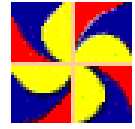




CURIOSIDADES DA FÍSICA
José Maria Filardo Bassalo
www.bassalo.com.br



SOBRE A RADIAÇÃO CÓSMICA DE FUNDO DE MICROONDA (RCFM)

José Maria Filardo Bassalo

Para entendermos a RCFM, é necessário fazermos um resumo histórico (obedecendo a uma ordem cronológica) do micromundo, estudado pelo **Modelo Padrão da Física das Partículas Elementares** (MPPE) e do macromundo, traduzido pelo **Modelo Padrão do Big Bang** (MPBB). Para isso, usaremos alguns verbetes publicados nesta série, bem como os textos: Steven Weinberg, **Os Três Primeiros Minutos: Uma Discussão Moderna Sobre a Origem do Universo** (Guanabara Dois, 1980); Richard Morris, **O Que Sabemos Sobre o Universo: Realidade e Imaginação Científica** (Jorge Zahar Editor, 2001); Neil de Grasse Tyson e Donald Goldsmith, **Origens: Catorze Bilhões de Anos de Evolução Cósmica** (Planeta do Brasil Ltda., 2016); e Neil de Grasse Tyson, **Morte no Buraco Negro e Outros Dilemas Cósmicos** (Planeta do Brasil Ltda., 2016)

Iniciemos com um pequeno resumo cronológico do MPPE. Em 1895 (*Sitzungsberichte der Würzburger Physikalischen-Medicinischen Gesellschaft* **137**, p. 132), o físico alemão Wilhelm Conrad Roentgen (1845-1923; PNF, 1901) descobriu os **raios-X**. Logo a seguir, em 1896 [*Comptes Rendus Hebdomadaires des Séances de l'Académie des Sciences de Paris (CRHSASP)* **122**, p. 420; 501], o físico francês Antoine Henry Becquerel (1852-1908; PNF, 1903) encontrou que havia uma relação entre a **luminescência (fluorescência e fosforescência)** e os **raios-X**, pois observou que cristais de sulfato de urânio-potássio [contendo *uranilo*: óxido de urânio (UO_2)] eram capazes de impressionar uma chapa fotográfica recoberta com papel escuro, estando o conjunto exposto à luz solar. Esses “raios” emitidos pelo uranilo ficaram inicialmente conhecidos como “raios

(de) Becquerel”. Note-se que a descoberta dos **raios-X** levou o físico e químico inglês-neozelandês Sir Ernest Rutherford (1871-1937; PNF, 1908) a medir, em 1896 (*Philosophical Magazine* **42**, p. 392) a ionização provocada por esses “raios”.

Em 1896, o físico holandês Peter Zeeman (1865-1943; PNF, 1902) começou a estudar a influência do campo magnético (**H**, de módulo H) sobre o estado de polarização da luz, que havia sido objeto de pesquisa do físico e químico inglês Michael Faraday (1791-1867), o famoso **efeito Faraday** [publicado em 1846 (*Philosophical Transactions of the Royal Society of London*, p. 1; *Philosophical Magazine* **28**, p. 345)]. Desse modo, trabalhando com um equipamento melhor do que o utilizado por Faraday, ou seja, uma **bobina de Rühmkorff** [inventada, em 1851, pelo mecânico e eletricista alemão Heinrich Daniel Rühmkorff (1803-1877)], que produzia um **H** da ordem de 10 kilogauss, e uma **grade de difração** [que o físico norte-americano Henry August Rowland (1848-1901) construíra, em 1882 (*Philosophical Magazine* **13**, p. 469; *Nature* **26**, p. 211), com um raio de 10 pés, possuindo 14.938 linhas por polegada, e apresentando um poder de resolução acima de 150.000], Zeeman observou, naquele ano de 1896, que as duas linhas amarelas D do sódio (Na) eram alargadas quando examinadas sob a ação de um **H** muito forte. Ele ainda observou que tais linhas eram circularmente polarizadas quando observadas paralelamente às linhas de força do campo magnético, e linearmente plano-polarizadas quando a observação era dirigida perpendicularmente a essas mesmas linhas de força. Alargamentos semelhantes ao do espectro do Na foram ainda observados por Zeeman com outras linhas espectrais. Essa observação (depois conhecida como **efeito Zeeman**) foi publicada, ainda em 1896 (*Verlag van de Gewone Vergadering der wis-en Natuurkundige Afdeeling, Koninklijke Akademie van Wetenschappen te Amsterdam* **5**, p. 181; 242; *Verbandlungen der Physikalischen Gesellschaft zu Berlin* **7**, p. 128).

Logo depois, em 1897 (*Annalen der Physik* **63**, p. 278; *Philosophical Magazine* **43**, p. 232), o físico holandês Hendrik Antoon Lorentz (1853-1928; PNF, 1902) deu uma explicação teórica para esse novo fenômeno observado por Zeeman. Vejamos como. Em 1892

(*Archives Néerlandaises des Sciences Exactes et Naturelles* **25**, p. 365), ele desenvolveu sua famosa **Teoria do Elétron** segundo a qual a eletricidade possuía uma estrutura composta de “partículas carregadas” (que as denominou de **íons**, em 1895), e considerou que as mesmas estavam presas aos átomos por uma força do tipo elástica e sujeitos à ação de uma força externa e, então, demonstrou que, na presença de um campo magnético **H** (H), esses **íons** oscilavam na direção desse campo com a frequência própria ν_0 , enquanto giravam em órbitas circulares em planos normais à direção de **H** (H) com a frequência ν dada e traduzida pela expressão (na notação atual): $\nu = \nu_0 \pm eH/(4\pi m_e c)$, onde e e m_e representam, respectivamente, a carga e a massa do **íon**, e c é a velocidade da luz no vácuo. Ainda segundo Lorentz, quando a observação do **efeito Zeeman** era feita na direção do campo magnético, apareciam apenas duas linhas polarizadas circularmente e em sentido inverso uma da outra. Por outro lado, quando a observação era feita perpendicularmente ao campo **H**, apareciam três linhas, sendo a central polarizada linearmente à direção de **H**, a chamada componente π , e as duas extremas, polarizadas também linearmente, porém perpendicularmente à direção de **H**, a chamada componente σ (essa denominação deriva da palavra alemã *senkrecht* que significa perpendicular). Essa previsão de Lorentz [desdobramento (*splitting*) de linhas espectrais] foi confirmada por Zeeman, pela primeira vez e ainda em 1897 (*Verlag van de Gewone Vergadering der wis-en Natuurkundige Afdeeling, Koninklijke Akademie van Wetenschappen te Amsterdam* **6**, p. 13; 99; 260), observando a linha azul (4800Å) do cádmio (Cd) sob a ação de um campo magnético de 32 kilogauss. O desdobramento de linhas espectrais sob a ação de um campo magnético forte foi também observado, ainda em 1897, em outros laboratórios do mundo pelos físicos: o norte-americano Albert Abraham Michelson (1852-1931; PNF, 1907) (*Philosophical Magazine* **44**, p. 109); o francês Marie-Alfred Cornu (1841-1902) (*Comptes Rendus de l'Académie des Sciences de Paris* **125**, p. 555); e o alemão C. G. Walther König (*Annalen der Physik* **62**, p. 240).

É interessante registrar que, em 1897 (*Philosophical Magazine* **44**, p. 295), o físico inglês Sir Joseph John Thomson (1856-1940; PNF, 1906) descobriu que os **raios catódicos** [descobertos pelo físico alemão

Eugen Goldstein (1850-1931), em 1876 (*Monatsberichte der Königlich Preussischen Akademie de Wissenschaften zu Berlin*, p. 279)] constituíam a **corrente elétrica**, ou seja, que esta era composta de “cargas elétricas negativas” (os **íons** de Lorentz), ocasião em que calculou a relação entre a carga elétrica (e) e a massa (m_e) das mesmas (e/m_e). Quando Lorentz as denominou de **elétrons**, em 1899, Thomson passou a ser considerado o descobridor do **elétron** (e^-).

Destaque-se que, também em 1897 (*Philosophical Magazine* **44**, p. 503), o físico inglês Sir Joseph J. Larmor (1857-1942) apresentou outra explicação teórica para o **efeito Zeeman**. Segundo ele, o efeito magnético de um campo magnético sobre partículas carregadas que descrevem órbitas circulares era o de superpor à frequência própria de rotação uma frequência precessional em torno de **H** e de mesmo valor calculado por Lorentz. Essa frequência precessional ficou conhecida como a **frequência de Larmor** (ν_L) e dada pela seguinte expressão (em notação atual): $\nu_L = e/(2m_e) \times H/(2\pi c)$. Destaque-se que foi também nesse artigo que Larmor demonstrou que uma carga elétrica acelerada irradia energia, depois conhecida como **radiação de Larmor**.

O estudo do **efeito Zeeman** continuou despertando muito interesse no mundo inteiro. Contudo, novas observações experimentais sob a ação de um campo magnético em uma linha espectral não se ajustaram na explicação de Lorentz-Larmor. Com efeito, logo em 1898 (*Scientific Transactions of the Royal Dublin Society* **6**, p. 385), o físico irlandês Thomas Preston (1860-1900) observou que as linhas azuis do Zn (4722Å) e do Cd (4800Å) tornavam-se um quadrupletto na presença de um campo magnético. Ainda em 1898 (*Comptes Rendus de l'Académie des Sciences de Paris* **126**, p. 181), Cornu obteve um outro quadrupletto, desta vez para a linha D_1 do Na e um sextupletto para a linha D_2 , também do Na, resultado esse que foi logo confirmado por Preston. Também em 1898 (*Astrophysical Journal* **7**, p. 131), Michelson conseguiu separar a linha verde (5460Å) do mercúrio (Hg) em onze componentes. Além disso, e no mesmo ano de 1898 (*Comptes Rendus de l'Académie des Sciences de Paris* **126**, p. 997; **127**, p. 18), quadrupletos e outras estruturas complexas foram obtidas pelos físicos franceses Becquerel e Henri Alexandre Deslandres (1853-1948), examinando linhas espectrais do ferro (Fe), no espectro visível e no ultravioleta.

O “**efeito Zeeman complexo**” (nome cunhado por Lorentz ao conjunto das linhas espectrais magnéticas relacionadas acima) foi estudado sistematicamente por Preston e, em consequência desses estudos, ele formulou, em 1899 (*Nature* **59**, p. 248), uma lei denominada de **Lei Geral do Fenômeno da Perturbação Magnética das Linhas Espectrais**, segundo a qual, as séries espectrais de uma dada substância apresentam o mesmo padrão (*pattern*) de componentes na presença de um campo magnético; por outro lado, linhas espectrais de diferentes elementos da mesma família (por exemplo, os álcalis ou as terras raras), têm o mesmo **efeito Zeeman**. Essa **regra de Preston** (RP) foi tentada ser explicada, sem sucesso, por Lorentz, ainda em 1899 (*Physikalische Zeitschrift* **1**, p. 39), usando sua **Teoria do Elétron**. Também, em 1899, o físico alemão Woldemar Voigt (1850-1919) (*Annalen der Physik* **67**, p. 345) e, independentemente, D. A. Goldhammer (1860-1922) (*Annalen der Physik* **67**, p. 696) estudaram o chamado **efeito Zeeman inverso**, ou seja, eles analisaram o que acontecia com o espectro de uma chama de Na colocada em um campo magnético, quando essa chama é atravessada por uma luz plano-polarizada de frequência próxima à da linha D daquele elemento químico.

Em fins de 1897, a física e química polonesa Marie Sklodowska Curie (1867-1934; PNF, 1903; PNQ, 1911) (Madame Curie) folheou os *CRHSASP* em busca de um assunto para a sua Tese de Doutorado e deteve-se diante dos trabalhos de Becquerel. Imediatamente passou a estudar os “**raios de Becquerel**”, expressão usada inicialmente por ela própria. Para tal estudo, utilizou a **piezoeletricidade** que havia sido descoberta por seu marido, o físico francês Pierre Curie (1859-1906; PNF, 1903) (eles se casaram em 1895) juntamente com seu irmão, o químico francês Paul-Jacques Curie (1855-1941), em 1880 (*CRHSASP* **91**, p. 294). Os “**raios de Becquerel**” ionizavam o ar e o tornava capaz de conduzir corrente elétrica. Essa corrente era detectada por um galvanômetro, podendo, no entanto, ser neutralizada por intermédio de um potencial piezoelétrico gerado pela pressão de um cristal. O valor dessa pressão media a intensidade dos “**raios de Becquerel**”. Ao estudar o tório (Th), em 1898, Madame Curie observou que esse elemento químico se comportava como o urânio de Becquerel. Foi por essa ocasião que Madame Curie denominou de **radioatividade** a esse novo fenômeno físico. No prosseguimento de suas pesquisas sobre esse novo fenômeno físico (agora auxiliada por seu marido Pierre Curie) passou a estudar a

“pechblenda” (UO₂). Com esse estudo, o casal Curie conseguiu isolar um novo elemento químico, vizinho do bismuto (Bi), ao qual chamou de **polônio** (Po) em homenagem à pátria de Madame Curie. Tal descoberta foi anunciada nos *CRHSASP* **127**, p. 1001, de julho de 1898. No *CRHSASP* **127**, p. 1215, de dezembro de 1898, o casal Curie, com a colaboração do químico francês Gustave Bémont (1857-1932), anunciou a existência de outro elemento radioativo: o **rádio** (Ra).

Também em 1898 (*Proceedings of the Cambridge Philosophical Society* **9**, p. 401), Rutherford mediu a ionização provocada pelos “**raios de Becquerel**” fazendo-os passar através de folhas metálicas. Neste seu trabalho, ele descobriu que os mesmos eram constituídos de dois tipos de decaimento (“decay”): **decaimento (raios/partículas) alfa (α -decay)**, carregada positivamente, e **decaimento (raios/partículas) beta (β -decay)**, carregada negativamente. Em 1900 vários outros resultados foram encontrados para aumentar o conhecimento da **radioatividade**. Com efeito: 1) Becquerel mostrou que os **raios β** eram **elétrons** (*CRHSASP* **130**, p. 809); 2) o físico francês Paul Villard (1860-1934) (*CRHSASP* **130**, p. 1010; 1178) observou que a **radioatividade** possuía uma terceira parcela que não era defletida pelo campo magnético, parcela essa penetrante e semelhante aos **raios-X**, à qual Rutherford denominou de **decaimento (raios) gama (γ -decay)**, constituída de radiação pura; note-se que esta descoberta foi confirmada por Becquerel (*CRHSASP* **130**, p. 1154); e 3) Rutherford (*Philosophical Magazine* **49**, p. 1) percebeu que havia certa irregularidade no produto gasoso radioativo que escapava do tório (Th). Por haver incerteza na natureza desse produto radioativo, Rutherford deu a esse “novo” gás o nome de “**emanação**”. Registre-se que foi nesse trabalho que ele introduziu o conceito de **meia-vida** ($T_{1/2}$) – o tempo que uma amostra radioativa leva para reduzir-se à metade da amostra.

Até o final de 1900, a Física era denominada de Clássica, cuja característica fundamental era a **energia contínua**. Em dezembro de 1900 (*Verhandlungen der Deutschen Physikalische Gesellschaft* **2**, p. 237), o físico alemão Max Karl Ernest Planck (1858-1947; PNF, 1918) propôs que a energia (ϵ) dos osciladores harmônicos de frequência (ν), variava discretamente e formada do **quantum de energia**: $\epsilon = h \nu$, sendo h a hoje

conhecida **constante de Planck**. Iniciava-se, desse modo, a era da **energia discreta (quântica)** da Física, que domina hoje o MPPE.

Com o propósito de testar a RP, os físicos alemães Carl David Tomé Runge (1856-1927) e Louis Carl Heinrich Friedrich Paschen (1865-1947), em 1900 (*Physikalische Zeitschrift* **1**, p. 480), investigaram algumas linhas do Hg e observaram que, sob a ação de um campo magnético, a linha verde (5461Å) era separada em onze componentes e a linha azul (4359Å), em oito. Observaram mais ainda que, certos pares de linhas (5461Å e 3341,7Å; 4359Å e 2893,7Å) apresentavam o mesmo número de “**componentes Zeeman**”, igualmente separados em frequência. Mais tarde, em 1902 (*Physikalische Zeitschrift* **3**, p. 441), analisando as séries de tripletos do magnésio (Mg), Cd e Hg, e as séries de dupletos do cobre (Cu), prata (Ag), alumínio (Al), tálio (Tl) e Na (linhas D), Runge observou que em todos os casos das linhas correspondentes, elas apresentavam o mesmo número de componentes magnéticos com a mesma diferença de frequências.

Ainda em 1902 (*Physikalische Zeitschrift* **3**, p. 517), Rutherford confirmou que os **raios γ** não eram desviados por campo magnéticos e, em vista disso, afirmou que eles eram **raios β** “duros”. Também em 1902 (*Philosophical Magazine* **4**, p. 370; 569), mas agora ensinando e pesquisando na *Universidade de McGill*, em Montreal, Canadá, Rutherford e o químico inglês Frederick Soddy (1877-1956; PNQ, 1921), formularam a teoria de que cada **processo radioativo** é uma “transmutação de elementos”. Em 1906 (*Philosophical Magazine* **11**, p. 166; **12**, p. 134), Rutherford realizou a primeira experiência (hoje conhecida como **reação nuclear**), na qual estudou o espalhamento de **partículas α** através de uma lâmina de mica de 0,003 cm de espessura.

