

ФФК 2013:Совещание по прецизионной физике  
и фундаментальным физическим константам  
7-11 октября, 2013, Санкт-Петербург

**Двухпетлевые релятивитские вклады  
электронной поляризации вакуума  
в уровни энергии  
легких мюонных атомов**

**Е. Ю. Корзинин, В. Г. Иванов, С. Г. Каршенбойм**

*ВНИИМ им. Д. И. Менделеева, Санкт-Петербург,  
ГАО Пулково, Санкт-Петербург,  
Max-Planck-Institut für Quantenoptik, Garching, Germany*

# Вклады $eVP$ порядка $\alpha^2(Z\alpha)^4 m$ в уровни энергии легких мюонных атомов

- Мы использовали два различных подхода для вычисления данных вкладов
  - Аналог уравнения Брейта:
    - точное по отношению масс и учитывает только ведущий релятивистский порядок однофотонного приближения
  - Аналог уравнения Гротча
    - учитывает только первый порядок по отношению масс и весь релятивистский вклад однофотонного обмена

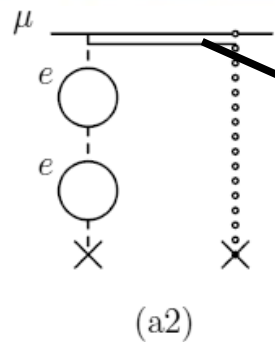
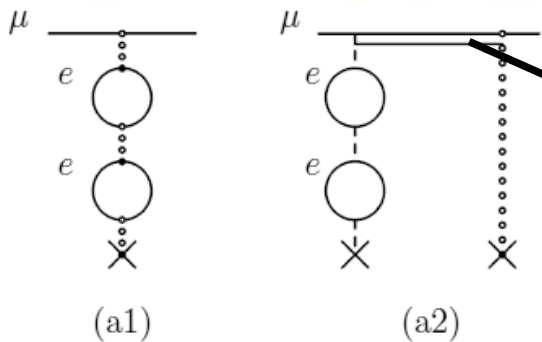
Применимость этих подходов в однофотонном приближении обсуждалась на ФФК2010 и в статье

*S. G. Karshenboim, V. G. Ivanov, E. Yu. Korzinin, Phys. Rev. A, 85, 032509 (2012)*

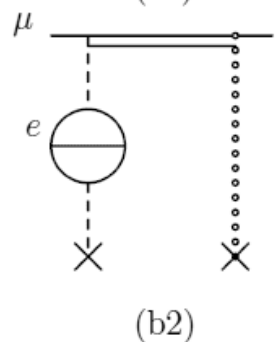
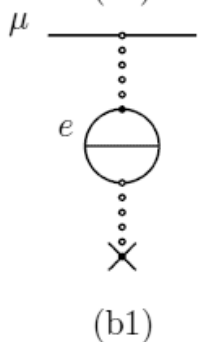
# Вклады $eVP$ порядка $\alpha^2(Z\alpha)^4 m$ в уровни энергии легких мюонных атомов

- Подход брейтовского типа:
  - Выбор калибровки фотонного пропагатора позволяет ограничиться рассмотрением однофотонного обмена
  - В мюонных атомах характерный импульс  $(Z\alpha)m_\mu \sim m_e$  что позволяет использовать нерелятивистскую задачу как нулевое приближение
  - находим дополнительные потенциалы и строим теорию возмущений

# Вклады $eVP$ порядка $\alpha^2(Z\alpha)^4 m$ в уровни энергии легких мюонных атомов

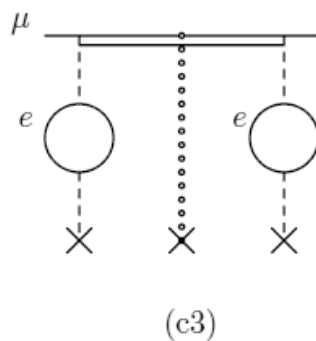
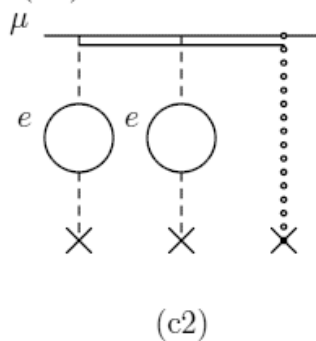
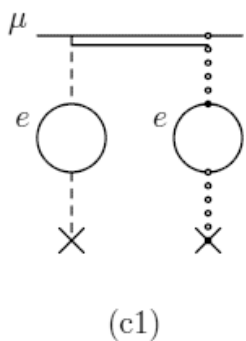


