# Körte alakú atommagok

Sveiczer András, MSc 2. év

ELTE TTK Magfizika szeminárium 2018 őszi félév

### Körte alak és EDM

- A végcélunk alapállapotú objektumok EDM-jének mérése
- A Standard Modell tesztelése, és QCD CP-sértés keresése, antianyag kérdés magyarázata (Sakharovfeltételek)
- Semleges objektumok EDM mérése könnyű
- Az elektronfelhő viszont leárnyékolja szinte teljesen
- A megmaradó EDM körte alakú atommagok esetén sokkal jelentősebb

#### **Neutron and Atomic EDM moment**

#### **Static Electric Dipole Moment implies CP-violation**



N. Ramsey



E. Purcell







# n(eutron)EDM mérése



### Probing the electron EDM

e	System	Group	Limit	C.L.	Value	Year
	<sup>205</sup> Tl	Berkeley	$1.6 \times 10^{-27}$	90%	$6.9(7.4) \times 10^{-28}$	2002
	YbF	Imperial	$10.5 \times 10^{-28}$	90	$-2.4(5.7)(1.5) \times 10^{-28}$	2011
L	ThO	ACME	$8.7 \times 10^{-29}$	90	$-2.1(3.7)(2.5) \times 10^{-29}$	2014

• Schiff's theorem overcome by relativity (electric and magnetic fields mix)

$$d_A(d_e) = K_A d_e \qquad K_A \propto Z^3 \alpha_{em}^2$$

- So for light systems large suppression
- But for heavy systems we can even enhance the EDM !

#### **Octupole enhanced atomic EDM moment**



Schiff moment enhanced by ~ 3 orders of magnitude in pear-shaped nuclei

Diamágneses anyagok, vagyis zárt elektronhéj!



### Qn meghatározása

 Az átmeneti mátrix elemei mérhető mennyiségek, meghatározzák a különböző gamma-átmenetek valószínűségét
-> ezeket kell kísérletileg megmérni a Qn-ek meghatározásához

Matrix element	<sup>220</sup> Rn		<sup>224</sup> Ra		
< <i>l'</i>    E $\lambda$    <i>l</i> >	m.e.   (e fm <sup>2</sup> )	<i>Β</i> (Ελ)↓ (WU)	m.e.   (e fm <sup>2</sup> )	<i>Β</i> (Ελ)↓ (WU)	
<0 <sup>+</sup>   E1  1 <sup>-</sup> >	<0.10	$< 1.5 \times 10^{-3}$	<0.018	$<5 \times 10^{-5}$	
<2 <sup>+</sup>    E1    1 <sup>-</sup> >	<0.13	$< 3 \times 10^{-3}$	< 0.03	$< 1.3 \times 10^{-4}$	
<2 <sup>+</sup>   E1  3 <sup>-</sup> >	<0.18	$< 2 \times 10^{-3}$	$0.026 \pm 0.005$	$3.9^{+1.7}_{1.4} \times 10^{-5}$	
<4 <sup>+</sup>    E1    5 <sup>-</sup> >	$0.028 \pm 0.009$	$3.0^{+2}_{1.6} \times 10^{-5}$	$0.030 \pm 0.010$	$4^{+3}_{2} \times 10^{-5}$	
<6 <sup>+</sup>    E1    7 <sup>-</sup> >	<1.3	<0.5	<0.10	<3×10 <sup>-4</sup>	
<0+  E2  2+>	$137 \pm 4$	48 ± 3	$199 \pm 3$	98±3	
<1-  E2  3->	$180\pm60$	$60^{+50}_{-30}$	$230 \pm 11$	93±9	
$<2^{+}  E2  4^{+}>$	$212 \pm 4$	$63 \pm 3$	$315\pm 6$	$137 \pm 5$	
<3 <sup>-</sup>   E2  5 <sup>-</sup> >	$220\pm150$	$60^{+100}_{-50}$	$410\pm60$	$190\pm60$	
$<4^{+}  E2  6^{+}>$	$274 \pm 14$	73±8	$405 \pm 15$	$156 \pm 12$	
<6 <sup>+</sup>    E2    8 <sup>+</sup> >			$500 \pm 60$	$180 \pm 60$	
$<0^{+}  E2  2^{+}_{\gamma}>$	32 ± 7	$2.6 \pm 1.1$	23 ± 4	$1.3\pm0.5$	
<0 <sup>+</sup>    E3    3 <sup>-</sup> >	$810\pm50$	33 ± 4	940 ± 30	42±3	
<2 <sup>+</sup>   E3  1 <sup>-</sup> >	<2,600	<760	$1,370 \pm 140$	$210 \pm 40$	
<2 <sup>+</sup>    E3    3 <sup>-</sup> >	<5,300	<1,400	<4,000	<600	
<2 <sup>+</sup>    E3    5 <sup>-</sup> >	$1,700 \pm 400$	$90\pm50$	1,410 ± 190	$61 \pm 17$	

