



## ESTUDO DA FOTOPRODUÇÃO DIFRATIVA DE MÉSONS VETORIAIS<sup>1</sup>

Rodrigo Ribamar Silva do Nascimento<sup>2</sup>, Bruno Duarte da Silva Moreira<sup>3</sup>

<sup>1</sup>Vinculado ao projeto: Estudo da QCD no Regime de Altas Energias <sup>2</sup>Acadêmico do Curso de Licenciatura em Física – CCT – Bolsista PROBIC/UDESC <sup>3</sup>Orientador, Departamento de Física – CCT – bruno.moreira@udesc.br

O Modelo Padrão da Física de Partículas (SM)\*, é atualmente a teoria amplamente aceita para a descrição adequada dos constituintes basilares da matéria ordinária e suas interações. Segundo o modelo, a matéria a nível microscópico pode ser entendida em termos de três classes de interações fundamentais: interações fortes, interações eletromagnética e interações fracas; cada interação é descrita por uma Teoria Quântica de Campo localmente relativística [1]. Neste contexto, a Cromodinâmica Quântica (QCD) emerge como a Teoria Quântica responsável por descrever as interações fortes, em resumo, dentre todos os constituíntes da matéria, somente os quarks<sup>†</sup> carregam carga de cor e podem interagir com a força forte por meio da troca de glúons. Quarks e glúons jamais foram observados diretamente, somente em estados ligados (sem cor), isto sugere que só podem existir em estados confinados formando os hádrons, esta propriedade é conhecida na QCD por confinamento, por outro lado, a força de interação tornase assintoticamente fraca com o aumento da energia e o decréscimo da distância entre estes constituintes, propriedade da QCD conhecida como liberdade assintótica.

falar que glúons também tem cor (uma cor e uma anticor)

Ao longo dos últimos anos, o SM vem sendo testado e corroborado por diversos experimentos elevando-o ao approach mais bem sucedido da Física até o momento<sup>[2]</sup>, no entanto, o modelo encontra-se incompleto. As pesquisas dirigidas durante a atuação do colisor HERA obtiveram detalhes importantes acerca da estrutura dos prótons no regime de altas energias, possibilitando vincular satisfatoriamente o conteúdo de quarks de mar, todavia, ainda há elevada incerteza em relação ao conteúdo de glúons<sup>[3]</sup>. Uma maneira de estudar a estrutura interna desses hádrons, vem sendo empregada em processos que envolvem a fotoprodução difrativa do méson vetorial  $J/\psi^{[4]}$ , dado que sua massa fornece naturalmente uma escala dura de energia capaz de viabilizar o uso de métodos perturbativos da Cromodinâmica Quântica (pQCD). Segundo a QCD, no referido processo, um fóton  $\gamma$  pode flutuar num par quark-antiquark pesado como, por exemplo, o charmonium  $c\bar{c}$ , dessa forma, interagem na troca de dois glúons q produzidos no interior do hádron, cada qual portando diferentes frações de momento l e l'. O diagrama da Figura 1a é usado no cálculo da seção de choque do processo  $\gamma p \to pJ/\psi$  em função da energia do centro de massa W do sistema, é esperado que para valores pequenos da variável x de Bjorken, a seção de choque da fotoprodução difrativa do méson vetorial  $J/\psi$ , comporte-se de forma proporcional ao quadrado da distribuição de glúons xq do próton alvo, tendo a sua forma predeterminada, em pode excluir esta frase correções além da ordem dominante, dada pela equação (1).

Não estamos fazendo os ajustes que eles fizeram no trabalho do Luis

 $<sup>^{\</sup>ddagger}$ Partículas elementares da família dos bósons, possuem spin S=1, não possuem massa nem carga elétrica, portam a carga de cor e podem interagir entre si.





<sup>\*</sup>Neste trabalho optamos por manter todas as siglas em suas respectivas versões do inglês.

