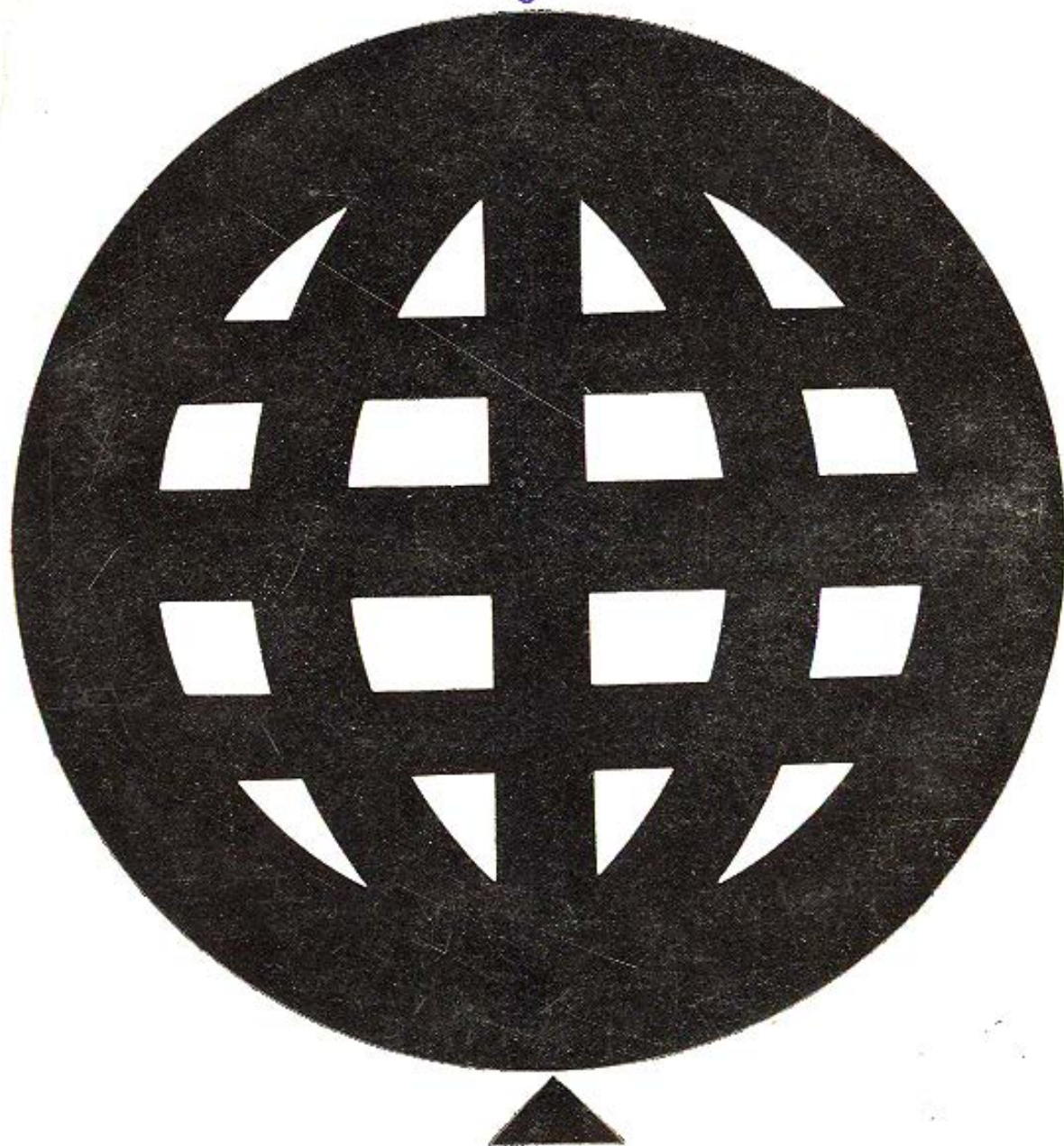




حرج گاموف

نیروی ثقل

ترجمہ رضا اقصی



جورج گاموف

نیروی ثقل

ترجمه رضا اقصی



شرکت سهامی کتابهای جیبی

تهران - خیابان شاهرضا - خیابان خارك - شماره ۶۵

تلفن ۶۵۷۶۳

This is an authorised translation of
GRAVITY by George Gamow.

Copyrightc. 1962 by

Educational Services Inc.

Published by Doubleday & Company,
Garden City.

با همکاری مؤسسه انتشارات فرانکلین

این کتاب در پنج هزار نسخه در شرکت سهامی افست به چاپ رسید.

چاپ اول، شرکت سهامی کتابهای جیبی ۱۳۶۷

... از روی کندشدن مشهود دوران زمین می توان حساب کرد که عقب نشینی ماه در ۸ میلیمتر ($\frac{1}{4}$ اینچ) در هر دوران کامل است. بنابراین هر وقت که يك ماه نو مشاهده می کنید از شما دورتر از ماه نو پیشین است ...

... این بیان که «آنچه بالامی رود باید پایین بیاید» بیانی است قدیمی و کلاسیک که دیگر صحت ندارد. بعضی از راکتهایی که در سالهای اخیر از سطح زمین پرتاب شده ماهواره هایی از زمین شده اند، با عمری جاودان ...

فهرست مطالب

<u>صفحه</u>	<u>عنوان</u>
۵	پیشگفتار
۹	فصل ۱ چگونه چیزها فرو می‌افتند
۳۰	فصل ۲ سیب و ماه
۴۵	فصل ۳ حساب دیفرانسیل
۶۴	فصل ۴ مدارهای سیاره‌ای
۷۷	فصل ۵ زمین‌چون فر فره‌ای گردان
۸۶	فصل ۶ کشندها
۱۰۴	فصل ۷ پیروزیهای مکانیک آسمانی
۱۱۷	فصل ۸ ثقل گرینز
۱۳۳	فصل ۹ تئوری ثقل اینشتین
۱۶۰	فصل ۱۰ مسائل حل نشدهٔ ثقل
۱۷۱	ثقل و تئوری کوانتوم

پیشگفتار

ثقل بر جهان حکم فرمایی می کند. یکصد پیلون ستاره کهکشانی ما را بهم پیوسته نگاه می دارد؛ زمین را بر گرد خورشید و ماه را بر گرد زمین به دوران در می آورد؛ سیب را بر درخت می رساند و مانع سقوط هواپیما بر زمین می شود. در تاریخ درك ثقل به وسیله انسان سه نام بزرگ وجود دارد: گالیله، که نخستین کسی بود که سقوط آزاد و سقوط غیر آزاد را مطالعه کرد؛ ایزاک نیوتن، که نخستین بار ثقل را همچون نیرویی جهانی تصور کرد؛ و آلبرت اینشتین، که گفت ثقل چیزی نیست جز انحنای فضا. چهار بعدی.

در این کتاب از این سه مرحله بحث خواهیم کرد

يك فصل برای کارهای گالیله، شش فصل در نظریات نیوتن و پیشرفت حاصل از آنها، يك فصل مختص اینشتین، و يك فصل به فرضیات بعد از اینشتین در باره رابطه میان ثقل و دیگر پدیده‌های فیزیکی. تأکید در باره «کلاسیکها» در این مبحث از این واقعیت برخاسته است که تئوری ثقل جهانی يك تئوری کلاسیک است. بسیار محتمل است که رابطه‌ای پنهانی میان ثقل از يك طرف و میدان برقاطیس و ذرات مادی از طرف دیگر وجود داشته باشد، اما هنوز هیچ کس آمادگی ندارد که بگوید این چه نوع رابطه‌ای است. و راهی برای پیشگویی نیست که چه وقت و چه پیشرفت مهمی در این زمینه صورت خواهد گرفت.

با در نظر گرفتن سهم «کلاسیکی» تئوری گرانش، مؤلف ناچار بوده است که تصمیم مهمی در باره کاربرد ریاضیات بگیرد. وقتی که نیوتن نخستین بار ثقل جهانی را تصور کرد، هنوز ریاضیات به اندازه‌ای توسعه نیافته بود که نیازمندیهای نتایج نجومی نظریات وی را برطرف سازد. از رو نیوتن می‌بایست روش ریاضی خاص خود را، که اکنون

معروف به حساب دیفرانسیل و انتگرال است، بیشتر برای جوابگویی به مسائلی که از تئوری گرانش جهانی برمی-خاست، به کار بندد. بنابراین، نه فقط از نظر تاریخی، معقول این است که این کتاب بحثی از اصول حساب دیفرانسیل را حاوی باشد. خواننده‌ای که توانایی این را دارد که در فصل سوم کتاب، که در آن از حساب دیفرانسیل بحث شده است، متمرکز شود، به یقین از آن به عنوان مبانی مطالعات بعدی در فیزیک استفاده خواهد کرد. از طرف دیگر، کسانی که از فورمولهای ریاضی بیم دارند می‌توانند، بدون آنکه برای درک موضوعهای بعدی دچار زحمت شوند، این فصل را نادیده بگیرند. اما اگر میل دارید که علم فیزیک یاد بگیرید، سعی کنید که فصل سوم را بفهمید.

جورج گاموف

دانشگاه کولورادو

۱۳ ژانویه ۱۹۶۱

فصل ۱

چگونه چیزها فرو می افتند



مفهوم «بالا» و «پایین» از زمانی بس قدیم متداول است، و این بیان که «هر چیز که بالا می رود باید فرو افتد» ممکن است توسط يك آدم ثنادر تال بر چیزی نقش شده باشد. در زمانهای بسیار قدیم، زمانی که جهان را مسطح می پنداشتند، «بالا» امتداد آسمان، یعنی جایگاه خدایان بود، در حالی که «پایین» امتدادی بود به سوی زیر جهان. آنچه جنبه الهی نداشت تمایلی طبیعی به فرو افتادن داشت، و فرشته‌ای که از آسمان اعلا فرو می افتاد ناچار به جهنم سفلا و اصل می شد؛ و با آنکه منجمان عالیقدر یونان باستان، همچون

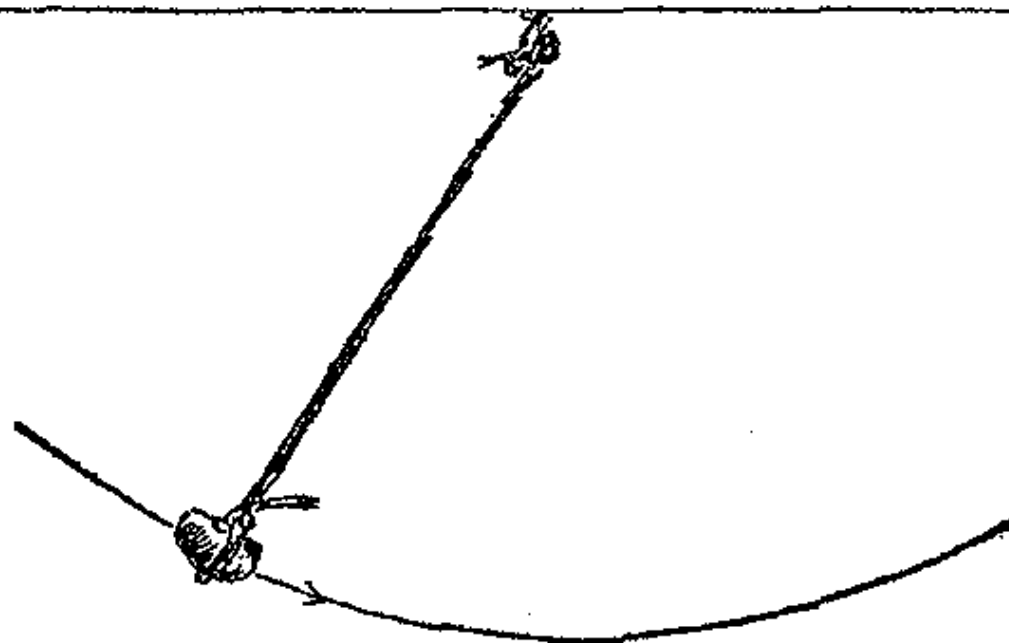
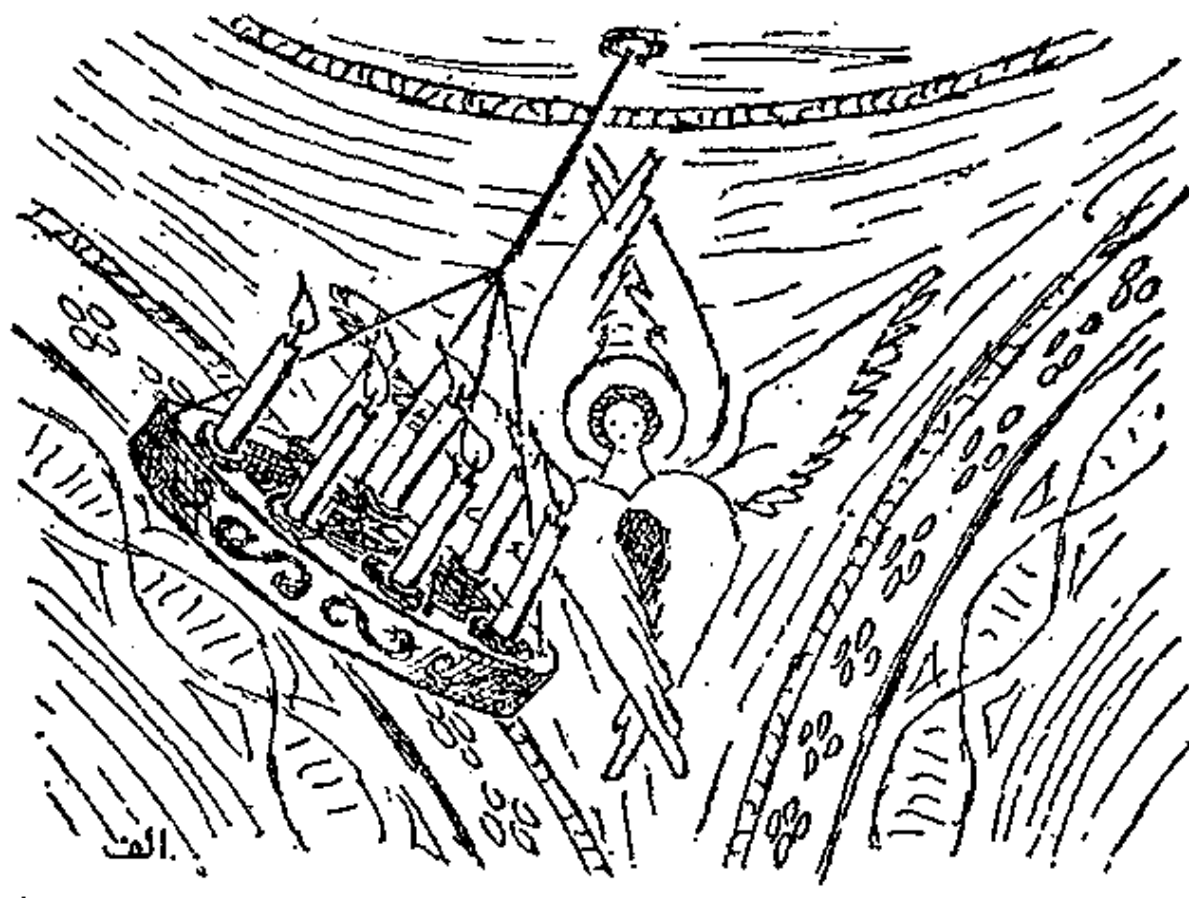
اراتوستنس و آریستارخوس، قاطعترین دلایل را بر گردی زمین عرضه داشتند، مفهوم امتدادهای «بالا و پایین» در فضا در سراسر قرون وسطا باقی ماند، و به این نظریه که زمین ممکن است کروی باشد طعنه می‌زد. البته چنین استدلال می‌شد که اگر زمین گرد باشد، آنوقت مردمانی که در نقاط متقاطع کره زمین زندگی می‌کنند به فضای خالی زیرین فرو خواهند افتاد و، بدتر از همه، همه آب اقیانوسها در همان امتداد فرو خواهد ریخت .