Нерелятивистская  
редуцированная  
кулоновская функция Грина  $G_{nl}(r;r')$

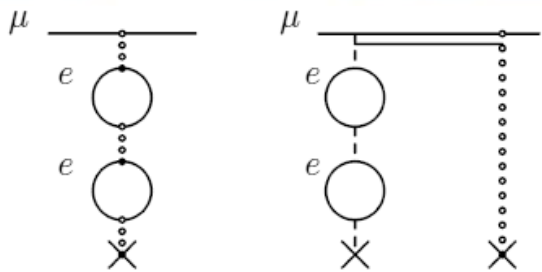


## Два представления для $G_{nl}(r;r')$

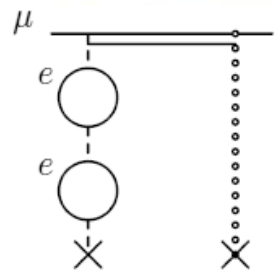
- Через больший и меньший радиусы
- Разложение по штурмовскому базису



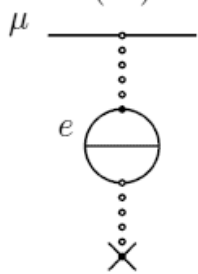
# Вклады $eVP$ порядка $\alpha^2(Z\alpha)^4 m$ в уровни энергии легких мюонных атомов



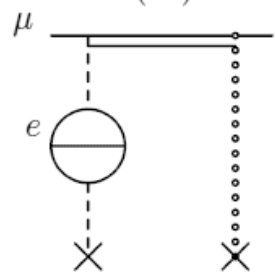
(a1)



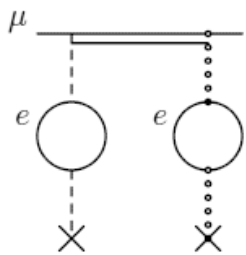
(a2)



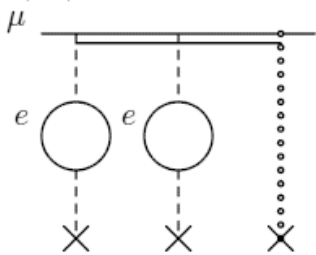
(b1)



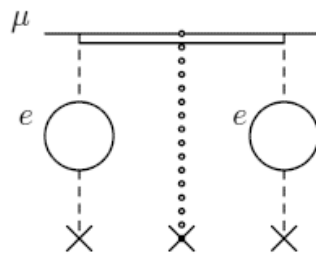
(b2)



(c1)



(c2)



(c3)