 $<sup>^\</sup>dagger$ Partículas elementares da família dos férmions, possuem spin S=1/2 e carga elétrica fracionária, combinamse entre si para formar os hádrons como os bárions e mésons.



definir Q2 como Mv2/4

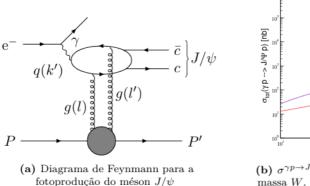
x = Mv² / W² (está incorreto na dissertação do Luis)

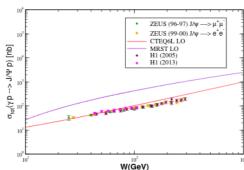
$$\sigma^{\gamma p \to J/\psi p} = R_g^2 (1 + \beta^2) \frac{1}{b_v} \frac{\Gamma_{e^+e^-} M_{J/\psi}^3 \pi^3}{48\alpha_{em}} \frac{\alpha_s^2(\bar{Q}^2)}{\bar{Q}^8} \left[ xg(x, \bar{Q}^2) \right]^2 \tag{1}$$

Na eq (1),  $R_g$  é o fator skeweness referente a diferença das frações de momentum trocados pelos dois glúons durante a interação; o termo de correção da parte real do processo é determinado pela expressão  $(1+\beta)^2$ ; o parâmetro de inclinação  $b_v=4,5~{\rm GeV}^2$  é obtido por parametrização de ajustes experimentais; a amplitude de decaimento é indicada por  $\Gamma_{e^+e^-}$ ; o valor da massa do méson  $J/\psi$  é dado por  $M_{J/\psi}=3,097~{\rm GeV}$ ; a constante de estrutura fina é conhecida e vale  $\alpha_{em}=1/137$ ; já para a constante de acoplamento da QCD usamos  $\alpha_s=0,2$ ; a escala de energia está relacionada à massa do méson da seguinte forma  $\mu^2=M_{J/\psi}^2/4$ ; logo, a razão entre a variável de Bjorken e a energia do centro de massa fica designada por  $x=\mu^2/W$ , por fim, a distribuição de glúons do alvo fica avaliada por  $xq(x,\bar{Q}^2)$ .

Para utilizar os métodos da pQCD, é necessário o conhecimento preciso das distribuições partônicas (PDFs), essas distribuições são obtidas pela solução das Equações DGLAP com os parâmetros vinculados experimentalmente por meio de análises globais, diferentes grupos de pesquisas produzem essas PDFs. Neste trabalho, utilizou-se especificamente os resultados da pesquisa conduzida [3] em colaboração com os grupos CETQ(cteq6l) e MRST, de posse destes dados implementou-se uma rotina em FORTRAN o que possibilitou a análise da seção de choque  $\sigma^{\gamma p \to pJ/\psi}$  em função da energia do centro de massa estabelecida pela expressão (1) e para a escala de energia já indicada, obteve-se como resultados o gráfico da Figura 1b. A partir do gráfico nota-se um aumento da seção de choque com a energia do centro de massa, o que concorda com a pesquisa utilizada como base, dessa forma, pode-se verificar o comportamento da distribuição de glúons na fotoprodução do méson vetorial  $J/\psi$  em altas energias.

O confronto e análise de observáveis como esses, podem ser melhor explorados em pesquisas futuras utilizando-se PDFs produzidas por outros grupos, a fim de ampliar nosso conhecimento sobre a estrutura dos hádrons e as predições da QCD.





(b)  $\sigma^{\gamma p \to J/\psi p}$  em função da energia do centro de massa W, para escala de energia  $\mu^2=2,4~{\rm GeV}^2$ 

Figura 1: Fotoprodução do méson  $J/\psi$  via troca de dois glúons

**Palavras-chave:** Cromodinâmica Quântica. Fotoprodução do  $J/\psi$ . Espalhamento Difrativo.





<sup>&</sup>lt;sup>§</sup>Distribuições de quarks e glúons

The Coordinated Theoretical – Experimental Project on QCD





## Referências

- [1] ALTARELLI, G., AND FORTE, S. Gauge theories and the standard model. In *Particle Physics Reference Library*. Springer International Publishing, Cham, 2020, pp. 7–32.
- [2] Griffths, D. *Introduction to Elementary Particles*, Second, Revised Edition ed. Physics Textbook. WILEY-VCH, 2008.
- [3] MARTINS, L. A. S. Determinação da distribuição de glúons do próton na fotoprodução de mésons vetoriais no grande colisor de hádrons. Mestrado em física, UFPEL–IFM(PPGF), Universidade Federal de Pelotas, 2014.
- [4] Ryskin, M. G., Roberts, R. G., Martin, A. D., and Levin, E. M. Diffractive  $J/\psi$  photoproduction as a probe of the gluon density, 1996.