وقتی که با سفر ماژلان به دور زمین، کرویت زمین عاقبت در نظر هر کس محرز شد، لازم می‌آمد که مفهوم «بالا و پایین» همچون امتدادی مطلق در فضا تغییر یابد . کره زمین به حالت سکون در مرکز جهان در نظر گرفته شده بود، در حالی که دیگر اجرام آسمانی، متصل به کراتی بلورین، بر گرد آن در گردش بودند. این تصور از جهان، یا کیهان‌شناخت، از منجم یونانی بطلمیوس و از ارسطوس - چشمه گرفته بود. حرکت طبیعی تمام اجسام مادی رو به مرکز زمین بود، و تنها آتش، که چیزی الاهی در خود

داشت، از این قانون تبعیت نمی کرد، و از کننده‌های سوزان
رو به بالا برمی‌خاست. قرن‌ها فلسفه ارسطویی و علم‌مدرسی
بر اندیشه آدمی غلبه داشت. پرسشهای علمی با استدلال‌های
جدلی پاسخ داده می‌شد، و هیچ کوششی برای بررسی
درستی یا نادرستی احکام، از راه آزمایش مستقیم، صورت
نمی‌گرفت. مثلاً چنین می‌پنداشتند که اجسام سنگین تندتر
از اجسام سبک فرو می‌افتند، اما هیچ مدرکی در دست نیست
که در آن روزها کوششی برای بررسی حرکت اجسامی
که فرو می‌افتند، به عمل آمده باشد. فیلسوفان به این
متعذر می‌شدند که سقوط آزاد تندتر از آن است که بتواند
با چشم آدمی بررسی شود.

نخستین برخورد واقعاً علمی به موضوع طرز سقوط
اجسام از طرف دانشمند معروف ایتالیایی گالیله (گالیلهو
گالیلی، ۱۵۶۴ - ۱۶۴۲) در زمانی صورت گرفت که علم
و هنر داشت از خواب تاریک قرون وسطایی خود بیدار
می‌شد. بنا به روایت تاریخ، که جالب ولی شاید نادرست
ست، همه اینها در روزی آغاز شد که گالیله جوان در

کلیسای جامع شهر پیزا در مراسم عبادت شرکت کرده بود، و بدون خیال به جاری که از سقف آویخته بود نگاه می کرد. یکی از حضار جار را رو به خود کشید و، پس از روشن کردن شمعهایش، آن را به حال خود آزاد ساخت. آنوقت گاليله مشاهده کرد که جار به پیش و پس حرکت می کند (شکل ۱)؛ و در ضمن متوجه شد که، گرچه دامنه نوسانها تدریجاً که جار به حالت سکون نزدیک می شود کوتاهتر می شود، مدت هر نوسان (دوره نوسان) یکسان باقی می ماند. چون به خانه باز گشت، مصمم شد که مشاهده تصادفی خود را، با استفاده از سنگی آویخته به ریسمان، که دوره نوسان آن را به وسیله ضربان نبضش اندازه گرفت، مورد بررسی قرار دهد. نتیجه بررسی این شد که حق با وی بوده است؛ دوره نوسان، هر قدر هم که نوسانها کوتاهتر می شد، همیشه ثابت باقی می ماند. از آنجا که گاليله مغز محققى داشت، دست به يك سلسله آزمایشهایی زد، و سنگهایی به وزنهای مختلف با ریسمانهایی به طولهای متفاوت به کار برد. این بررسیها وی را به کشف حیر



شکل ۱. يك جار (الف) و يك سنگ آویخته به ريسمان
 (ب)، هر گاه رشته اتصالى هر دو به يك اندازه بسند
 باشد، دوره نوسان شان با هم برابر است .

نگیزی کشانید. با آنکه دوره نوسان بستگی به طول

ریسمان دارد (هرچه ریسمان بلندتر باشد بیشتر است) ، هیچ بستگی به وزن سنگ آویخته ندارد. این مشاهده به طور قاطعی با این اصل مسلم مورد قبول متناقض بود که اجسام سنگین تندتر از اجسام سبک فرو می‌افتند. بدیهی است که حرکت يك آونگ چیزی نیست جز سقوط آزاد وزنه‌ای که از امتداد قائمی که به واسطه اتصال به ریسمان اختیار کرده منحرف می‌شود و بر قوسی از يك دایره، که مرکزش نقطه تعلیق است، حرکت می‌کند (شکل ۱).

اگر اجسام سبک و سنگین آویخته به ریسمانهای همطول، که به يك اندازه از وضع تعادل خود منحرف شده‌اند، در مدت‌های متساوی به وضع تعادل خود باز گردند، باید وقتی هم که همه با هم از يك ارتفاع فرو می‌افتند، همزمان بایکدیگر به زمین برسند. برای اثبات این واقعیت برای طرفداران مکتب ارسطویی، گالیله به برج کج پیزا (یا برجی دیگر) بالا رفت (یا شاید یکی از شاگردان خود را به این کار گمارد) و دو وزنه، یکی سبک و دیگری سنگین، را با هم فرو افکند. این دو وزنه در يك زمان به زمین

رسیدند و مخالفان گالیله را متعجب ساختند (شکل ۲).
ظاهراً هیچ مدرک رسمی دربارهٔ این آزمایش وجود
ندارد، اما واقع امر این است که گالیله کسی است که
کشف کرد که سرعت سقوط آزاد به جرم اجسام ساقط
بستگی ندارد. این حکم بعداً با آزمایشهای دقیق فراوان
اثبات شد، و ۲۷۲ سال پس از مرگ گالیله، اینشتین آن
را به عنوان شالودهٔ تئوری نسبیت نیروی ثقل به کار برد،
که بعداً در همین کتاب مورد بحث قرار خواهد گرفت.
به آسانی می‌توان آزمایش گالیله را، بدون دیدار
از شهر پیزا، انجام داد. برای این کار، یک سکهٔ پنجریالی
و یک تکهٔ کوچک کاغذ اختیار کنید و آنها را با هم از یک
ارتفاع فرو افکنید؛ سکه تندتر فرو می‌افتد. اگر یک
لولهٔ استوانه شکل خالی شده از هوا داشته باشید، خواهید
دید که سکه، تکهٔ کاغذ، و یک پرسبک، همه درست بایک
سرعت در لوله فرو می‌افتند.

مرحلهٔ بعدی مطالعهٔ گالیله در سقوط اجسام یافتن
رابطهٔ ریاضی بود میان مدت‌زمان لازم برای سقوط و مسافت



شکل ۳. آزمایش گائیله در پیزا

پیموده شده در مدت سقوط. از آنجا که سرعت حرکت در سقوط آزاد به اندازه‌ای است که مشاهده جزئیات آن به وسیله چشم آدمی نامیسر است، و نیز چون گالیله افزار و اسبابهای مدرنی چون دستگاه فیلمبرداری در اختیار نداشت، بر آن شد که نیروی ثقل را به وسیله‌ای «رقیق» کند. برای این کار، گلوله‌هایی را که از مواد مختلف ساخته شده بود بر سطح شیب‌داری قرار داد تا به جای آنکه سقوط آزاد داشته باشند و به طور قائم بر زمین فرو افتند، در امتداد سطح شیب‌دار سقوط کنند. او به درستی چنین استدلال کرد که چون سطح شیب‌دار يك اتکای نسبی برای اجسام سنگینی که بر روی آن قرار داده شده‌اند فراهم می‌سازد، حرکت حاصل باید شبیه سقوط آزاد باشد جز اینکه مدت سقوط، در ارتفاع معین، به نسبتی که بستگی به شیب سطح دارد، افزایش خواهد یافت. برای اندازه‌گیری زمان، گالیله از يك ساعت آبی استفاده کرد، و مدت زمان را از وزن مقدار آبی که در فواصل مختلف از ساعت فروریخته بود به دست آورد. گالیله مواضع مختلف اجسام را در

ضمن حرکت بر سطح شیبدار در مدت‌های متساوی نشان کرد .

شما نیز می‌توانید این آزمایش گاليله را تکرار کنید و نتایجی را که وی به دست آورد * بررسی کنید . يك مقوای صاف به طول ۱۸۰ سانتیمتر بگیرید: يك سر آن را به اندازه ۵ سانتیمتر از کف میز یا کف اطاق بلند کنید و زیر آن دو کتاب بگذارید (شکل ۳ الف). شیب مقوای عبارت خواهد بود از $\frac{1}{36} = \frac{5}{180}$ ، و همین مقدار ضریبی است که به نسبت آن نیروی ثقل مؤثر بر جسم کاهش می‌یابد. اکنون يك استوانه فلزی بگیرید و آزادانه آن را بر روی سطح مقوای بالا رها کنید. به يك ساعت صدا دار یا يك مترونوم گوش فرادهید و موضع استوانه را در پایان ثانیه اول، دوم، سوم، چهارم، و پنجم نشان کنید. (آزمایش باید

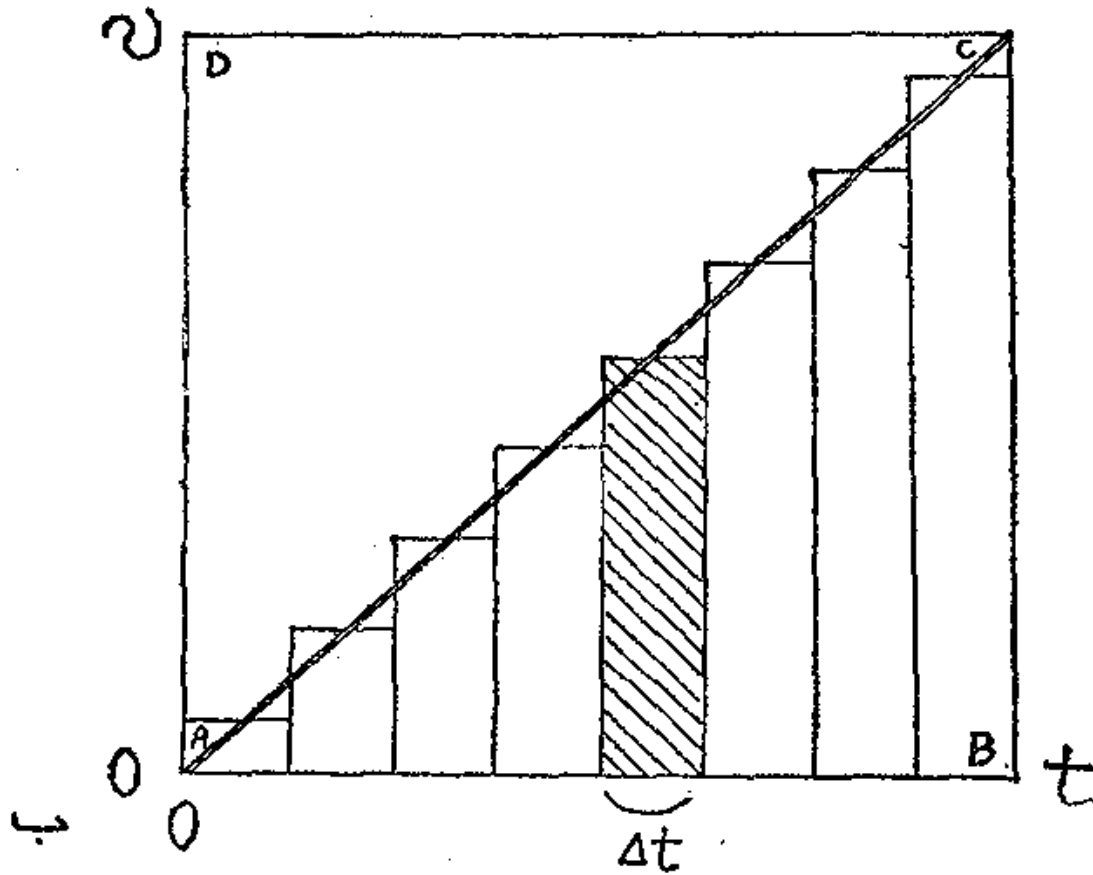
* چون نویسنده شخصاً يك آزمایشگر نیست، نمی‌تواند بر اساس تجربه خودش بگوید که انجام دادن آزمایش گاليله تا چه اندازه آسان است . اما از منابع مختلف شنیده است که این آزمایش چندان هم آسان نیست، و توصیه می‌کند که خواننده این کتاب مهارت خود را در انجام دادن آن بیازماید .

