# AMPLITUDE DE ESPALHAMENTO ELÁSTICO FRONTAL PRÓTON-PRÓTON E ANTIPRÓTON-PRÓTON EM ALTAS ENERGIAS



**Pedro Simoni Pasquini** (pasquini@ifi.unicamp.br) Márcio José Menon (menon@ifi.unicamp.br

Departamento de Raios Cósmicos e Cronologia (DRCC) INSTITUTO DE FÍSICA GLEB WATAGHIN UNIVERSIDADE ESTADUAL DE CAMPINAS (Unicamp) PIBIC/CNPq/Unicamp-Quota 2010/2011 Palavras-Chave: interações hadrônicas - altas energias



#### Resumo

Com a entrada em operação do Grande Colisor de Hádrons (LHC) são grandes as expectativas sobre os novos desenvolvimentos teóricos na área de Física de Partículas e Campos. As colisões hadrônicas, elásticas próton-próton (pp) e antipróton-próton (pp) têm papel fundamental no processo de síntese de conhecimento na área de Cromodinâmica Quântica (QCD). Neste trabalho, desenvolve-se um estudo empírico das amplitudes de espalhamento frontais pp e pp, obtendo-se parametrizações empíricas para: (a) partes real e imaginária em funçao da energia; (b) parte imaginária em função da parte real.

# 1. Introdução

O estudo sobre as colisões próton-próton (pp) e antipróton-próton  $(p\bar{p})$  foi feita a partir de algumas hipóteses que simplificam o problema, de tal forma a tornar possível uma análise inicial das amplitudes de espalhamentos frontais em altas energias, utilizando-se de dados fornecidos pelo Particle Data Group [1]. A análise envolve a extração empírica da amplitude de espalhamento frontal em termos da energia e determinação da parte imaginária em função da parte real da amplitude de espalhamento.

2. Metodologia Utilizada

### 2.1 Amplitude de Espalhamento

Com os dados fornecidos pelo Particle Data Group da seção de choque total e do parâmetro  $\rho$ , determinou-se da parte real e imaginária da amplitude de espalhamento frontal, utilizando as equações

> $Im[A(s,t=0)] = rac{\sigma_{tot}}{4\pi}$  (1),  $Re[A(s, t = 0)] = \rho Im[A(s, t = 0)]$ (2),

com o respectivo erro associado.



#### 2.2 Plano Complexo da Amplitude Frontal

Com os dados calculados para as partes real e imaginária, o último passo a ser dado é o estudo do plano complexo da amplitude de espalhamento. A ideia inicial para efetuar tal estudo é utilizar os dados obtidos na seção anterior e analisar o ajuste de uma função. A figura (3) mostra os pontos extraídos dos dados experimentais.

-0.4 Fig. 4b Fig.4 Resultados dos ajustes através da parametrização eq.(5) para colisões pp e

• pp

- ajuste da colisao pp

ajuste da colisao pp

# 3. Discussão dos Resultados

Da fig.4, o crescimento da função é bastante acentuado e levanta a questão da existência de um ponto de saturação. Outro aspecto importante é a semelhança entre o crescimento das duas curvas na figura (4) para  $A_i > 0.6$  que é a região com dados de mais alta energia fornecidos. Isso poderia indicar que, embora a seção de choque cresça de maneira diferente para as duas colisões, a relação

Neste caso utilizou-se, inicialmente, todos os dados experimentais disponíveis da região  $\sqrt{s} > 1.8$  GeV (limiar do espalhamento). Com base nos pontos empíricos, foram testadas várias funções, sendo os melhores resultados obtidos com parametrizações do tipo

 $f(s) = a_1 [\frac{s}{s_0}]^{-b_1} + a_2 [\frac{s}{s_0}]^{b_2} + a_3 ln \frac{s}{s_0} + a_4 ln^2 \frac{s}{s_0}$  (3),

onde,  $s_0 = 1 \text{GeV}^2$ ,  $a_i$ , i = 1, 2, 3, 4 e  $b_i > 0$ , i = 1, 2 são parâmetros livres. Essa função é inspirada em formalismos de Regge [2]. Como há o interesse na região de altas energias consideramos apenas a região de variação monotônica, efetuando um corte em 5 GeV. Vemos, nas figuras (1) e (2) que os resultados apresentam boas descrições visuais e estatísticas dos pontos empíricos.



Fig. 1a Fig. 1b Fig.1 Espalhamento pp: partes imaginária (a) e real (b) da amplitude de espal-

hamento frontal em função da energia.



Fig. 3b Fig.3 Pontos extraídos no plano complexo da amplitude de espalhamento frontal para colisões pp (a) e  $p\bar{p}$  (b). A linha vertical separa o primeiro quadrante e o segundo quadrante.

Como o interesse da análise é a região de altas energias, onde o comportamento da curva é monotônico, considerou-se um corte em 5 GeV. Foram testados polinômios de diferentes graus, obtendo-se o melhor ajuste para grau 3.

Especificamente, denotando:

 $ReA \equiv A_r$  $ImA \equiv A_i$ (4),

foi considerada a seguinte parametrização para  $A_i(A_r)$ :

 $A_i = a_0 + a_1 A_r + a_2 A_r^2 + a_3 A_r^3$ (5),

onde  $a_i$ , i = 0, 1, 2, 3 são parâmetros livres. Os resultados para

entre a parte real e imaginária da função amplitude de espalhamento não seja tão diferente assim.

	<b>a</b> 0	$a_1$	<b>a</b> 2	<b>a</b> 3	g.d.l	$\chi^2/g.d.$
pp	3.09	0.419	1.92	3.01	7	4.73
	$\pm 0.069$	$\pm 0.057$	±0.13	±0.77		
р <b>p</b>	3.38	-0.34	-1.25	7.19	4	8.35
	$\pm 0.015$	$\pm 0.34$	$\pm 1.4$	$\pm 1.3$		

Tabela 1. Resultados dos ajustes de ImA em termos de ReA através da parametrização (5), separadamente para pp e  $p\bar{p}$ 

# 4. Conclusão

O estudo empírico da seção de choque total mostra um crescimento diferenciado entre os dois tipos de colisões,  $pp \in p\overline{p}$ , mostrando que há um crescimento da ordem de  $ln^2(s)$  para a colisão pp, em altas energias, enquanto para  $p\bar{p}$  o crescimento é em torno de ln(s). Tal diferença no entanto, não aparece no correlacionamento das partes reais e imaginárias da amplitude de espalhamento. Uma análise mais relevante, porém, só é possível com mais dados experimentais em altas energias, que devem ser fornecidos pelo acelerador LHC, ainda em 2011.

# 5. Referências

- [1] K. Nakamura et al. (Particle Data Group), J. Phys. G 37, 075021 (2010), http://pdg.lbl.gov/
- [2] V. Barone, E. Predazzi, High-Energy Particle Diffraction (Spring-Verlag, Berlin, 2002).



#### as colisões $pp \in p\bar{p}$ são apresentados na figura (4). Neste caso

#### considerou-se apenas os erros em ImA. Os resultados dos ajustes