O “**efeito Zeeman complexo**” foi analisado por Runge em 1907 (*Physikalische Zeitschrift* **8**, p. 232) com o objetivo de ajustar numericamente as diferenças de frequências ($\Delta\nu$) entre os componentes magnéticos. Neste trabalho, Runge encontrou que as distâncias (medidas em $\Delta\nu$) desses componentes ao **componente central**, são múltiplas da quantidade ν_0/r , onde r é um número inteiro compreendido entre 1 [“**triplete normal Zeeman**” – conhecido posteriormente como **efeito**

Zeeman normal (EZN)] e 12, conhecido como “**número de Runge**”. Note-se que Runge deduziu esse resultado, que posteriormente veio a ser conhecido como **Regra de Runge** (RR), depois de cuidadosa análise matemática dos dados experimentais até então conhecidos.

Logo após Runge haver anunciado a sua regra, um resultado experimental obtido por W. Lohmann, em 1908 (*Physikalische Zeitschrift* **9**, p. 145), começou a colocar em dúvida as RR e RP. Em seu trabalho, Lohmann mostrou que a grande maioria das linhas do hélio (He) (com as quais trabalhou em sua Tese de Doutorado defendida em 1907 na *Universidade de Halle*) era separada apenas em “**tripleto normal Zeeman**”, independentemente das séries às quais aquelas linhas pertenciam.

Também em 1908 (*Proceedings of the Royal Society of London* **A81**, p. 162), Rutherford e o físico alemão Hans (Johannes) Wilhelm Geiger (1882-1945), usando métodos espectroscópicos, descobriram que as α eram átomos de hélio (${}^4_2\text{He}^{4+}$) duplamente ionizados. Ainda em 1908 (*Proceedings of the Royal Society of London* **A81**, p. 174), Geiger estudou o espalhamento de um feixe de α , oriundo de um composto de rádio, o brometo de rádio (RaBr_2), através de uma lâmina fina de metal [alumínio (Al) e ouro (Au)]. As α espalhadas eram detectadas em contadores de cintilações. Usando essa técnica de contagem, Geiger e o físico inglês Ernst Marsden (1889-1970), em 1909 (*Proceedings of the Royal Society of London* **A82**, p. 495), estudaram o espalhamento de um feixe de α [oriundas do radônio (Rn)], através de uma lâmina fina de metal. Nesse estudo, eles observaram que do feixe, não muito bem colimado e contendo cerca de 8.000 daquelas partículas, apenas uma delas era refletida, ou seja, era espalhada num ângulo $> 90^\circ$. Os resultados dessas experiências de Geiger e Marsden foram examinados por Rutherford, em 1911 (*Proceedings of the Manchester Literary and Philosophical Society* **55**, p. 18; *Philosophical Magazine* **5**, p. 576; **21**, p. 669), em experiências realizadas com o espalhamento de α e β pela matéria, experiências essas que o levaram a propor seu célebre **modelo planetário do átomo**: - *Um caroço central (núcleo, do latim nucleus, que significa “parte interna”) carregado positivamente, envolto por elétrons girando em órbitas circulares (eletrosfera), e que tornavam o átomo neutro.*

Durante alguns anos, as linhas do He observadas por Lohmann eram as únicas exceções do “**efeito Zeeman complexo**”, até que Voigt e seu aluno de doutoramento, o físico dinamarquês Hans Marius Hansen

(1886-1956), ao estudarem o **efeito Zeeman inverso** (separação magnética de linhas espectrais de absorção) da linha vermelha (6708Å) do lítio (Li), observaram em 1912 (*Physikalische Zeitschrift* **13**, p. 217) que a mesma era separada apenas em “**tripleto normal Zeeman**”. Observe-se que esse resultado representava uma surpresa, pois sendo o espectro do Li análogo aos do Na e potássio (K), ele, igualmente como estes dois últimos, deveria apresentar o mesmo “**efeito Zeeman complexo**”.

Para investigar mais apuradamente essas dificuldades com os **efeitos Zeeman normal** e “**complexo**”, Paschen convidou seu aluno de doutoramento, o físico alemão Ernst Emil Alexander Back (1881-1959). Assim, em 1912 (*Annalen der Physik* **39**, p. 897), ao analisarem o Li e outros elementos químicos [p.e.: hidrogênio (H) e He], eles descobriram que quando o campo magnético começa a aumentar muitos componentes magnéticos “complexos” sofrem uma “transformação magnética”, tornando-se cada vez mais fracos, até se reduzirem a uma configuração “Zeeman normal”. Em outras palavras, o “**efeito Zeeman anômalo**” (EZA) (como eles passaram a chamar, nessa ocasião, o “**efeito Zeeman complexo**”) transforma-se no EZN, à medida que aumenta o campo magnético externo. Logo depois, em 1913 (*Annalen der Physik* **40**, p. 960), Paschen e Back confirmariam sua descoberta, ao observarem uma “transformação magnética” do oxigênio (O), sob um campo magnético de 40 kilogauss. Assim, o **efeito Paschen-Back** [nome cunhado pelo físico alemão Arnold Johannes Wilhelm Sommerfeld (1868-1951), em 1914 (*Königlich Gesellschaft der Wissenschaften zu Göttingen Nachrichten*, p. 207)], explicou as Regras de Preston e de Runge. Ainda em 1913, Voigt (*Annalen der Physik* **40**, p. 368; **41**, p. 403; **42**, p. 210) e, independentemente, Sommerfeld (*Annalen der Physik* **40**, p. 748) estudaram o EZN e a “transformação magnética” [**efeito Paschen-Back** (EP-B)] assumindo os elétrons como sendo presos anisotropicamente aos átomos, sem, contudo, obterem bons resultados.

O **modelo atômico Rutherfordiano** apresentava um grande problema, pois a **eletrosfera** era instável, devido à **radiação de Larmor**. Então, para estabilizá-lo, o físico dinamarquês Niels Hendrik Bohr (1885-1962; PNF, 1922), em três artigos publicados em 1913 (*Philosophical Magazine* **26**, p. 1; 476; 857), formulou seu **modelo atômico quântico** (**modelo quântico de Bohr** - MQB) baseado em dois postulados: Primeiro – A energia (W) de cada elétron em uma configuração estacionária é dada pela expressão $W = \omega \tau h/2$, onde ω é a frequência de revolução (angular) do elétron, τ é um número inteiro, e h é a **constante de Planck**; Segundo –

A passagem dos sistemas entre diferentes configurações estacionárias é seguida pela emissão de uma radiação homogênea, para a qual a relação entre a sua frequência (ν) (ou comprimento de onda λ , pois $\lambda \nu = c$) e a quantidade de energia emitida ($W_{\tau_2} - W_{\tau_1}$) sendo dada por: $W_{\tau_2} - W_{\tau_1} = h \nu$. Registre-se que, com esses princípios, ele demonstrou que: 1) o **momento angular** (L) de um elétron em cada órbita valia: $L = \tau (h/2\pi) = \tau \hbar$, (que hoje se conhece como a **regra de quantização de Bohr**); e 2) a **energia** (E) dos elétrons em suas órbitas circulares era dada por [em eV, que representa a energia eletrostática de um elétron (e^-) sob a diferença de potencial de 1 volt (V)]: $E \approx 13,6/n^2$, sendo $n = 1, 2, 3, \dots$ e conhecido como **número quântico principal Bohriano**. É oportuno observar que, em 1914 (*Verhandlungen der Deutschen Physikalisch Gesellschaft* **16**, p. 457; 512), os físicos alemães James Franck (1882-1964; PNF, 1925) e Gustav Ludwig Hertz (1887-1975; PNF, 1925) confirmaram o MQB com suas experiências sobre a colisão entre moléculas de um gás e elétrons lentos.

O MQB foi ampliado para órbitas elípticas, em 1915, em trabalhos independentes de Sommerfeld (*Sitzungsberichte Bayerischen Akademie Wissenschaften zü München*, p. 425; 459) e dos físicos, o japonês Jun Ishiwara (1881-1947) (*Tokyo Sugaku Buturigakkakiwi Kizi* **8**, p. 106) e o inglês William Wilson (1876-1965) (*Philosophical Magazine* **29**, p. 795)]. Nesse modelo, conhecido então como o **Modelo Atômico Quântico de Bohr-Ishiwara-Wilson-Sommerfeld** (MAQB-I-W-S), aparecem os números quânticos: n_r (**número quântico radial**) e n_ϕ (**número quântico azimutal**).

Um estudo mais elaborado do EZN foi apresentado por Sommerfeld, em 1916 (*Physikalische Zeitschrift* **17**, p. 491) ao estudar o movimento (relativista e não relativista) de um elétron sob a influência de um campo magnético \mathbf{H} , ele introduziu um terceiro número quântico m (conhecido posteriormente como **número quântico magnético**), e que determinava as posições das órbitas dos elétrons em relação à direção de \mathbf{H} , e de tal modo que o cosseno (\cos) do ângulo θ entre as direções de \mathbf{H} e da normal ao plano da órbita era dado por: $\cos \theta = m/n_\phi$. Ora, como m e n_ϕ são números inteiros (quantizados), os valores correspondentes para θ indicavam que os planos das órbitas eletrônicas não podiam ser quaisquer

e, sim, apenas os determinados por aquela condição, ou seja, tais planos variavam discretamente no espaço. Esse resultado ficou conhecido como o **princípio da quantização do espaço**. Ainda naquele artigo, Sommerfeld demonstrou que as linhas do espectro do hidrogênio (${}_1\text{H}^1$) eram deslocadas de $\Delta v = \Delta v_{(Zn)} \times \Delta m$, onde $\Delta v_{(Zn)}$ representava o mesmo “deslocamento Zeeman normal”, que fora deduzido por Larmor e Lorentz, segundo vimos acima, e Δm media a variação de m , variação essa que só podia assumir os valores discretos, ou seja: $\Delta m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$. Ora, em vista dessa “regra de seleção”, esse resultado de Sommerfeld apenas explicava o EZN. Por outro lado, não havia indicação nos cálculos desse trabalho de Sommerfeld de algo que se relacionasse com o EZA ou mesmo com o **efeito Paschen-Back**. Registre-se que essa “regra de seleção” foi demonstrada em 1918, em trabalhos distintos realizados pelos físicos, o polonês Adalbert Wojciech Rubinowicz (1889-1974) (*Physikalische Zeitschrift* **19**, p. 441; 465) e Bohr (*Köngelige Danske Videnskabernes Selskab Skrifter*, **8. Laekke, IV. 1**, p. 1; 37).

Em 1919 (*Philosophical Magazine* **37**, p. 581), Rutherford realizou a primeira transmutação química, na qual bombardeou o nitrogênio (${}_7\text{N}^{14}$) com a **partícula α** (${}_2\text{He}^4$) e o transformou no oxigênio (${}_8\text{O}^{17}$) acompanhado do núcleo do hidrogênio (${}_1\text{H}^1$): ${}_2\text{He}^4 + {}_7\text{N}^{14} \rightarrow {}_8\text{O}^{17} + {}_1\text{H}^1$. Logo em 1920 (*Proceedings of the Royal Society of London* **A97**, p. 374), ele sugeriu que em seu **núcleo atômico**, além de cargas positivas [composta de ${}_1\text{H}^1$ e ao qual denominou de **próton** (p) (de *protos*, que significa “primeiro” em grego)] existiam, também, cargas neutras [**nêutron** (n)], descobertas mais tarde, segundo veremos mais adiante.

Muito embora o EZN tenha sido explicado por Sommerfeld (1916), no entanto, seu modelo foi insuficiente para explicar o EZA e, por isso, Sommerfeld começou a usar novos argumentos físicos para explicá-lo. Assim, em 1920, Sommerfeld voltou a essa questão com a publicação de dois trabalhos. No primeiro (*Naturwissenschaften* **8**, p. 61), formulou a **regra de decomposição magnético-óptica** que é caracterizada pela equação $r = r_1 r_2$, onde r é o “**número de Runge**” do “**efeito Zeeman complexo**” e r_1 e r_2 são também “**números de Runge**” dos termos envolvidos na transição eletrônica que caracteriza aquele efeito. No segundo trabalho (*Annalen der Physik* **63**, p. 221), Sommerfeld usou nessa sua “regra”, os “**números de Runge**” [aos quais denominou de “**números**”

misteriosos” (*Zahlemmysterium*)], o MAQB-I-W-S e mais o **Princípio da Combinação de Ritz** [apresentado, em 1908 (*Physikalische Zeitschrift* **9**, p. 521), pelo físico suíço Walther Ritz (1878-1909), segundo o qual a frequência de uma linha arbitrária do espectro de qualquer átomo, pode ser representada como a soma algébrica das frequências de duas outras linhas quaisquer do mesmo espectro], para explicar o **“efeito Zeeman complexo”**.

Contudo, ainda naquele trabalho, Sommerfeld encontrou sérias dificuldades na explicação de alguns dupletos observados experimentalmente, notadamente o famoso dubleto formado pelas linhas amarelas (D_1 e D_2) do Na. Ora, segundo o MAQB-I-W-S, o Na só poderia apresentar uma linha (singlete) D derivada da transição eletrônica entre a órbita $n_\phi = 1$ [hoje, **número quântico orbital** (ℓ)], órbita essa denominada de **“onda” p** (de *principal*) pelos espectroscopistas] e a órbita $n_\phi = 0$, órbita essa denominada de **“onda” s** (de *sharp*) ainda pelos espectroscopistas. Desse modo, para explicar o duplete observado do Na, ainda naquele segundo trabalho de 1920, Sommerfeld postulou a existência de um novo número quântico, denominado por ele de **“número quântico interno”** e denotado por j , e que, de alguma forma, deveria estar relacionado com uma rotação **“escondida”** dentro do átomo.

Esse novo número quântico (que mais tarde foi visto relacionar-se com o **spin** do elétron, como veremos adiante) postulado por Sommerfeld indicava que as órbitas eletrônicas elípticas deveriam ser desdobradas em outras órbitas. Assim, aos **subníveis** (n, n_ϕ) (onde n representa o **número quântico principal bohriano**) do MAQB-I-W-S deveria ser incorporado um **sub-subnível** (j), de modo que aquelas órbitas seriam caracterizadas pelos números quânticos (n, n_ϕ, j). Desse modo, para explicar outros resultados experimentais relativos a singletos, dupletos e tripletos, Sommerfeld impôs, respectivamente, que: $j = n_\phi, j = n_\phi, n_\phi - 1, j = n_\phi, n_\phi - 1, n_\phi - 2$, além de considerar $\Delta j = 0, \pm 1$. É oportuno destacar que Sommerfeld foi levado a impor essa **“regra de seleção”** para j em virtude de haver observado que a **“onda” d** (de *diffuse*, ainda segundo os espectroscopistas) do Na, que decorre da transição do **subnível** ($n = 4, n_\phi = 3$) para o **subnível** ($n = 3, n_\phi = 2$), poderia ser um tripleto. No entanto, Sommerfeld notou, ao estudar as transições entre os dois **sub-subníveis** ($n = 4, n_\phi = 3, j = 3$ ou 2) e ($n = 3, n_\phi = 2, j = 2$ ou 1), que poderia também haver o quadrupletos: $j = 3 \rightarrow j = 2, j = 3 \rightarrow j = 1, j = 2 \rightarrow j = 2$ e $j = 1 \rightarrow j = 1$. Aí, então, veio-lhe a ideia de **“proibir”** a transição $j = 3 \rightarrow j = 1$.

O EZA foi investigado pelo físico alemão Alfred Landé (1888-1975), em 1921, por intermédio de dois trabalhos. Assim, no primeiro deles (*Zeitschrift für Physik* **5**, p. 231), considerou que o número quântico j proposto por Sommerfeld (o qual denominou de k) significava o “**número quântico azimutal**” do átomo como um todo (correspondente ao momento angular total do átomo), e cuja projeção na direção do campo magnético \mathbf{H} era representado por um outro número quântico chamado por ele de “**número quântico equatorial**” e denotado por m . Desse modo, para Landé, o estado estacionário de energia (E) de um átomo em um campo \mathbf{H} era dado por: $E = E_1 + g m h \nu_L$, onde E_1 é o estado de energia do átomo não perturbado e g é um “fator de proporcionalidade”, mais tarde conhecido como **fator de Landé**. Para explicar os singletos, dupletos e tripletos conhecidos, Landé então propôs que $m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots \pm j$, para singletos e tripletos, e $m = \pm 1/2, \pm 3/2, \dots \pm (j - 1/2)$, para os dupletos e, mais ainda, que na transição óptica, deveríamos ter: $\Delta m = 0 \pm 1$. Quanto ao g , Landé propôs que ele seria unitário no caso do EZN, e assumiria valores diferentes de um ($g \neq 1$) para o EZA. No segundo trabalho (*Zeitschrift für Physik* **7**, p. 398), Landé observou que, por ser $g \neq 1$ no EZA, então a **razão giromagnética do elétron** [relação entre o momento magnético do elétron ($\mu = e v r/2$) e o seu momento angular ($L = m_e v r$) em sua órbita circular de raio (r) e velocidade [\mathbf{v} (de módulo v)] em torno do núcleo atômico] era diferente de seu valor clássico, qual seja: $\mu/L = e/(2 m_e)$. Ora, como ν_L é função dessa relação [$\nu_L = e/(2m_e) \times H/(2\pi c)$, como vimos acima], então Landé propôs que essa expressão deveria ser alterada para explicar a “anomalia” (que será tratada mais adiante) que encontrou ao estudar o movimento do elétron atômico na presença de um campo magnético externo.