چگونه چیزها فرومی افتند

چند بار تکرار شود تا این مواضع کاملا درست به دست آید. (در تحت این شرایط، فواصل متوالی از بالای مقوا $۱/۳۲$ ، $۵/۳$ ، $۱۱/۹۲$ ، $۲۱/۲$ ، و ۳۳ سانتیمتر خواهد بود. مشاهده می کنیم، چنانکه گالیه نیز مشاهده کرده بود، که مسافتهای پیموده شده در پایان ثانیه دوم، سوم، چهارم، و پنجم به ترتیب ۴، ۹، ۱۶، و ۲۵ برابر مسافت پیموده شده در ثانیه اول است. این آزمایش ثابت می کند که سرعت در سقوط آزاد چنان تغییر می کند که مسافتهای پیموده شده به وسیله $یک جسم متحرک$ به نسبت مجذور مدت زمان حرکت باشد. ($۲^۲=۴$ ؛ $۳^۲=۹$ ؛ $۴^۲=۱۶$ ؛ $۵^۲=۲۵$).

همین آزمایش را با $یک استوانه چوبی$ ، و سپس با استوانه های سبکتر (مثلا از چوب سفید) انجام دهید؛ آنوقت خواهید یافت که سرعت حرکت و مسافتهای پیموده شده در پایان مدت زمانهای متوالی همیشه ثابت باقی می ماند.

مشکلی که گالیه با آن رو به رو شد پیدا کردن قانون تغییر سرعت با زمان بود، تغییر سرعتی که بستگی «مسافت- زمان» بیان شده در بالا ناشی از آن بود. گالیه



شکل ۳. (الف) یک استوانه متحرک بر یک سطح شیبدار؛
(ب) روش گائیله برای انتگراسیون.

در کتاب گفتگو در بارهٔ دو علم نو نوشته است که در صورتی مسافت‌های پیموده شده به نسبت مجذور زمان تغییر می کنند

چگونه چیزها فرومی افتند

که سرعت حرکت متناسب با زمان تغییر کند. در شکل ۳ب شکلی تا اندازه‌ای نو از استدلال گالیله نشان داده‌ایم. نموداری را در نظر بگیرید که در آن سرعت حرکت (v) در مقابل زمان (t) رسم شده است. اگر v مستقیماً متناسب با t باشد، خط مستقیمی به دست خواهد آمد که از (0;0) به (t;v) کشیده شده است. حال مدت زمان میان 0 و t را به مدت زمانهای بسیار کوتاه تقسیم کنیم و خطوط قائمی را که در شکل نشان داده شده رسم کنیم، تا به این ترتیب عده‌ای مربع مستطیل دراز و باریک تشکیل شود. اکنون می‌توانیم شیب ملایم مربوط به حرکت اتصالی جسم را به یک نوع پلکانی تبدیل کنیم که حرکتی نامنظم را نشان می‌دهد که در آن سرعت دفعتهً به مقدار اندک تغییر می‌کند و مدت کوتاهی ثابت می‌ماند تا دوباره در پله بعدی اندکی تغییر کند. هر گاه فواصل زمانی را رفته رفته کوتاهتر و عده آنها را رفته رفته زیادتر کنیم، اختلاف میان شیب ملایم و پلکان رفته رفته کمتر می‌شود تا جایی که، با افزایش عده تقسیمات تا بینهایت، از میان برود.

در هر فاصله زمانی کوتاه، فرض می شود که حرکت با سرعت ثابت مربوط به آن زمان انجام می گیرد، و مسافت پیموده شده برابر است با حاصل ضرب این سرعت در مدت زمان. اما چون سرعت برابر است با ارتفاع مستطیل‌های باریک، و فاصله زمانی برابر است با قاعده آنها، این حاصل ضرب برابر است با مساحت مربع مستطیل.

با به کار بردن همین استدلال برای هر یک از مربع مستطیلها، به این نتیجه می رسیم که مسافت کل پیموده شده در مدت زمان (ot) برابر است با سطح پلکان یا، در حد، با سطح مثلث ABC. اما این سطح نصف سطح مربع مستطیل ABCD است که به نوبه خودش برابر است با حاصل ضرب قاعده t در ارتفاع v. بنابراین، می توانیم برای مسافت پیموده شده در مدت زمان t چنین بنویسیم:

$$S = \frac{1}{2} vt$$

که در آن v سرعت در زمان t است. اما، بنا بر فرض، v متناسب است با t، بطوری که:

$$v = at$$

چگونه چیزها فرومی افتد

که در آن a مقداری است ثابت به نام شتاب یا میزان تغییر سرعت. با ترکیب این دو فورمول چنین خواهیم داشت :

$$s = \frac{1}{2} at^2$$

که ثابت می کند که مسافت پیموده شده به نسبت مجذور زمان تغییر می کند.

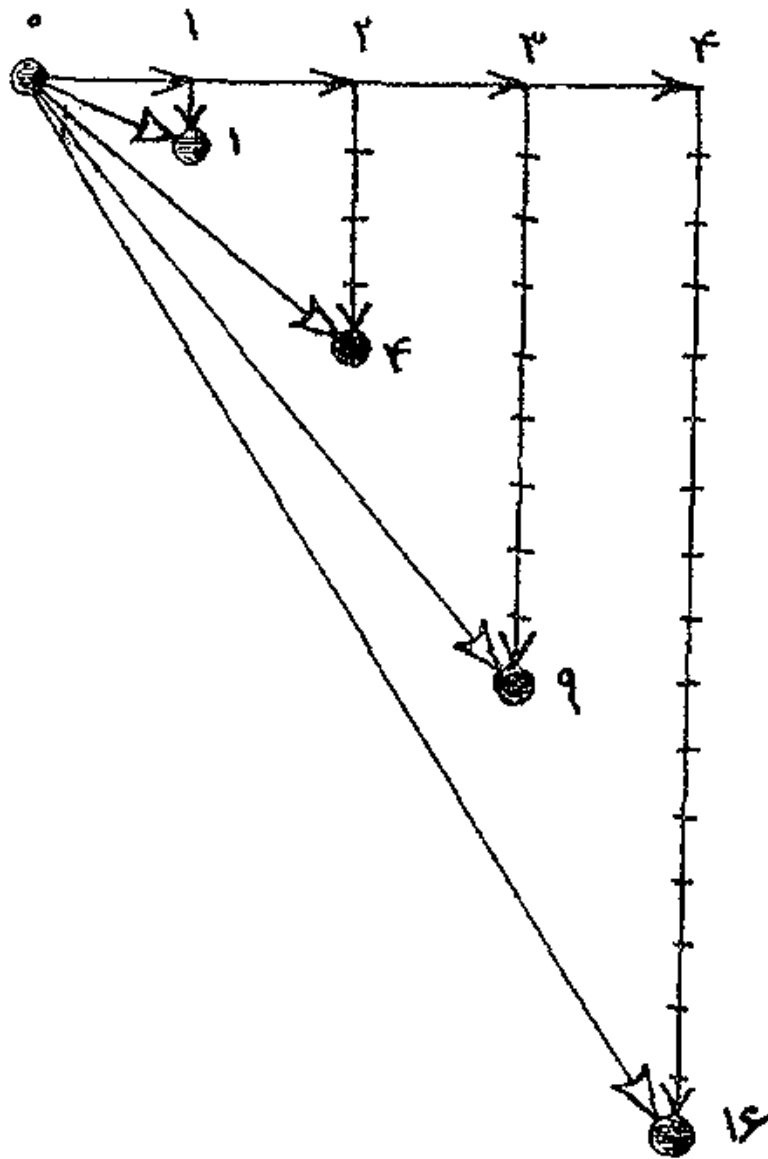
روش تقسیم يك شکل هندسی معین به بخشهای بسیار كوچك و توجه به اینکه، با افزودن عدد این بخشها تا جایی که عدد آنها بینهایت بزرگ و سطح آنها بینهایت كوچك شود، چه روی می دهد کاری است که در قرن سوم پیش از میلاد توسط ریاضیدان یونانی ارشمیدوس در تجزیه حجم يك مخروط و دیگر اجسام هندسی صورت گرفت. اما گالیله نخستین کسی است که این روش را در پدیده های مکانیکی به کار بست، و در نتیجه نظامی بنیاد گذارد که بعد ها، در دست نیوتن، به صورت مهمترین شاخه های علوم ریاضی در آمد.

كمك دیگر گالیله به علم نوپای مکانیک کشف اصل

انطباق حرکت بود. اگر سنگی را در امتداد افقی پرتاب کنیم، و اگر نیروی ثقلی در کار نباشد، سنگ در امتداد يك خط مستقیم حرکت خواهد کرد، همان طور که يك گلوله بیلبارد بر روی میز حرکت می کند. هر گاه، از طرف دیگر، سنگ را فقط آزادانه از بالا رها کنیم، با سرعتی که توصیف شد، فرو خواهد افتاد. در واقع در اینجا انطباق دو حرکت در کار است: سنگ با سرعت ثابت افقی حرکت می کند و در ضمن با حرکتی شتابدار فرومی افتد. نمودار این وضع در شکل ۴ نشان داده شده است، که در آن سهمهای شماره دار افقی و قائم مسافت پیموده شده در این دو نوع حرکت را نشان می دهند. موضع سنگ در نتیجه این دو حرکت می تواند با سهمهای مورب شماره دار نشان داده شود، که تدریجاً درازتر می شوند و بر گرد نقطه مبدأ می گردند.

چنین سهمهایی که مواضع متوالی يك شیء متحرك را نسبت به نقطه مبدأ نشان می دهند حاملها یا بردارهای انتقالی نامیده شده اند و با طول و امتداد خود در فضا مشخص

چگونه چیزها فرو می افتند



شکل ۴. ترکیبی از حرکت افقی با سرعت ثابت و حرکت قائم با شتاب ثابت .

می شوند. هر گاه بر شیء متوالیاً چند انتقال وارد شود، و هر انتقال با حامل انتقالی مربوط به خود نشان داده شده باشد، موضع نهایی می تواند با يك حامل انتقالی مشخص شود که مجموع حاملهای انتقالی اصلی است. فقط هر سه

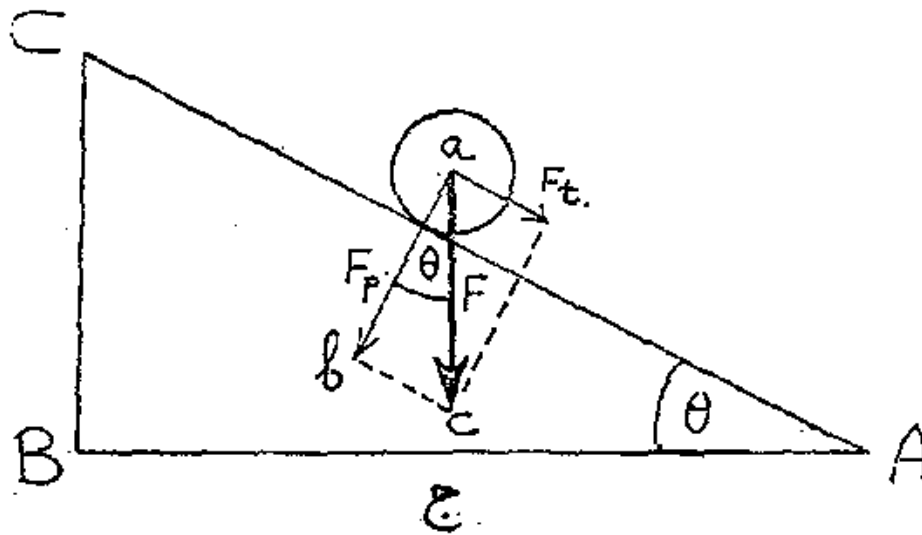
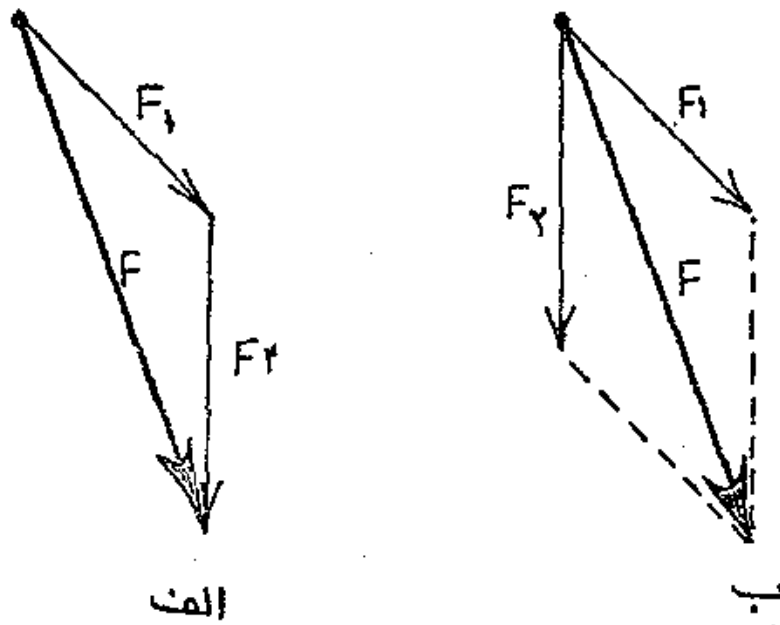
را به دنبال دیگری چنان رسم کنید که از انتهای سهم پیشین آغاز شود (شکل ۴)، و انتهای سهم آخری را با خطی مستقیم به ابتدای سهم اولی متصل کنید. با يك مثال عادی می توان چنین گفت: هواپیمایی که از تهران به اصفهان و از اصفهان به شیراز و سپس از شیراز به آبادان می رود می تواند از تهران با خطی مستقیم به آبادان پرواز کند. راه دیگر برای افزودن دو حامل بر یکدیگر این است که هر دو سهم را از يك نقطه مبدأ رسم کنیم و بر روی آن دو حامل متوازی الاضلاعی بسازیم و قطر آن را مطابق شکل ۵ الف و ب رسم کنیم. با مقایسه این دو روش ترسیمی، به آسانی می بینیم که هر دو به يك نتیجه می رسند.

