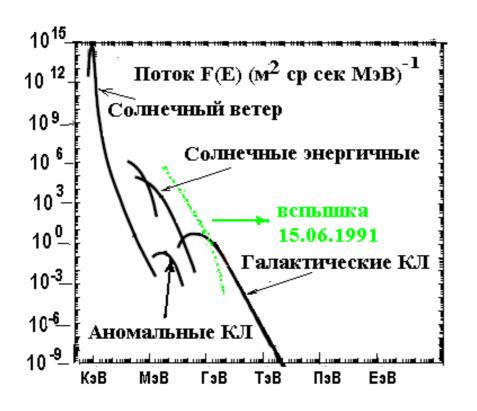
# Широкие атмосферные ливни космических лучей

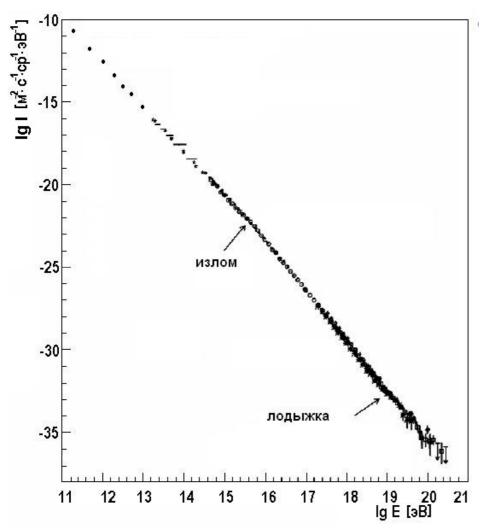
Н.Н. Калмыков (НИИЯФ МГУ)

17-апреля 2007 г.



ГКЛ начинают доминировать примерно с энергии 1 ГэВ.

При энергии более 10 ГэВ модуляция отсутствует



Поток частиц с энергией выше энергии излома (3·10<sup>15</sup>эВ) составляет ~ 10·м-²год-¹.

Показатель спектра  $\gamma$  меняется с -2.7 на 3.1.

Поток частиц с энергией выше 10<sup>19</sup> эВ составляет ~ 1·км<sup>-2</sup>год<sup>-1</sup>.