O EZA também foi pesquisado pelo físico alemão Werner Karl Heisenberg (1901-1976; PNF, 1932). Com efeito, em 1921, ele participava dos seminários ministrados por Sommerfeld, na *Universidade de Munique* (UM), a respeito da **Teoria das Linhas Espectrais** (TLE). Em um desses seminários, Sommerfeld pediu que Heisenberg examinasse os últimos dados experimentais apresentados por Back, nesse mesmo ano de 1921 (*Naturwissenschaften* **9**, p. 199), sobre o EZA, levando em consideração a teoria que Sommerfeld desenvolvera, em 1920, sobre os “**números misteriosos**”. Depois de examiná-los, Heisenberg foi a Sommerfeld e apresentou-lhe a ideia de que os estados dupletos poderiam ser mais bem interpretados se aqueles “números” fossem considerados como *semi-inteiros* ao invés de *inteiros*, conforme Sommerfeld havia admitido. Ao saber disso, Sommerfeld ficou muito chocado e falou a Heisenberg: - *Isto é*

absolutamente impossível. O único fato que conhecemos sobre a teoria quântica é que existem números inteiros e não semi-inteiros. Refeito do choque e pensando na proposta de Heisenberg, Sommerfeld convidou Heisenberg para que, no verão de 1922, o acompanhasse até Göttingen, onde Bohr iria ministrar algumas conferências e, desse modo, pudesse conhecê-lo pessoalmente para, se houvesse oportunidade, apresentar sua hipótese. Cada uma dessas conferências era seguida de longas discussões e, ao final da terceira, Heisenberg fez uma ousada observação crítica sobre o estado atual da TLE e, provavelmente, falou sobre os **“números quânticos fracionários”**. Essa ousadia valeu-lhe um convite de Bohr para caminharem a uma montanha (a Hain) próximo de Göttingen para discutirem mais sobre a espectroscopia. Como resultado dessa caminhada surgiu o convite de Bohr para que Heisenberg fosse à *Universidade de Copenhague* (UC) trabalhar com ele, pelo menos por um semestre, para que juntos pudessem “fazer um pouco de física” (ver verbete nesta série).

A hipótese de Heisenberg sobre **“números quânticos fracionários”** foi desenvolvida por ele em seu primeiro trabalho científico (submetido à publicação em 17 de dezembro de 1921), publicado em 1922 (*Zeitschrift für Physik* **8**, p. 273), no qual apresentou o **modelo de caroço** (“*core model*”) segundo o qual, em um átomo de muitos elétrons, um grande número deles circula em torno do núcleo compondo um **“caroço de elétrons”**, enquanto os mais externos são fracamente ligados a esse mesmo núcleo, constituindo os chamados **“elétrons ópticos”** (ou **“elétrons de valência”**), que são os responsáveis pelas transições (radiação) eletrônico-ópticas bohrianas. Assim, para explicar os dupletos do EZA, nesse seu primeiro trabalho, Heisenberg postulou que o **“caroço de elétrons”** era dotado de um momento angular (L) igual a $\hbar/2$ e que o **“elétron de valência”** era dotado de um L igual a $(n_\phi - 1/2)\hbar$, sendo que o dupletos decorria, exatamente, do alinhamento e do anti-alinhamento, respectivamente, desses momentos angulares. Note-se que a ideia de tratar um átomo de muitos elétrons, separando os mesmos em uma parte interna (**“caroço de elétrons”**) e uma parte externa (**“elétrons de valência”**), já havia sido utilizada pelo próprio Sommerfeld, em 1916 [*Sitzungsberichte der Bayerischen Akademie der Wissenschaften (München), Mathematische-physikalische Klasse*, p. 131]. Por sua vez, em 1920 (*Transactions of the Optical Institute in Petrograd* **1**, p. 1), o físico russo Dmitry Sergeevich Roschdestwensky (1876-1940) explicou a origem dos termos dupletos e tripleto como sendo devidos à ação do campo magnético produzido pelo **“caroço de elétrons”** sobre os **“elétrons de valência”**, isto é, como uma espécie de **“efeito Zeeman interno”**. Com

essa hipótese ele chegou a calcular a separação das primeiras linhas da “**onda**” p do Li.

Depois desse primeiro trabalho, Heisenberg publicou mais três artigos, também em 1922. Um (*Zeitschrift für Physik* **23**, p. 363) isoladamente, e os outros dois (com Sommerfeld) (*Zeitschrift für Physik* **10**, p. 393; **11**, p. 131), respectivamente, tratando dos dubletos de **raios-X** relativísticos e definição de **linha espectral** e da intensidade das linhas múltiplas e seus **componentes de Zeeman**.

Para prosseguir com o histórico do MPPE é importante destacar um fato novo que aconteceu no ano de 1922: a descoberta de espectros com mais de três linhas e não decorrentes de separação magnética, descoberta essa realizada, independentemente, pelo físico espanhol Miguel Antonio Catalán (1894-1957) (*Philosophical Transactions of the Royal Society of London* **A223**) e por uma estudante de Paschen, Hilde Gieseler (*Annalen der Physik* **69**, p. 147) ao estudarem, respectivamente, os espectros do Mg e do Cr. Para explicar esses **multipletos** (nome cunhado por Catalán), Sommerfeld esboçou um novo modelo atômico em trabalho publicado em 1923 (*Annalen der Physik* **70**, p. 32), no qual considerou que o **momento angular total (J)** de um átomo, era a composição vetorial entre o momento angular total (J_0) do átomo não excitado e o momento angular (J_1) da excitação, sendo inteiros os números quânticos associados a esses dois momentos. No entanto, dificuldades com os átomos alcalis (Li, Na, etc.) levaram Sommerfeld a adicionar o momento angular proposto por Heisenberg para o “**caroço de elétrons**”, isto é, $\hbar/2$, tanto a J_0 quanto a J_1 .

Esse **modelo vetorial atômico** proposto por Sommerfeld foi retomado por Landé, ainda em 1923 (*Zeitschrift für Physik* **15**, p. 189), porém com outra interpretação. Com efeito, para Landé o **J** do átomo seria a soma vetorial entre o momento angular (**K**) dos “**elétrons de valência**” e o momento angular (**R**) do “**caroço de elétrons**”, ou seja: $J = K + R$. De posse desse “**modelo vetorial**”, Landé explicou o EZA supondo que, enquanto os vetores **K** e **R** precessionavam em torno de **J**, este precessionava em torno do campo magnético externo **H**. Assim, considerando que os números quânticos correspondentes aos três momentos angulares eram “**números fracionários Heisenbergianos**”, Landé deduziu uma nova expressão para o seu “fator de proporcionalidade” (g): $g = 1 + (j^2 + k^2 - r^2)/(2j^2)$. É importante registrar que, com o desenvolvimento da **Mecânica Quântica** (MQ), entre 1925 e 1926 (a ser tratada mais adiante), foi visto que o valor do **fator de Landé** que melhor se ajustaria aos resultados experimentais seria aquele em que

os quadrados dos números quânticos fossem substituídos pelo produto dele por ele próprio adicionado da unidade [por exemplo: $j^2 = j(j + 1)$].

Continuemos com o histórico do MPPE. No começo da década de 1920 desenvolveu-se uma questão polêmica relacionada à energia das β , pois se desejava saber se ela era determinada pelas energias dos núcleos final e inicial ou se variava continuamente, como observara Chadwick (1914). Além do mais, havia uma questão objetiva: se um elétron é emitido por um núcleo A que se transforma no núcleo B e tem energia menor do que as energias dos núcleos A e B, para onde vai a energia que está faltando? Em 1924 (*Philosophical Magazine* **47**, p. 785; *Zeitschrift für Physik* **24**, p. 69), Bohr e os físicos, o holandês Hendrik Anthony (“Hans”) Kramers (1894-1952) e o norte-americano John Clarke Slater (1900-1976) formularam a hipótese de que os princípios de conservação da energia e do momento linear não valiam para processos microscópicos, como o **decaimento β** e o recente **Efeito Compton-Debye** (EC-D), descoberto pelo físico norte-americano Arthur Holly Compton (1892-1962; PNF, 1927), ao estudar o espalhamento de **raios-X** pelos elétrons da matéria, traduzido pela expressão: $\lambda' - \lambda = \Delta\lambda = (h/m_e c) (1 - \cos \theta)$, onde λ' e λ representam, respectivamente, os comprimentos de onda dos **raios-X**, depois e antes de ser espalhados por elétrons de massa m_e e θ é o ângulo de espalhamento, estudo esse publicado em 1923 (*Physical Review* **21**, p. 483) e confirmado, também em 1923 (*Physikalische Zeitschrift* **24**, p. 161), pelo físico e químico holandês Petrus Joseph Wilhelm Debye (1884-1966; PNQ, 1936)].

Apesar do grande avanço alcançado pelo **Modelo Vetorial Atômico de Sommerfeld-Landé** (MVAS-L) no sentido de explicar, quer o EZA, quer a estrutura de multipletos, novos resultados experimentais [como os “supermultipletos” observados nos espectros do néon (Ne) e dos alcalinos terrosos: berílio (Be), cálcio (Ca), Mg etc.] não conseguiam ser explicados por esse modelo. Em vista dessa dificuldade, esse modelo passou a ser questionado. Um dos primeiros questionamentos foi apresentado pelo físico austríaco Wolfgang Pauli Junior (1900-1958; PNF, 1945), em dois trabalhos realizados em 1925 (*Zeitschrift für Physik* **31**, p. 373; 765), nos quais tratou relativisticamente o elétron naquele modelo e, com isso, demonstrou que os **componentes Zeeman** deveriam depender do número atômico Z do átomo considerado. No entanto, tal dependência não era conhecida experimentalmente e nem foi confirmada posteriormente; em consequência disso, Pauli inferiu que o momento angular **R**, atribuído ao **“caroço de elétrons”** por Landé, era devido a uma

nova propriedade quanto-teórica do elétron e à qual denominou de *uma duplicidade não descritível classicamente* (ver verbete nesta série).

O exame do espectro de multipletos de átomos alcalis e alcalinos terrosos levou Pauli, nos dois trabalhos referidos acima, a formular o seu **“modelo atômico”** composto de quatro números quânticos para o elétron, assim distribuídos: o **número quântico principal bohriano** (n), o **número quântico azimutal Sommerfeldiano** [n_ϕ (k)] e dois números quânticos magnéticos (m_1 e m_2), sendo que, em alguns casos, eram considerados dois k (k_1 e k_2) e apenas um m (m_1). De posse desse modelo, Pauli passou a examinar a **Tabela Periódica dos Elementos** e, na segunda parte do segundo trabalho de 1925, ele formulou o seu célebre **Princípio da Exclusão**: - *Dois elétrons em um campo de força central nunca podem estar em estados de energia de ligação com os mesmos quatro números quânticos*. Então, baseado nesse princípio, Pauli conseguiu distribuir os elétrons nas diversas camadas eletrônicas (níveis K, L, M, N, ...) e, com isso, a uma primeira explicação daquela tabela foi então conseguida. Registre-se que o nome **Princípio da Exclusão de Pauli** foi cunhado pelo físico inglês Paul Adrien Maurice Dirac (1902-1984; PNF, 1933), em 1926 (*Proceedings of the Royal Society of London* **112A**, p. 661).

Nessa altura em que havia uma verdadeira disputa entre os modelos atômicos, o MVAS-L e o dos **“quatro números quânticos” de Pauli** [cuja junção dos dois constitui a **Velha Mecânica Quântica** (VMQ)], é que apareceu a ideia do **spin** do elétron, ou seja, a ideia de que o elétron possuía uma “rotação própria”. Aliás, é interessante ressaltar que a hipótese de o elétron possuir um “momento angular intrínseco” já havia sido sugerida por Compton, em 1921 (*Journal of the Franklin Institute* **192**, p. 145), com o objetivo de explicar as propriedades magnéticas dos metais, propriedades essas que decorreriam do momento magnético (μ) do elétron associado ao “momento angular intrínseco”. Porém, para Compton, esse momento angular valia \hbar . No entanto, quem teve a ideia de usar esse “momento angular intrínseco” do elétron no sentido de explicar o EZA, bem como para explicar a estrutura de multipletos e supermultipletos, foi o físico alemão Ralph de Laer Krönig (1904-1995), no começo de 1925. Com efeito, para Krönig, o quarto número quântico proposto por Pauli nada mais era do que o momento angular próprio do elétron, que, contudo, valia $\hbar/2$. Ao discutir essa sua hipótese com Pauli, na presença de Landé, Pauli com a sua proverbial atitude de reagir quase sempre contra ideias novas, disse enfaticamente para Krönig: - *Isto é, seguramente, uma ideia bastante inteligente, mas a Natureza não é assim* (ver verbete nesta série). Em vista dessa afirmativa, Krönig não publicou

de imediato esse sua ideia, só vindo a fazê-lo, em 1926 (*Nature* **117**, p. 550), quando os físicos holandeses George Eugene Uhlenbeck (1900-1988) e Samuel Abraham Goudsmit (1902-1978) já a haviam publicado, em 1925 (*Naturwissenschaften* **13**, p. 953), em seu famoso trabalho no qual propuseram, como Krönig, associar o quarto número quântico de Pauli com uma “rotação intrínseca do elétron” [*spin* (**S**)], e com essa hipótese explicaram vários resultados experimentais espectroscópicos, principalmente o EZA.

É oportuno registrar que a ideia de atribuir *spin* ao elétron foi apenas de Uhlenbeck ao raciocinar da seguinte maneira: segundo Pauli, há quatro números quânticos caracterizando o elétron; então deve haver quatro graus de liberdade; ora, como há três graus de liberdade de translação do elétron em torno do núcleo, então o quarto grau de liberdade só poderia ser devido a uma “rotação interna” do elétron, concluiu Uhlenbeck. Goudsmit, por sua vez, não concordava com essa hipótese, pois admitia que o número quântico m_s (que considerou em substituição ao m_l de Pauli), deveria assumir apenas os valores $+1/2$ e $-1/2$. Contudo, a hipótese do *spin* de Uhlenbeck explicava a razão pela qual o m_s de Goudsmit só poderia assumir os dois valores indicados acima (ver verbete nesta série).

Com relação ao *spin* das partículas, é interessante registrar que elas são classificadas em dois tipos: *férmions* de valor semi-inteiro ($\pm 1/2$, $\pm 3/2$, ...) e que satisfazem a *Estatística de Fermi* (1926)-*Dirac* (1926); e *bósons* de valor inteiro (0 , ± 1 , ± 2 , ...) e que satisfazem a *Estatística de Bose* (1924)-*Einstein* (1924) (ver verbete nesta série).

Denote-se que a comprovação experimental de **S** já havia sido obtida pelos físicos alemães Walther Gerlach (1899-1979) e Otto Stern (1888-1969; PNF, 1943), em 1922 (*Zeitschrift für Physik* **8**; p. 110; **9**, p. 349), ao realizarem uma experiência na qual observaram que um feixe de átomos de prata (Ag), na forma de vapor e ao atravessar uma região de campo magnético variável, era separado em dois feixes. Naquela ocasião, esse resultado foi interpretado como sendo a comprovação experimental da hipótese (já referida anteriormente) da *quantização espacial* proposta por Sommerfeld, em 1916, uma vez que, segundo o MAQB-I-W-S, o feixe original dos átomos de Ag deveria ser separado em dois feixes, sob a ação

da força $\mu_z (= \partial H / \partial z)$, onde μ_z é o componente do momento magnético (μ) do elétron na direção H , uma vez que μ_z só poderia ser paralelo ou antiparalelo a H . Com o desenvolvimento da **Mecânica Quântica** (MQ) (ver mais adiante) mostrou-se que μ e S têm a mesma direção e, desse modo, a **experiência de Stern-Gerlach** passou a representar a comprovação experimental do **spin** do elétron (ver verbete nesta série).