مفهوم حاملهای انتقالی و جمع کردن آنها را می توان به مقادیر مکانیکی دیگری تعمیم داد که امتدادی معین در فضا دارند. يك کشتی را در نظر بگیرید که در مسیری از شمال غرب چند میل دریایی مسافت می پیماید، و ملوانی بر عرشه آن از محل عزیمت تا بندر گاه با سرعت چند متر در دقیقه می دود. هر دو حرکت را می توان با سهمهایی نشان

چگونه چیزها فرومی افتند

داد که در امتداد حرکت هستند و طولشان متناسب است با سرعتهای مربوط به حرکت (که البته باید هر دو بر حسب يك واحد نشان داده شوند). سرعت ملوان نسبت به آب اقیانوس چقدر است؟ آنچه باید کرد این است که دو حامل سرعت را بنا بر دستور فوق بر هم بیفزاییم، یعنی قطريك متوازی الاضلاع را به دست آوریم که اضلاع آن دو حامل اصلی است.

نیروها نیز می توانند با حاملهایی مشخص شوند که امتداد نیروی مؤثر و مقدار آن را نشان می دهند، و می توانند مطابق همین دستور بر هم افزوده شوند. مثلاً حامل نیروی ثقلی را در نظر بگیریم که بر جسمی واقع بر يك سطح شیبدار وارد می شود (شکل ۵ ج). البته این حامل در امتداد قائم رو به پایین است، اما اگر روش جمع حاملها را معکوساً در نظر بگیریم، می توانیم آن را همچون مجموع دو (یا چند) حامل نشان دهیم که در امتدادهای معین هستند. در مثالی که ذکر شد دو حامل می خواهیم که یکی بر امتداد سطح شیبدار و دیگری عمود بر آن باشد، چنانکه در شکل



شکل ۵. (الف) و (ب) دوراه افزودن حاملها بر یکدیگر؛
 (ج) نیروهای وارد بر استوانه‌ای که بر یک سطح
 شیبدار قرار دارد.

نشان داده شده است. متوجه می‌شویم که مثلثهای قائم‌الزاویه

چگونه چیزها فرومی افتند

ABC و abc (حاصل از حاملهای F ، F_1 و F_2) متشابهند، چون زوایای A و a در آنها مساوی است. بنا بر قضایای هندسه

$$\frac{F_2}{F} = \frac{BC}{AC}$$

و این معادله حکمی را که از آزمایش گاليله با سطح شیبدار، بیان کردیم توجیه می کند.

با استفاده از داده های حاصل از آزمایشهای با سطح شیبدار، می توان دریافت که شتاب سقوط آزاد 981 cm/s^2 است. این مقدار اندکی با عرض جغرافیایی بر سطح کره زمین و با ارتفاع نسبت به سطح دریا تغییر می کند.

فصل ۲

سیب و ماه



داستان کشف قانون ثقل جهانی به وسیله نیوتن با توجه به سیبی که از درختی فرو افتاد (شکل ۶)، ممکن است همان اندازه افسانه‌ای باشد که داستان توجه گالیله به جار آویخته بر سقف کلیسای جامع پیزا یا فرو افکندن وزنه‌هایی از بالای برج پیزا؛ اما همین داستان نقش سیبها را در افسانه و در تاریخ افزایش می‌دهد. سیب نیوتن حتماً با سیب حوا، که موجب بیرون راندن وی از بهشت شد، و با سیب پاریس، که جنگ تروا را بر پا کرد، و با سیب ویلیام تل که در تشکیل یکی از استوارترین و صلح‌دوستترین

کشورهای جهان دخالت داشته، همه در يك جا قرار می-گیرند. شکی نیست که وقتی که ایزاک نیوتن ۲۳ ساله به جنس و طبع ثقل می اندیشید، فرصت کافی داشت که سیبهایی را که از درخت فرو می افتند مشاهده کند؛ در آن زمان وی در روستایی در لینکلنشر سکونت کرده بود تا از بیماری طاعون که در ۱۶۶۵ در لندن همه گیر شده و دانشگاه کیمبریج را تعطیل کرده بود، دوری جوید. در نوشته‌هایش نیوتن چنین تذکر می‌دهد: «در این سال به این فکر افتادم که ثقل را به مدار ماه تعمیم دهم، و نیروی لازم برای نگاه داشتن ماه بر مدارش را با نیروهای ثقل بر سطح زمین مقایسه کنم.» استدلال وی در این باره، که بعداً در کتاب اصول ریاضی فلسفه طبیعی او آمده است، تقریباً چنین است: اگر از قلهٔ يك کوه گلوله‌ای در يك امتداد افقی پرتاب کنیم، حرکتش نتیجهٔ دو حرکت خواهد بود: الف) حرکتی افقی با سرعت اولیهٔ هنگام خروج از دهانهٔ تفنگ؛ ب) يك حرکت سقوط آزاد تند شونده تحت اثر نیروی ثقل. در نتیجهٔ ترکیب این دو حرکت، گلوله

مسیری شلجمی خواهد پیمود و در محلی به زمین اصابت می کند. اگر زمین مسطح بود، گلوله در هر حال به زمین اصابت می کرد، اما در جایی بسیار دور از محل پرتاب. ولی چون زمین گرد است سطح آن پیوسته در زیر گلوله خمیدگی دارد و، در يك سرعت معین حد، مسیر منحنی گلوله همان شکل انحنای زمین را پیدا خواهد کرد. در نتیجه، اگر مقاومت هوا وجود نداشته باشد، گلوله هرگز به زمین نخواهد رسید و در ارتفاع ثابتی پیوسته بر گرد زمین می گردد. نخستین نظریه مربوط به يك قمر مصنوعی همین نظریه بوده است، و نیوتن آن را به وسیله شکلی مصور ساخته که بسیار شبیه است به اشکالی که امروز در مقالات معمولی مربوط به موشک و قمر مصنوعی می بینیم. البته قمرهای مصنوعی از قتل کوهها پرتاب نمی شوند، اما نخست تقریباً در امتداد قائم به ورای حد جو زمین بالا فرستاده می شوند، و سپس سرعت افقی لازم برای حرکت دورانی به آنها داده می شود. بادر نظر گرفتن حرکت ماه همچون سقوط پیوسته ای که دائماً از زمین دور می شود،

نیوتن توانست نیروی ثقلی را که بر جرم ماه وارد می‌شود محاسبه کند. این محاسبه، که تا اندازه‌ای به شکل نو در آمده چنین بوده است:

فرض کنید که ماه بر مداری دایره‌شکل بر گرد زمین حرکت می‌کند (شکل ۷). موضع آن در يك لحظه معین M و سرعتش عمود بر شعاع مدار v است. اگر ماه از طرف زمین جذب نمی‌شد، در امتداد يك خط مستقیم حرکت می‌کرد، و پس از مدت زمان کوتاه Δt در موضع M' قرار می‌گرفت، بطوری که $\overline{MM'} = v\Delta t$. اما در حرکت ماه حرکت دیگری نیز هست که سقوط آزاد آن به سوی زمین است. بنابراین مدار حرکت ماه خم می‌شود و، به جای آنکه به موضع M' برسد، به نقطه M'' از مدار دایره‌ای خود می‌رسد، و $M'M''$ مسافتی است که ماه در مدت زمان کوتاه Δt به سوی زمین سقوط کرده است. اکنون مثلث قائم‌الزاویه EMM'' را در نظر بگیرید و قضیه فیثاغورس را در باره آن به کار ببندید که چنین است:

$$(\overline{EM''} + \overline{M''M})^2 = \overline{EM}^2 + \overline{MM'}^2$$

یا

$$\overline{EM}^2 + 2\overline{EM} \cdot \overline{M}^{\prime\prime}\overline{M}^{\prime} + \overline{M}^{\prime\prime}\overline{M}^{\prime 2} = \overline{EM}^2 + \overline{MM}^{\prime 2}$$

چون $\overline{EM}^{\prime} = \overline{EM}$ ، هر گاه طرفین معادله بالا را بر $2\overline{EM}$ تقسیم کنیم، خواهیم داشت:

$$\overline{M}^{\prime\prime}\overline{M}^{\prime} + \frac{\overline{M}^{\prime\prime}\overline{M}^{\prime 2}}{2\overline{EM}} = \frac{\overline{MM}^{\prime 2}}{2\overline{EM}}$$

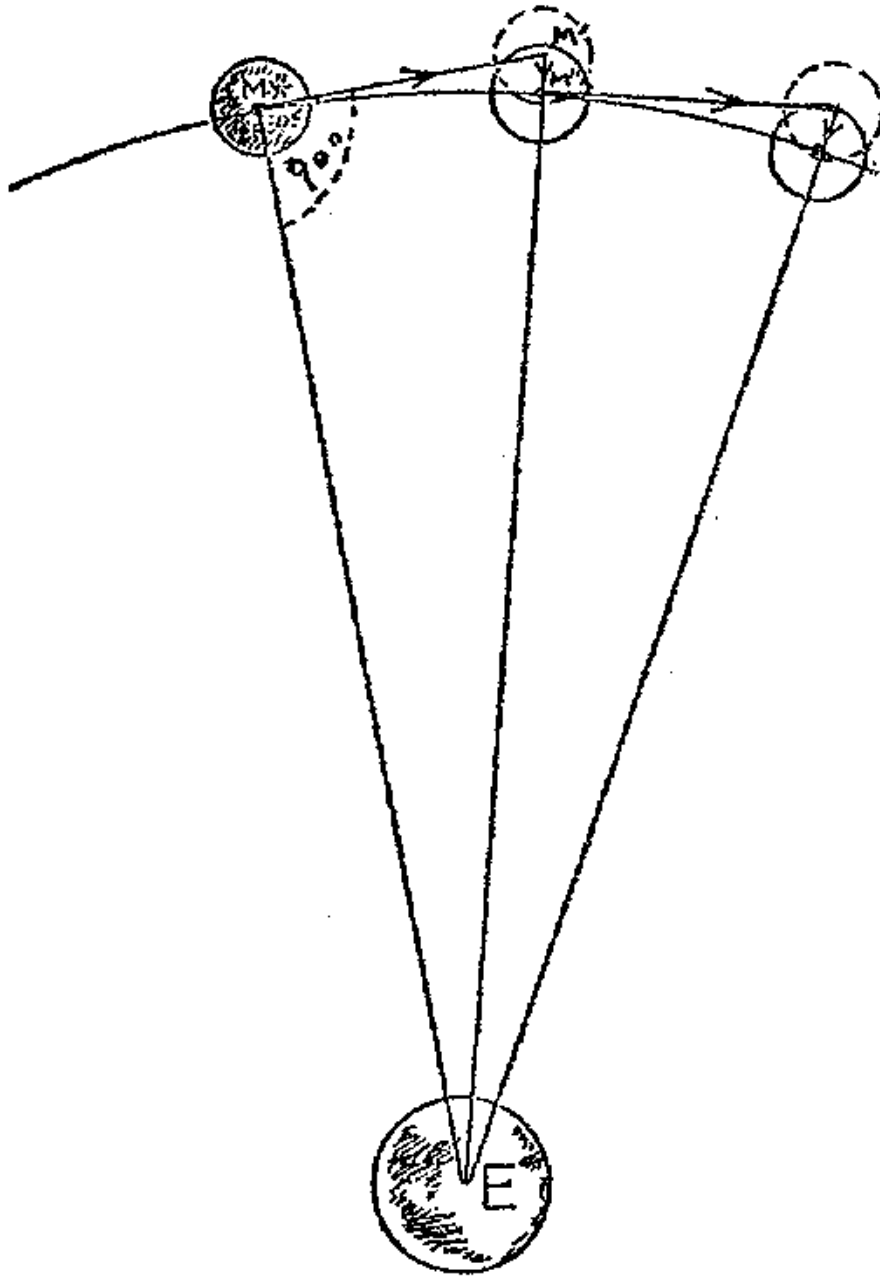
حالا استدلال مهمی پیش می آید. اگر مدت زمانهای رفته رفته کوتاهتری در نظر بگیریم، $\overline{M}^{\prime\prime}\overline{M}^{\prime}$ رفته رفته کوچکتر می شود، و دو جمله سمت چپ معادله هر دو رفته رفته به صفر نزدیک می شوند. اما چون جمله دوم شامل مجذور $\overline{M}^{\prime\prime}\overline{M}^{\prime}$ است، از جمله اول تندتر به صفر نزدیک می شود؛ در واقع اگر $\overline{M}^{\prime\prime}\overline{M}^{\prime}$ مقادیر زیر را اختیار کند:

$$\frac{1}{10}؛ \frac{1}{100}؛ \frac{1}{1000}؛ \text{و غیره}$$

مجذور آن مقادیر زیر خواهد بود:

$$\frac{1}{100}؛ \frac{1}{10000}؛ \frac{1}{1000000}؛ \text{و غیره}$$

بنا بر این به ازای فواصل زمانی به اندازه کافی کوچک ممکن است از جمله دوم سمت چپ معادله در مقابل جمله



شکل ۷. محاسبه شتاب ماه

اول صرف نظر کرد و چنین نوشت:

$$\overline{M''M'} = \frac{\overline{MM'}^2}{2EM}$$

که البته وقتی کاملاً درست است که $\overline{M''M'}$ بینهایت کوچک

باشد. از آنجا که $\overline{MM'} = v\Delta t$ و $EM = R$ ، می‌توانیم معادله فوق را به صورت زیر بنویسیم:

$$\overline{M'M'} = \frac{1}{2} \left(\frac{v^2}{R} \right) \Delta t^2$$

هنگام بحث در مطالعات گالیله در بارهٔ قانون سقوط دیدیم که مسافت پیموده‌شده در فاصلهٔ زمانی کوتاه Δt برابر است با $\frac{1}{2} a \Delta t^2$ ، که در آن a شتاب است، بطوری که با مقایسهٔ این دو عبارت نتیجه می‌گیریم که $\frac{v^2}{R}$ شتاب a را نمایش می‌دهد که با آن شتاب ماه به سوی زمین سقوط می‌کند، ولی هرگز به آن نمی‌رسد.