Два представления для  $G_{nl}(r;r')$

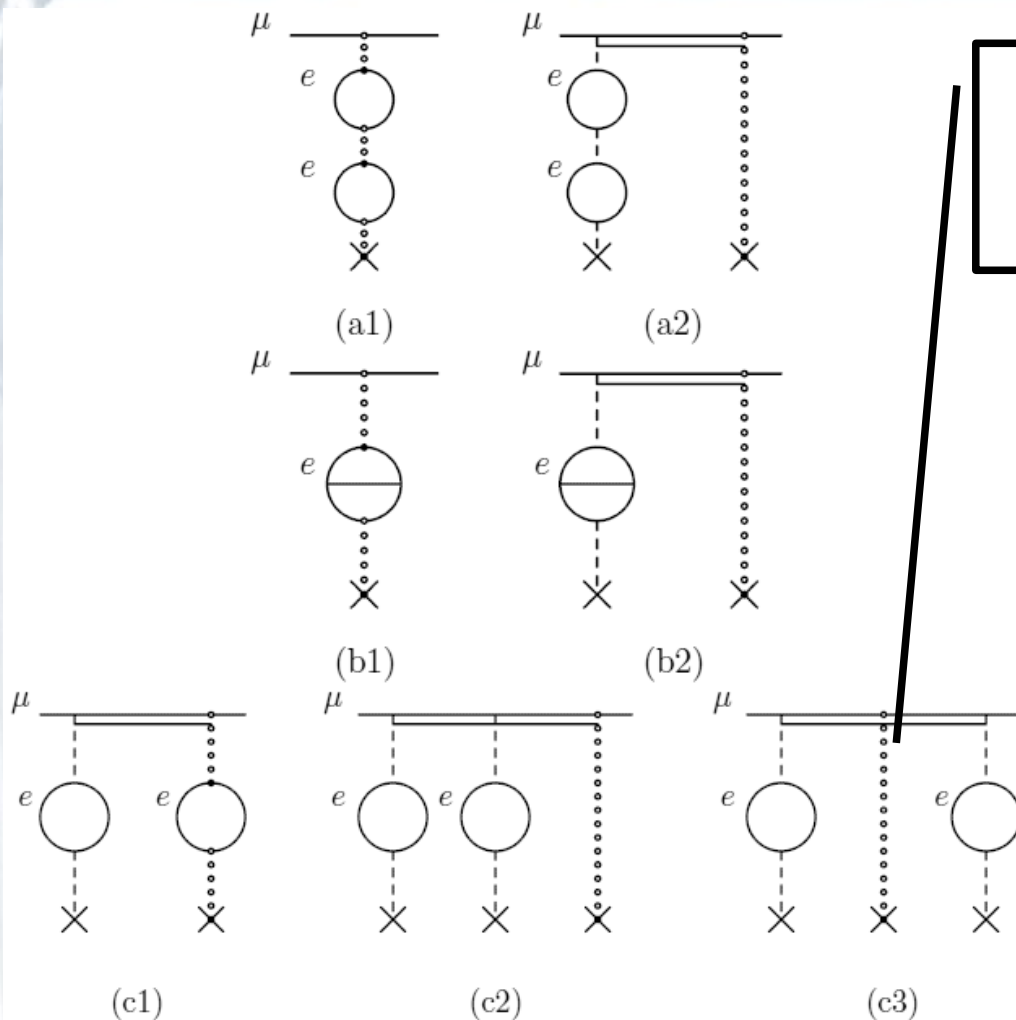
- Через большой и меньший радиусы

Недостаток: сложно дифференцировать по радиусу

- Разложение по штурмовскому базису

Недостаток: бесконечный ряд, который не всегда быстро сходится

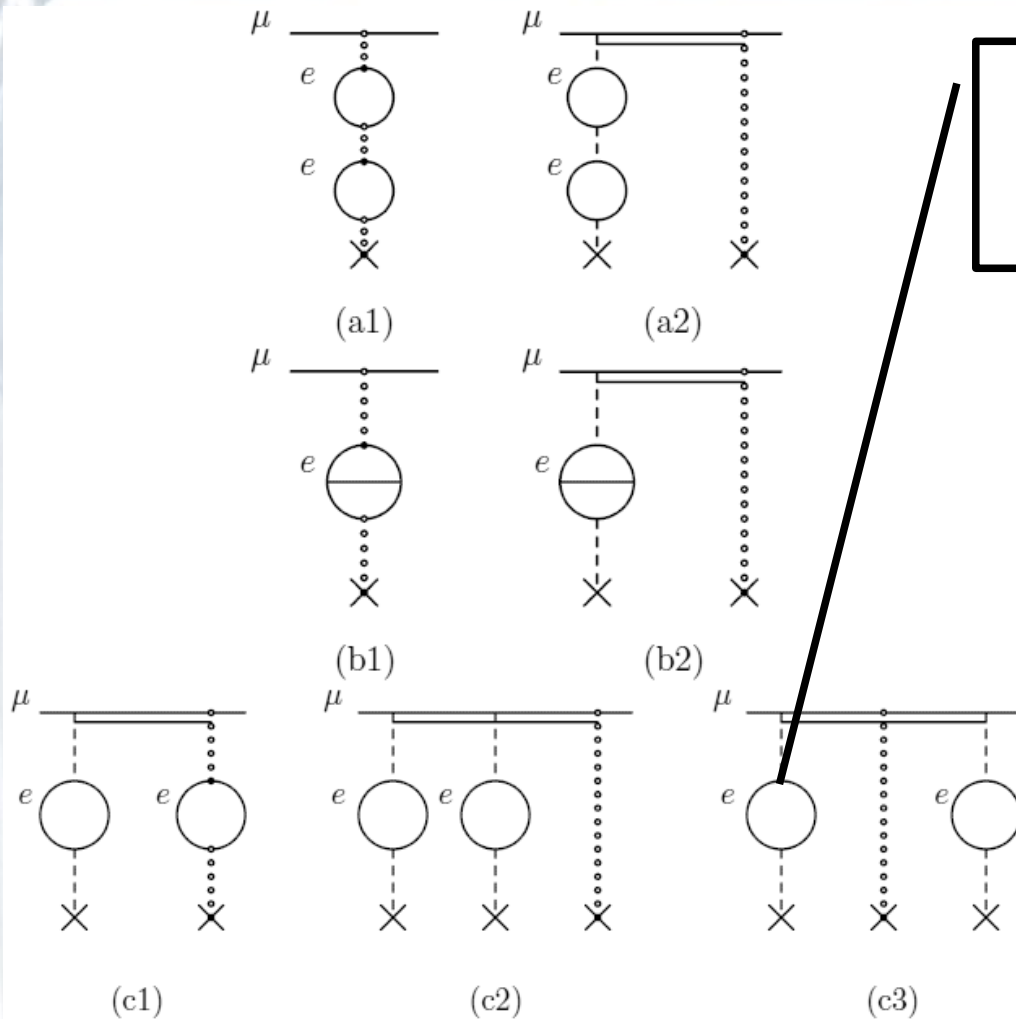
# Вклады $eVP$ порядка $\alpha^2(Z\alpha)^4 m$ в уровни энергии легких мюонных атомов