Agora, vejamos o desenvolvimento da MQ. Entre outubro de 1922 e maio de 1923, Heisenberg foi para a *Universidade de Göttingen* (UG) trabalhar com o físico alemão Max Born (1882-1970; PNF, 1954). Lá, ele participou dos “seminários sobre a matéria”, organizados por Born, Franck e o matemático alemão David Hilbert (1862-1943), seminários esses que se iniciavam, via de regra, com Hilbert fazendo a seguinte alocução: - *Senhores, como vós, desejaria que alguém pudesse dizer-me o que é, exatamente, um átomo?* Nessa ocasião, havia uma questão relacionada com uma dificuldade do MAQB-I-W-S, pois este só tinha êxito quando aplicado a sistemas com um só elétron, como o átomo de hidrogênio (H) ou o íon de hélio (He). O que aconteceria se fosse aplicado a sistemas atômicos com vários elétrons, como o caso do hélio neutro, perguntou Born? Para responder a essa pergunta, ele próprio adaptou os métodos clássicos de perturbação usados pelos astrônomos àqueles sistemas atômicos. Assim, em 1922 (*Zeitschrift für Physik* **10**, p. 137), com a colaboração de Pauli, Born elaborou a quantização de sistemas mecânicos comprimidos e, com seu aluno Heisenberg, em 1923, estudou as relações de fase no MQB de átomos e moléculas (*Zeitschrift für Physik* **14**, p. 44) e as trajetórias eletrônicas em um átomo de hélio excitado (*Zeitschrift für Physik* **16**, p. 229) (ver verbete nesta série).

Como os resultados dos métodos perturbativos foram razoáveis, já que explicaram alguns fatos experimentais, Born convenceu-se de que uma mudança radical nos fundamentos da Física seria necessária e que, tal mudança, deveria ser realizada por intermédio de um novo tipo de Mecânica. Assim, no dia 13 de junho de 1924, a *Zeitschrift für Physik* recebia para publicação um trabalho de Born, intitulado **Über Quantenmechanik** (“Sobre a Mecânica Quântica”) onde, pela primeira vez, o nome dessa nova parte de Física, tantas vezes falada nos seminários

de Göttingen, recebia letra de forma, sendo esse trabalho publicado no volume **26**, p. 379, daquela Revista. Novos trabalhos realizados com essa “Nova Mecânica” foram realizados por Born. Com efeito, com seu aluno, o físico alemão Ernst Pascual Jordan (1902-1980), em 1925 (*Zeitschrift für Physik* **33**, p. 479; **34**, p. 858), Born aplicou sua “Nova Mecânica” aos cálculos que Planck fizera, ao estudar a interação da luz com a matéria, resultando disso a existência dos **quanta de energia Planckianos**, em 1900, como já registramos.

Assim, Born utilizou para tal aplicação, novas grandezas que chamou de **quantidades de transição**, verificando, então, com surpresa, que as mesmas correspondiam aos quadrados das amplitudes de vibração das fórmulas clássicas utilizadas, anteriormente, por Planck. Desse resultado, sugeriu que tais novas grandezas poderiam representar um conceito novo em Física, o das **amplitudes de transição**. Ao discutir essas ideias com seu aluno Heisenberg, Born achava que essas **amplitudes** representavam o cerne de sua MQ, faltando, apenas, determinar o tipo de Álgebra que as ligava. Um ataque de febre de feno, em junho de 1925, obrigou Heisenberg a separar-se do grupo de Born, em Göttingen, indo para a Ilha de Helgoland, no Mar do Norte, onde começou a desenvolver suas próprias ideias sobre a MQ formulada por Born. Como o cálculo dos níveis de energia do hidrogênio, por intermédio do MAQB-I-W-S, baseava-se em quantidades aparentemente inobserváveis, como a posição e o período de revolução de um elétron em determinada órbita, Heisenberg passou a desenvolver um novo formalismo quântico teórico, envolvendo, apenas, quantidades observáveis de um átomo, como, por exemplo, os seus níveis de energia. Para chegar a esse formalismo, Heisenberg substituiu os **coeficientes de Fourier** da **Teoria Clássica da Radiação Planckiana**, e que representavam as amplitudes de radiação, por esses seus entes matemáticos que dependem dos números quânticos (n, m) característicos dos níveis de energia envolvidos na radiação. Esses novos entes foram arranjados em uma tabela (*array*) de n linhas e de m colunas, sendo os elementos diagonais dessa tabela relacionados com os estados estacionários, e os não-diagonais, com as **amplitudes de transição** entre estados diferentes. Além do mais, Heisenberg mostrou que o produto desses novos entes gozava da propriedade não-comutativa. Esse produto

era a “multiplicação simbólica” que Born tanto almejava para suas ***amplitudes de transição***.

No dia 11 (ou 12) de julho de 1925, Heisenberg entregou a versão final desse trabalho a Born, pedindo-lhe sua opinião. Ao lê-lo, Born percebeu que o fundamento matemático do formalismo que Heisenberg utilizara, era o *Cálculo Matricial* que o matemático inglês Arthur Cayley (1821-1895) inventara em 1858 (*Philosophical Transactions of the Royal Society of London* **148**, p. 17), e que Born conhecia. Ao repetir os cálculos de Heisenberg, usando para isso a notação matricial, Born só conseguiu calcular os elementos diagonais da matriz, inferindo, por intuição, que os não-diagonais seriam nulos, já que não conseguira demonstrar tal resultado. Ao encontrar-se com Pauli (seu ex-aluno e colaborador), em uma viagem de trem, de Göttingen para Hannover, para participar de um encontro da *Sociedade Germânica de Física*, tentou convencer seu colaborador para fazerem um trabalho juntos com o fim de calcularem os elementos não-diagonais das matrizes que apareciam no formalismo de Heisenberg, recebendo de Pauli a seguinte resposta: - *Sim, eu sei que você gosta de formalismos tediosos e complicados. Você vai desperdiçar as ideias físicas de Heisenberg com essa matemática fútil ...* (ver verbete nesta série). Convencido de sua ideia, Born pediu a Jordan que fizesse referidos cálculos. Depois de alguns dias Jordan voltou com os cálculos, mostrando que a matriz deveria ser diagonal devido às equações canônicas do movimento do elétron. Assim, no dia 27 de setembro de 1925, a *Zeitschrift für Physik* (e publicado no volume **34**, p. 858) recebia para publicação o célebre trabalho de Born e Jordan, intitulado **Zur Quantenmechanik** (“Sobre a Mecânica Quântica”), em que, o formalismo quântico Heisenbergiano é todo desenvolvido com o auxílio do *Cálculo Matricial*, razão pela qual essa “Nova Mecânica” passou a ser conhecida como **Mecânica Quântica Matricial** (MQM). O complemento dessa teoria, isto é, sua extensão a sistemas com diversos graus de liberdade, bem como a utilização da teoria da perturbação a sistemas não-degenerados e degenerados, com aplicação à Teoria de Planck do corpo negro, foi formulada por Born, Heisenberg e Jordan, em trabalho intitulado **Zur Quantenmechanik II** (“Sobre a Mecânica Quântica II”), e publicado no volume **35** da *Zeitschrift für Physik*, p. 557, no ano de 1926.

É interessante observar que Dirac, em novembro de 1925 (*Proceedings of the Royal Society of London* **A109**, p. 642), encontrou uma nova formulação da **Mecânica Quântica de Born-Heisenberg-Jordan** (MQB-H-J) por intermédio de uma relação entre a **Mecânica Quântica de Born** (1924) e a **Mecânica Clássica de Laplace (1782)-Hamilton (1835)-Jacobi (1837)** (MCL-H-J) (ver verbete nesta série), usando o conceito de *bracket* (“parêntesis” – $\{p, q\}$) definido pelo matemático francês Siméon Denis Poisson (1781-1840), em 1809 (*Journal de l'École Polytechnique* **8**, p. 266), e substituindo o *bracket* $\{p, q\}$ pelo *comutador* $[p, q]$ ($= pq - qp$) multiplicado por $2\pi i/h$ **1**, sendo p (*momento*) e q (*posição*), operadores correspondentes às grandezas canonicamente conjugadas da MCL-H-J, sendo **1** o *operador unitário* e $i = \sqrt{-1}$.

Ainda na primeira metade da década de 1920, ocorreu outro resultado importante para o desenvolvimento da MQ. Trata-se do seguinte. Nos primeiros vinte e cinco anos do Século 20, um dos problemas mais intrigantes da Física, era o **caráter dual da luz** [proposto pelo físico germano-suíço-norte-americano Albert Einstein (1879-1955; PNF, 1921)], em 1916 (*Mitteilungen der Physikalischen Gesellschaft Zürich* **16**, p. 47)], uma vez que em certos fenômenos ela se apresentava como onda, caráter esse observado nas experiências de difração e interferência, e em outros fenômenos se apresentava como corpúsculo, caráter esse observado no espalhamento da luz pela matéria, como no EC-D.

O problema do caráter dual da luz referido acima fascinou o físico francês, o Príncipe Louis Victor Pierre Raymond de Broglie (1892-1987; PNF, 1929), que passou a estudá-lo. Assim, usando a **Analogia Mecânico-Óptica** (base da MCL-H-J), ele estendeu o caráter dual da luz para o elétron e para toda a matéria em geral. Vejamos como. Ao observar as órbitas dos elétrons no MQB, de Broglie verificou que a estabilidade das mesmas envolvia números inteiros, fato esse que é característico, apenas, de fenômenos de interferência e de modos normais de vibração de uma corda fixa. Portanto, considerando esse caráter dual da luz, de Broglie formulou a hipótese de que o movimento do elétron, de massa m_e e velocidade v , em uma órbita circular atômica é guiado por uma **onda-piloto**, cujo comprimento de onda λ se relaciona

com o seu momento linear ($p = m_e v$) da mesma maneira como acontece com o **quantum de luz**, ou seja: $p = m_e v = h/\lambda$. Ao considerar que esta “onda-piloto” é uma onda estacionária, ou seja, que cada órbita circular do elétron, de raio r e momento angular L , deve conter um número inteiro (τ) de “ondas-piloto”, de Broglie demonstrou a **regra de quantização de Bohr** ($L = \tau \hbar$). Registre-se que quando de Broglie formalizou suas ideias sobre a **onda de matéria** [publicadas nas *Comptes Rendus de l'Académie des Sciences de Paris* **177**, p. 507; 548; 630 (1923); **179**, p. 39 (1924)] e apresentou-as, ainda em 1924, como Tese de Doutorado, intitulada **Recherche sur la Théorie des Quanta** (“Pesquisa sobre a Teoria dos Quanta”), à *Faculdade de Ciências da Universidade de Paris* (Sorbonne), houve um certo embaraço por parte dos professores que iriam julgá-la, uma vez que essa Tese fugia as cânones tradicionais da Física. Assim, ela foi encaminhada ao físico francês Paul Langevin (1872-1946) para julgamento. De imediato, ele enviou uma cópia ao seu amigo Einstein que, por sua vez, pediu a Born uma opinião séria sobre a mesma, escrevendo-lhe: - *Leia isto! Embora pareça ter sido escrito por um louco, está escrito corretamente.* Quando Einstein devolveu a Tese de de Broglie a Langevin, disse-lhe que podia aprová-la, já que a mesma continha muitas descobertas importantes (ver verbete nesta série).

A “onda de matéria deBroglieana” rapidamente “espalhou-se” pela Europa chegando até à *Universidade de Zürich*, onde trabalhava o físico austríaco Erwin (Rudolf Josef Alexander) Schrödinger (1887-1961; PNF, 1933) que, impressionado pela ideia de de Broglie, começou a desenvolver uma teoria sobre a “**onda de matéria**”, culminando com a proposição de uma equação diferencial que a mesma deveria satisfazer: a hoje mundialmente conhecida **Equação de Schrödinger** (ES), dada pela expressão: $H \psi(\mathbf{r}, t) = i \hbar \partial \psi(\mathbf{r}, t) / \partial t$, onde H é o **operador hamiltoniano** [soma do **operador energia cinética** (L) com o **operador energia potencial** (V)] e $i \hbar \partial / \partial t$ é o **operador energia total** (E) de um sistema físico estacionário. Essa equação foi desenvolvida, em 1926 (*Annalen der Physik* **79**, p. 361; 489; 734; 747; **80**, p. 437; **81**, p. 109; *Physical Review* **28**, p. 1049), no bojo de uma outra MQ, diferente da MQB-H-J, e que logo passou a ser conhecida como **Mecânica Ondulatória de Schrödinger** (MOS). Note-se que, apesar do grande sucesso da MOS, já que a mesma

explicava vários resultados experimentais, a **função de onda** [$\psi(\mathbf{r}, t)$] ou **campo escalar** de sua equação carecia de uma interpretação física. Nos artigos de Schrödinger referidos acima, vê-se que a primeira tentativa fora feita por ele próprio ao interpretar os elétrons como **pacotes de onda** deslocando-se no espaço como se fossem partículas clássicas. Essa interpretação malogrou, pois logo depois ficou demonstrado que o “pacote” dissipava-se com o decorrer do tempo. De outra feita, ainda Schrödinger propôs que seu **campo escalar** poderia medir a espessura da camada formada pelo elétron “derramado”, sem, no entanto, conseguir grande êxito.

Ora, como $\psi(\mathbf{r}, t)$ é uma função complexa, então qualquer grandeza observável [posição (\mathbf{r}), energia (E), momento linear (\mathbf{p}), momento angular (\mathbf{L}) etc.] não tem significado físico e, desse modo, $\psi(\mathbf{r}, t)$ precisava de outra interpretação, a qual foi dada por Born, também em 1926 (*Zeitschrift für Physik* **37**, p. 863; **38**, p. 803), que a considerou como uma **onda(amplitude) de probabilidade**, hipótese essa resultante de seu estudo sobre a dispersão de elétrons (representado por uma **onda de Broglieana**) por um átomo, no qual verificou que o número de elétrons difundidos poderia ser calculado por intermédio de certa expressão quadrática [dada por: $\psi^*(\mathbf{r}, t) \times \psi(\mathbf{r}, t) \equiv |\psi(\mathbf{r}, t)|^2$] e denominada por ele de **probabilidade**, construída a partir da amplitude da onda esférica secundária, onda essa gerada pelo átomo espalhador do feixe eletrônico incidente. É interessante destacar que, para um sistema estacionário ($E = \text{cte.}$), tem-se: $\psi(\mathbf{r}, t) = \phi(\mathbf{r}) \times \exp[-(i/\hbar) E t]$, com $\phi(\mathbf{r})$ sendo uma função real. Então, de posse desse resultado, virá: $\psi^*(\mathbf{r}, t) \times \psi(\mathbf{r}, t) \equiv |\psi(\mathbf{r}, t)|^2 = |\phi(\mathbf{r})|^2$, e que representa um valor real (portanto, medível).

A interpretação de Born vista acima ficou conhecida como **Interpretação de Copenhague** (IC), pois foi considerada como sendo a verdadeira por parte de Bohr, que liderava um grupo de pesquisa na *Universidade de Copenhague* (UC). Pois bem, a essa interpretação, sobrepôs-se outra questão. Será sempre possível observar qualquer grandeza física? A resposta a essa pergunta foi dada por Heisenberg. Vejamos como ela aconteceu. Ao tentar representar, matematicamente, a trajetória de um elétron em uma **câmara de névoa** ou **câmara de Wilson** (CW) [inventada pelo físico inglês-escocês Charles Thomson Rees Wilson (1869-1959; PNF, 1927), em 1911 (*Proceedings of the Royal Society of*

London **A85**, p. 285)], Heisenberg percebeu que, embora se observe essa trajetória por intermédio de gotinhas de água isoladas na câmara, tais gotinhas, certamente, eram muito mais amplas que um elétron e, desse modo, só se registra uma sucessão discreta de lugares, imprecisamente determinados, do elétron. Portanto, a verdadeira questão, concluiu Heisenberg, era a de representar, dentro da MQO, uma situação que, de modo aproximado – quer dizer, com certa imprecisão –, possua uma determinada velocidade. Foi, basicamente, esse raciocínio que o levou a apresentar, em 1927 (*Zeitschrift für Physik* **43**, p. 172), seu famoso **Princípio da Incerteza** (PI), assim enunciado:

É impossível obter exatamente os valores simultâneos de duas variáveis, a não ser dentro de um limite mínimo de exatidão.

É interessante anotar que, no caso das variáveis serem o **momento** (p_x) e a **posição** (x), Heisenberg usou as funções $\psi(\mathbf{r}, t)$ de Schrödinger e a **interpretação probabilística** de Born e demonstrou que (em notação atual, onde $\langle \rangle$ significa valor médio): $\langle (\Delta p_x) \rangle \cdot \langle (\Delta x) \rangle \geq \hbar/2$ (ver verbete nesta série).

Ainda em 1927 (*Proceedings of the Royal Society* **A114**, p. 243; 710), Dirac publicou dois trabalhos nos quais considerou $\psi(\mathbf{r}, t)$ e sua conjugada $\psi^*(\mathbf{r}, t)$, como operadores (em vez de números como Schrödinger havia considerado, em 1926, como vimos acima), porém sua álgebra era não-comutativa, isto é: $\psi\psi^* \neq \psi^*\psi$. Com esse procedimento, conhecido como **Teoria Quântica da Emissão e Absorção da Radiação** e que ficou conhecida como **Segunda Quantização**, que considera os operadores: **criação** (a^+), **destruição** (a) e **número de ocupação** ou **conservação** ($N = a^+a$) que satisfazem as seguintes regras de comutação: $[a_\alpha, a_\beta^+] = \delta_{\alpha\beta}$, $[a, a] = [a^+, a^+] = 0$, Dirac quantizou o campo eletromagnético, procedimento esse que deu origem ao desenvolvimento da **Eletrodinâmica Quântica** (QED: *Quantum Electrodynamics*). Destaque-se que, segundo esta teoria, no átomo de H, o elétron é preso ao próton,

por intermédio da troca de uma nuvem de **fótons** (ver verbete nesta série).