بنا بر این می‌توانیم این شتاب را چنین بنویسیم:

$$a = \frac{v^2}{R} = \left(\frac{v}{R} \right)^2 R = \omega^2 R$$

که در آن $\omega = \frac{v}{r}$ عبارت است از سرعت زاویه‌ای ماه بر مدارش. سرعت زاویه‌ای ω (امگا) در هر حرکت دورانی به صورتی بسیار ساده با دورهٔ تناوب T آن حرکت بستگی دارد؛ زیرا در واقع می‌توانیم معادله را چنین بنویسیم:

$$\omega = \frac{2\pi v}{2\pi R} = 2\pi \frac{v}{s}$$

که در آن $s = 2\pi R$ طول کل مدار است. ظاهراً دوره تناوب T برابر است با $\frac{s}{v}$ ، بطوری که معادله چنین می‌شود:

$$v = \frac{2\pi}{T}$$

ماه در $27,3$ روز، یا $2,35 \times 10^6$ ثانیه یک دوران کامل برگرد زمین می‌کند. هرگاه این مقدار را به جای T قرار دهیم، خواهیم داشت:

$\omega = 2,67 \times 10^{-6}$ با چنین مقداری برای ω و $R = 384400 \text{ km} = 3,844 \times 10^8 \text{ cm}$ نیوتن برای شتاب ماه مقدار $0,27 \text{ cm/s}^2$ به دست آورد که 3640 بار کوچکتر است از شتاب 981 cm/s^2 بر سطح کره زمین. بنا بر این آشکار می‌شود که نیروی ثقل با افزایش مسافت کاهش می‌یابد؛ اما این کاهش تابع چه قانونی است؟ سببی که فرو می‌افتد در فاصله 6371 کیلومتر از مرکز زمین است و ماه در مسافت 384400 کیلومتر، یعنی $60/1$ برابر

دورتر است. با مقایسه دو نسبت ۳۶۴۰ و ۶۰/۱، نیوتن متوجه شد که نسبت اول درست مساوی است با مجذور نسبت دوم. مفهوم این است که قانون ثقل بسیار ساده است: نیروی جاذبه به نسبت عکس مجذور مسافت کاهش می‌یابد.

اما اگر زمین سیب و ماه را جذب می‌کند، چرا قبول نکنیم که خورشید هم زمین و دیگر سیارات را جذب می‌کند و آنها را بر مدارشان نگاه می‌دارد؟ و آنوقت باید جاذبه‌ای نیز میان هر يك از سیارات وجود داشته باشد که، به نوبه خود، حرکتشان را برگرد پیکر مرکزی منظومه شمسی آشفته می‌سازد؛ و اگر چنین باشد، سیبها نیز باید یکدیگر را جذب کنند، گرچه نیروی جاذبه میان آنها ممکن است به اندازه‌ای ضعیف باشد که حواس ما نتواند آن را درك کند. آشکارا این نیروی جاذبه گرانشی جهانی باید بستگی به جرم اجسامی که برهم اثر می‌کنند داشته باشد. بنا بر یکی از قوانین اساسی مکانیک که نیوتن وضع کرد، يك نیروی معین که بر جسمی مادی وارد می‌شود به آن شتابی می‌دهد که متناسب است با نیرو و معکوساً متناسب است با جرم جسم؛

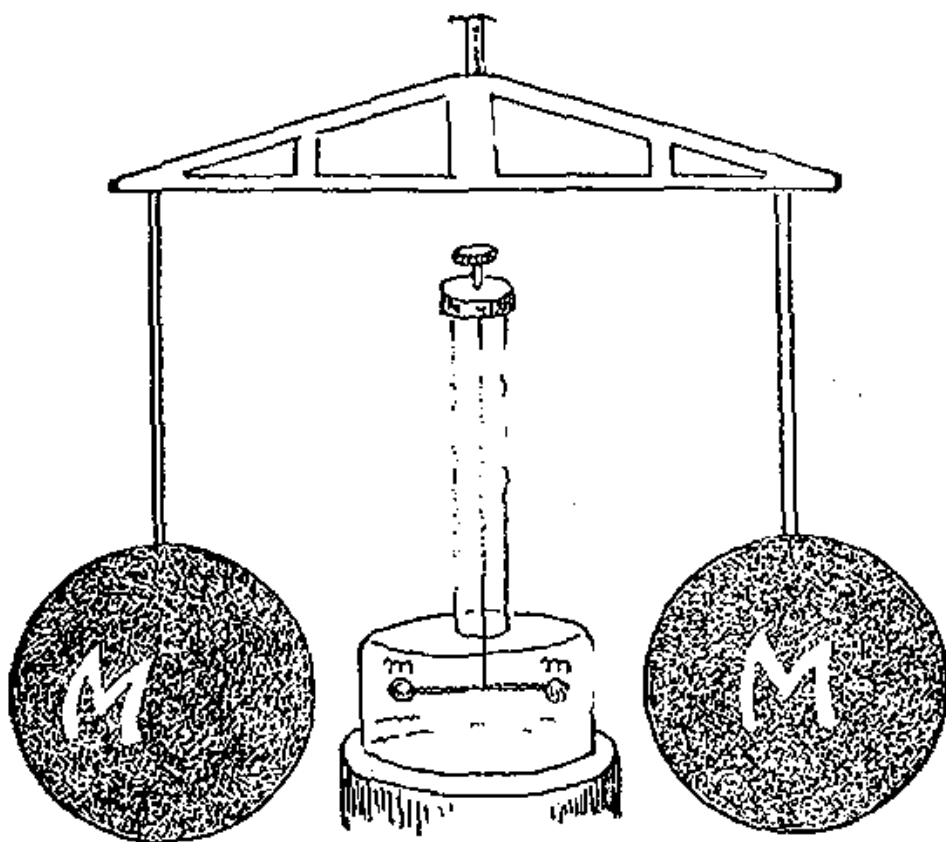
واضح است برای آنکه سرعت دو جسم، که جرم یکی دو برابر جرم دیگری است، برابر شود باید نیروی وارد بر جسم اول دو برابر نیروی وارد بر جسم دوم باشد. پس، بنا بر یافته نیوتن که تمام اجسام، مستقلاً از وزنشان، بایک شتاب در میدان ثقل سقوط می کنند، باید نتیجه گرفت که نیروهایی که آن دو جسم را به پایین می کشند متناسب با جرم آنها هستند، یعنی متناسبند با مقاومت در برابر شتاب. و، اگر چنین است، ممکن است این انتظار نیز برود که نیروی گرانش متناسب با جرم جسم دیگر باشد. جاذبه گرانشی میان زمین و ماه بسیار زیاد است، زیرا که هر دو جسم بسیار سنگین هستند. جاذبه میان زمین و یک سیب خیلی کمتر است، زیرا که سیب بسیار کوچک است، و شتاب میان دو سیب باید کاملاً صرف نظر کردنی باشد. با استفاده از استدلالی نظیر آنچه گذشت، نیوتن به بیان قانون ثقل جهانی رسید، که به موجب آن هر دو جسم مادی یکدیگر را با نیرویی جذب می کنند متناسب با حاصل ضرب جرمها، و معکوساً متناسب با فواصلشان از یکدیگر. اگر M_1 و M_2 جرم-

های دو جسمی باشند که بر هم اثر می کنند، و R فاصله میان آنها باشد، نیروی گرانشی عمل متقابل این دو جسم با فورمول ساده زیر بیان خواهد شد:

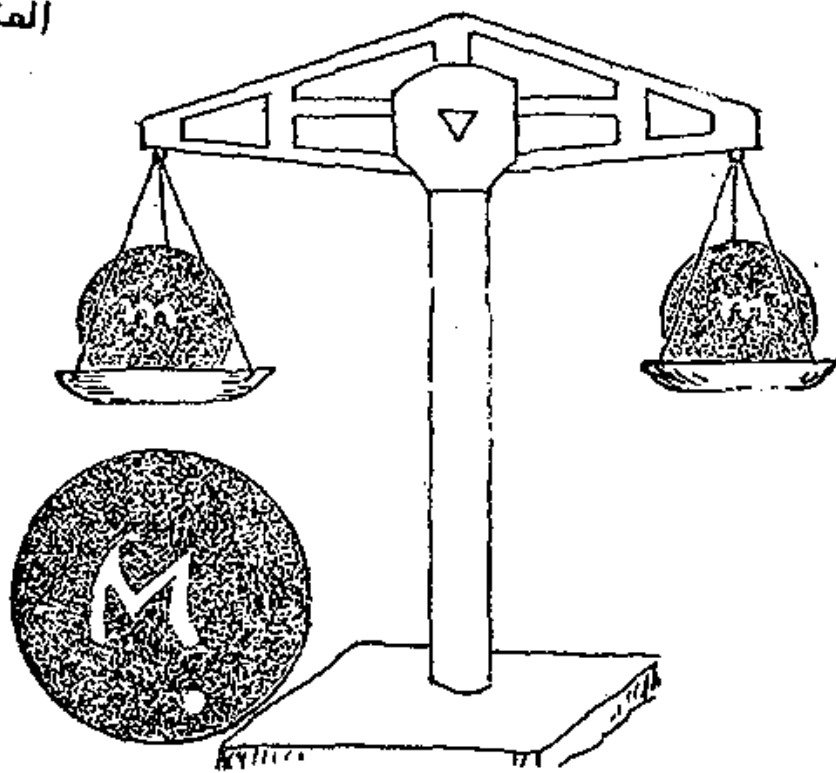
$$F = \frac{G M_1 M_2}{R^2}$$

که در آن G (به جای ثقل) یک مقدار ثابت جهانی است. نیوتن آنقدر زنده نماند تا دلیل تجربی مستقیمی در باره قانون جاذبه خودش که میان دو جسم به کوچکی سیب بر قرار است عرضه کند، اما سه ربع قرن پس از مرگش یک انگلیسی هوشمندتر به نام هنری کوندیش این دلیل را عرضه داشت. برای اثبات وجود جاذبه گرانشی میان هر دو جسم به هر اندازه، کوندیش ابزارهای بسیار ظریفی به کار برد که در عهد خودش نشانه حد اعلاهی مهارت تجربی بود، و حال آنکه امروز آنها را در هر آزمایشگاهی توان یافت، و به کمک آنها قانون جاذبه نیوتن را اثبات کرد. اصل ترازوی کوندیش در شکل ۸ نشان داده شده است. میله سبکی که یک گلوله کوچک به هر سر آن متصل است

به نخ بسیار نازك و درازی آویزان است و در جعبه‌ای شیشه‌ای قرار گرفته تا از جریان هوا ایمن باشد. در خارج جعبه شیشه‌ای دو گلوله بسیار سنگین آویخته شده که می‌توانند بر گرد يك محور دوران کنند. پس از آنکه مجموعه به حال تعادل قرار می‌گیرد، وضع گلوله بزرگ را تغییر می‌دهند، و آنوقت مشاهده می‌شود که میله حامل گلوله‌های كوچك، در نتیجه جاذبه گرانشی، به اندازه زاویه معینی روبه گلوله بزرگ می‌چرخد. با اندازه‌گیری زاویه انحراف و دانستن مقدار مقاومت نخ در مقابل پیچش، کوندیش توانست نیرویی را که از طرف گلوله‌های بزرگ بر گلوله‌های كوچك وارد می‌شد اندازه بگیرد. از راه این آزمایشها وی چنین یافت که مقدار عددی ضریب G در فورمول نیوتن، هر گاه طولها و جرمها و زمان به ترتیب بر حسب سانتیمتر و گرم و ثانیه حساب شود، برابر است با $10^{-8} \times 666$. با استفاده از این مقدار می‌توان حساب کرد که نیروی ثقل میان دو سیبی که نزدیک هم قرار گرفته‌اند معادل است با وزن يك بیلونیم يك اونس (قریب



الف



شکل ۸- اصل ترازوی کوندیش (الف)، و (ب) شکل تغییر یافته آن به وسیله بویز.

۳۰۰۰۰۰۰۰۰۰ گرم)!

چ. و. بویز (۱۸۵۵-۱۹۴۴)، فیزیکدان بریتانیایی،
مختصر تغییری در آزمایش کوندیش صورت داد: پس از
آنکه دووزنه متساوی را در ترازو به حال تعادل در آورد
(شکل ۸)، گلوله‌ای زیر یکی از دو صفحه قرار داد و
انحرافی جزئی مشاهده کرد؛ جاذبه کره زمین بر این
گلوله بر اثر جاذبه گلوله سنگین افزایش یافته بود. از
روی انحراف مشهود، بویز توانست نسبت جرم گلوله به
جرم زمین را حساب کند. بنا بر محاسبه وی، جرم زمین
 ۶×۱۰^{۲۴} کیلوگرم به دست آمد.