### КАК ИЗУЧАЮТ КОСМИЧЕСКИЕ ЛУЧИ

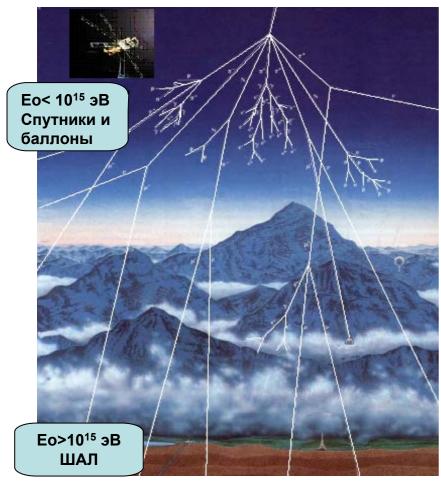
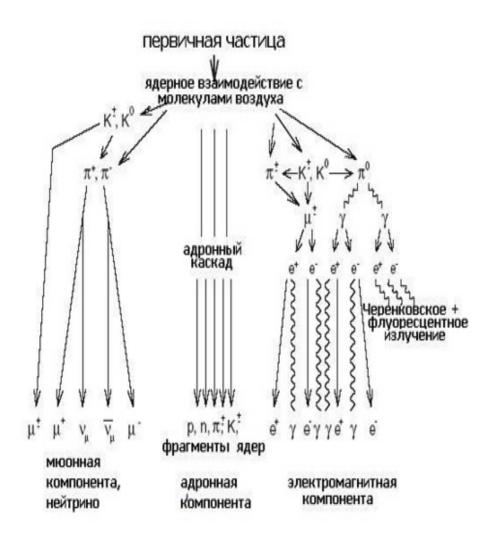
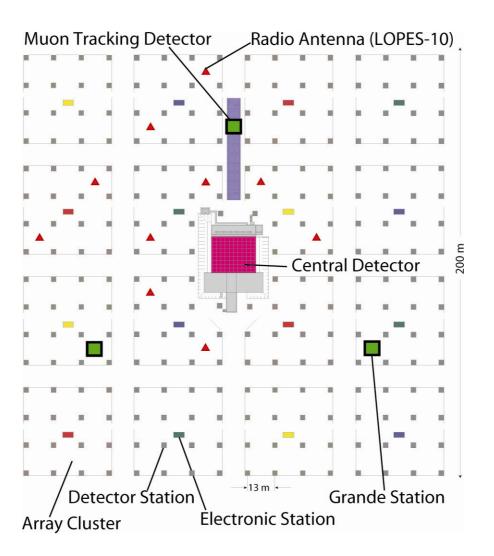
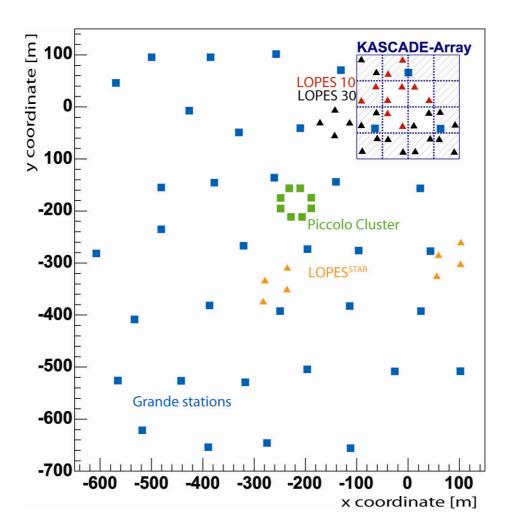
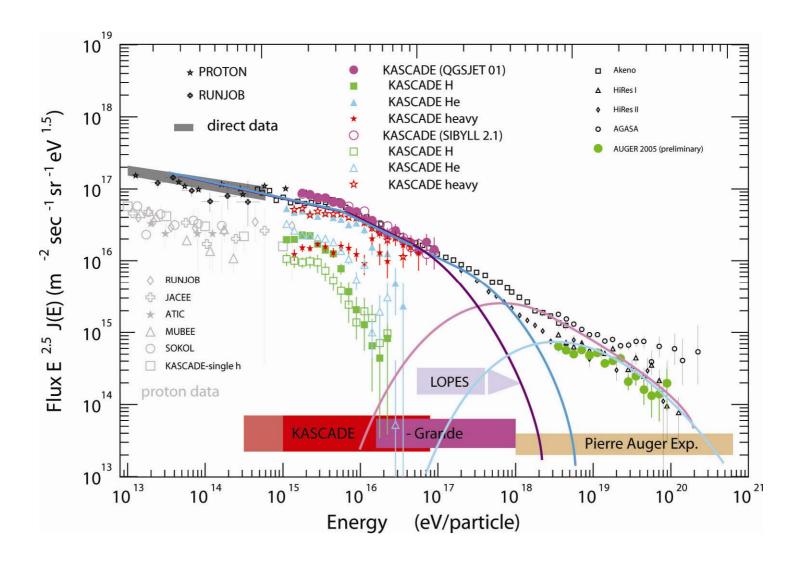


Схема развития широкого атмосферного ливня (ШАЛ) от КЛ





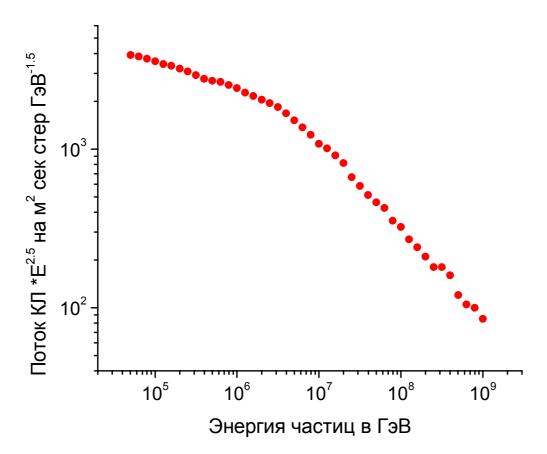




 Метод деконволюции применяется для решения интегрального уравнения Фредгольма 1 рода, которое может быть записано следующим образом:

$$F(N_{e(\mu)}) = \sum_{i} \int I_{i}(E)W(E|N_{e(\mu)})dE,$$

• где F(Ne(μ)) — экспериментально измеренный установкой спектр электронов (или мюонов), Ii(E) — энергетический спектр первичных частиц, относящихся к группе i (протоны, ядра гелия, ядра группы CNO и т. д. вплоть до ядер железа), — вероятность того, что первичная частица с энергией E и массовым числом, соответствующим группе ядер i создаст ливень с требуемым числом электронов или мюонов.