Observe-se que, por ocasião da *Quinta Conferência de Solvay* que aconteceu em Bruxelas, também em 1927, Dirac encontrou-se com Bohr que lhe perguntou em que estava trabalhando, Dirac então lhe respondeu que buscava uma teoria relativista do elétron. Bohr retrucou dizendo-lhe que o físico sueco Oskar Benjamin Klein (1894-1977), em 1926 (*Zeitschrift für Physik* **37**, p. 895), já havia realizado essa teoria. Dirac não concordou com essa afirmação, pois sabia que Klein fizera apenas uma versão relativística da ES (ver verbete nesta série). Dirac, contudo, buscava outro caminho e que foi encontrado por ele, em 1928 (*Proceedings of the Royal Society* **A117**, p. 610; **A118**, p. 351), deduzindo a hoje famosa **Equação de Dirac** (ED) - $(i \hbar \gamma^\mu \partial_\mu - m c) \Phi = 0$ -, onde γ^μ é a **matriz de Dirac** (matriz 4×4), $\partial_\mu = \partial/\partial x^\mu$ (com $\mu = 1, 2, 3, 4$), Φ é o **spinor de Dirac** (matriz coluna) e m a massa do elétron. Mais tarde, em 1930 (*Proceedings of the Cambridge Philosophical Society* **26**, p. 361), Dirac considerou que o m que aparece em sua equação, era uma média entre a massa do próton (p) e a massa do elétron (e).

Um resultado importante da ED foi o conceito de **antimatéria**. Com efeito, ao resolver essa equação e usando a expressão relativista da energia: $E^2 = p^2 c^2 + m^2 c^4$), Dirac encontrou que ela não só descrevia o elétron com momento p e energia positiva ($E > 0$), mas tinha outra solução que descrevia partículas idênticas a elétrons, porém com “carga positiva” e energia negativa ($E < 0$). Ele então chamou essas partículas de “**buracos**” e afirmou que eles ocupavam todos os estados de energia negativa, o famoso “**mar de Dirac**” (ver verbete nesta série). Nessa época, Dirac não havia entendido bem essa outra solução. Assim, esse “buraco” foi interpretado como sendo um próton, em 1929 (*Zeitschrift für Physik* **56**, p. 330), pelo matemático alemão Hermann Weyl (1885-1955) e, ainda em 1929 (*Proceedings of the Royal Society of London* **A126**, p. 360) e em 1930 (*Nature* **126**, p. 605), pelo próprio Dirac. Essa interpretação decorria do fato de que, naquela época, só se conheciam dois tipos de partículas elementares: **elétrons** e **prótons**. Por sua vez, o núcleo atômico era considerado formado apenas desses dois tipos de partículas. Porém, Dirac

não ficou muito satisfeito com essa proposta, uma vez que já se sabia que p tinha massa cerca de 1.840 vezes maior do que a de e.

Ainda em 1930, em trabalhos independentes, os físicos, o norte-americano Julius Robert Oppenheimer (1904-1967) (*Physical Review* **35**, p. 562) e o russo Igor Yevgenyevich Tamm (1895-1971; PNF, 1958) (*Zeitschrift für Physik* **62**, p. 545), mostraram que o “buraco” não poderia ser um próton, pois, desse modo, tornaria o átomo instável por causa do processo: próton + elétron \rightarrow radiação luminosa (γ) [sendo esta cunhada como **fóton** (do grego *photo*, que significa “luz”), pelo químico norte-americano Gilbert Newton Lewis (1875-1946), em 1926 (*Nature* **118**, p. 874)]. Em 1931 (*Proceedings of the Royal Society of London* **A133**, p. 60), Dirac aceitou a ideia de que o “buraco” seria uma nova espécie de partícula, até então desconhecida pelos físicos experimentais, e a chamou de **antieletron**. Anote-se que, ainda na sequência do histórico do MPPE, registremos resultados importantes para o mesmo. Por exemplo, a explicação física do **decaimento alfa** (emissão de ${}^4_2\text{He}$ por núcleos radioativos, como já anotamos antes) só foi conseguida por intermédio da MQO, explicação essa apresentada em 1928, pelos físicos, o norte-americano Edward Uhler Condon (1902-1974) e o inglês Ronald Wilfrid Gurney (1898-1953) (*Nature* **122**, p. 439) e, independentemente, pelo russo-norte-americano George Antonovich Gamow (1904-1968) (*Zeitschrift für Physik* **51**, p. 204), ao resolverem o problema daquele **decaimento**, usando o **efeito túnel (tunelamento quântico)** segundo o qual uma partícula pode vencer uma barreira de potencial, com energia menor que a do pico da barreira. Nessa formulação, eles conseguiram, inclusive, estimar a $T_{1/2}$ dos elementos radioativos e, dessa maneira, iniciar uma nova disciplina da Física: a **Física Nuclear**.

Por outro lado, a polêmica sobre a conservação da energia no **decaimento β** , registrada anteriormente, foi resolvida por Pauli ao escrever, em 04 de dezembro de 1930, uma carta aos físicos, a sueco-austríaca Lise Meitner (1878-1968) e o alemão Geiger, que participavam da reunião do *Group of Radioactivity of Tübingen*. Nessa carta (intitulada: - *To Radioactivity Ladies and Gentlemen*), ele propunha a existência de uma partícula neutra, de massa muito pequena, não excedendo um centésimo

da massa do próton, emitida junto com o elétron no **decaimento β** . Ainda para Pauli, o **núcleo atômico** era constituído de prótons, elétrons e suas partículas que, inclusive, apresentava propriedades magnéticas, isto é: seria um **“nêutron magnético”**. Note-se que essa proposta foi também apresentada por Pauli na Reunião da *Sociedade Americana de Física*, realizada em junho de 1931, em Pasadena, assim como na *Ann Arbor Summer School* (“Escola de Verão de Ann Arbor”), na *Universidade de Michigan*, e publicada ainda em 1931 (*Physical Review* **38**, p. 579). Logo depois, em 1932, o **antielétron** foi descoberto pelo físico norte-americano Carl David Anderson (1905-1991; PNF, 1935) (*Proceedings of the Royal Society of London* **A41**, p. 405; *Science* **76**, p. 238), e que lhe deu o nome de **pósitron** (e^+). Ainda naquele ano, o **nêutron** (${}_0n^1$) foi descoberto por Chadwick (*Proceedings of the Royal Society of London* **A136**, p. 696; 735; *Nature* **129**, p. 312). Em 1933 (*Proceedings of the Royal Society of London* **A139**, p. 699), os físicos, o inglês Patrick Maynard Stuart Blackett (1897-1974; PNF, 1948) e o italiano Giuseppe Pablo Stanislao Occhialini (1907-1993) realizaram uma experiência na qual confirmaram a existência do **pósitron** (e^+). Essa experiência, realizada no *Cavendish Laboratory*, na Inglaterra, hoje conhecida como **produção de pares** ($\gamma \rightarrow e^- + e^+$), foi confirmada, ainda em 1933 (*Zeitschrift für Physik* **84**, p. 144), pelo físico alemão Max Delbrück (1906-1981), ao estudar o espalhamento de fótons (γ) [$E > 1,02$ MeV (1 MeV = 10^6 eV)] por campos eletrostáticos, como, por exemplo, o de um núcleo atômico que é carregado positivamente; esse processo é o conhecido **espalhamento de Delbrück**. É oportuno observar que, nesse tipo de espalhamento, a **produção de pares** é dita virtual, pois logo que o par é formado, ele desaparece produzindo um par de fótons ($e^- + e^+ \rightarrow 2 \gamma$), num processo conhecido como **aniquilamento** (ver verbete nesta série).

Analisaremos, agora, outros processos radioativos decorrentes de experiências realizadas pelo casal Joliot-Curie [os físicos franceses, Irène (1897-1956) e Jean Frédéric Joliot-Curie (1900-1958)] envolvendo colisão de partículas α com alvos fixos e que levou à descoberta da **radioatividade artificial** realizada por aquele casal. Com efeito, em janeiro de 1934, o casal bombardeou o Al com α e, após removerem a fonte dessas partículas, esse casal observou que o alvo daquele metal, depois de

expelir nêutrons, continuava a emitir “radiações estranhas”. Assim, ainda em 1934 (*Comptes Rendus l’Académie des Sciences de Paris* **198**, p. 254; 559, *Nature* **133**, p. 201), eles interpretaram essas “radiações” como provenientes do isótopo do fósforo (P^{30}), não encontrado na natureza, e que acabara de se formar em decorrência de uma reação nuclear do tipo (em notação atual): ${}_2\text{He}^4 + {}_{13}\text{Al}^{27} \rightarrow {}_{15}\text{P}^{30} + {}_0\text{n}^1$ com ${}_{15}\text{P}^{30} \rightarrow {}_{14}\text{Si}^{30} + e^+$ ($T_{1/2} = 3,25$ min). Os isótopos radioativos artificiais assim formados passaram a denominar-se de **radioisótopos**.

Por sua vez, a **partícula Pauliana** foi denominada de **neutrino** (“nêutron pequenino”, em italiano, e denotada por ν) por Fermi, em 1934 (*Ricerca Scientifica* **4**, p. 491; 1933; *Nuovo Cimento* **11**, p. 1; e *Zeitschrift für Physik* **88**, p. 161), por ocasião em que formulou a teoria matemática do **decaimento β** , segundo a qual, por intermédio de uma nova força na natureza – chamada mais tarde de **força (interação) fraca (fr)** – o nêutron (n) transforma-se em um próton (p), com a emissão de um elétron (e^-) e da **partícula Pauliana** (ν : hoje $\bar{\nu}_e$), ou seja: $n \rightarrow p + e^- + \nu (\bar{\nu}_e)$.

É interessante ressaltar que nas “radiações estranhas” que apareceram nas experiências realizadas pelo casal Joliot-Curie, estavam envolvidos processos de desintegração (em notação atual): **beta-menos** (β^-) [o nêutron (n) desintegrando-se em um próton (p), com a emissão de um elétron (e^-) e de seu antineutrino associado ($\bar{\nu}_e$); **beta-mais** (β^+) (**beta-inverso**) [o próton (p) desintegrando-se em um nêutron (n), com a emissão de um pósitron (e^+) e de seu neutrino associado (ν_e)]; e a **captura eletrônica** [captura de um elétron (e^-) da camada K pelo próton (p) de um núcleo atômico, com a formação de um nêutron (n) e a emissão de um neutrino associado ao elétron (ν_e)], conforme foram interpretadas, ainda em 1934, em trabalhos independentes realizados pelo físico italiano Gian Carlo Wick (1909-1992) (*Atti Rendiconti Lincei. Accademia Nazionale dei Lincei* **19**, p. 319) e pelos físicos, o germano-norte-americano Hans Albrecht Bethe (1906-2005; PNF, 1967) e o inglês Rudolf Ernest Peierls (1907-1995) (*Nature* **133**, p. 532) e traduzidas pelas seguintes **reações nucleares**: $p \rightarrow n + e^+ + \nu_e \leftrightarrow e^- + p \rightarrow n + \nu_e$.

A descoberta do n por Chadwick (1932) como uma das partículas constituintes do **núcleo atômico Rutherfordiano**, juntamente

com o p, provocou uma grande dificuldade para os físicos, qual seja, a de explicar a razão de os **prótons** não se repelirem pela força Coulombiana [**eletromagnética (fem)**] no interior do núcleo. Para resolver essa dificuldade, ainda em 1932, Heisenberg (*Zeitschrift für Physik* **77**, p. 1), o físico russo Dimitrij Iwanenko (1904-1994) (*Nature* **129**, p. 798), além do físico italiano Ettore Majorana (1906-1938) (sem publicar) propuseram a hipótese de que os prótons e os nêutrons enquanto partículas constituintes do núcleo atômico se comportavam como partículas únicas – os **núcleons** [nome cunhado, em 1941 (*Köngelige Danske Videnskab Selskab Matematisk-Fysiske Meddelanden* **18**, p. 3), pelo físico dinamarquês Christian Möller (1904-1980)] – que interagem por intermédio de uma força atrativa capaz de superar a repulsão Coulombiana. Depois de uma polêmica entre Heisenberg e Majorana sobre a explicação dessa “força atrativa”, ela foi finalmente explicada, em 1935 (*Proceedings of the Physical Mathematics Society of Japan* **17**, p. 48), quando o físico japonês Hideaki Yukawa (1907-1981; PNF, 1949) propôs que aquela “força” decorria da troca entre eles (**núcleons**) da **partícula U** (como a denominou Yukawa), porém sua massa deveria ser $m_U = 200 m_e$. Para chegar a esse valor, Yukawa admitiu que a energia potencial V de dois **núcleons** em repouso seria dada pela expressão: $V = - (A/r) \exp(\mu r)$, onde A é uma constante e $\mu = m_U c/\hbar \approx 10^{13} \text{ cm}^{-1}$. Portanto, para Yukawa a **força nuclear** [mais tarde chamada de **força (interação) forte (fo)**] era de curto alcance e mediada (em analogia com a troca de fótons entre elétron e próton no átomo de H, conforme visto acima) por uma partícula de massa intermediária (m_U) entre a massa do elétron (m_e) e a massa do próton (m_p), razão pela qual a mesma ficou conhecida, inicialmente, como **yukon**. A primeira delas foi detectada em 1937, em experiências independentes realizadas pelos físicos, os norte-americanos Anderson e Seth Henry Neddermeyer (1907-1988) (*Physical Review* **51**, p. 884); e Jabez Curry Street (1906-1989) e Edward Carl Stevenson (n.1907) (*Physical Review* **51**, p. 1005), ao anunciarem a descoberta de uma nova partícula fortemente ionizante e com massa ($\approx 200 m_e$), denominada de “**elétron-pesado**” (nome dado por Anderson e Neddermeyer). Um mês depois (ainda em 1937), essa descoberta foi imediatamente examinada por Oppenheimer e pelo físico norte-americano Robert Serber (1909-1997)

(*Physical Review* **51**, p. 1113), ocasião em que sugeriram que essa partícula [posteriormente conhecida como o **méson andersoniano** ou **mesotron**, pois possuía uma massa intermediária [hoje: **méson** (do grego *meso*, que significa “médio”) termo cunhado, em 1939 (*Nature* **143**, p. 276), por parte do físico indiano Homi Jehangir Bhabha (1909-1966)], entre o elétron e o próton, seria a prevista por Yukawa. É oportuno registrar que a existência dessa partícula foi confirmada nas experiências realizadas, em 1947, pelos físicos, o brasileiro Cesare (César) Mansueto Giulio Lattes, os ingleses Hugh Muirhead (1925-2007) e Sir Cecil Frank Powell (1903-1969; PNF, 1950), e o italiano Occhialini, nas quais observaram que a incidência de **raios cósmicos** (RC) em **emulsões nucleares** colocadas nos Alpes (Suíça) e em Chacaltaya (Bolívia) produzia dois tipos de **mésons**: **primários** [hoje: **múons** (μ)] e **secundários** [hoje: **píons** ($\pi^{0,\pm}$)], e que foram publicadas, ainda em 1947, por Lattes, Muirhead, Occhialini e Powell (*Nature* **159**, p. 694), e por Lattes, Occhialini e Powell (*Nature* **160**, p. 453; 486) (ver verbete nesta série).

Ainda em 1947 (*Nature* **160**, p. 855), os físicos ingleses George Dixon Rochester (1908-2001) e Clifford Charles Butler (1922-1999) anunciaram que haviam descoberto uma nova partícula ao examinarem cerca de 5.000 fotografias de experiências que realizaram sobre a penetração de raios cósmicos em **câmaras de Wilson** (CW) colocadas em grandes altitudes. Nesse exame, descobriram trajetórias em forma de V decorrentes de uma origem comum e interpretaram-nas como traços deixados por partículas carregadas e provenientes da desintegração de uma partícula neutra e desconhecida, à qual deram o nome de **partícula V**, devido à forma das trajetórias observadas. Novas experiências de Rochester e Butler, ainda em 1947, evidenciaram outras partículas do tipo V, descarregadas e carregadas (V^0, V^\pm), e descritas apenas em 1953 (*Reports Progress in Physics* **16**, p. 364). Note-se que essas partículas tipo V foram chamadas de **estranhas** por que eram produzidas por **interação forte**, entre **píons** ($\pi^{0,\pm}$) e **núcleons** (p, n), e decaíam por **interação fraca**. É interessante observar que, como as V recebiam denominações e símbolos diferentes (às vezes, para a mesma partícula), o físico francês Louis Leprince-Ringuet (1901-2000), da *École Polytechnique*, em Paris, em 1953 (*Annual Review of Nuclear Science* **3**, p. 39), apresentou um esquema de

nomenclatura para as partículas elementares até então conhecidas. Nessa ocasião, denominou de **hyperon** (do grego *iper*, que significa “super”, “acima” ou “além de”) a partícula que apresentava massa maior do que a massa de um **núcleon**, tais como: $V^{0,\pm}$ [hoje: $\Lambda^0 (\bar{\Lambda}^0); \Sigma^{0,\pm} (\bar{\Sigma}^{0,\pm})$]. As que apresentavam a massa intermediária entre a massa dos **mésons** ($\pi^{0,\pm}$) e a dos **núcleons** (p, n), ele as denominou de **mésons pesados**, os hoje conhecidos **káons** ($K^{0,\pm}$) (ver verbete nesta série).

