# 宇宙物理入門

## 講義資料

## 第15章:宇宙線とフェルミ加速 Ver. 0

#### 分子雲との衝突による2次のフェルミ加速

星間ガス中の密度の高い領域である星間雲は、10km/s 程度の速度でランダムに運動している。星間雲では磁場が貫か れており、周囲に比べ磁場が強い。この星間雲に (相対論的速度を持つ) 宇宙線が近付くと強い磁場により反射される。 磁場によるこの反射は完全弾性衝突となるので、星間雲が静止している場合には、同じ速さで反射される。

もしも星間雲が動いており宇宙線が正面衝突すると、宇宙線の速さは星間雲の2倍の速さを新たにもらうので、加速 されることになる。しかし、宇宙線が星間雲に追突する形でぶつかると、今度は減速されることとなる。加速減速量は 同じなので、これだけでは加速されない。

しかし、正面衝突と追突ではわずかに正面衝突する確率の方が高い。よって、何度も衝突を繰り返すうちに、統計的 に加速が行なわれることになる。

実はこの素過程は、質量の違う2つの粒子の熱化の過程と同じである。つまり、(1)同じ速度で走っていた陽子と電子の熱化、(2)重い星 (銀河) と軽い星 (銀河) の間で働くダイナミカルフリクション、など。粒子加速は質量差が無限に大きく過程のタイムスケールが非常に長いため、「加速」と呼ばれるだけで、基礎的な物理は「熱化」と同じである

2

### <u> 衝撃波による1次のフェルミ加速(1)</u>

3

流体中を走る衝撃波での加速を考える (図 16.1)。粒子が衝撃波面の上流 (<sup>*u*</sup>) と下流 (<sup>*d*</sup>) を往復する。上流と下流はそ れぞれ流体と一緒に移動する反射体–例えば流体に固定され流体と一緒に流れている磁場– が存在する。

流体の速度を、上流と下流をそれぞれ V<sub>1</sub>、V<sub>2</sub> とし、それぞれの流れの系から見た粒子のエネルギーなどは、添字<sup>u</sup> と <sup>d</sup>をつける。添字のないものは、衝撃波面に乗った系とする。

上流で反射され運動量 p、エネルギー E、速度  $v = pc^2/E$  を持つを持った粒子が衝撃波面に対して  $\theta^+$  で横切る場合、 上流と下流からはそれぞれ  $E^u$ 、 $E^d$ のエネルギーを持つ粒子として見えるとすると、

 $E^{u} = \gamma_{1}(E - V_{1}p\cos\theta^{+}) \qquad E^{d} = \gamma_{2}(E - V_{2}p\cos\theta^{+})$ 

 $V_1, V_2 \ll c$  とし  $(V_1/c)$ 、  $(V_2/c)$  の1次のみを取りだし近似する。 $\gamma_1, \gamma_2 \rightarrow 1$  なので、

 $E^{u} = (E - V_1 p \cos \theta^+) \qquad E^{d} = (E - V_2 p \cos \theta^+)$ 

となる。E<sup>d</sup> を持った粒子は次に下流で反射され、衝撃波に対して θ<sup>--</sup> の方向で横切る。その際、下流では完全弾性衝突 するので、下流から見るとエネルギーは E<sup>d</sup> のままで、進行方向のみ変わったように見える。しかし、衝撃波系から見る とローレンツ変換がかかるので、エネルギーが E から変わってしまう。それを E' とする。

反射する角度はランダムであることに注意すると、一周した場合のエネルギー変化は、粒子が相対論的な場合には、





エネルギースペクトルは

 $N(E) \propto E^{-(\gamma+1)}, \ \gamma = \frac{P_{\text{esc}}}{\eta} = \frac{3}{(V_1/V_2) - 1} = 1 + \frac{4}{M_1^2 - 1}$ と示される。強い衝撃波  $M_1 \gg 1$ の場合は、

 $N(E) \propto E^{-(\gamma+1)} \gamma \simeq 1$ 

実際に観測されている宇宙線のうち、銀河系内起源である knee 以下では

 $N(E) \propto E^{-(2.0 \sim 2.2)}$ 

である。よって、衝撃波による宇宙線加速から予測されるスペクトルは、実際に観測されている宇宙線のスペクトルに 非常に近い。

4