Потенциал из уравнения Брейта  $V_{Br}$

$$\begin{aligned}
 V_{Br}(\mathbf{r}) = & - \left( \frac{1}{m^3} + \frac{1}{M^3} \right) \frac{\mathbf{p}^4}{8} \\
 & + \frac{Z\alpha}{8} \left( \frac{1}{m^2} + \frac{1}{M^2} \right) 4\pi\delta^3(\mathbf{r}) \\
 & + Z\alpha \left( \frac{1}{4m^2} + \frac{1}{2mM} \right) \frac{\mathbf{L} \cdot \boldsymbol{\sigma}}{r^3} + \frac{Z\alpha}{2mM} 4\pi\delta^3(\mathbf{r}) \\
 & + \frac{Z\alpha}{2mM} \left[ \frac{1}{r^3} \mathbf{L}^2 - \mathbf{p}^2 \frac{1}{r} - \frac{1}{r} \mathbf{p}^2 \right]
 \end{aligned}$$

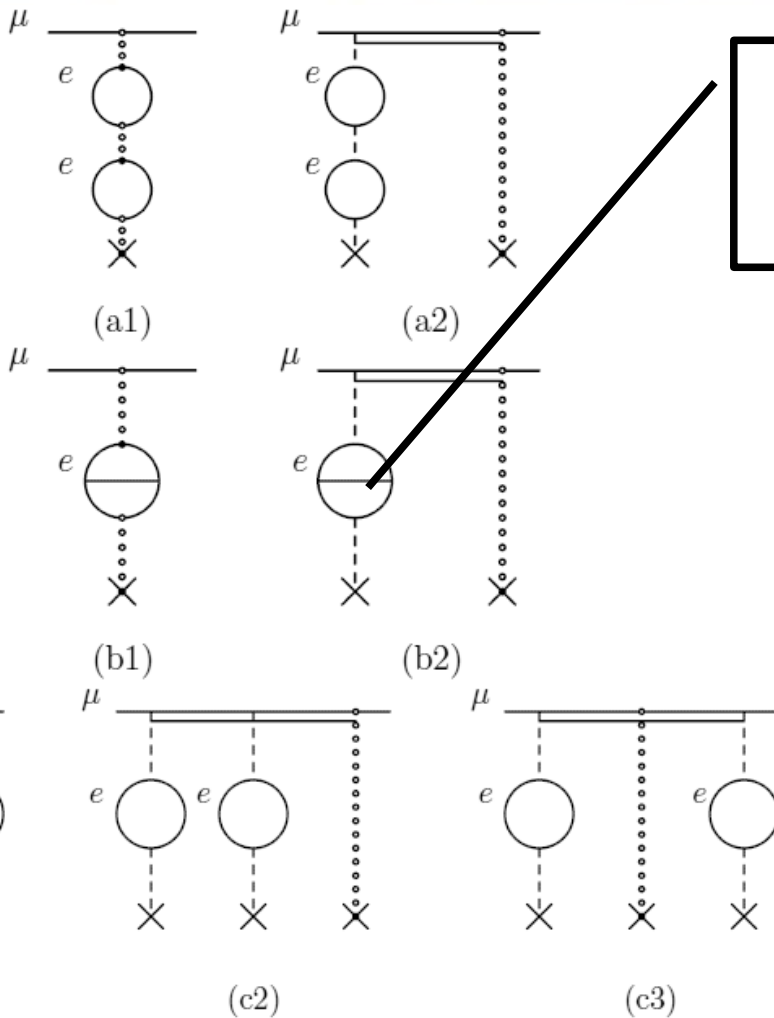
# Вклады eVP порядка $\alpha^2(Z\alpha)^4 m$ в уровни энергии легких мюонных атомов