O estudo em detalhes dessas novas partículas só foi possível depois da construção, em 1953, de um **acelerador circular** (**Cosmotron/Bevatron**) de 3 BeV [ou 3 GeV (3×10^9 eV), sendo GeV o nome hoje mais usado], do *Brookhaven National Laboratory* (BNL), nos Estados Unidos, e da instalação nesse mesmo laboratório da **câmara de bolhas** (CB), que havia sido inventada pelo físico norte-americano Donald Arthur Glaser (n.1926; PNF, 1960), em 1952 (*Physical Review* **87**, p. 665), na *Universidade de Michigan*. É interessante registrar que o primeiro **acelerador circular** (**ciclotron**), baseado do fato de que uma partícula de massa m e carga elétrica q_e , ao penetrar com velocidade v (com módulo v), normalmente às linhas de força de um campo de indução magnética uniforme \mathbf{B} (de intensidade B), descreve [devido à **Força de Lorentz** (1892) (ver verbete nesta série)] uma circunferência de raio $r = m v / (q_e B)$ e com uma velocidade angular $\omega = q_e B / m$, independente de v e de r , foi construído pelos físicos norte-americanos Ernest Orlando Lawrence (1901-1958; PNF, 1939) e Milton Stanley Livingston (1905-1986), em 1931 (*Physical Review* **37**, p. 1707; **38**, p. 834; **40**, p. 19), no *Radiation Laboratory, University of California*, em Berkeley (RL-UCLA/B). Nesse **ciclotron**, uma fonte de cargas q (p. ex.: prótons e íons) é colocada no centro de duas caixas na forma de D, uma defronte da outra (com um intervalo entre elas) e normais a \mathbf{B} . Este, então, fará a carga q descrever uma circunferência (r). No entanto, quando a mesma descreve metade dessa circunferência, recebe uma energia dada por $q_e V$, onde V é a diferença de potencial devida a um campo elétrico oscilante de frequência $\nu = \omega / (2\pi)$, situado entre os dois D e normal ao campo \mathbf{B} . Desse modo, toda a vez que q_e atravessa o intervalo entre os D, ele é acelerado pelo campo elétrico e sua trajetória tem a forma de uma espiral que se inicia na fonte de q_e , em consequência de aceleração múltipla. Depois que q_e

adquire a energia estabelecida, ele é defletido em um canal e dirigido para o alvo que se deseja bombardear. Com esse equipamento, eles conseguiram produzir prótons (p) de 1 MeV.

Muito embora os primeiros **ciclotrons** funcionassem bem com prótons, eles apresentavam dificuldades em acelerar elétrons, pois a pequena massa (cerca de 1/1.835 da massa do próton) dessas partículas aumentava à medida que sua velocidade crescia, conforme indica a **Relatividade Restrita Einsteniana** de 1905 (ver verbete nesta série); conseqüentemente, a sua frequência defasava em relação à frequência do campo elétrico oscilante (**E**). A primeira tentativa para contornar essa dificuldade foi apresentada pelo físico norte-americano Donald William Kerst (1911-1993), em 1940 (*Physical Review* **58**, p. 841), ao construir o primeiro **betatron**, que acelerava elétrons, oriundos de um núcleo radioativo, com a energia da ordem de 2,5 MeV, em uma trajetória circular fixa, uma vez que o aumento relativístico de suas massas era compensado pela variação do B (ver expressão acima) produzido por um indutor. Note que o nome **betatron** foi dado em virtude de ser o **elétron** (oriundo de fontes radioativas) conhecido como **partícula beta (β)**, segundo já destacamos.

Como o **betatron** apresentava uma limitação de energia devido ao efeito relativístico do aumento de massa do elétron, os físicos, o russo Vladimir Iosifovich Veksler (1907-1966), em 1944 (*Doklady Akademii Nauk SSSR* **43**, p. 329; **44**, p. 365) e, independentemente, o norte-americano Edwin Mattison McMillan (1907-1991; PNQ, 1951), em 1945 (*Physical Review* **63**, p. 143), propuseram o princípio do **sincrociclotron**, segundo o qual a frequência do campo elétrico oscilante (**E**) em um **ciclotron** era sincronizado com a frequência da partícula acelerada em uma dada órbita. Esse princípio, conhecido como **estabilizador de fase** permitiu a construção de aceleradores cada vez mais potentes. O primeiro **sincrociclotron**, com o diâmetro de 184 polegadas, foi construído em 1947, na *Universidade da Califórnia*, em Berkeley, sob a coordenação de McMillan e Lawrence [com a participação de William Morrison Brobeck (1906-1998) (engenheiro), Kenneth Ross MacKenzie (1912-2002), Robert

Serber (1909-1997), D. C. Sewell, K. M. Simpson e R. L. Thornton] e utilizado na aceleração de **partículas α** (380 MeV).

Apesar dessa inovação no **ciclotron**, que resultou no **sincrociclotron**, conforme vimos acima, a aceleração de elétrons com velocidades relativísticas também era um problema para esse novo acelerador. Surgiu então a necessidade de outro dispositivo, no qual o **E** fosse mantido constante e o campo magnético (**B**) é que passasse a variar com o tempo, dispositivo esse que se denominou, mais tarde, de **sincrotron**. Para o desenvolvimento desse novo **acelerador circular** e, principalmente, para a redução de seus custos, foi importante o desenvolvimento do princípio conhecido como **focagem forte** (“strong focusing”). Uma primeira ideia desse princípio foi discutida pelo físico inglês Llewellyn Hilleth Thomas (1903-1992), em 1938 (*Physical Review* **54** p. 580; 588). Mais tarde, em 1949, o engenheiro elétrico grego Nicholas C. Christofilos (1917-1972) voltou a falar da **focagem forte**. Note-se que Christofilos, embora nunca tenha publicado essa sua ideia, ele obteve uma patente da mesma em 26 de fevereiro de 1956 (*US Patent No. 2.736.799*). Registre que, em 1952 (*Physical Review* **86**, p. 582), os físicos norte-americanos F. C. Shoemaker, R. J. Britton e B. C. Carlson examinaram a possibilidade da construção de um acelerador de ultra-alta energia, usando o referido conceito de **focagem forte**, cujo objetivo fundamental era o de manter juntas as partículas aceleradas em um **ciclotron**, durante um enorme número de revoluções e cujas órbitas são contidas em regiões relativamente pequenas, resultando daí sua grande vantagem prática. Por fim, em 1953, os físicos norte-americanos John Paul Blewett (1910-2000) (de origem canadense) (*Physical Review* **88**, p. 197) e, independentemente, Ernest David Courant (n.1920), Livingston e Hartland S. Snyder (1913-1962) (*Physical Review* **88**, p. 1190) mostraram como o conceito da **focagem forte** poderia ser usado em um novo tipo de acelerador: o **sincrotron**.

O primeiro **sincrotron** usando o princípio da **focagem forte**, conseguido com uma sucessão de campos magnéticos variáveis e alternados, ou seja, com gradientes de campo magnético alternado, foi construído, em 1954, sob a coordenação do físico norte-americano Robert

Rathbun Wilson (1914-2000), na *Universidade de Cornell*, produzindo elétrons de 1,1 GeV. Por sua vez, o RL-UCLA/B, também na primeira metade da década de 1950, construiu um **sincrotron** e, com ele, foi possível obter os primeiros **antinúcleons**. Com efeito, em 1955 (*Physical Review* **100**, p. 947), os físicos norte-americanos Owen Chamberlain (1920-2006; PNF, 1956), Emilio Gino Segrè (1905-1989; PNF, 1959) (de origem italiana), Clyde E. Wiegand (1915-1996) e Thomas John Ypsilantis (1928-2000) usaram-no para produzir o **antipróton** (\bar{p}), estudando a colisão de prótons altamente energéticos (da ordem de BeV) com átomos de Cu. Note-se que, em 1956, Chamberlain, Segrè, Wiegand e Ypsilantis (*Nature* **177**, p. 11) previram que o **antinêutron** (\bar{n}) poderia ser produzido na colisão ($p + \bar{p}$), então, e ainda em 1956 (*Physical Review* **104**, p. 1193), os físicos norte-americanos Bruce Cork (1916-1994), Glen R. Lambertson (n.1926) e William A. Wenzel e o italiano Oreste Piccioni (1915-2002), trabalhando no RL-UCLA/B, confirmaram essa previsão fazendo passar um feixe de \bar{p} através da matéria. Note-se que, usando ainda a **focagem forte**, foi construído, em 1959, no *Conseil Européen pour la Recherche Nucléaire* (CERN) (criado em 1952 e iniciado seu funcionamento em 1954), o **sincrotron de próton** [*Proton Synchrotron* (PS)] de 28 GeV e, em 1960, o **acelerador de prótons** ou **Alternating Gradient Synchrotron** (AGS), no *Brookhaven National Laboratory* (BNL), de 33 GeV.

Ainda na década de 1950, a atualização dos **sincrotrons** permitiu produzir outras partículas (com suas antipartículas) mais pesadas que os **núcleons** [por exemplo: $\Xi^{0,-}$ ($\Xi^{0,-}$), $\Delta^{++,+,0,-}$] e que receberam o nome de **bárions** (do grego *barys*, que significa “pesado”) e cunhado pelo físico e historiador da ciência, o holandês-norte-americano Abraham Pais (1918-2000), em 1954 (*Proceedings of the Internacional Conference on Theoretical Physics 1954, Kyoto*, p. 157). Note-se que, em 1946, os então conhecidos **elétron** (e^-) e **pósitron** (e^+) [e seus previstos (**neutrinos/antineutrinos**: $\nu_e, \bar{\nu}_e$)] e **múons** (μ^{\pm}) receberam de Möller e Pais [Abraham Pais, **A Tale of Two Continents: A Physicist’s Life in a Turbulent World** (Princeton University Press, 1997)], a denominação de **léptons** (do grego *leptos*, que significa “fino” ou “pequeno”) e, independentemente, pelo físico belga Léon Rosenfeld (1904-1974), em

seu livro **Nuclear Forces** (Interscience Publishers, New York), publicado em 1948. Note-se que, hoje, os **léptons** (e seus respectivos **antiléptons**) são em número de seis cada $[(e^{-,+}; \nu_e, \bar{\nu}_e); (\mu^{-,+}; \nu_\mu, \bar{\nu}_\mu); (\tau^{-,+}; \nu_\tau, \bar{\nu}_\tau)]$ (ver verbete nesta série).

Por sua vez, a descoberta, também na década de 1950 e no começo da década de 1960, de novas partículas “**estranhas**” com uma vida média extremamente pequena ($\approx 10^{-23}$ s) [então denominadas **ressonâncias***: “**mesônicas**” ($K^{*,0,+}; \bar{K}^{*,0}; K^{*,+}$) e “**bariônicas**” ($\Sigma^{*,0,+,-}; \Delta^{*,+,-}$)], assim como os **mésons-rô** ($\rho^{0,+,-}$) levou, em 1962 (*Proceedings of the International Conference on High Energy Physics 1962, CERN*, p. 845), o físico russo Lev Borisovich Okun (n.1929) a denominar de **hádrons** (do grego *adros*, que significa “grosso e volumoso”), partículas constituídas de **bárions** (**núcleons** e **hyperons**) e de **mésons**. Registre-se que os **hádrons** e **léptons** são as partículas que constituem a matéria, denominadas por isso de **portadoras da matéria** (e que podem ser **férmions** ou **bósons**).

Na década de 1960, foram desenvolvidos modelos matemáticos para entender as **partículas hadrônicas**, tendo como base a **Teoria de Grupos**, em particular o **Grupo Unitário Especial** (“*Special Unitary Group*”) de grau n: SU(n), caracterizado por ter seu determinante unitário. Assim, em 1964 (*Physics Letters* **8**, p. 214), o físico norte-americano Murray Gell-Mann (n.1929; PNF, 1969) usou o SU(3) para desenvolver o **modelo de quarks**, segundo o qual os **hádrons** eram constituídos de novas partículas, os **quarks**, da seguinte maneira: **bárions** constituídos de três **quarks** (q) e os **mésons** de pares de **quark-antiquark** (q, \bar{q}). Ainda em 1964 (*CERN Preprint* **8182/Th 401; 8419/Th 412**), o físico russo-norte-americano George Zweig (n.1937) desenvolveu um modelo análogo a esse de Gell-Mann, mas, no entanto, deu o nome de **aces** a essas novas partículas. Observe-se que tais partículas se apresentam em três **sabores** (“*flavours*”): **up** (u), **down** (d) e **strange** (s) e seus respectivos **antiquarks**: $\bar{u}, \bar{d}, \bar{s}$. Tais partículas são **fermiônicas** (spin = ½) e têm cargas fracionárias dadas por: + 2 e/3, - e/3, - e/3 (para os **quarks**); - 2 e/3, + e/3, + e/3, (para os **antiquarks**) onde e representa a carga do elétron. Registre-se que Gell-Mann deu o nome de **quark** para homenagear o escritor irlandês James Joyce (1882-1941), uma vez que em uma das estrofes do livro **Finnegan’s**

Wake, escrito por Joyce em 1939, lê-se: - *Three quarks for Master Mark*. Registre-se ainda que como decorrência do MQ, foram previstos (p.) e posteriormente descobertos (d.) mais três **quarks** e respectivos **antiquarks**: **charmoso** (*charm*) [c, \bar{c} ($\pm 2 e/3$; p.1964; d.1974)]; **bonito** (*bottom*) [b, \bar{b} ($\mp e/3$; p.1974; d.1977)]; e **top** [t, \bar{t} ($\pm 2 e/3$; p.1974; d.1995)].

A primeira grande dificuldade do MQ surgiu quando foi observado que três **hádrons** eram formados de três **quarks** iguais, a saber: Δ^{++} (uuu) e Δ^- (ddd) (d.1953) e Ω^- (sss) (d.1964) (ver verbete nesta série). Porém, como os **quarks** são **férmions**, essas três partículas violariam o **Princípio da Exclusão de Pauli** (PEP) (não se pode juntar mais de dois **férmions** com as mesmas características físicas), formulado em 1925, como vimos acima. Assim, para contornar essa dificuldade o físico norte-americano Oscar Wallace Greenberg (n.1932), em 16 de novembro de 1964 (*Physical Review Letters* **13**, p. 598), propôs que cada **quark** fosse caracterizado por uma das três cores primárias do espectro luminoso: **vermelho** (“red” - r), **azul** (“blue” - b) e **verde** (“green” - g), que representavam um novo **número quântico**: **cor**. Por sua vez, os **antiquarks** seriam caracterizados pelas cores complementares desse mesmo espectro: **ciano** (“cyan” - c), **amarelo** (“yellow” - y) e **magenta** (“magenta” - m). Assim, teríamos, por exemplo: Δ^{++} ($u_r u_b u_g$), Δ^- ($d_r d_b d_g$) e Ω ($s_r s_b s_g$). Note-se que essa proposta de Greenberg foi confirmada pelos físicos, o coreano Moo-Young Han (n.1934) e o japonês Yoichiro Nambu (1921-2015; PNF, 2008), em 1965 (*Physical Review* **B139**, p. 1006).

Com a inclusão de mais um **número quântico** na família dos **hádrons**, havia necessidade de se desenvolver uma **Teoria Quântica de Campos** (TQC) para os mesmos. Com efeito, em analogia com a QED [segundo a qual a **força (interação) eletromagnética (fem)** entre cargas elétricas decorre da troca de **fótons** (γ) entre as mesmas, como vimos acima], em 1973, foram realizados trabalhos independentes pelos físicos norte-americanos David Jonathan Gross (n.1941; PNF, 2004) e Frank Anthony Wilczek (n.1951; PNF, 2004) (*Physical Review Letters* **30**, p. 1343), e Hugh David Politzer (n.1949; PNF, 2004) (*Physical Review Letters* **30**, p. 1346), trabalhos esses nos quais formularam a **Cromodinâmica Quântica**

(QCD: *Quantum Chromodynamics*), segundo a qual a **força forte (fo)** entre os **quarks** seria consequência da troca entre si das partículas **glúons (g)** (do inglês **glue**, que significa “cola) que são **bosônicas** (spin 1) e não-massivas. Tais partículas seriam responsáveis pela **cor** do **quark** e, este novo número quântico (c), representaria na QCD o mesmo papel que a carga elétrica (e) representa na QED.