فصل ۳

حساب دیفرانسیل



ممکن است درك این موضوع دشوار باشد که چرا نیوتن ، که نظریهٔ اساسی ثقل جهانی را در همان آغاز کارهای علمی خود به دست آورده بود، اشاعهٔ آن را قریب بیست سال به تأخیر انداخت تا وقتی که بتواند يك بیان کاملاً ریاضی از تئوری ثقل جهانی در کتاب معروفش ، اصول ریاضی فلسفهٔ طبیعی ، عرضه کند .

دلیل يك چنین تأخیر طولانی این بود که نیوتن ، گرچه نظریهٔ روشنی دربارهٔ قوانین فیزیکی ثقل داشت ، روشهای ریاضی برای بسط تمام نتایج قانون اساسی مربوط

به عمل متقابل دو جسم مادی هنوز در اختیارش نبود. اطلاعات ریاضی زمانش برای حل مسائلی که در مورد عمل متقابل گرانشی میان اجسام رخ می داد، ناکافی بود. مثلاً در بررسی موضوع زمین - ماه که در فصل پیش توصیف شد، نیوتن بایستی فرض کند که نیروی ثقل معکوساً متناسب است با مجذور فاصله میان مراکز این دو جسم. اما وقتی که يك سیب به وسیله کره زمین جذب می شود، نیرویی که آن را به پایین می کشد تر کیب شده است از عده بیشماری نیروهای مختلف که بر اثر جذب سنگهای واقع در اعماق زیر ریشه های درخت سیب، از نیروی جاذبه سنگهای کوهها، از نیروی جاذبه آب اقیانوسها، و از نیروی جاذبه هسته آهنین مرکز زمین حاصل شده اند. برای آنکه اثر مجموعه این نیروها، که با آنها زمین بر سیب و بر ماه اثر می کند، به دست آید، نیوتن ناچار بود ثابت کند که اثر مجموعه همه این نیروها همچون اثر نیروی واحدی است که اگر تمام جرم زمین در مرکز آن تمرکز داشت، اثر می کرد.

این مسئله که شبیه، اما کمی پیچیده تر از مسئله‌ای است که گالیله در باره حرکت ذرات با سرعت همواره رو به تزاید با آن روبه رو بود، خارج بود از حدود منابع و اطلاعات ریاضی عهد نیوتن، و نیوتن ناچار بود ریاضیات شخصی خود را به کار ببرد. با این کار، نیوتن چیزی را بنیان گذارد که امروز حساب دیفرانسیل و انتگرال نام دارد.

این شاخه از ریاضیات، که امروز يك «واجب» مطلق در مطالعهٔ جمیع علوم فیزیکی است و رفته رفته در زیستشناسی و رشته‌های دیگر اهمیت پیدا می‌کند، با نظام‌های رسمی ریاضی این تفاوت را دارد که از روشی استفاده می‌کند که در آن خطوط و سطوح و احجام هندسهٔ رسمی به عدد بسیار زیاد از بخشهای بسیار كوچك تقسیم شده‌اند، و روابطی را میان این بخشهای بسیار كوچك، وقتی که اندازهٔ آنها به صفر نزدیک می‌شود، پیدا می‌کند. سابقاً به این نوع استدلال در تجزیهٔ نیوتن از شتاب ماه برخورداریم (فصل دوم) که در آن جملهٔ دوم سمت چپ معادله در مقابل جملهٔ اول صرف نظر کردنی می‌شد (با در نظر گرفتن تغییر موضع

ماه در مدت زمان بسیار کوتاه). حرکتی کلی را در نظر بگیریم که در آن مختصات x یک شیء متحرک نسبت به زمان t داده شده است. در زبان عادی مفهوم این است که مقدار x ، با تغییر مقدار t ، به طرز منظم و معینی تغییر می کند. در ساده ترین حالت، x ممکن است متناسب با t باشد، یعنی

$$x = A t$$

که در آن A مقداری است ثابت که دو طرف معادله را متساوی می سازد. در این حالت، که حالتی است بسیار ساده، دو لحظه t و $t + \Delta t$ اختیار می کنیم که در آن Δt افزایش بسیار کوتاه زمان است، که بعداً صفر خواهد شد. مسافت پیموده شده در این فاصله زمان ظاهراً چنین است:

$$A(t + \Delta t) - At = A\Delta t$$

که با تقسیم بر Δt ، درست مقدار A را به دست می دهد. در این حالت حتی احتیاج به این نداریم که Δt را بینهایت کوچک کنیم، زیرا که خود به خود از معادله خارج شده است. بنا بر این برای میزان تغییر زمانی x ، یا چنانکه گالیله آن را نامید «تفاضل x »، خواهیم داشت

$$x = A$$

نقطه بالای متغیر x میزان تغییر آن را نشان می‌دهد.

اکنون حالت تا اندازه‌ای پیچیده‌تر

$$x = At^2$$

را در نظر بگیریم. باز هم تغییر x را در زمان‌های Δt و

$t + \Delta t$ به دست می‌آوریم:

$$A(t + \Delta t)^2 - At^2$$

که با بسط آن چنین خواهیم داشت:

$$At^2 + 2At\Delta t + A\Delta t^2 - At^2 = 2At\Delta t + A\Delta t^2$$

از تقسیم آن بر Δt دو جمله‌ای زیر به دست می‌آید:

$$2At + A\Delta t$$

وقتی که Δt بینهایت کوچک شود، جمله دوم از میان می‌رود و برای تفاضل (تغییر) مقدار $x = At^2$ خواهیم داشت:

$$\dot{x} = 2At$$

اگر حالت

$$x = At^3$$

را در نظر بگیریم، باید عبارت زیر را حساب کنیم:

$$A(t + \Delta t)^3 - At^3$$

که پس از بسط و تقسیم بر Δt به صورت زیر در می آید

$$3At^2 + 3At\Delta t + A\Delta t^2$$

وقتی که Δt بینهایت کوچک می شود، دو جمله آخر

در مقابل جمله اول صرف نظر کردنی می شوند و برای

«تفاضل» $x = At^3$ خواهیم داشت

$$\dot{x} = 3At^2$$

همین کار را در مورد $x = At^4$ و $x = At^5$ ، و غیره می -

توانیم انجام دهیم، و «تفاضلهای» $4At^3$ ، $5At^4$ ، و غیره

را به دست بیاوریم. به آسانی يك قانون کلی برای به دست

آوردن تغییر x به دست می آید: تفاضل (تغییر) $x = At^n$ ،

که در آن n يك عدد منطقی است، برابر است با nAt^{n-1}

در مثالهای بالاتفاضلهای مقادیری را پیدا کردیم که

به نسبت مستقیم زمان، به نسبت مجذور زمان، به نسبت

مکعب زمان، و غیره تغییر می کرد. اما اگر تغییرات به

نسبت معکوس نمایندههای مختلف زمان باشد، چه پیش

می آید؟ می دانیم که

$$t^{-1} = \frac{1}{t}; \quad t^{-2} = \frac{1}{t^2}; \quad t^{-3} = \frac{1}{t^3}; \quad \dots$$

حساب دیفرانسیل

با استفاده از این نماینده‌های متقی و به کار بستن روش بالا، خواهیم دید که «تفاضلهای»

$$x = At^{-1}; \quad \dot{x} = -At^{-2}; \quad \ddot{x} = 2At^{-3}; \quad \dots$$

عبارت خواهد بود از

$$\dot{x} = -At^{-2}; \quad \ddot{x} = 2At^{-3}; \quad \dddot{x} = -6At^{-4}; \quad \dots$$

علامت منها به این علت است که در حالت تناسب معکوس، مقادیر متغیر با افزایش زمان کاهش می‌یابند، و میزان تغییر متقی است. اما دستور کلی برای محاسبه تغییرات همان است که در حالت تناسب مستقیم دیدیم: برای به دست آوردن تغییرات، مقدار اصلی معادله حرکت را در نماینده آن ضرب می‌کنیم و از نماینده آن یک واحد می‌کاهیم.

نتیجه بحث فوق در جدول زیر آمده است:

$X =$	$At^{-3}; \quad At^{-2}; \quad At^{-1}; \quad At; \quad At^2; \quad At^3; \quad At^4; \dots$
$\dot{X} =$	$-3At^{-4}; \quad -2At^{-3}; \quad -At^{-2}; \quad A; \quad 2At; \quad 3At^2; \quad 4At^3; \dots$

در حالی که \dot{X} در علامتگذاری نیوتن میزان تغییر X را نشان می‌دهد، \ddot{X} نشانه میزان تغییر این تغییر X است.

پس، مثلاً در حالت $X = At^3$ خواهیم داشت.

$$\dot{X} = 3At^2 \quad \text{و} \quad \ddot{X} = \boxed{3At^2} = 3A \times 2t = 6At$$

به همین نحو، \ddot{X} ، که میزان تغییر \dot{X} است، در همین حالت، چنین خواهد شد:

$$\ddot{\dot{X}} = \boxed{6At} = 6A$$

اکنون می‌توانیم این دستورهای ساده را در فرمول گالیله برای سقوط آزاد اجسام مادی به کار بندیم. در فصل اول یافتیم که مسافت S پیموده شده در مدت زمان t از فرمول زیر به دست می‌آید:

$$S = \frac{1}{2} at^2$$

چون سرعت v میزان تغییر موضع متحرك است، چنین خواهیم داشت:

$$v = \dot{S} = \frac{1}{2} a \times 2t = at$$

که می‌رساند که سرعت متناسب است با زمان. برای شتاب a ، که میزان تغییر سرعت (یا میزان تغییر میزان تغییر موضع است)، چنین خواهیم داشت :

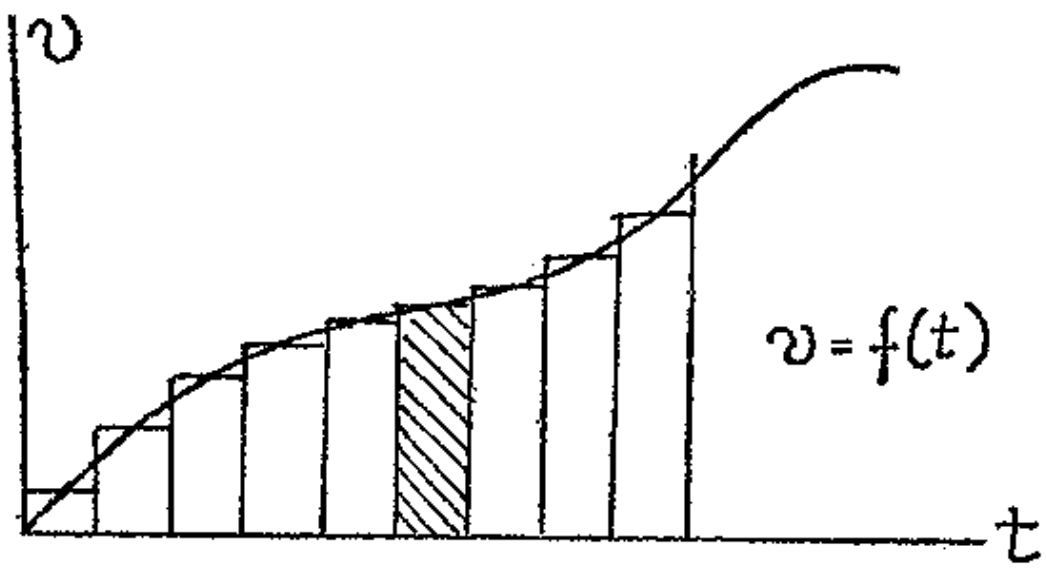
$$a = \ddot{s} = \dot{v} = a$$

پیش از آنکه به این بحث پایان دهیم، باید توجه کنیم که علامتگذاری نیوتن برای تغییرات حرکت اکنون خیلی به ندرت در کتابهای امروزی به کار برده می‌شود. در همان زمان که نیوتن روش خود را درباره تغییراتی که امروز به حساب دیفرانسیل موسوم است تکمیل می‌کرد، گاتفرید لایبنیتس در همین زمینه، با اصطلاحات و روش علامتگذاری تا اندازه‌ای متفاوت کار می‌کرد. آنچه نیوتن «تفاضلهای» اول، دوم، سوم، و غیره نامید، لایبنیتس آنها را مشتق اول، دوم، سوم، و غیره نام گذاشت و به جای علامتهای \dot{x} ، \ddot{x} ، و غیره علامتهای زیر را نوشت :