Однопетлевая eVP  
Потенциал Юлинга

$$V_U(\mathbf{r}) = -Z\alpha \int_0^1 dv \rho_1(v) \frac{e^{-\lambda r}}{r}$$

# Вклады eVP порядка $\alpha^2(Z\alpha)^4 m$ в уровни энергии легких мюонных атомов



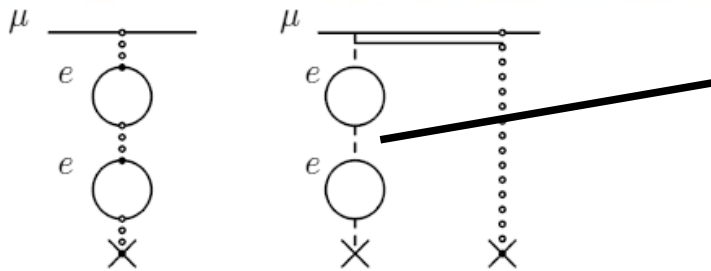
Нередуцируемая часть  
Двухпетлевой eVP

$$V_U(\mathbf{r}) = -Z\alpha \int_0^1 dv \rho_1(v) \frac{e^{-\lambda r}}{r}$$

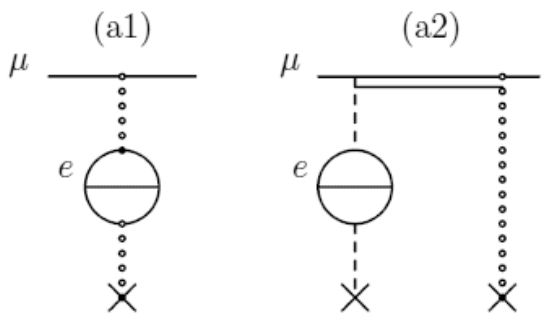
$$\rho_2(v) = \frac{2}{3} \left(\frac{\alpha}{\pi}\right)^2 \frac{v}{1-v^2} \times \left\{ (3-v^2)(1+v^2) \left[ \text{Li}_2\left(-\frac{1-v}{1+v}\right) + 2\text{Li}_2\left(\frac{1-v}{1+v}\right) + \ln\left(\frac{1+v}{1-v}\right) \left( \frac{3}{2} \ln\left(\frac{1+v}{2}\right) - \ln(v) \right) \right] + \left( \frac{11}{16}(3-v^2)(1+v^2) + \frac{1}{4}v^4 \right) \ln\left(\frac{1+v}{1-v}\right) + \frac{3}{2}v(3-v^2) \ln\left(\frac{1-v^2}{4}\right) - 2v(3-v^2) \ln(v) + \frac{3}{8}v(5-3v^2) \right\},$$



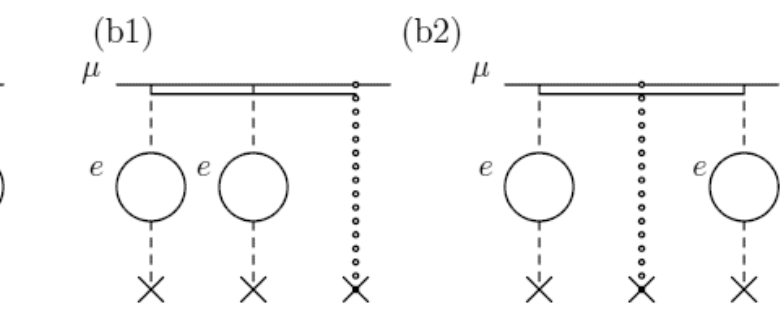
# Вклады eVP порядка $\alpha^2(Z\alpha)^4 m$ в уровни энергии легких мюонных атомов



Редуцируемая часть  
Двухпетлевой eVP



$$V_U(\mathbf{r}) = -Z\alpha \int_0^1 dv \rho_1(v) \frac{e^{-\lambda r}}{r}$$



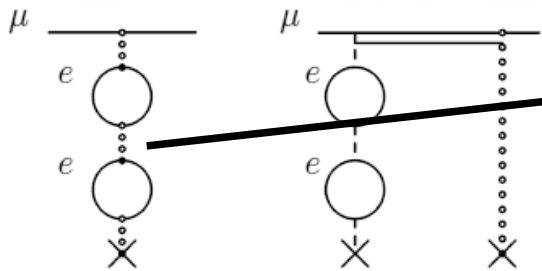
$$\rho_{1.1}(v) = -\frac{1}{9} \left(\frac{\alpha}{\pi}\right)^2 \frac{v^2(1-v^2/3)}{1-v^2} \times \left\{ 16 - 6v^2 + 3v(3-v^2) \ln\left(\frac{1-v}{1+v}\right) \right\}$$

(c1)

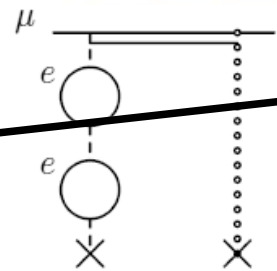
(c2)

(c3)

# Вклады $eVP$ порядка $\alpha^2(Z\alpha)^4 m$ в уровни энергии легких мюонных атомов

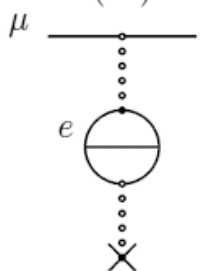


(a1)

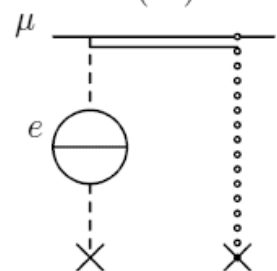


(a2)

