#### Экспериментальное исследование режимов LWFA на лазерном комплексе PEARL

Перевалов С.Е., Бурдонов К.Ф., Котов А.В., Романовский Д.С., Соловьев А.А.,

Стародубцев М.В., Голованов А.А., Гинзбург В.Н., Кочетков А.А., Коробейникова А.П.,

Кузьмин А.А., Шайкин И.А., Шайкин А.А., Яковлев И.В., Хазанов Е.А., Костюков И.Ю.

#### LWFA?

- Мишень газовая струя (давление газа порядка 50 атм) или газовая ячейка (давление газа порядка 0.5 атм)
- Предимпульс создает плазму, а основной импульс создает кильватерную волну – волну концентрации электронов
- В нее происходит инжекция или захват электронов
- Они разгоняются в поле волны, в выбранное время волну обрывают, а электроны продолжают движение
- Пучок с малым угловым размером



- Kalmykov, Serguei Y., et al. "Numerical modelling of a 10-cm-long multi-GeV laser wakefield accelerator driven by a self-guided petawatt pulse." *New Journal of Physics* 12.4 (2010): 045019.
- Голованов, Антон Александрович. "Сильно нелинейные кильватерные ускоряющие структуры в неоднородной плазме." (2019)

# Ускорение из газовой струи: экспериментальная установка



## Ускорение из газовой струи: процедура восстановления спектров

свечение экранов имеет структуру гауссовой функции по Е и по углу

190Мэв (один горб)

#### 270МэВ (несколько горбов)



Модель спектра

$$\frac{dN_{mod}(\alpha, w)}{dwd\alpha} = c_l \exp\left(-\frac{(\alpha - \alpha_1)^2}{\Delta \alpha_1^2}\right) \\ \times \left\{ W_1 \exp\left(-\frac{(w - w_1)^2}{\Delta w_1^2}\right) \right\}$$

$$+W_2 \exp\left(-\frac{(w-w_2)^2}{\Delta w_2^2}\right)$$

### Ускорение из газовой струи: восстановленные спектры максимальные энергии



(восстановление методом монте-карло)

#### Ускорение из газовой струи: моделирование



Энергетическое распределение как

pic-моделирование с параметрами:9.8 J, 50 fs, размер пятна 13 µm, концентрация 3 × 10<sup>18</sup> cm<sup>-3</sup>. длина взаимодействия 5.1 mm



#### Несогласованный режим??

- Согласованный
  - Поперечный размер драйвера согласован с плазменной длиной волны

- Несогласованный
  - Поперечный размер драйвера не согласован с плазменной длиной волны

Условие согласования:

$$k_p R_b \approx k_p r_0 = 2\sqrt{a_0}$$

Приращение энергии электрона в кильватерной волне при прохождении длины дефазировки

Приращение энергии пропорционально квадрату размера пятна:

• 
$$\Delta E \approx \frac{2}{3}mc^2 \left(\frac{\omega_l}{\omega_p}\right)^2 a_0$$

$$\Delta E \sim r_0^2$$



## Экспериментальное исследование несогласованного режима: схема эксперимента



Газ – гелий, давление 0.1 – 0.5 атм

L1, L2 – экраны

Perevalov, S. E., et al. "Experimental study of strongly mismatched regime of laser-driven wakefield acceleration." *Plasma Physics and Controlled Fusion* 62.9 (2020): 094004.



Фото газовой ячейки.



### Экспериментальное исследование несогласованного режима: процедура восстановления спектров

Интенсивность засветки можно представить в виде интеграла:

 $I(x,y) = \int_0^{E_c} A_x(x,E) A_y(y,E) B(E) dE,$ 

A<sub>x</sub>(x, E) и A<sub>y</sub>(y, E) можно представить в виде

$$A_{x}(x,E) = ex p \left\{ \frac{-(\varphi(x) - \varphi_{0}(E))^{2}}{2\sigma(E)^{2}} \right\}$$

$$A_{y}(y,E) = \exp\left\{-\frac{\theta(y)^{2}}{2\sigma(E)^{2}}\right\},$$

где *φ0(E)* – угол отклонения электрона с энергией E магнитом относительно оптической оси системы, *σ*(*E*) – измеренный угловой спектр.