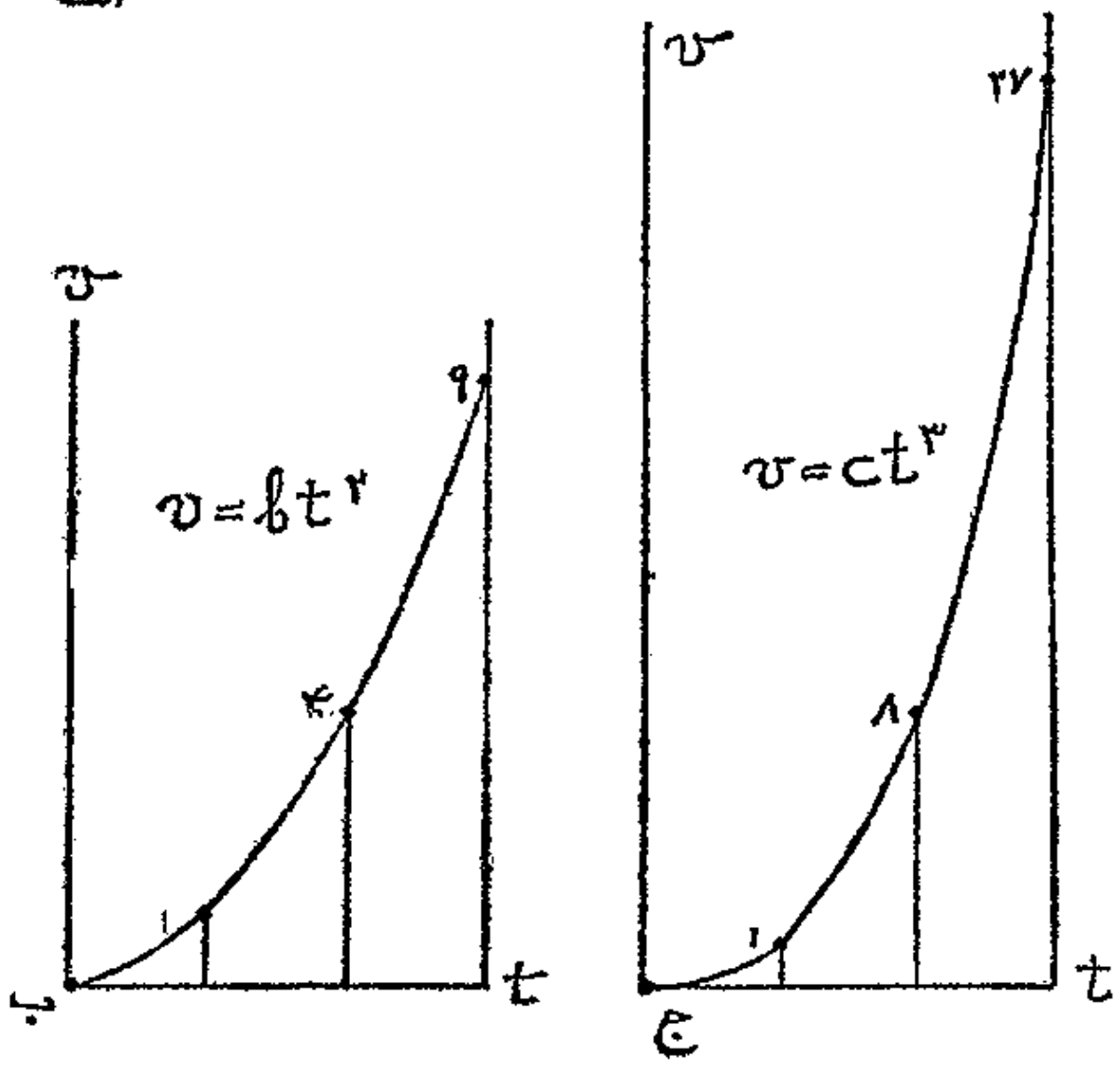
$$\frac{dx}{dt} ; \frac{d^2x}{dt^2} ; \frac{d^3x}{dt^3} ; \dots$$

اما البته محتویات ریاضی هر دو روش یکی است .
 در حالی که حساب دیفرانسیل رابطه میان بخشهای
 اشکال هندسی را ، هنگامی که این بخشها بسیار کوچک
 می شوند، در نظر می گیرد، حساب انتگرال (جامعه) وظیفه
 کامل متضادی دارد : انتگرالگیری (انتگرالسیون) بخشهای
 بسیار کوچک به صورت اشکالی با اندازه معین. با این روش
 در فصل اول جایی رو به رو شدیم که روش گالیه را در جمع
 عددهای بیشماری مستطیلهای کوچک، که سطح آنها حرکت یک
 ذره را در مدت زمان بسیار کوتاه نشان می داد، وصف
 کردیم. روشهای مشابهی پیش از گالیه توسط ریاضیدانان
 یونانی برای یافتن حجم مخروط و دیگر اشکال ساده
 هندسی به کار رفته بود، اما روش کلی برای حل این گونه
 مسائل هنوز شناخته نشده بود.

برای فهم رابطه میان حساب دیفرانسیل و حساب
 انتگرال ، حرکت نقطه ای را در نظر بگیریم که سرعتش
 به وسیله تابع $v(t)$ ، چنانکه در شکل ۹ نشان داده شده ،
 مشخص شده است. با استفاده از همان استدلالی که در



الف



شكل ٩. انتگرالگیری (الف) تابع اختیاری؛ (ب) تابع کوادریک؛ (ج) تابع مکعبی.

حالت ساده شکل ۳ نشان داده شده، نتیجه می گیریم که مسافت پیموده شده X در مدت زمان t به وسیله سطح زیر منحنی سرعت به دست می آید. میزان تغییر S در هر لحظه از روی سرعت حرکت در آن لحظه به دست می آید، بطوری که در علامتگذاری نیوتن ولاینیتس به ترتیب می توان نوشت .

$$\dot{S} = v \quad \text{یا} \quad \frac{dS}{dt} = v$$

پس، اگر v بر حسب تابع زمان داده شده باشد، S باید تابعی از زمان باشد که تفاضل (یا مشتق) آن برابر است با v . در حالت حرکت متشابه التغییر

$$v = at$$

بطوری که باید تابعی از زمان چنان پیدا کنیم که «تفاضل» آن برابر با at باشد. با توجه به جدول صفحه ۵۱، مشاهده می کنیم که «تفاضل» At^2 برابر است با $2At$ ، بطوری که مشتق $\frac{1}{2} At^2$ برابر با At است. پس اگر به جای A حرف a را بگذاریم، خواهیم داشت: $S = \frac{1}{2} At^2$.

البته این همان نتیجه‌ای است که گالیله با ملاحظات صرفاً هندسی به دست آورد.

اما دو حالت پیچیده‌تر را در نظر بگیریم که در یکی از آنها سرعت همچون مجذور زمان و در دیگری همچون مکعب زمان افزایش می‌یابد. برای این دو حالت باید چنین نوشت:

$$v = bt^2 \quad \text{و} \quad v = ct^3$$

این دو حالت با نمودارهای شکل ۹ نشان داده شده است، و درست مانند حالت ساده پیش، مسافت‌های پیموده شده به وسیله سطوح زیر منحنیها نموده شده‌اند. اما، چون در اینجا به جای خطوط مستقیم خطوط منحنی داریم، دستور هندسی ساده‌ای برای یافتن مساحت این سطوح نیست. با استفاده از روش نیوتن، باز هم با مراجعه به جدول صفحه ۵۳ مشاهده می‌کنیم که مشتق‌های At^3 و At^4 به ترتیب $3At^2$ و $4At^3$ است، که تفاوت آنها با بیان داده شده سرعتها فقط ضرایب عددی آنهاست. پس اگر $3A=b$ و $4A=c$ فرض شود، مساحت سطوح زیر دو منحنی چنین است:

$$S_b = \frac{1}{3} bt^3 \quad \text{و} \quad S_c = \frac{1}{4} ct^4$$

این روش کاملاً کلی است و برای هر نماینده‌ای از t می‌تواند به کار رود، و نیز در هر عبارت پیچیده‌ای، چون عبارت زیر، صادق است:

$$V = at + bt^2 + ct^3$$

که برای آن چنین خواهیم داشت:

$$S = \frac{1}{2} at^2 + \frac{1}{3} bt^3 + \frac{1}{4} ct^4$$

از این بحث نتیجه می‌گیریم که حساب انتگرال بر عکس حساب دیفرانسیل است: مسئله در اینجا یافتن تابع مجهولی است که مشتق آن برابر تابع معلوم باشد. پس اکنون می‌توانیم جدول صفحه ۵۱ را با تغییر ترتیب ستون‌های افقی آن و تغییر ضرایب عددی، به شکل زیر بنویسیم:

$\dot{X} =$	$At^{-4}; \quad At^{-3}; \quad At^{-2}; \quad A; \quad At; \quad At^2; \quad At^3; \dots$
$X =$	$-\frac{A}{3}t^{-3}; \quad -\frac{A}{2}t^{-2}; \quad -At^{-1}; \quad At; \quad \frac{A}{2}t^2; \quad \frac{A}{3}t^3; \quad \frac{A}{4}t^4; \dots$

می‌گوییم که X انتگرال \dot{X} است. در علامتگذاری نیوتن

چنین می نویسند :

$$\mathbf{x} = (\dot{\mathbf{X}})'$$

و در علامتگذاری لاینیتس چنین نوشته می شود :

$$\mathbf{x} = \int \dot{\mathbf{x}} dt$$

که در آن علامت \int همان علامت کشیده شده حرف S است که حرف اول کلمه Sum (= جمع) را نشان می دهد .

اکنون این جدول نو را در مورد همان مثال قدیمی حرکت متشابه تغییر به کار بندیم . چون شتاب ثابت است :

$$\ddot{\mathbf{x}} = a \quad \text{یا} \quad \boxed{\dot{\mathbf{x}}} = a$$

که از آن رابطه زیر نتیجه می شود :

$$\dot{\mathbf{x}} = \int a dt = at$$

با يك انتگرالگیری دیگر و توجه به جدول نو ، چنین به دست می آید :

$$x = \int at \, dt = \frac{a}{2} t^2$$

یعنی همان نتیجه‌ای که قبلا به دست آوردیم . اگر شتاب ثابت نباشد ، ولی متناسب با زمان باشد ، خواهیم داشت :

$$\ddot{x} = bt$$

$$\dot{x} = \int bt \, dt = \frac{1}{2} bt^2$$

$$x = \int \frac{1}{2} bt^2 \cdot dt = \frac{b}{2} \int t^2 \cdot dt = \frac{b}{6} t^3$$

پس در این حالت مسافت پیموده شده به وسیله يك جسم متحرك به نسبت مكعب زمان تغییر خواهد یافت .

بیان مقدماتی حساب دیفرانسیل و انتگرال می تواند

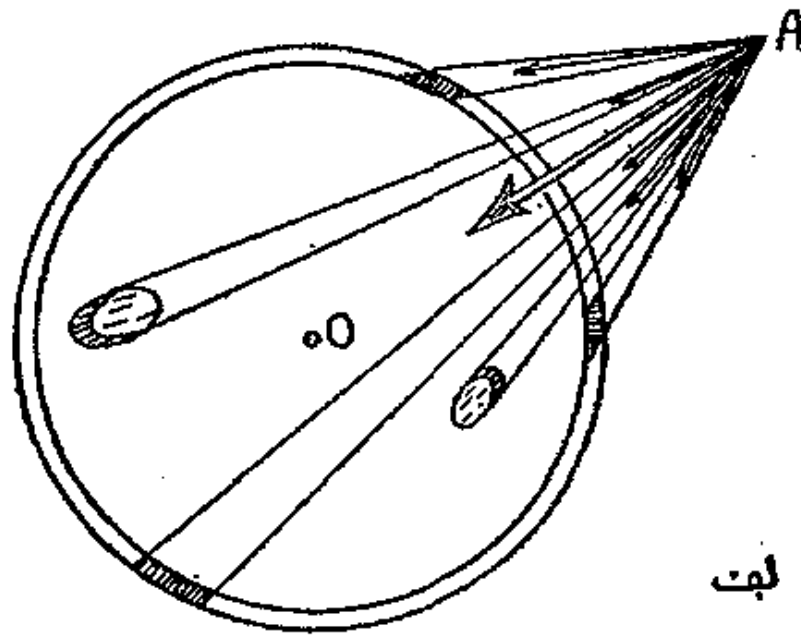
به سه بعد نیز تعمیم داده شود، وقتی که سه بعد X و Y و Z

هر سه وجود دارند. اما این موضوع را به خوانندگانی

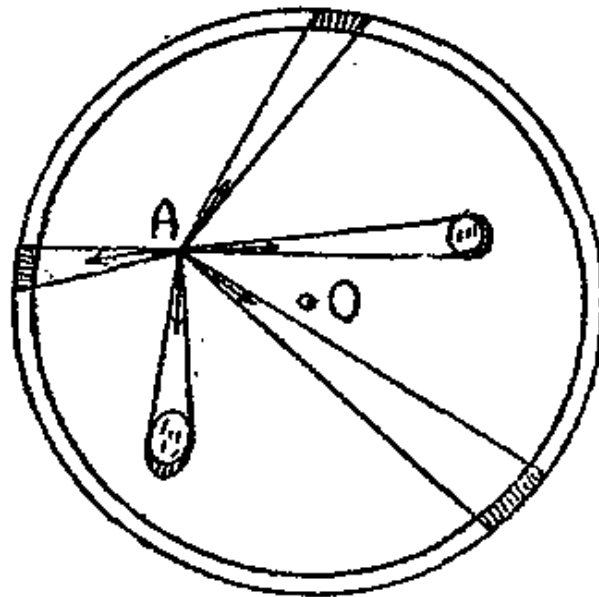
واگذار می کنیم که بحث فوق را زیاد ساده یافته اند .

با تکمیل اصول اساسی حساب دیفرانسیل، نیوتن

آنها را در حل مسائلی به کار بست که در تئوری ثقل جهانی او وجود داشت، و در مرحله اول در مسئله نیروی ثقلی که به وسیله پیکر زمین بر هر جسم مادی کوچک در هر فاصله از مرکزش وارد می شود. بدین منظور، زمین را به پوسته های متحدالمرکز نازکی تقسیم کرد و عمل گرانشی هر یک را جداگانه در نظر گرفت (شکل ۱۰). برای استفاده از حساب انتگرال باید سطح پوسته را به عدده فراوانی نواحی کوچک با مساحت های متساوی تقسیم کرد، و سپس نیروی گرانشی وارد از هر ناحیه را بر جسم O ، به موجب قانون عکس مجذور محاسبه کرد. این تجزیه منجر می شود به عدده بسیار فراوان حامل های نیرویی که بر نقطه O وارد می شوند، و این حاملها باید بنا بر قوانین جمع حاملها با هم جمع (انتگرال) شوند. حل واقعی این مسئله خارج از اصول مقدماتی بحث شده تا کنون است، اما نیوتن به حل آن اقدام کرد. نتیجه این بود که وقتی که نقطه O خارج از پوسته کروی واقع بود، تمام حاملها بر هم افزوده شده حامل واحدی تشکیل می دادند که



الف



ب

شکل ۱۰. (الف) نیروی گرانشی وارد از پوسته کروی بر یک نقطه خارجی؛ (ب) همین حالت، اما نقطه درونی به جای نقطه خارجی.