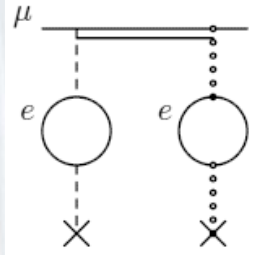
Аналог потенциала из уравнения Брейта с поляризационной вставкой



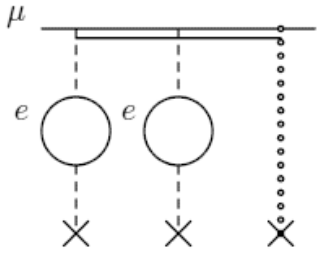
(b1)



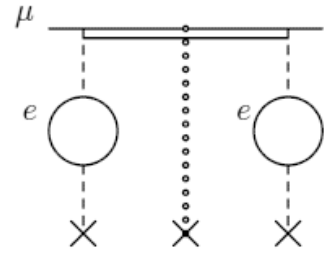
(b2)



(c1)



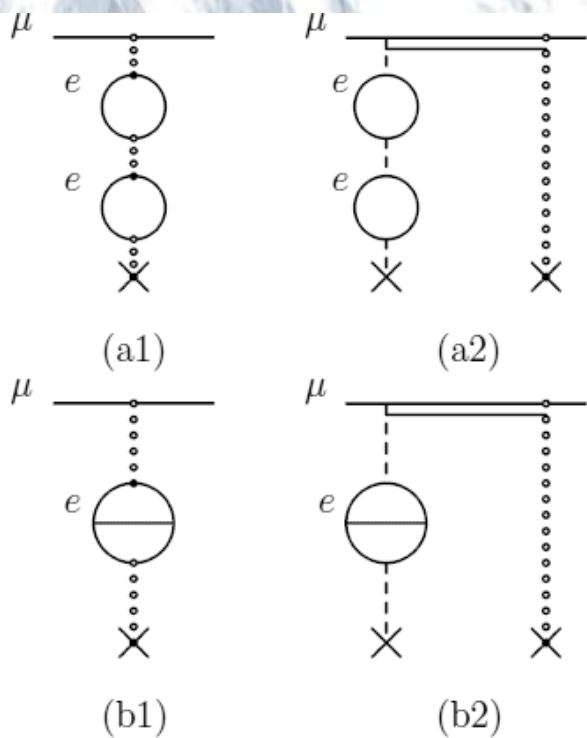
(c2)



(c3)

$$\begin{aligned}
 V_{\text{Br}}^{\text{VP}}(\mathbf{r}) = & \left( \frac{1}{8m^2} + \frac{1}{8M^2} \right) \nabla^2 V_U \\
 & + \left( \frac{1}{4m^2} + \frac{1}{2mM} \right) \frac{V'_U}{r} \mathbf{L} \cdot \boldsymbol{\sigma} \\
 & + \frac{1}{2mM} \nabla^2 \left[ V_U - \frac{1}{4} (rV_U)' \right] \\
 & + \frac{1}{2mM} \left[ \frac{V'_U}{r} \mathbf{L}^2 + \frac{\mathbf{p}^2}{2} (V_U - rV'_U) \right. \\
 & \left. + (V_U - rV'_U) \frac{\mathbf{p}^2}{2} \right],
 \end{aligned}$$

# Вклады eVP порядка $\alpha^2(Z\alpha)^4 m$ в уровни энергии легких мюонных атомов



- Вычисление отличается от однопетлевой eVP только спектральной функцией.
- Из метода Гротча известен аналитический результат для произвольного состояния

$$E_U^{rec1\ NR} = \frac{\alpha}{\pi} (Z\alpha)^4 \frac{m}{M} m \sum_i^{n_r} B_i \frac{1}{n \kappa_n^{2n_r - 2i}} \times$$

$$\times \left[ \frac{2n_r - 2i - 1}{2n} K_{2(n-l-i), 2n}(\kappa_n) - \frac{1}{\kappa_n} K_{2(n-l-i)+1, 2n+1}(\kappa_n) + \frac{1}{\kappa_n} K_{2(n-l-i)+1, 2n}(\kappa_n) \right]$$