Излом – следствие распространения КЛ в Галактике или

процессов в источниках.

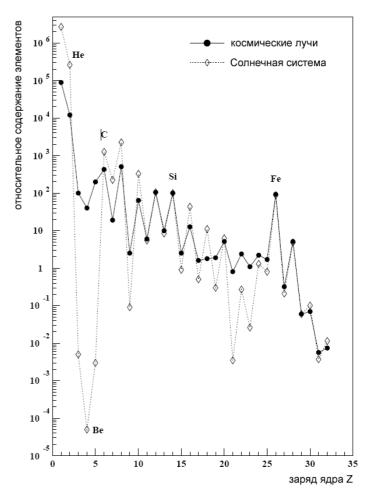
# Необходимость диффузии КЛ

Соотношение потоков легких и средних ядер (различия 10<sup>6</sup> раз: КЛ - звезды)

легкие ядра образуются в процессе распространения

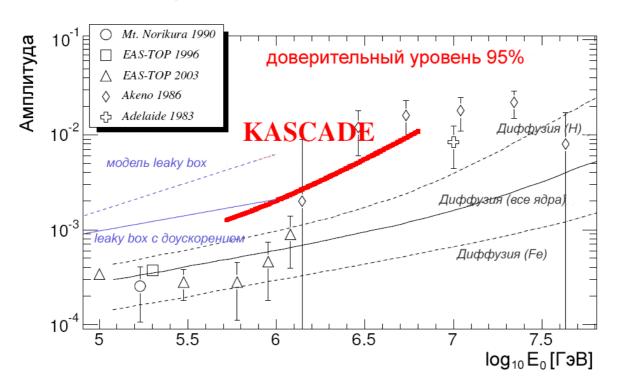
Должны проходить: Xg ≈ 10 г/см<sup>2</sup>

Путь от центра Галактики до Солнца по прямой: Xog=8кпк·1протон/см³ ≈ 0,04 г/см²



# Указания на диффузию КЛ

Малая анизотропия потока КЛ



# Диффузионная модель

# Уравнение диффузии:

$$-\nabla_i D_{ij}(r) \nabla_j N(r) = Q(r)$$

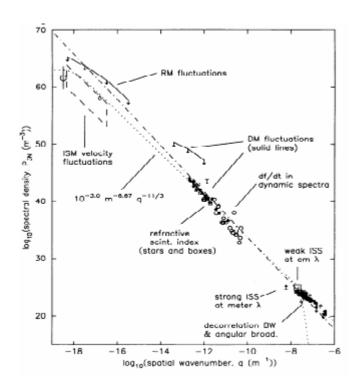
простейший случай: D(E,r) = D(E),  $Q(E,r) = Q(E)\delta(\vec{r})$ 

# Решение уравнения диффузии:

$$N(E,r) = \frac{Q(E)}{4\pi D(E)} \cdot (1 - r/R_{\Gamma a \pi})$$

$$Q(E) \sim E^{-\gamma_s} \qquad D(E) \sim E^{\gamma_D} \qquad \Longrightarrow \qquad N(E,r) \sim E^{-(\gamma_s + \gamma_D)}$$

Изменение в парциальных спектрах КЛ при 
$$E_{\kappa}$$
 :  $\Delta \gamma = 1-m$  парциальные спектры  $\Delta \gamma = 0.8$  спектр всех частиц  $\Delta \gamma \cong 0.4$ 



Спектр Колмогорова был предложен (А.В.Колмогоров, 1941) для описания спектра турбулентностей по размерам, возникающих в турбулентном потоке. Из очень простых посылок, что самая большая энергия сосредоточена в самой большой структуре, а затем она трансформируется во все более мелкие структуры, так, что сохраняется динамическое равновесие, и, используя простые соотношения между размером структуры, скоростью и переданной энергией, Колмогоров получил спектр плотностей энергии, содержащейся в волне с волновым числом q:

 $P(q)\sim q-5/3 (q\sim 1/\lambda)$ 

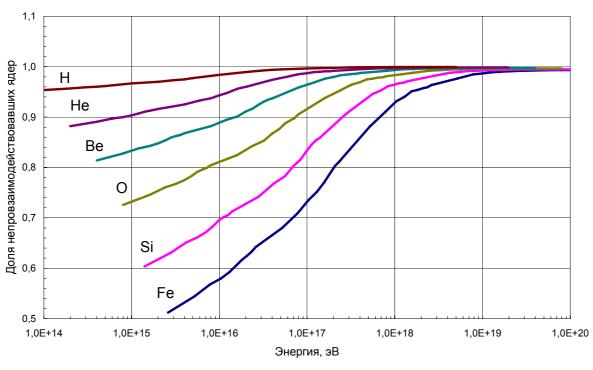
m = 1/3

(Armstrong, Rickett & Spangler 1995) P(q) - плотность энергии волны, содержащаяся в волне с волновым числом q.

# Убыль ядер КЛ вследствие взаимодействия

$$X(E,Z) = X(E/Z)$$
 - расчетные зависимости

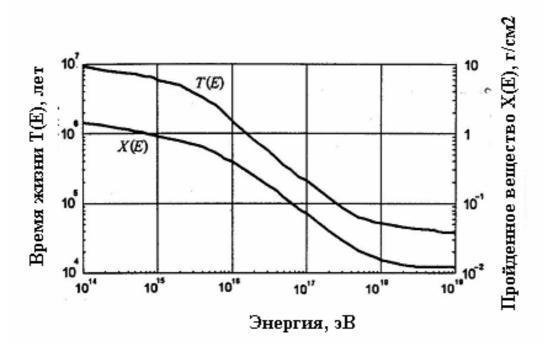
 $\sigma(E)$  - модель QGSJET

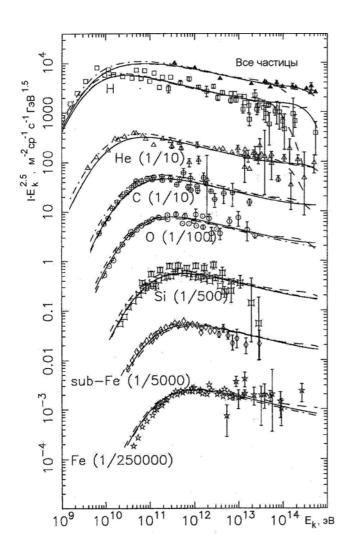


парциальные спектры ядер КЛ становятся жестче

Для Fe:

$$\Delta \gamma = 0.10 \div 0.15$$





Источники КЛ — взрывы сверхновых  $\Delta E/E = \xi$  (на каждый оборот вокруг фронта )
Время ускорения несколько тысяч лет.
Энергетический спектр ( $E < E_{max}$ ) ~  $E^{-2}$ Для согласования со спектром у Земли требуется чтобы  $D(E) \sim E^{0.7}$ .

В работе (Бережко и Ксенофонтов, 1999) приводится следующая оценка для максимально достижимой энергии

$$E_{\text{max}}[9\text{B}] = 5 \cdot 10^{14} Z \left( \frac{E_{SN}}{10^{51} 9 \text{pr}} \right)^{1/2} \left( \frac{M_{ej}}{1.4 M_0} \right)^{-1/6} \left( \frac{N_H}{3 \cdot 10^{-3} \text{ cm}^{-3}} \right)^{1/3} \frac{B_0}{3 \text{ MK} \Gamma c},$$

