Ca}{+}^{96}\mathrm{Zr}$	$^{48}\mathrm{Ca}{+}^{90}\mathrm{Zr}$	$^{48}\mathrm{Ca}+^{96}\mathrm{Zr}$
	1n	2.19	5.00	2.14	2.86
Pick-up	2n	0.31	1.07	0.71	0
	3n	0	0.36	0	0
Stripping	$1\mathrm{p}$	2.81	1.43	0	2.50
	$^{2p}$	0.62	0	0	0
Pick-up	$1\mathrm{p}$	0.31	0	1.79	0.36

表 4 4种反应体系中不同核子转移反应的Q值(MeV)

		$^{40}\mathrm{Ca}{+}^{90}\mathrm{Zr}$	$\rm ^{40}Ca+ ^{96}Zr$	$^{48}\mathrm{Ca}{+}^{90}\mathrm{Zr}$	$^{48}\mathrm{Ca}+^{96}\mathrm{Zi}$
Pick-up	1n	-3.608	0.510	-6.825	-2.707
	2n	-1.438	5.528	-9.784	-2.818
	3n	-5.858	5.240	-18.625	-7.527
Stripping	1p	0.159	-0.872	-10.655	-8.358
	$^{2p}$	1.234	2.541	-16.458	-11.823
Pick-up	$1\mathrm{p}$	-3.944	-10.406	1.277	-1.837

我们还比较了4种反应体系在质心能量为93和 95MeV时的对心碰撞下,弹核与靶核之间的质心距离 和颈部的大小随时间的变化过程,结果如图6所示.能 量越低,4种反应体系的行为差异也越明显.我们特别 注意到<sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr反应的两核质心距离随时间减小最 快,同时颈部成长也最快.分析其原因,归于中子转移 起了重要的作用.因此在丰中子核反应中,如果中子 转移的Q值是正值,中子转移易于进行,颈部成长快, 动力学位垒降低,导致垒下融合截面增强.



图 6 4种反应体系<sup>40,48</sup>Ca+<sup>90,96</sup>Zr在质心能量分别为93和95MeV时对心碰撞下的 两核质心距离与颈部大小随时间的变化

## 4 总结

为了研究壳结构效应和丰中子流对融合过程的影响,我们采用了改进的量子分子动力学模型,再现了上述4个体系的融合过程并深入分析了在核反应中丰中子的动力学效应.严格挑选出在2000fm/c内始终保持稳定的初始核,模拟<sup>40,48</sup>Ca+<sup>90,96</sup>Zr在近垒及位垒以上多个入射能量和多个碰撞参数下的融合过程,计算出了4种反应体系的融合截面,得到的理论结果与实验数据符合得很好.在进一步分析比较4种反应体系的动力学位垒时,我们发现中子流效应不但引起颈

部的成长,而且中子不同方向的转移也会引起反应体 系融合位垒下降或升高的程度不同,<sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr反应 中中子由Zr向Ca的转移占有优势,这使得<sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr 的融合位垒高度在4个反应中下降的最多、宽度最窄, 有利于反应体系跨过(或穿透)位垒而使融合截面增 强.同时还发现核子发生转移反应的几率与Q值是有 关的,正Q值对应的核子转移事件几率较大,而负Q 值对应核子转移事件的几率较小.在4个反应中,只有 <sup>40</sup>Ca+<sup>96</sup>Zr中子由Zr向Ca转移的Q值为正值,从而使 这种转移反应几率增大,使融合位垒降低,增大了融 合几率,出现了融合截面增强的现象.

#### 参考文献(References)

- WANG Ning, WU Xi-Zhen, LI Zhu-Xia. Phys. Rev., 2003, C67: 024604
- 2 Newton J O, Butt R D, Dasgupta M et al. Phys. Rev., 2004, C70: 024605
- 3 Zagrebaev V I. Phys. Rev., 2003, C67: 061601
- 4 ZHANG Huan-Qiao, LIU Zu-Hua et al. Progress of Theoretical Physics, 2004, 150: 31
- 5 ZHAO Kai. The Study of Dynamical Mechanism in Low Energy Fusion Reaction by Quantum Molecular Dynamics Model. Beijing: China Institute of Atomic Energy, P.H.D Thesis, 2005, 6(in Chinese)

(赵凯. 采用量子分子动力学模型研究低能核融合反应的动力学 机制. 北京:中国原子能科学研究院,博士论文, 2005, 6)

- 6 WANG Ning, LI Zhu-Xia, WU Xi-Zhen et al. Phys. Rev., 2004, C69: 034608
- 7 NING Ping-Zhi, LI Lei, MIN De-Fen. Fundamental Nuclear Physics. Beijing: Higher Education Press, 2003(in Chinese) (宁平治,李磊, 闵德芬. 原子核物理基础. 北京:高等教育出版 社, 2003)
- 8 Timmers, Ackermann D, Beghini S et al. Nucl. Phys., 1998, A633: 421
- 9 Reiner Bass, Nuclear Reactions with Heavy Ions, New York: Berlin Heidelberg, 1980

## Dynamic Model Study of Fusion Reactions for <sup>40,48</sup>Ca+<sup>90,96</sup>Zr<sup>\*</sup>

ZHAO Kai<sup>1</sup> LI Zhu-Xia<sup>1,2,3;1)</sup> WU Xi-Zhen<sup>1,2</sup> WANG Ning<sup>3</sup> ZHANG Ying-Xun<sup>1</sup> TIAN Jun-Long<sup>1</sup> ZHANG Huan-Qiao<sup>1</sup> LIU Zu-Hua<sup>1</sup>

1 (China Institute of Atomic Energy, Beijing 102413, China)

2 (Center of Theoretical Nuclear Physics,

National Laboratory of Heavy Ion Accelerator of Lanzhou, Lanzhou 730000, China)

3 (Institute of Theoretical Physics, Chinese Academy of Science, Beijing 100080, China)

Abstract Based on the Improved Quantum Molecular Dynamics Model the fusion reactions of  ${}^{40,48}$ Ca+ ${}^{90,96}$ Zr are studied by making a more rigorous treatment of the initial condition. The study shows that: (1) the calculated fusion cross sections for all four reactions of  ${}^{40,48}$ Ca+ ${}^{90,96}$ Zr are in good agreement with experiment data; (2) the sub-barrier fusion for the neutron-rich reaction  ${}^{40}$ Ca+ ${}^{96}$ Zr is substantially enhanced as compared with the other three reactions. In order to understand the reason why the sub-barrier fusion of the neutron-rich reaction  ${}^{40}$ Ca+ ${}^{96}$ Zr and that of the neutron-rich reaction  ${}^{40}$ Ca+ ${}^{96}$ Zr is enhanced as compared with the non-neutron-rich reaction  ${}^{40}$ Ca+ ${}^{96}$ Zr and that of the neutron-rich reaction  ${}^{48}$ Ca+ ${}^{96}$ Zr is not enhanced, the further investigations are carried out, those are: the dynamic fusion barriers for four reactions, the relation between dynamic fusion barrier and nucleon transfer and the relation between nucleon transfer and corresponding reaction Q value. It has been found that positive Q value leads to the strong nucleon transfer which reduces the dynamic fusion barrier fusion cross section.

Key words Quantum Molecular Dynamics Model, fusion cross section, dynamic barrier, nucleon transfer, reaction <math>Q value

Received 28 March 2005

<sup>\*</sup>Supported by National Science Foundation of China (10235030, 10235020, 1017593, 10175089)

<sup>1)</sup> E-mail: lizwux@iris.ciae.ac.cn