МНОГОПАРАМЕТРИЧЕСКОЕ ИССЛЕДОВАНИЕ УСКОРЕНИЯ ЭЛЕКТРОНОВ В РЕЖИМЕ РЕЛЯТИВИСТСКОГО САМОЗАХВАТА

О.Е. Вайс, М.Г. Лобок, В.Ю. Быченков

Физический институт им. П.Н. Лебедева РАН, Москва, Россия

Семинар «Новые методы ускорения частиц и экстремальные состояния материи»

Лазерно-плазменное ускорение электронов

Кильватерное ускорение (LWFA)

- Распространение лазерного импульса (ЛИ) в низкоплотной мишени
- $L < \lambda_p$ (ЛИ короче плазменной волны)
- моноэнергетичный пучок электронов (пКл)



Прямое лазерное ускорение (DLA)

- мишень околокритической плотности
- *L*>> λ_p (длинный лазерный импульс)



Режим лазерной пули и режим самомодуляции лазерного импульса





Режим релятивистского самозахвата лазерного импульса

Условие согласования радиуса лазерного пучка, безразмерной амплитуды и плотности мишени [В.Ю. Быченков, В.Ф. Ковалев, Самозахват лазерного света для ультрарелятивистских интенсивностей, Письма в ЖЭТФ 120, 346-353 (2024)]:

$$D \approx \lambda_p \simeq 2.6 \frac{c}{\omega_l} \sqrt{a_0 \frac{n_c}{n_e}}, \quad a_0 \gg 1$$

Аналогичное условие было использовано в работах:

- S. Gordienko and A. Pukhov, Scalings for ultrarelativistic laser plasmas and quasimonoenergetic electrons, Phys. Plasmas 12, 043109 (2005).
- W. Lu, M. Tzoufras, C. Joshi, F. S. Tsung, W. B. Mori, J. Vieira, R. A. Fonseca, and L. O. Silva, Generating multi-GeV electron bunches using single stage laser wakefield acceleration in a 3D nonlinear regime, Phys. Rev. ST Accel. Beams 10, 061301 (2007).
- K. Poder, J.C. Wood, N.C. Lopes, J.M. Cole, S. Alatabi et al., Multi-GeV Electron Acceleration in Wakefields Strongly Driven by Oversized Laser Spots, Phys. Rev. Lett. 132, 195001 (2024).

Посткомпрессия лазерного импульса



CafCA ("Compression after Compression Approach"): уширение спектра в кристалле с кубической нелинейностью (*n* = *n*₀ + *n*₂*I*) → чирпированный лазерный импульс с уширенным спектром → сжатие чирпированными зеркалами → спектрально ограниченный короткий импульс

Распространение в режиме лазерной пули

Лазерный импульс: $\lambda_l = 1$ мкм, W = 2.2 Дж.

динамика лазерно-плазменной структуры





расширился до 8 мкм, т.е. *ст* ≈ 1.5*D*_{*L*}

Режим самомодуляции лазерного импульса

Лазерный импульс: $\lambda_l = 1$ мкм, W = 2.2 Дж.





Особенности развития режима самомодуляции лазерного импульса

363

Stimulated processes and self-modulation of a short intense laser pulse in the laser wake-field accelerator*

N. E. Andreev[†] and V. I. Kirsanov High Energy Density Research Center, Institute for High Temperatures of Russian Academy of Sciences, Izhorskaya 13/19, Moscow 127412, Russia

L. M. Gorbunov P. N. Lebedev Physics Institute of Russian Academy of Sciences, Leninskii prospect 53, Moscow 117924, Russia

[Phys. Plasmas 2, 2573 (1995)]

IEEE TRANSACTIONS ON PLASMA SCIENCE, VOL. 24, NO. 2, APRIL 1996

Linear Theory of Resonance Self-Modulation of an Intense Laser Pulse in Homogeneous Plasma and Plasma Channels

N. E. Andreev, V. I. Kirsanov, L. M. Gorbunov, and A. S. Sakharov



[V Yu Bychenkov et al 2019 Plasma Phys. Control. Fusion 61 124004]

развитие самомодуляционной неустойчивости для гауссового лазерного импульса при $c\tau > 3\lambda_p$

поперечное распространение энергии при самомодуляции

Для $\lambda_l = 1$ мкм:

- 1. при $D_F = 3$ мкм $\tau < 30$ фс самомодуляция не наблюдается
- при τ < 10 фс самомодуляция наблюдаться не будет

Сравнение характеристик пучков ускоренных электронов



Ρ, τ	D_F , МКМ	a_0	n _e /n _c	< <i>ɛ</i> > <i>зомэв</i> >, МэВ	<i>Q>30м∍в</i> , нКл	η >30МэВ
210 ТВт, 10 фс	2.8	41.6	0.15	150	10	53%
52 ТВт, 40 фс	2.8	20.8	0.065	95	6.7	26%
52 ТВт, 40 фс	4.2	13.9	0.02	140	5.9	35%
52 ТВт, 40 фс	5.5	10.4	0.005	250	3.1	35%

Теоретические оценки для режима лазерной пули

Лазерная пуля: c au pprox D

Оценка для полного заряда пучка электронов:

$$Q_0 \sim e n_e D^3 \propto a_0 D \propto \sqrt{W_L/\tau}$$

Характерная энергия частиц: е

$$+ eEl_{acc}$$

Ускоряющее поле: $E \sim (m_e c^2/e) imes (\omega_p/c)^2 D \propto n_e D$

Длина ускорения: $~l_{dpl} \propto a_0 c au(n_c/n_e)$

Итоговая оценка для энергии: $arepsilon_e\propto a_0D au\propto (W_L au)^{1/2}$

Для $c\tau < D$ скейлиниги будут иметь тот же вид после замены τ на D, что согласуется с работой [S. Gordienko and A. Pukhov, Phys. Plasmas 12, 043109 (2005)]