Ainda segundo a QCD, para que os **quarks** (que são **férmions**, já registrado) se mantenham sempre juntos sem violar o PEP, deverão trocar **glúons** entre si a fim de mudarem de **cor**. Por exemplo, um **quark vermelho** para se transformar em **quark azul**, emite um **glúon vermelho-amarelo**, pois o **amarelo** é o **antiazul**. É oportuno registrar que enquanto na **força forte** há troca de **cor** entre os **quarks**, na **força fraca** há troca de **sabor** entre eles. Desse modo, por exemplo, no caso do **decaimento β** (em notação quarkônica): $n (udd) \rightarrow p (uud) + e^- + \bar{\nu}_e$, pois: $d \rightarrow u + W^-$ e $W^- \rightarrow e^- + \bar{\nu}_e$. Note-se que o físico sueco Oskar Benjamin Klein (1894-1977), em 1938 (*Journal de Physique et le Radium* **9**, p. 1), propôs que aquele decaimento seria mediado por **bósons vetoriais** (spin = 1) massivos e carregados, aos quais denominou de ω (de *weak*, fraco em inglês) e hoje W^\pm .

Ainda sobre as PE, é interessante registrar que os físicos, o norte-americano Steven Weinberg (n.1933; PNF, 1979) [*Physical Review Letters* **19**, p. 1264 (1967)] e o paquistanês Abdus Salam (1926-1996; PNF, 1979) [*Proceedings of the Eighth Nobel Symposium*, p. 367 (1969)] formularam a conhecida **Teoria Eletrofraca** ou **Teoria de Salam-Weinberg** (TEF/TSW), que unifica as forças **eletromagnética (fem)** e **fraca (fr)**. Segundo essa teoria, a “**força eletrofraca**” é mediada por quatro (4) **quanta**: o **fóton (γ)** mediador da **fem** e os **bósons vetoriais**, sendo: os W^\pm mediadores das reações nucleares envolvendo **correntes carregadas fracas** e o Z^0 (notação sugerida por Weinberg) nas **correntes neutras fracas**. Convém registrar que a TEF/TSW apresentava uma grande dificuldade, pois ela não era **renormalizável**, ou seja, apareciam divergências (infinitos) nos cálculos envolvendo os 4 **quanta**, característicos daquela teoria. A referida dificuldade foi resolvida, em 1972 (*Nuclear Physics* **B44**, p. 189; **B50**, p. 189), pelos físicos holandeses

Gerardus 't Hooft (n.1946; PNF, 1999) e Martinus Justinus Godefridus Veltman (n.1931; PNF, 1999) e, desse modo, a TEF/TSW, junto com a QED e a QCD, completaram o MPPE (ver verbete nesta série).

Para concluir este pequeno resumo histórico do MPPE, é oportuno registrar a estrutura quarkônica de alguns **hádrons (bárions e mésons)**. Vejamos primeiro os **bárions**: **próton** [$p = uud$ (d. 1919)]; **nêutron** [$n = udd$ (d. 1932)]; **lambda charmoso-mais** [$\Lambda_c^+ = udc$ (d. 1975)]; **xi charmoso-mais** [$\Xi_c^+ = usc$ (d. 1983)]; **xi charmoso-charmoso-mais-mais** [$\Xi_{cc}^{++} = ucc$ (d. 2017)]; **lambda bonito-zero** [$\Lambda_b^0 = udb$ (d.1991)]; **sigma charmoso-zero;mais-mais** [$\Sigma_c^0 = ddc$; $\Sigma_c^{++} = uuc$ (d.1996)]; **xi bonito-menos** [$\Xi_b^- = dsb$ (d.2007)]; **ômega bonito** ($\Omega_b^- = ssb$ (d.2008)). E agora, os **mésons**: **píon-menos** [$\pi^- = \bar{u}d$ (d.1947)]; **píon-mais** [$\pi^+ = u\bar{d}$ (d.1947)]; **píon-zero** [$\pi^0 = d\bar{d}$ (d.1950)]; **káon-menos** [$K^- = \bar{u}s$ (d.1949)]; **káon-mais** [$K^+ = u\bar{s}$ (d.1949)]; **káon-zero** [$K^0 = d\bar{s}$ (d.1951)]; **antikáon-zero** [$\bar{K}^0 = \bar{d}s$ (d.1951)]; **eta-zero** [$\eta^0 = u\bar{u}$ (d.1961)]; **eta linha-zero** [$\eta'^0 = s\bar{s}$ (d.1964)]; **rho-menos** [$\rho^- = \bar{u}d$ (d.1961)]; **rho-mais** [$\rho^+ = u\bar{d}$ (d.1961)]; **rho-zero** [$\rho^0 = d\bar{d}$ (d.1961)]; **káon-estrela-zero** [$K^{*0} = d\bar{s}$ (d.1961)]; **káon-estrela-mais** [$K^{*+} = u\bar{s}$ (d.1961)]; **káon-estrela-menos** [$K^{*-} = \bar{u}s$ (d.1961)]; **antikáon-estrela-zero** [$\bar{K}^{*0} = \bar{d}s$ (d.1961)]; **ômega-zero** [$\omega^0 = u\bar{u}$ (d.1961)]; **phi-zero** [$\phi^0 = s\bar{s}$ (d.1963)]; **psi/jota** [$\psi/J = c\bar{c}$ (d.1974)]; **D-zero** [$D^0 = \bar{u}c$ (d.1975)]; **D-mais** [$D^+ = \bar{d}c$ (d.1976)]; **upsilon-zero** [$\Upsilon^0 = b\bar{b}$ (d.1977)]; e **mésonB-zero** [$B^0 = \bar{b}d$ (d.1987)].

Como observação final sobre o MPPE é interessante registrar que ele apresenta dois resultados importantes (e motivo de questionamento): os **léptons** não possuem estrutura quarkônica, e os **neutrinos** não têm massa, mas estranhamente oscilam (ver verbete nesta série).

Visto o pequeno histórico do MPPE, tratemos do MPBB. Em, 1915 (*Sitzungsberichte Preussische Akademie der Wissenschaften* **2**, p. 844), Einstein formulou a **Teoria da Relatividade Geral** (TRG) traduzida pela **Equação de Einstein** (EE): $R_{\mu\nu} - \frac{1}{2} g_{\mu\nu} R \equiv G_{\mu\nu} = K T_{\mu\nu}$; onde $g_{\mu\nu}$ ($g^{\mu\nu}$) é o

tensor métrico riemanniano; $R_{\mu\nu}$ é o **tensor geométrico de Ricci**; $G_{\mu\nu}$ é o **tensor de Einstein**; $T_{\mu\nu}$ é o **tensor energia-matéria**; $R = g^{\mu\nu} R_{\mu\nu}$ é a **curvatura escalar de Ricci**; $K = 8 \pi G/c^4$ é a **constante de gravitação de Einstein**; G é a **constante de gravitação de Newton-Cavendish**; c é a **velocidade da luz no vácuo**; e $\mu, \nu = 0, 1, 2, 3$. Note-se que a TRG explica a **força (interação) gravitacional (fg)**, que é uma das quatro forças da natureza, sendo as outras três: **eletromagnética (fem)**, **fraca (fr)** e **forte (fo)**, cujos significados foram vistos no resumo histórico do MPPE apresentado anteriormente.

Logo depois, em 1916 (*Sitzungsberichte Preussische Akademie der Wissenschaften* **2**, p. 189; 424), o astrônomo alemão Karl Schwarzschild (1873-1916) encontrou uma solução rigorosa para a EE, ao considerar uma carga puntiforme de massa m colocada em um campo gravitacional (**cg**) isotrópico e estático. Essa solução ficou mundialmente conhecida como a **Métrica de Schwarzschild** e que, no entanto, apresentava a singularidade infinita (∞): $(1 - 2mG/r)^{-1}$, e que ocorre quando $r = 2 m G$, hoje conhecido como o **raio** (r_{BN}) de um **buraco negro** (“black hole”) (BN).

Em 1917 (*Sitzungsberichte Preussische Akademie der Wissenschaften* **1**, p. 142), Einstein encontrou uma solução para a sua equação que era uma solução dinâmica. Note-se que, por essa época, não havia nenhuma evidência experimental sobre a dinâmica do Universo, isto é, se o seu raio dependia do tempo. Então, para contornar essa dificuldade, ele formulou a hipótese de que as forças entre as galáxias eram independentes de suas massas e que variavam na razão direta da distância entre elas, isto é, havia uma “repulsão cósmica”, além, é claro, da “atração gravitacional Newtoniana”. Matematicamente, essa hipótese significava acrescentar um termo ao primeiro membro de sua equação – o famoso **termo cosmológico** ou **termo de repulsão cósmica** ($\Lambda g_{\mu\nu}$). Desse modo, Einstein postulou que o Universo era estático e, usando sua equação, demonstrou ser o mesmo finito e de curvatura riemanniana positiva ou esférica. Em virtude disso, o seu modelo cosmológico ficou conhecido como o **Universo Cilíndrico de Einstein**, em que o espaço é curvo, porém o tempo é retilíneo. Note-se que, em 1922 (*Zeitschrift für Physik* **10**, p. 377), o matemático russo Aleksandr Friedmann (1888-1925)

resolveu a EE com $\Lambda = 0$ e, ao assumir a hipótese de que a matéria homogênea do Universo se distribuía isotropicamente no espaço, encontrou duas soluções não estáticas: em uma delas o Universo se expandia com o tempo e, na outra, se contraía. Note-se que esse Universo, na linguagem de hoje, era um **estado de vácuo quântico** com densidade de energia infinita.

A possibilidade teórica de um **Universo em Expansão** prevista por Friedmann começou a se tornar realidade devido aos trabalhos realizados pelo astrônomo norte-americano Edwin Powell Hubble (1889-1953). Com efeito, em dezembro de 1924, trabalhando com o novo telescópio *Hooker* do *Observatório de Monte Wilson*, Hubble estava examinando uma fotografia da *nebulosa (galáxia) de Andrômeda* (M31) [M, do catálogo preparado pelo astrônomo francês Charles Messier (1730-1817), em 1771 (ver verbete nesta série)]. Nesse exame, encontrou uma estrela do mesmo tipo existente em nossa nebulosa (galáxia): a **Via Láctea**. Continuando a estudar as nebulosas fora de nossa Galáxia, chegou à seguinte conclusão: - *As galáxias são distribuídas no espaço de modo homogêneo e isotrópico*. Assim, pela primeira vez, a uniformidade do Universo não era colocada **a priori**, ela provinha de uma observação. Essas observações de Hubble foram publicadas em 1925 (*Astrophysical Journal* **62**, p. 409) e em 1926 (*Astrophysical Journal* **63**, p. 236; **64**, p. 321). Logo depois, em 1927 (*Annales de la Société Scientifique de Bruxelles* **47A**, p. 49), o astrônomo belga, o Abade Georges-Henri Edouard Lemaître (1894-1966) confirmou teoricamente o modelo dinâmico do Universo e, nessa ocasião, afirmou que o Universo teria começado a partir da explosão de um **átomo primordial** ou **ovo cósmico**. É oportuno registrar que, em 1929 (*Proceedings of the National Academy of Sciences* **15**, p. 169), Hubble fez outra grande descoberta ao observar cerca de 18 galáxias próximas de nossa Galáxia e percebeu que havia no espectro das mesmas um deslocamento para o vermelho (*red shift*). Interpretado esse deslocamento como devido ao **Efeito Doppler (1842)-Fizeau (1848)** {aumento do comprimento de onda (λ) [correspondente à diminuição de sua frequência (ν), pois $c = \lambda\nu$] de uma radiação **eletromagnética** ao se aproximar da fonte receptora (ver verbete nesta série)}, o mesmo significava uma “fuga” das galáxias, em relação ao observador. Ao calcular a distância entre as várias galáxias, concluiu que (logo conhecida como **Lei de Hubble**): - *As galáxias se afastam uma das outras com uma velocidade (V) proporcional à distância (D) que as separam*. A proporcionalidade (H_0) entre V e H, traduzida pela expressão $V = H_0 D$, foi estimada por Hubble,

ainda nessa ocasião, no valor de: $H_0 \approx 0,5 \times 10^9$ anos, significando dizer que a explosão do “ovo cósmico lemaîtreano” acontecera há cerca de 1 bilhão de anos (ba) (hoje: $\approx 13,7$ ba). Como, em 1934 (*Astrophysical Journal* **74**, p. 43), Hubble e o astrônomo norte-americano Milton La Salle Humason (1891-1972) fizeram um novo cálculo para H_0 , aquela lei passou então a ser conhecida como **Lei de Humason-Hubble**, usada até hoje para calcular a idade do Universo e que corresponde ao inverso de H_0 (ver verbete nesta série).

O **Modelo Cosmológico de Friedmann-Lemaître** foi estudado, em 1948 (*Physical Review* **73**, p. 803), pelos físicos norte-americanos Ralph Asher Alpher (1921-2007), Bethe (de origem alemã) e Gamow (de origem russa), ocasião em que formularam o famoso **modelo cosmológico $\alpha\beta\gamma$** (Alpher, Bethe, Gamow), no qual o “ovo cósmico lemaîtreano” formado de **nêutrons** (n), no instante do **Big Bang** (BB), se desintegrou em **prótons** (p) e **elétrons** (e^-) [ver o **decaimento β** : $n \rightarrow p + e^- + \nu (\bar{\nu}_e)$]. Ao serem formados esses p, alguns colidiram com n que ainda persistiam e, gradualmente, iam formando os núcleos mais pesados da **Tabela Periódica dos Elementos**, num processo que ficou conhecido como **nucleossíntese** e, a temperatura correspondente a essa explosão, conhecida como **radiação cósmica de fundo de microonda** (RCFM) [“Cosmic Microwave Background” (CMB)], foi determinada, também em 1948 (*Physical Review* **74**, p. 1198), por Alpher e o físico norte-americano Robert C. Herman (1922-1997), também colaborador de Gamow, que encontraram para a RCFM [usando a **Lei de Stefan-Boltzmann** (ver verbete nesta série), desenvolvida pelos físicos austríacos Josef Stefan (1835-1893). em 1879 (*Sitzungsberichte der Kaiserlichen Akademie der Wissenschaften zu Wien* **79**, p. 391) e Ludwig Boltzmann (1844-1906), em 1884 (*Annalen der Physik* **22**, p. 31; 291)] um valor de aproximadamente 5 K. É interessante destacar que a RCFM foi detectada com o valor de (3.5 ± 1) K, em 1965, em trabalhos independentes dos norte-americanos, os astrofísicos Robert Henry Dicke (1916-1997), Phillip James Edwin Peebles (n.1935), Peter Guy Roll e David Todd Wilkinson (1935-2002) (*Astrophysical Journal* **142**, p. 414) e os radio-astrônomos Arno Allan Penzias (n.1933; PNF, 1978) (de origem alemã) e Woodrow Wilson (n.1936; PNF, 1978) (*Astrophysical Journal* **142**, p. 419). Note-se que Penzias e Wilson, em certo dia de maio de 1934, haviam usado uma

antena de 20 pés que havia sido construída pela *Bell Telephone Laboratories* em Holmdel, New Jersey, nos Estados Unidos e mediram por intermédio dos satélites *Echo* e *Telstar*, **microondas galácticas** de 7,35 cm, em latitudes fora do plano da **Via Láctea** e, desse modo, descobriram que tais **microondas** eram independentes da direção apontada pela antena, isto é, eram isotrópicas. É oportuno registrar que o termo **Big Bang** (BB) foi cunhado, pejorativamente, pelo astrofísico inglês Sir Fred Hoyle (1915-2001), no último programa de rádio de uma série intitulada **The Nature of Things** que apresentou na *British Broadcasting Corporation* (BBC), em 1950, uma vez que, também em 1948, e em trabalhos independentes, Hoyle (*Monthly Notices of the Royal Astronomical Society* **108**, p. 372) e os astrofísicos, o austro-inglês Sir Hermann Bondi (1919-2005) e o austro-norte-americano Thomas Gold (1920-2004) (*Monthly Notices of the Royal Astronomical Society* **108**, p. 252), haviam proposto o então conhecido **modelo cosmológico estacionário de Bondi-Gold-Hoyle** (BGH) (vide verbete nesta série).

Muito embora a detecção da RCFM, em 1965, tenha dado bastante crédito ao MPBB, este começou a ser contestado nas décadas de 1960 e 1970, em virtude de sua dificuldade em explicar quatro grandes problemas (*puzzles*). O primeiro deles, conhecido como **problema do horizonte** (*horizon puzzle*), refere-se à homogeneidade e isotropia do Universo; o segundo, conhecido como **problema da planura** (*flatness puzzle*), diz respeito à densidade Ω de massa do Universo, cujo valor, de acordo com o MPBB, é dado por: $\Omega - 1$ proporcional a $t^{2(1-n)}$, com $n < 1$. Assim, se $\Omega < 1$, a densidade de massa é insuficiente para deter a expansão, e o Universo continuará a expandir-se para sempre; se $\Omega > 1$, a expansão acabará, e o Universo presumivelmente colapsará em outra “bola de fogo” (*big crunch*), significando que ele é *fechado*; por fim, se $\Omega = 1$, então a expansão seguirá para sempre, e sempre diminuindo, mas sem chegar nunca a parar totalmente, indicando que o Universo é **plano**. O terceiro dos problemas enfrentados pelo MPBB relaciona-se com as **inhomogeneidades** (*inhomogeneity puzzle*) do Universo observável, composto de galáxias, aglomerados de galáxias e superaglomerados de galáxias, uma vez que, por aquela teoria, esse espectro de não-uniformidade deve ser considerado *ad hoc* no MPBB, como parte de suas

condições iniciais. Por fim, o quarto problema tem haver com a produção de **monopolos magnéticos** (MM) na ocasião do início do Universo, daí esse problema ser conhecido como o **problema dos monopolos** (*monopole puzzle*). Destaque-se que tais partículas, previstas pelo físico inglês Paul Adrien Maurice Dirac (1902-1984; PNF, 1933), em 1931 (*Proceedings of the Royal Society of London* **A133**, p. 60), ainda não foram observadas (ver verbete nesta série).