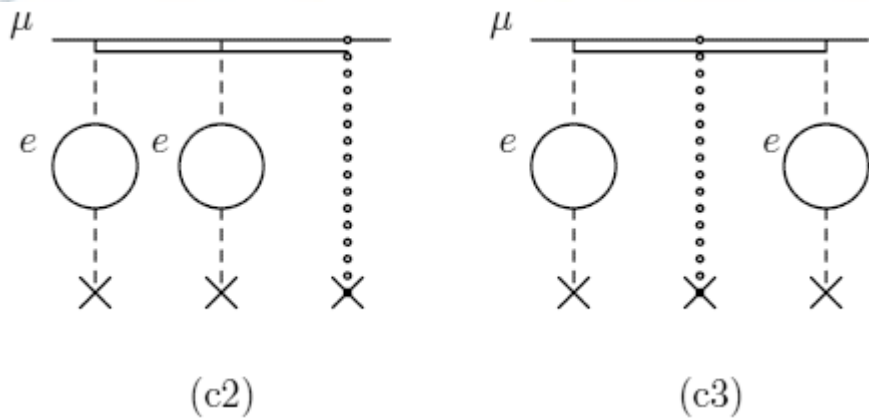
где

$$B_i = \frac{(n+l)!}{n^2 (n_r)!} \frac{1}{i! (2l+i+1)!} \left( \frac{n_r!}{(n_r-i)!} \right)^2$$

$$K_{bc}(\kappa) = K_{1bc}(\kappa) - \frac{1}{3} K_{2bc}(\kappa).$$

$$K_{abc}(\kappa) = \int_0^1 dv \frac{v^{2a}}{(1-v^2)^{b/2}} \left( \frac{\kappa \sqrt{1-v^2}}{1+\kappa \sqrt{1-v^2}} \right)^c.$$

# Вклады $eVP$ порядка $\alpha^2(Z\alpha)^4 m$ в уровни энергии легких мюонных атомов



- Во всех диаграммах вклады проверялись вычислением с помощью различных представлений кулоновской функции Грина
- Проблема проверки вычисления вкладов с  $p^2$  и  $p^4$  в  $V_{Br}$ . Эти вклады были вычислены с помощью разложения  $G(r;r')$  по штурмовскому базису.
- Проверка была осуществлена следующим методом.

# Вклады $eVP$ порядка $\alpha^2(Z\alpha)^4m$ в уровни энергии легких мюонных атомов

$$\left(\frac{p^2}{2m_r} + V_C + V_U\right)|\psi\rangle = (E_C + E_U)|\psi\rangle,$$

где  $E_U$  – полный вклад потенциала Юлинга во всех порядках по  $\alpha/\pi$ . Далее мы будем интересоваться только первым и вторым порядком по данному параметру, поэтому введем обозначение

$$E_U = E_U^{(1)} + E_U^{(2)} + \dots$$

где  $E_U^{(1)} = \langle\psi_0|V_U|\psi_0\rangle$  – нерелятивистский вклад в энергию первого порядка,  $|\psi_0\rangle$  – обычная шредингероваская кулоновская функция, и  $E_U^{(2)} = \langle\psi_0|V_U G' V_U|\psi_0\rangle$  – нерелятивистский вклад в энергию второго порядка.

Тогда

$$p^2|\psi\rangle = 2m_r(E_C - V_C + E_U - V_U)|\psi\rangle.$$

Нас интересует матричный элемент  $\langle\psi| \left(p^2 \frac{Z\alpha}{r} + \frac{Z\alpha}{r} p^2\right) |\psi\rangle$ . найдем  $|\psi\rangle$  также по теории возмущений, воспользовавшись малостью параметра  $\frac{\alpha}{\pi}$ :

$$|\psi\rangle = |\psi_0\rangle + |\psi_1\rangle + |\psi_2\rangle,$$

где

$$|\psi_1\rangle = G' V_U |\psi_0\rangle,$$

$$|\psi_2\rangle = G' V_U G' V_U |\psi_0\rangle - G' G' V_U |\psi_0\rangle \cdot E_U^{(1)} - \frac{1}{2} |\psi_0\rangle \cdot \langle\psi_0| V_U G' G' V_U |\psi_0\rangle,$$

и  $|\psi_0\rangle$  – обычная шредингероваская кулоновская функция. Соответственно  $|\psi_1\rangle$  и  $|\psi_2\rangle$  – поправки к кулоновской функции первого и второго порядка по  $\frac{\alpha}{\pi}$ .

# Вклады $eVP$ порядка $\alpha^2(Z\alpha)^4m$ в уровни энергии легких мюонных атомов

Теперь легко получить

$$\langle \psi | \left( p^2 \frac{Z\alpha}{r} + \frac{Z\alpha}{r} p^2 \right) | \psi \rangle = 2 \langle \psi | \frac{Z\alpha}{r} p^2 | \psi \rangle = 4m_r(A + B + C + E),$$

$$A = 2 \langle \psi_0 | \frac{Z\alpha}{r} (E_U^{(1)} - V_U) | \psi_1 \rangle = 2 \langle \psi_0 | \frac{Z\alpha}{r} (E_U^{(1)} - V_U) G' V_U | \psi_0 \rangle,$$

$$B = 2 \langle \psi_1 | \frac{Z\alpha}{r} (E_C - V_C) | \psi_1 \rangle = 2 \langle \psi_0 | V_U G' \frac{Z\alpha}{r} (E_C - V_C) G' V_U | \psi_0 \rangle,$$