#### Table 1 | Values of matrix elements measured in the present experiment

The experimental measurements for the absolute values of the matrix elements, | m.e. |, and the reduced transition probabilities,  $B(E\lambda)$ , are given here. The values of  $B(E\lambda)$  for electromagnetic decay ( $\downarrow$ ) are derived from the matrix elements and are given in single particle units (Weisskopf units, WU). The uncertainties include the  $1\sigma$  statistical error from the fit ( $\chi^2 + 1$  type) and systematic contributions—beam energy and target thickness uncertainties, deorientation, beam spot effects, and so on. The upper limits correspond to  $3\sigma$ .

 $\langle I'||E\lambda||I\rangle = \sqrt{(2I'+1)(2\lambda+1)/16\pi(I'0\lambda0|I0)}Q_{\lambda}$ 

### Qn meghatározása

 Az átmeneti mátrix elemei mérhető mennyiségek, meghatározzák a különböző gamma-átmenetek valószínűségét
-> ezeket kell kísérletileg megmérni a Qn-ek meghatározásához



 $\langle I'||E\lambda||I\rangle = \sqrt{(2I'+1)(2\lambda+1)/16\pi(I'0\lambda0|I0)}Q_{\lambda}$ 

### A kísérleti módszer

- Radioaktív ionnyalábot hoznak létre, viszonylag alacsony energián (néhány MeV/nukleon)
- Nehézelem fix céltárgyon gerjesztik az atommagokat (Coulomb-gerjesztés, n(virtuális foton) ~ Z<sup>2</sup>)
- Az alapállapotba való visszatéréskor az átmeneteknek megfelelő fotonokat bocsájt ki az izotóp

#### **Coulomb excitation of <sup>224</sup>Ra beam**

*γ-ray spectrum taken* with MINIBALL & REX-ISOLDE



<sup>224</sup>Ra

#### E2 and E3 moments for heavy nuclei



### Magok töltéseloszlása



#### **Octupole enhanced atomic EDM moment**



Schiff moment enhanced by ~ 3 orders of magnitude in pear-shaped nuclei

See also talk by F Recchia

### 2016 EDM Limits

Prog. Part. Nuc. Phy. 71 (2013) 21; PHYSICAL REVIEW C 94, 025501 (2016) , Phys. Rev. Lett. 116, 161601 (2016)

System	Best Limit (2σ) 10 <sup>-28</sup> e*cm	SM estimate 10 <sup>-28</sup> e*cm	1	Method (Location)
Electron	0.9	~10-10	cold Tl	nO beam (Harvard/Yale)
Neutron	300	~10-4	τ	JCN in bottle (ILL)
Nuclear	0.074	~10-7	Hg (V	g atoms in vapor cell Vashington-Seattle)
Nuclear	Best Limit (2σ) 10 <sup>-28</sup> e*cm	Long Term Goal "I	Goal on Hg scale″	Method (Location)
Hg-199	0.074	0.010	0.010	Hg atoms in vapor cell (Washington-Seattle)
Xe-129	66	0.001	0.010	Xe/He gas mixture cell (Michigan)
Ra-225				Ra atoms in a laser tran
<b>Ra 22</b> 0	140000	1.000	0.001	(Argonne)

## Hogyan tovább?

- Körte alakú magú atomok EDM mérése, neutron és elektron EDM mérések nagyobb precizitással
- Nem zérus EDM következményei
  - 1. kísérleti bizonyíték BSM-re nagy eséllyel!
  - nem paritás sajátállapotban van az alapállapota egy részecskének!

### Köszönöm a figyelmet!