Para contornar os problemas apresentados pelo MPBB descritos acima, acrescido da presença incômoda de Λ , os físicos, o russo Aleksandr A. Starobinsky (n.1950), em 1979 (*Pis'ma v Zhurnal Eksperimental'noi i Teoreticheskoi Fiziki* **30**, p. 719), e o norte-americano Alan Harvey Guth (n.1947), em 1981 (*Physical Review* **D23**, p. 347), formularam o **Modelo Cosmológico Inflacionário** (MCI), segundo o qual o Universo teria começado também com um BB, ocorrido entre $(15 \text{ e } 20) \times 10^9$ anos atrás. No instante do BB ($t = 0$ s), houve criação de **matéria** e de **antimatéria** [constituídas de partículas de **carga elétrica** ($e^{\pm 0}$)], em quantidades iguais, assim como as quatro forças da natureza (**fg, fem, fr, fo**) também foram “criadas”, mas estavam acopladas. “supostamente” regida por uma única **lei física** (envolvendo certas **simetrias**), traduzida pelo hoje famoso **Teorema CPT**, que é o princípio segundo o qual os sistemas físicos são **invariantes** para as transformações (**invariância “gauge”**) que envolvem, concomitantemente, as **operações** de inversão da carga (C: troca de e por $-e$), **inversão de paridade** (P: troca de \mathbf{r} por $-\mathbf{r}$) e **inversão temporal** (T: troca de t por $-t$).

É oportuno registrar que, em 1952 (*Physical Review* **88**, p. 101), Wick e os físicos norte-americanos Arthur Strong Wightman (n.1922) e Eugene Paul Wigner (1902-1995; PNF, 1963) (de origem húngara) propuseram que reações entre as partículas/antipartículas obedeciam à **simetria (invariância) carga-paridade** (CP). Contudo, em 1964, experiências independentes realizadas pelos físicos, os norte-americanos James Henry Christenson (1935-2015), James Watson Cronin (1931-2016; PNF, 1980), Val Logsdon Fitch (1923-2015; PNF, 1980) e o francês René Turlay (1932-2002) (*Physical Review Letters* **13**, p. 138), e A. Abashian, R. J. Abrams, D. W. Carpenter, G. P. Fisher, Bernard (“Ben”) Marie Karel Nefkens (1934-2014) e James H. Smith (*Physical Review Letters* **13**, p. 243), observaram a **violação** da CP do sistema $K^0 - \bar{K}^0$ (ver verbete nesta série).

Voltemos ao MPBB. À medida que o tempo fluía, constituiu-se a conhecida **Era de Planck** (EP), como veremos a seguir. Assim, ocorrido 10^{43} seg [**Tempo de Planck**: $t_p = (G h/c^5)^{1/2}$], o Universo apresentava um comprimento de $\approx 10^{-33}$ cm [**Comprimento de Planck**: ($\ell_p = h G/c^3$)]; uma massa (homogênea e isotrópica) de $\approx 10^{-5}$ g [**Massa de Planck**: $m_p = (c h/G)^{1/2}$]; uma temperatura de $\approx 10^{32}$ graus Kelvin (K) [**Temperatura de Planck** (T_p)]; e uma energia de $\approx 10^{19}$ GeV {**Energia de Planck**: $E_p = m_p c^2 = [h c^5/(2\pi G)]^{1/2}$ }. Observe-se que, decorrido 10^{-35} s contado a partir do BB, o Universo sofreu um período de expansão muito acelerada, isto é, uma **inflação**, durante o qual o Universo aumentou cerca de 10^{50} vezes e sua temperatura baixou para $\approx 10^{27}$ K.

Continuemos com o histórico do MPBB. O MCI apresentou explicações para três dos problemas (“*puzzles*”) do BB. Com efeito, como o Universo teria sido muito maior no fim do período inflacionário do que o previsto pelo MPBB, o espaço seria muito mais achatado, o que explicaria o **problema da planura**. Por outro lado, por ser mais chato e liso o Universo na época da transição de fase entre a época inflacionária e o ritmo linear do Universo de hoje, produziram-se muito menos MM, o que resolveria o **problema dos MM**. Quanto ao **problema do horizonte**, o MCI apresentou a seguinte explicação. Logo depois que o Universo se iniciou (no t_p), a **fg** desacopou-se das outras três forças (**fem, fr, fo**) e ele sofreu um tipo de super-resfriamento, produzindo um “congelamento” destas forças, por intermédio de um mecanismo denominado de **transição de rolamento lento** (“*slow rolleyer transition*”). Desse modo, quando ocorreu a **fase inflacionária** (10^{-35} - 10^{-33})s, quaisquer irregularidades do Universo foram simplesmente aplainadas, daí a sua homogeneidade e isotropia atuais.

Muito embora o MCI tivesse contornado as dificuldades do MPBB, conforme vimos acima, aquele modelo apresentava outro problema, pois, se a fase de transição entre o Universo “super-resfriado” e o estado de expansão linear atual ocorresse subitamente, haveria a formação de “bolhas” (como ocorre no surgimento de cristais de gelo em qualquer água superfria) que se expandiriam gradualmente e se juntariam umas às outras, até a situação de expansão linear do Universo que perdura até hoje. Contudo, mesmo que as “bolhas” crescessem à velocidade da luz, estariam se afastando umas das outras e, portanto, nunca se juntariam. Essa dificuldade foi resolvida, em 1982, em trabalhos independentes realizados pelos físicos, o russo Andrei Dimitrievich Linde

(n.1948) (*Physics Letters* **B108**, p. 398), e os norte-americanos Andréas Albrecht e Paul J. Steinhardt (n.1952) (*Physical Review Letters* **48**, p. 1220), ao formularem o **Novo Modelo Cosmológico Inflacionário** (NMCI), segundo o qual o fato de as “bolhas” não se juntarem poderia ser evitado se elas fossem tão grandes que nossa região do Universo estivesse toda contida numa única bolha. No entanto, para que isso ocorresse, a “quebra de simetria” deveria acontecer muito lentamente dentro da “bolha”, o que é perfeitamente possível de acordo com a **Teoria de Grande Unificação** (TGU) [unificação das **fem**, **fr** e **fo** e conhecida como **força eletronuclear (fen)**], por intermédio de um mecanismo denominado de **transição de rolamento lento** (“*slow rolleyer transition*”), segundo a qual o **próton** é uma partícula instável (vida média $\approx 10^{31}$ anos) e tendo o MM como um de seus produtos de decaimento. Note-se que a TGU se deve aos trabalhos dos físicos, o paquistanês Salam e o indiano Jogesh C. Pati (n.1937), em 1972 (*Proceedings of the 16th International Conference on High Energy Physics*) e aos norte-americanos Sheldon Lee Glashow (n.1932; PNF, 1979) e Howard Mason Georgi (n.1947), em 1974 (*Physical Review Letters* **32**, p. 438) (vide verbete nesta série).

Como novos problemas foram encontrados nesse NMCI como, por exemplo, o fato de que a “bolha” única deveria ser maior do que o Universo à época, conforme foi mostrado pelo astrofísico inglês Stephen William Hawking (n.1942) e seus colaboradores Ian G. Moss e John M. Stewart (1943-2016), em 1982 (*Physical Review* **D26**, p. 2681), e que as flutuações quânticas iniciais deveriam crescer mais do que o esperado, indicando um tempo de rolamento muito mais lento, o próprio Linde, em 1983 (*Physics Letters* **B129**, p. 177), apresentou o **Modelo Cosmológico Inflacionário Caótico** (MCIC), no qual não há transição de fase ou super-resfriamento. A ideia central desse modelo consiste em supor uma distribuição inicial caótica de um **campo ϕ de bósons de Higgs**, cujas flutuações quânticas gerariam um estado de energia positiva [efeito gravitacional positivo (repulsivo), equivalente à **constante cosmológica** (Λ)] capaz de compensar a atração gravitacional negativa, de modo que a energia total do Universo seja completamente nula. É oportuno registrar que Linde, em 1974 (*Pis'ma v Zhurnal Eksperimental'noi i Teoreticheskoi Fiziki* **19**, p. 183), já havia apresentado a ideia de que um mecanismo similar ao **Mecanismo de Higgs** (MH) poderia produzir o efeito gravitacional positivo referido acima. Note-se que este mecanismo (fundamental para explicar as massas das partículas vistas no histórico da MPPE) foi conceituado, em 1964, em trabalhos independentes, dos físicos, o inglês Peter Ware Higgs (n.1929; PNF, 2013) (*Physics Letters* **12**, 132;

Physical Review Letters **13**, p. 508), os belgas François Englert (n.1932; PNF, 2013) e Robert Brout (n.1928) (*Physical Review Letters* **13**, p. 321), e G. S. Guralnik, C. R. Hagen e o físico indiano Thomas Walter Bannerman Kibble (1932-2016) (*Physical Review Letters* **13**, p. 585) (ver verbete nesta série).

Vistos os históricos dos MPPE e MPBB, vamos concluir este verbete sobre a RCFM. Conforme já registramos, antes do BB, o nosso Universo era um **estado de vácuo quântico** (EVQ) com *densidade de energia* infinitamente grande e temperatura altíssima ($\approx 10^{32}$ K). Então, no instante do BB ($t = 0$ s), houve criação de **matéria (partícula)** e de **antimatéria (antipartícula)** em quantidades iguais, assim como as quatro (4) forças da natureza (**fg, fem, fr, fo**) também foram “criadas”, mas estavam acopladas, “supostamente” regidas por uma única (!?) **lei física**, envolvendo certas **simetrias**, sendo estas reunidas no hoje famoso **Teorema CPT**. Este, como já registramos, é baseado no princípio segundo o qual os sistemas físicos são **invariantes** para as transformações (**invariância “gauge”**) que envolvem, concomitantemente, as **operações** de **inversão da carga** (C: troca de e por $-e$); **inversão de paridade** (P: troca de r por $-r$); e **inversão temporal** (T: troca de t por $-t$).

Quando o Universo começou a se esfriar, as 4 forças foram se desacoplando, o mesmo acontecendo com as **simetrias** e, em decorrência, foram surgindo novas **leis físicas** (hoje reunidas nos MPPE e MPBB). Com efeito, no final do **tempo de Planck** (10^{-43} s), a **fg** desacoplou-se das outras três forças da Natureza e, em seguida, o Universo sofreu um período de expansão muito acelerada [$(10^{-35} - 10^{-33})$ s], isto é, uma **era inflacionária**, tendo o Universo, em seu final, atingido uma temperatura de $\approx 10^{27}$ K, ocasião em que a *densidade de energia* do EVQ, transformou-se em “**fótons muito quentes**” (início da RCFM!?) em virtude do **aniquilamento dos pares** de **partículas** e **antipartículas** que se foram formando, segundo a **Mecânica Quântica Relativística**, tendo como base a **Equação de Dirac** (1928) (MQR/ED).

Decorrido 10^{-5} s do BB, em que a temperatura do Universo era de $\approx 10^{13}$ K, houve a **quebra espontânea** da CP (por um processo até hoje desconhecido) e, então, ocorreu a formação de 1 bilhão (10^9) e 1 partícula contra 1 bilhão de antipartículas. Neste caso, no entanto, devido também ao **aniquilamento** também estudado pelo MQR/ED, cada partícula restante é acompanhada de 10^9 de **fótons menos quentes** (continuando a compor a RCFM!?) dos que os do final da **era inflacionária**.

Nesta oportunidade é fundamental acrescentar que, quando decorreram 380.000 anos, o Universo atingiu $T = 3.000 \text{ K}$, ocasião em que se formou o primeiro átomo de H, tornando o Universo transparente e permitir que a RCFM chegasse até nós (en.wikipedia.org). É ainda oportuno dizer que, naquela época, as **fem** e **fr** se desaclopam da **fo** e constituíram a **força eletrofraca** que, como vimos antes, é composta pelo **fóton** (γ), mediadora da **fem**, e pelo Z^0 , um dos três mediadores da **fr**. Desse modo, foi possível existir o H, pois o γ faz o **elétron** girar em torno do **próton**, enquanto o Z^0 o faz girar em uma **hélice de rosca-direita**, que **quebra a simetria (invariância) P** (ver verbete nesta série).

Do que tratamos até aqui, surgem duas questões: 1) *Por que existe uma assimetria matéria-antimatéria?*; e 2) *Que tipo são as partículas/antipartículas?*

Uma das primeiras respostas a essas questões, foi apresentada pelo físico russo Andrey Dmitriyevich Sakharov (1921-1989; PNPaz, 1975), em 1967 (*Pis'ma Zhurnal Eksperimental'noi i Teoreticheskoi Fiziki* **5**, p. 32; *JETP Letters* **5**, p. 24), ao afirmar que assimetria devia-se à **Quebra Espontânea da Simetria CP** (QES-CP) (observada em 1964, como já anotamos), sobrando muito mais **bárions** [p. ex.: **prótons** (d.1919) e **nêutrons** (d. 1932)] do que **antibárions** [p. ex.: **antiprótons** (d.1955) e **antinêutrons** (d. 1956)]. Portanto, ele propôs o que hoje se conhece como processo de **bariogênese**, que é a base da **nucleossíntese (Tabela Periódica dos Elementos)**, proposta por Alpher, Bethe e Gamow, em 1948, como já observamos antes.

Outra possível resposta para qual o tipo de **partículas/antipartículas** derivada da QES-CP, seriam os **quarks/antiquarks** (1964). Contudo, nesse caso, haveria uma nova questão. Com efeito, segundo já foi destacado, algumas das partículas **hadrônicas** são constituídas de três **quarks** iguais [p. ex.: Δ^{++} (uuu) e Δ^- (ddd) (d. 1953) e Ω^- (sss) (d.1964)] e por serem os **quarks** partículas **fermiônicas**, essas três partículas violariam o PEP e, por isso, foi postulado que o **quark** possuiria mais um número quântico: a **cor** (1964). Por outro lado, segundo a QCD (1973), os **quarks/antiquarks** (q/\bar{q}) são ligados por uma **força forte (fo)** cujos mediadores são os **glúons** (g/\bar{g}), e não podem ser isolados. Em vista do exposto acima, após 10^{-5} s do BB, aconteceu a formação de um **plasma de quarks(antiquarks)-glúons(antiglúons)**, e o seu aniquilamento, traduzido por **fótons quentes**, também poderia ser a origem da RCFM. É interessante registrar que em 1929 (*Physical Review* **33**, p. 195), os norte-americanos, o físico e químico Irving Langmuir (1881-1957; PNQ, 1932) e o físico Lewi Tonks (1879-1941) introduziram o

conceito de **plasma** para representar um gás formado por partículas carregadas como, p. ex.: **íons**, que são átomos que perdem ou recebem elétrons e, sendo móvel, pelo menos um dos tipos de **íons**. No caso que estamos considerando, os “**íons**” são: **bárions/antibárions** ou **quarks/antiquarks**.

Para dar um fecho neste verbete, faremos um breve comentário sobre os dois processos de formação de **partículas/antipartículas** que originou a RCFM. No **bariogênese** (en.wikipedia.org), ele decorre de **bárions** [p. ex.: **prótons** (uud) e **nêutrons** (udd)] e de **antibárions** [por exemplo: **antiprótons** ($\bar{u} \bar{u} \bar{d}$) e **antinêutrons** ($\bar{u} \bar{d} \bar{d}$)] e no **plasma de quarks(antiquarks)-glúons(antiglúons)** (en.wikipedia.org), envolvem **quarks/antiquarks** (q/\bar{q}). Ora, como nos dois casos, há participação inicial destes últimos (q/\bar{q}) e considerando que existem seis tipos de **quarks** (u, d, s, c, b, t) e seus respectivos **antiquarks** ($\bar{u}, \bar{d}, \bar{s}, \bar{b}, \bar{t}$), surge então a pergunta: como o Universo, por ocasião de seu BG e que deu origem a sua formação atual, fez a escolha do tipo de **quark**? Por fim, ainda com relação à RCFM, cremos ser pertinente formular outra pergunta: por que os **léptons** [p. ex.: **elétrons** (e^-) e **pósitrons** (e^+)] que também contribuíram para aquela radiação (pois $e^- + e^+ \rightarrow 2 \gamma$), não têm estrutura quarkônica?

Esperamos que o leitor possa acrescentar outras intrigantes questões.



ANTERIOR

SEGUINTE