$$C = 2 \langle \psi_0 | \frac{Z\alpha}{r} (E_C - V_C) | \psi_2 \rangle = C_1 + C_2 + C_3,$$

$$C_1 = 2 \langle \psi_0 | V_U G' V_U G' \frac{Z\alpha}{r} (E_C - V_C) | \psi_0 \rangle,$$

$$C_2 = -2 E_U \langle \psi_0 | V_U G' G' \frac{Z\alpha}{r} (E_C - V_C) | \psi_0 \rangle,$$

$$C_3 = - \langle \psi_0 | \frac{Z\alpha}{r} (E_C - V_C) | \psi_0 \rangle \langle \psi_0 | V_U G' G' V_U | \psi_0 \rangle,$$

$$E = E_U^{(2)} \langle \psi_0 | \frac{Z\alpha}{r} | \psi_0 \rangle = E_U^{(2)} \frac{Z\alpha}{n^2}.$$

**Здесь нет  
дифференцирования  
кулоновской функции Грина  $G'$**

**!!!**

# Вклады $eVP$ порядка $\alpha^2(Z\alpha)^4$ в уровни энергии легких мюонных атомов

Аналогично для  $p^4$

$$\langle \psi | p^4 | \psi \rangle = 4m_r^2 \langle \psi | (E_C - V_C + E_U - V_U)^2 | \psi \rangle = m_r^2 (A + B + C + D + E),$$

$$A = 16 \langle \psi_0 | (E_U^{(1)} - V_U)(E_C - V_C) | \psi_1 \rangle = 16 \langle \psi_0 | (E_U^{(1)} - V_U)(E_C - V_C) G' V_U | \psi_0 \rangle,$$

$$B = 4 \langle \psi_1 | (E_C - V_C)^2 | \psi_1 \rangle = 2 \langle \psi_0 | V_U G' (E_C - V_C)^2 G' V_U | \psi_0 \rangle,$$

$$C = 8 \langle \psi_0 | (E_C - V_C)^2 | \psi_2 \rangle = C_1 + C_2 + C_3,$$

$$C_1 = 8 \langle \psi_0 | V_U G' V_U G' (E_C - V_C)^2 | \psi_0 \rangle,$$

$$C_2 = -8 E_U \langle \psi_0 | V_U G' G' (E_C - V_C)^2 | \psi_0 \rangle,$$

$$C_3 = -4 \langle \psi_0 | (E_C - V_C)^2 | \psi_0 \rangle \langle \psi_0 | V_U G' G' V_U | \psi_0 \rangle,$$

$$D = 4 \langle \psi_0 | (E_U^{(1)} - V_U)^2 | \psi_0 \rangle,$$

$$E = 8 E_U^{(2)} \langle \psi_0 | (E_C - V_C)^2 | \psi_0 \rangle.$$

# Вклады eVP порядка $\alpha^2(Z\alpha)^4 m$ в уровни энергии легких мюонных атомов

Atom	$\Delta E(nl_j)$			
	1s	2s	2p <sub>1/2</sub>	2p <sub>3/2</sub>
$\mu\text{H}$	-1.07	-0.171	-0.0338	-0.003 70
$\mu\text{D}$	-1.13	-0.180	-0.0370	-0.004 15
$\mu^3\text{He}$	-2.21	-0.347	-0.113	-0.0163
$\mu^4\text{He}$	-2.22	-0.350	-0.115	-0.0165

TABLE IV: Relativistic eVP corrections (Fig. 5) for the low-lying levels in muonic hydrogen in the external field approximation. The result is for the Schrödinger problem with the reduced mass. The units are  $(\alpha/\pi)^2 (Z\alpha)^4 m_r c^2$ .



# Вклады $eVP$ порядка $\alpha^2(Z\alpha)^4 m$ в уровни энергии легких мюонных атомов

Atom	$\Delta E(nl_j)$			
	$1s$	$2s$	$2p_{1/2}$	$2p_{3/2}$
$\mu\text{H}$	1.05	0.176	0.005 01	0.001 97
$\mu\text{D}$	1.13	0.191	0.004 53	0.002 78
$\mu^3\text{He}$	1.39	0.276	0.008 96	0.005 44
$\mu^4\text{He}$	1.40	0.280	0.008 52	0.005 81

TABLE V: Relativistic recoil corrections in order  $\alpha^2(Z\alpha)^4 m_r c^2$  (Fig. 5) for the low-lying levels in muonic hydrogen. The units are  $(\alpha/\pi)^2 (Z\alpha)^4 m_r c^2 (m_r/M)$ .

**Вклады порядка  $\alpha^2(Z\alpha)^4 m$  в уровни энергии легких мюонных атомов**

**Спасибо за внимание!**