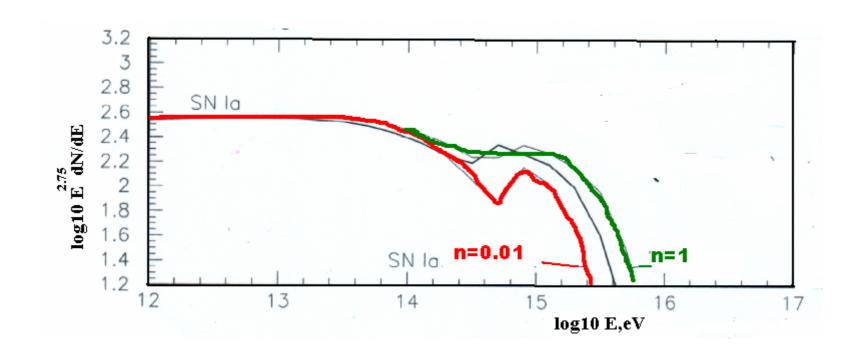
где Z — заряд ускоряемой частицы,

 $\boldsymbol{E}_{SN}$  – энергия вспышки,

 $M_{ej}$  – масса сброшенной оболочки,

 $N_H$  – концентрация водорода,

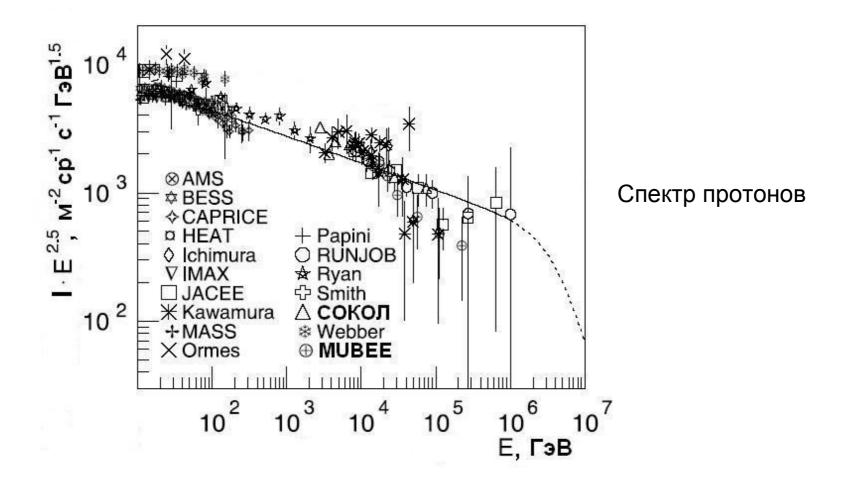
 $\pmb{B}_{\theta}$  — напряжённость магнитного поля.

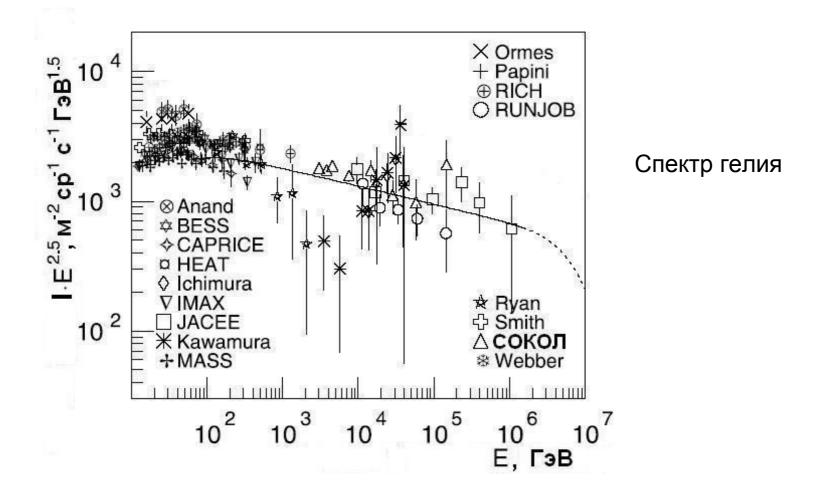


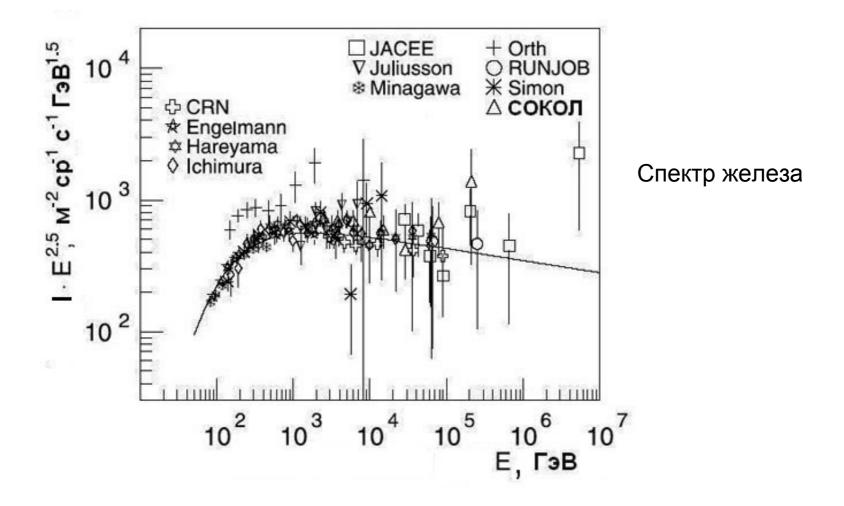
# Модель Poly-gonato:

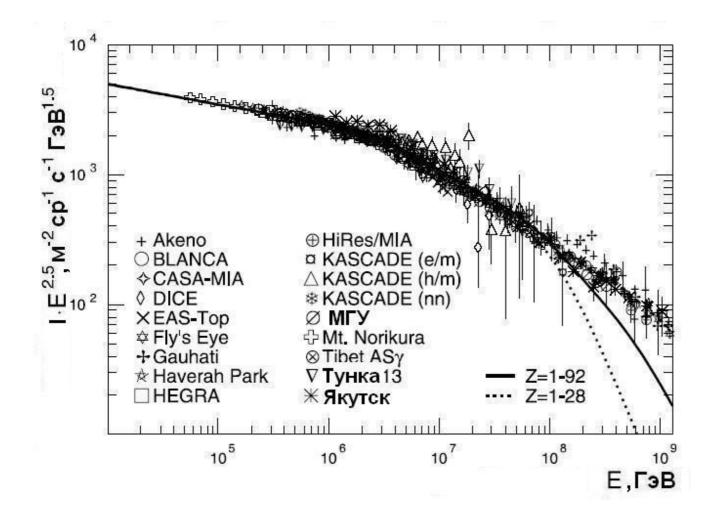
$$I_{Z}(E) = I_{0}(Z)E^{-\gamma_{Z}} \cdot \left(1 + \left(\frac{E}{E_{cr}(Z)}\right)^{\zeta}\right)^{-\frac{\Delta\gamma}{\zeta}}$$

Z — заряд ядра,  $\gamma_z$  — показатель спектра до излома  $E_{cr}(Z) = Z \cdot E_{cr}(Z=1)$  — энергия, соответствующая излому  $\zeta \approx 2$ ,  $\Delta \gamma = 2,1$ 