Проверка скейлингов

$$\varepsilon_e \propto (W_L \tau)^{1/2}$$

$$Q_0 \propto \sqrt{W_L/\tau}$$

 ε_{40} : $\varepsilon_{10} \approx 1.7$

Q_{10} :	Q_{40}	≈ 3.3
------------	----------	---------------

Ρ, τ	D_F , МКМ	a_0	n _e /n _c	<ɛ> _{30МэВ} >, МэВ	<i>Q>30мэв</i> , нКл	η >30МэВ
210 ТВт, 10 фс	2.8	41.6	0.15	150	10	53%
52 ТВт, 40 фс	5.5	10.4	0.005	250	3.1	35%

Лазерные импульсы с энергией порядка и меньше 1 Дж

Лазерный импульс: $\lambda_i = 0.8$ мкм, W = 0.41 Дж.



 $a_0 = 14.3, n_e = 0.067 n_c, \tau = 10 \,\phi c$

Сравнение результатов для лазерных импульсов различной длительности

	λ _l = 0.8 мкм, W = 0.41 Дж			λ _l = 1 мкм, W = 2.2 Дж	
параметры	<ɛ _{>20МэВ} >, МэВ	<i>Q</i> >20МэВ, нКл	η >20МэВ	<i>Q>зом∍в</i> , нКл	η >30МэВ
τ = 10 фс, D _F = 2.8 мкм	70	3.1	48%	10	53%
τ = 40 фс, D _F = 2.8 мкм	55	2.0	24%	6.7	26%
τ = 40 фс, D _F = 5.5 мкм	130	0.01	0.2%	3.1	35%

$$\tau = 40 \text{ ϕc} \qquad \begin{bmatrix} 2^{0} \\ 10 \\ 10 \\ -10 \\ -20 \\ 470 \end{bmatrix} \xrightarrow{480} \underbrace{490}_{500} \underbrace{500}_{510} \underbrace{510}_{x, \mu m} \underbrace{490}_{x, \mu m} \underbrace{500}_{510} \underbrace{510}_{x, \mu m} \underbrace{510}_{x, \mu m} \underbrace{500}_{x, \mu m} \underbrace{510}_{x, \mu m} \underbrace{500}_{x, \mu m} \underbrace{510}_{x, \mu m} \underbrace{510}_{x, \mu m} \underbrace{500}_{x, \mu m} \underbrace{500}_{x, \mu m} \underbrace{510}_{x, \mu m} \underbrace{500}_{x, \mu m} \underbrace{500}$$

$$a_0 = 10.4, n_e = 0.005 n_c$$



Самоинжекция электронов



Ниже энергия лазерного импульса → выше порог плотности

[S.P.D. Mangles et al., Phys. Rev. ST Accel. Beams 15, 011302 (2012)]

Ускорение электронов лазерными импульсами различной энергии

ε. MeV

ε, MeV



Лазерные импульсы: $\lambda_l = 1$ мкм, $D_F = 2.8$ мкм

Проверка скейлингов

 λ_l = 1 мкм, D_F = 2.8 мкм, au = 10 фс

<i>W</i> , Дж (<i>a</i> ₀)	<ε>, МэВ	<i>Q</i> , нКл
0.55 (20.8)	74	4.7
2.2 (41.6)	150	10
20 (125)	415	29

$$\varepsilon_e \propto (W_L \tau)^{1/2}$$

 $\varepsilon_1 : \varepsilon_2 : \varepsilon_3 \approx 1:2:5.5$

 $Q_0 \propto \sqrt{W_L/ au}$ $Q_1: Q_2: Q_3 \approx 1.2.6$

 $W_1: W_2: W_3 \approx 1:2^2:6^2$

Заключение

Результаты были представлены в работах:

Compression of high-power laser pulse leads to increase of electron acceleration efficiency

O. E. Vais,^{1,2} M. G. Lobok,^{1,2} and V. Yu. Bychenkov^{1,2}

¹P. N. Lebedev Physics Institute, Russian Academy of Science, Leninskii Prospect 53, Moscow 119991, Russia ²Center for Fundamental and Applied Research, Dukhov Research Institute of Automatics (VNIIA), Moscow 127055, Russia

Propagation of ultrarelativistically intense laser pulse in a self-trapping mode in a near critical density plasma makes it possible to produce electron bunches of extreme parameters appropriate for different state of art applications. Based on the 3D PIC simulations, it has been demonstrated how the best efficiency of electron acceleration in terms of the total charge of high-energy electrons and laser-to-electrons conversion rate can be achieved. For given laser pulse energy the universal way is a proper matching of laser hot spot size and electron plasma density to the laser pulse duration. The recommendation to achieve the highest yield of high-energy electrons is to compress laser pulse as much as possible. As example, compression of the few tens fs pulse to the ~ 10 fs pulse leads to generation of the high-energy electron bunch with the highest total charge to exhibit conversion efficiency exceeding 50% for the Joule-level laser pulse energies.

arxiv:2409.02671

 O. E. Vais, M. G. Lobok, A.A. Soloviev, S.Yu. Mironov, E. A. Khazanov, V. Yu. Bychenkov, Jetp. Lett. 118, 875-880 (2023).

СПАСИБО ЗА ВНИМАНИЕ!