Тогда при фиксированном у

$$I(x) = \int_{0}^{E_{c}} ex p \left\{ \frac{-(\varphi(x) - \varphi_{0}(E))^{2}}{2\sigma(E)^{2}} \right\} B(E) dE.$$

При фиксированной энергии интеграл есть модельная функция, которая определяет распределение интенсивности для электронов с конкретной энергией. Тогда раскладывая профиль интенсивности по таким функциям, подбирая коэффициенты *B*(*E*), путем минимизации разницы между искомым профилем интенсивности *I*(*B*), *x* и измеренным *I*0(*x*) в эксперименте

$$N(B(E)) = \int |I_0(x) - I(B, x)| \, dx,$$

найдем искомый спектр

#### Экспериментальное исследование несогласованного режима: определение энергии отсечки

 В эксперименте максимальная энергия электронов определялась как энергия электронов, которые возможно выделить выше уровня фоновой засветки экрана



Измеряя ширину узкой засветки, можно восстановить угловое распределение. При этом «провал» происходит на энергии электронов, которые еще можно выделить на фоне низкоэнергетичных. Это и есть энергия отсечки



### Экспериментальное исследование несогласованного режима: примеры восстановленных спектров

- Примеры спектров для нескольких параметров газовой ячейки. Во всех случаях наблюдается несколько «горбов», это связано с сложной динамикой, возможно, это несколько последовательных инжекций
- Красная линия проведена через энергию отсечки



# Экспериментальное исследование несогласованного режима





### Экспериментальное исследование несогласованного режима: моделирование



Зависимости энергии от длины

- Зависимость параболическая, при больших концентрациях несколько инжекций
- Спектры обрываются из-за истощения энергии драйвера

Зависимости заряда от длины взаимодействия



- Видно, что есть оптимальная длина взаимодействия.
- Тенденции к росту заряда с увеличением концентрации и уменьшению заряда с увеличением длины взаимодействия аналогичны наблюдаемым в эксперименте



- Оптимальность с точки зрения наименьшего разброса по энергии.
- Спектры имеют много сходств с спектрами в эксперименте

#### Экспериментальное исследование несогласованного режима: моделирование динамики импульса



Динамика длительности и амплитуды при концентрациях 1.5\*10<sup>18</sup> сm<sup>-3</sup> (сплошные линии), 2\*10<sup>18</sup> cm<sup>-3</sup> (пунктирные лини), 2.5\*10<sup>18</sup> cm<sup>-3</sup> (штрих-пунктирные линии)



Динамика размера фокального пятна и радиуса плазменной полости при разных концентрациях. w<sub>0</sub> - радиус пятна по уровню 1/e<sup>2</sup>, R<sub>b</sub> - радиус полости

#### Сравнение результатов



1. Soloviev A A et al 2011 Nucl. Instrum. Methods Phys. Res. A 653 35-41

2. Poder K 2016 Characterisation of self-guided laser wakefield accelerators to multi-GeV energies PhD thesis Imperial College London

## Возможные причины преимущества несогласованного режима

1. Автоматическое самосогласование - "adjusted-a<sub>0</sub> model"

$$\omega_{0-m} = 2\sqrt{a_0} \frac{c}{\omega_{\text{pe}}} = R_{\text{bubble}} \qquad \Delta \mathcal{E} \ [m_e c^2] \simeq \frac{2}{3} \ a_0 \ \left(\frac{n_c}{n_0}\right) \quad a_0(\text{adj.}) = a_{0-\text{inc}} \ \Gamma = a_{0-\text{inc}} \ \frac{W_0}{w_{0-m}}$$

Sahai, Aakash A. "Strongly Mismatched Regime of Nonlinear Laser–Plasma Acceleration: Optimization of Laser-to-Energetic Particle Efficiency." IEEE Transactions on Plasma Science 47.6 (2019): 2847-2858.]

#### 2. Подавление образования гало вокруг пучка



[Poder, Kristjan. Characterisation of self-guided laser wakefield accelerators to multi-GeV energies. Diss. Imperial College London, 2016.]

3. Возможно, лучшая инжекция из-за сложной динамики импульса на входе

#### Основные результаты работы

- Проведено исследование несогласованного режима ускорения электронов на лазерном комплексе PEARL
- В эксперименте получены пучки с максимальной энергией до 1.5 ГэВ и угловым размером порядка 2 мрад, характерный вид спектров согласуется с результатами моделирования.
- Экспериментально показана эффективность несогласованного режима по сравнению с согласованным.