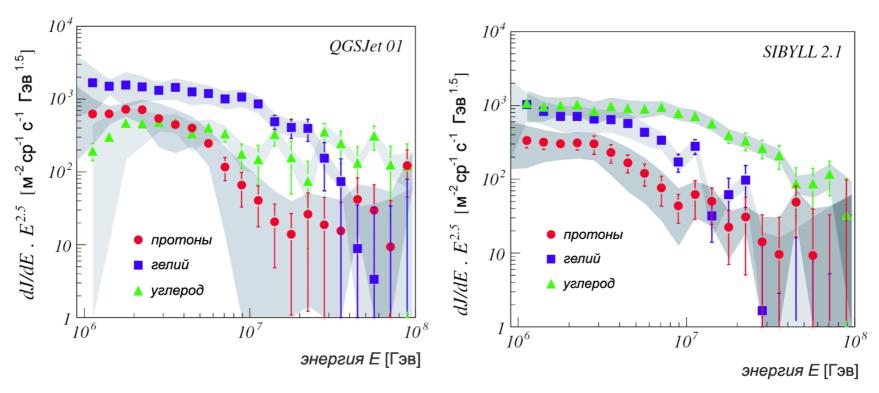




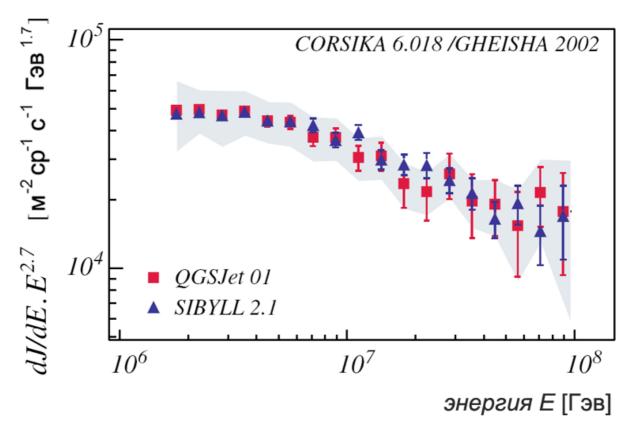


Суммарный спектр

# Модельная зависимость восстановленного состава

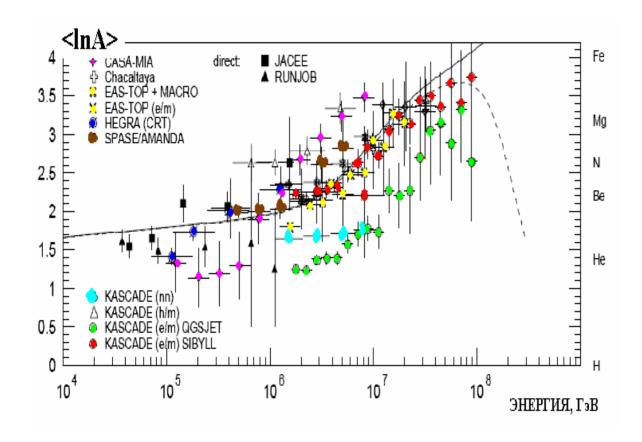


Antoni et al, 2005

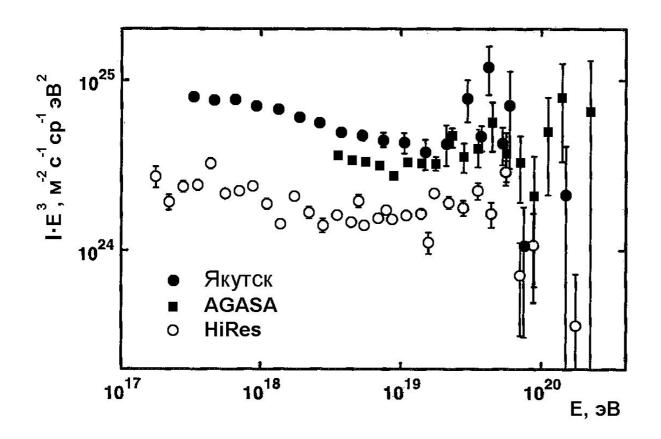


Спектр всех частиц KASCADE

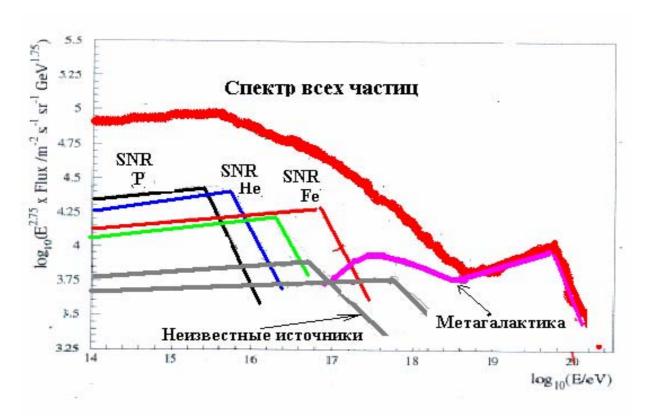
Antoni et al, 2005



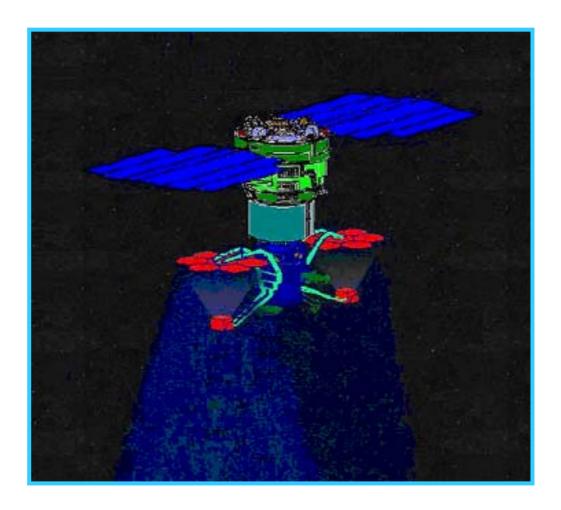
Данные о массовом составе первичных КЛ



Данные установок ШАЛ вблизи порога ГЗК-обрезания



Общий вид спектра КЛ



Проект наблюдения флуоресценции ШАЛ с установки космического базирования (ТУС - КЛПВЭ)

 $S_{9\phi\phi} = 450\ 000\ \text{km}^2$ (Auger – 3000 km².