برابر با نیروی ثقلی بود که وجود می‌داشت هرگاه تمام جرم پوسته کروی در مرکز متمرکز بود. در حالتی که نقطه O درون پوسته باشد، مجموع حاملها صفر است، بطوری که هیچ نیروی ثقلی بر جسم وارد نمی‌شود. این نتیجه نگرانی نیوتن را در باره نیروی جاذبه وارد از طرف زمین بر سیب از میان برد، و قانون ثقل جهانی را که به هنگام جوانیش در باغ دهکده لینکلنشر بیان کرده بود، توجیه کرد.

فصل ۴

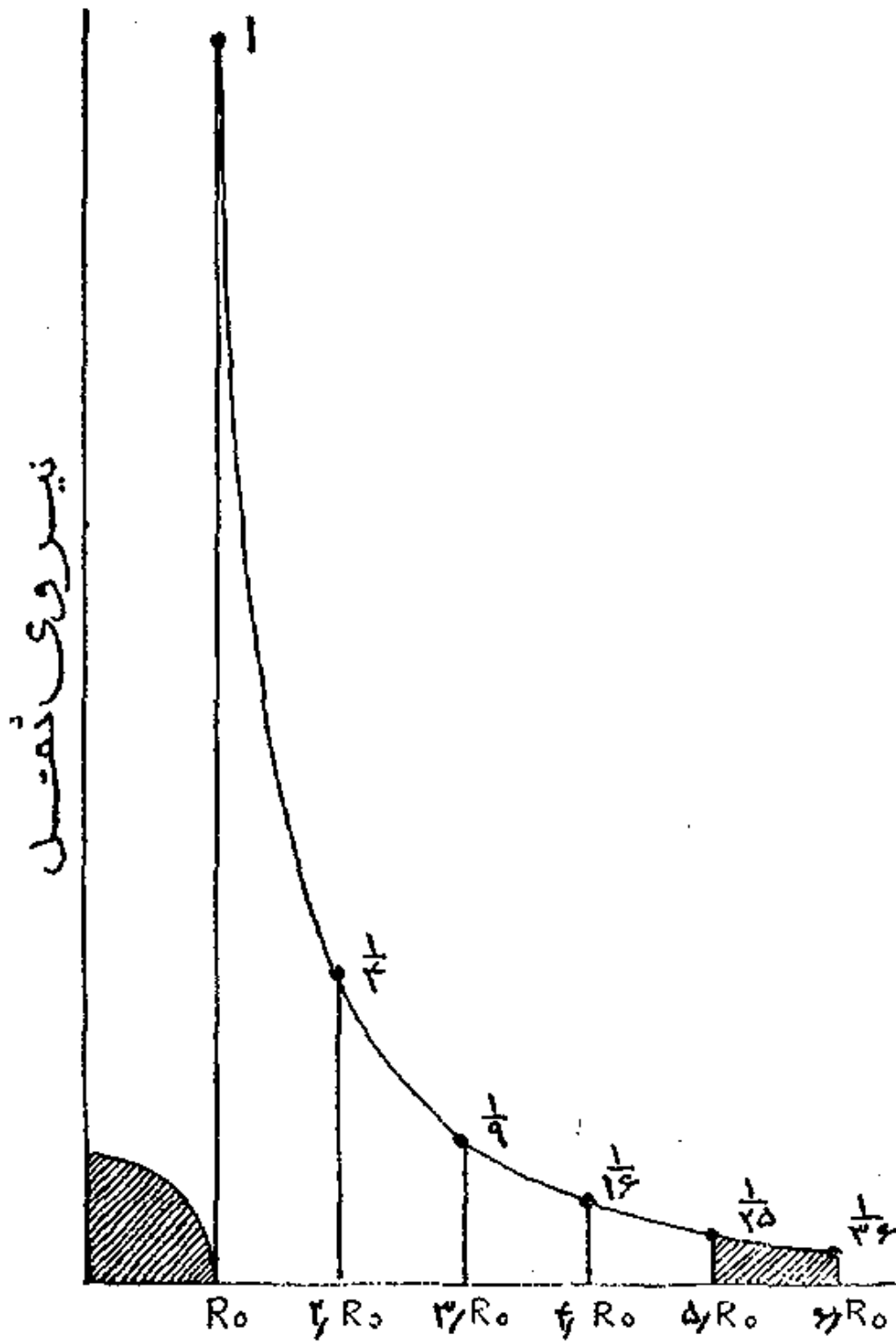
مدارهای سیاره‌ای

●
اکنون که مختصری در باب حساب دیفرانسیل و انتگرال آموختیم، می‌توانیم آن را در حرکت اجسام طبیعی و مصنوعی فلکی تحت تأثیر نیروی ثقل به کار بندیم. نخست حساب کنیم که با چه سرعتی يك موشك باید از سطح زمین پرتاب شود تا بتواند از مرز ثقل زمین بیرون برود. چند بار بر را در نظر بگیرید که باید يك پیا نوی بزرگ را از کف کوچه تا طبقه معینی از يك ساختمان بلند بالا ببرند. هر کس (و خصوصاً باربران) این را قبول دارد که بالا بردن يك پیا نوی بزرگ به طبقه سوم، سه بار بیشتر زحمت دارد

(یا کار لازم دارد) تا بالا بردن همان پیا نو به طبقه اول .
کار لازم برای بالا بردن مبل و اثاث سنگین با وزن آنها
نیز متناسب است، و با بالا بردن شش صندلی به طبقه‌ای
معین، شش بار بیشتر کار انجام می‌گیرد تا با بالا بردن
فقط يك صندلی به همان طبقه .

اما در مورد کار لازم برای بالا فرستادن يك موشك
به ارتفاعی که آن را در مداری معین قرار دهد چه می‌-
توان گفت، یا کاری که برای باز هم بالاتر فرستادن آن
لازم است ، تا بر ماه فرو افتد ؟ در حل این گونه
مسائل باید به یاد بیاوریم که نیروی ثقل با فاصله از مرکز
زمین کاهش می‌یابد ؛ هر قدر ارتفاع شیء از زمین زیادتر
باشد بالاتر فرستادن آن آسانتر است .

شکل ۱۱ تغییر نیروی گرانشی را با فاصله از
مرکز زمین نشان می‌دهد. برای محاسبه کار کل لازم برای
بالا بردن جسمی از سطح زمین (به فاصله R_0 از مرکز
زمین) تا مسافت R ، با توجه به کاهش دائمی نیروی گرانشی،
مسافت از R_0 تا R را به تعداد بسیار زیادی مسافتهای



شکل ۱۱. کاهش نیروی گرانشی با مسافت (R_0 شعاع زمین است)

کوچک d_r تقسیم می‌کنیم، و کار انجام یافته در این مسافت کوچک را در نظر می‌گیریم. چون برای اندک تغییری در مسافت، نیروی ثقل می‌تواند عملاً ثابت در نظر گرفته شود (باربران پیاپس بزرگی را به یاد بیاورید)، کار انجام یافته حاصل ضرب نیرویی است که شیء را حرکت می‌دهد در مسافت پیموده شده؛ یعنی سطح مربع مستطیل خط چین در شکل ۱۱. اگر به حد تغییر مکان بینهایت کوچک برسیم، نتیجه می‌گیریم که کار کل برای بالا بردن شیء از R_0 به R مساحت سطح زیر منحنی نمایش نیروی جاذبه است، یا با عباراتی که در فصل پیش به کار رفت، انتگرال

$$W = \int_{R_0}^R \frac{GMm}{r^2} dr = GMm \int_{R_0}^R \frac{1}{r^2} dr$$

(چون مقادیر ثابت در انتگرالگیری تغییر نمی‌کند، GMm را از داخل علامت انتگرال خارج کرده پس از به دست آوردن نتیجه انتگرال، آن را در نتیجه ضرب می‌کنیم). با توجه به جدول صفحه ۵۸، چنین می‌یابیم که

انتگرال $\frac{1}{r^2}$ برابر است با $-\frac{1}{r}$ (زیرا مشتق $\frac{1}{r}$ ،
 $-\frac{1}{r^2}$ است). پس کار انجام یافته چنین است:

$$W = -\frac{GMm}{R} - \left(-\frac{GMm}{R_0}\right) = GMm \left(\frac{1}{R_0} - \frac{1}{R}\right)$$

عبارت

$$P_R = -\frac{GM}{R}$$

(مربوط به واحد جرم که باید بالا برده شود) پوتانسیل
 گرانشی نامیده شده، و می‌گوییم که کار انجام یافته برای
 بالا بردن یک واحد جرم از سطح زمین به ارتفاع معین
 در فضا برابر است با اختلاف پوتانسیل‌های گرانشی در این
 دو محل.

این ملاحظات ساده، در همان مراحل اولیه مطالعاتش،
 بر نیوتن معلوم بود، اما او با کاری بس دشوارتر روبه‌رو
 بود که عبارت بود از توضیح صحیح قوانین حرکت
 سیارات بر گرد خورشید، و حرکت اقماریات - قوانینی
 که بیش از نیم قرن پیش از زمان نیوتن به وسیله یوهانس
 کپلر، منجم آلمانی، کشف شده بود. در مطالعه حرکت

سیارات نسبت به ستاره‌های ثابت، کپلر داده‌هایی داشت که از معلم خود تیکو براهه به دست آورده بود. کپلر چنین یافت که مدارهای همهٔ سیارات بیضی‌هایی است که خورشید در یکی از دو کانون آنها واقع است. ریاضیدانان یونان باستان بیضی را همچون مقطع عرضی مخروطی تعریف کرده بودند که از تقاطع یک سطح مستوی مورب نسبت به محور مخروط حاصل می‌شود. اگر سطح مستوی عمود بر محور مخروط باشد، بیضی مقطع به یک دایره تبدیل می‌شود. تعریف مشابه دیگری از یک بیضی این است: منحنی مسدودی با این خاصیت که مجموع فواصل هر نقطهٔ آن از دو نقطهٔ ثابت واقع بر روی قطر اطول، به نام کانونها، همیشه مقداری است ثابت. این تعریف راه مناسبی برای رسم بیضی به وسیلهٔ دو سنجاق (یا میخ) و یک رشته نخ، مطابق شکل ۱۲، به دست می‌دهد.

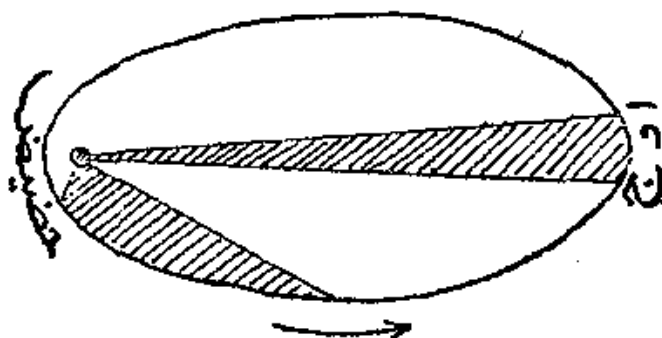
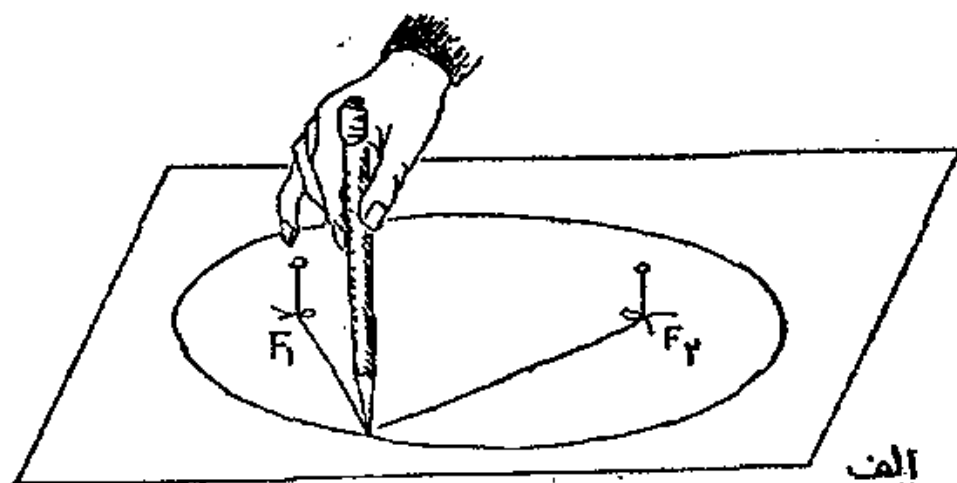
قانون دوم کپلر بیان می‌کند که حرکت سیارات بر

مدار بیضی شکل آنها چنان انجام می‌گیرد که یک خط فرضی مار بمرکز خورشید و مرکز ستاره، سطوح متساوی از مدار سیاره‌ای را در فواصل زمان متساوی می‌روبد (شکل ۱۲).

بالاخره، قانون سوم، که کپلر نه سال بعد آن را منتشر کرد، بیان می‌کند که مجذور زمانهای تناوب دوران سیارات مختلف به نسبت مکعبات فواصل متوسط آنها از خورشید است. پس، مثلاً مسافتات عطارد، زهره، مریخ، و مشتری، بر حسب مسافت زمین تا خورشید (که «واحد نجومی» مسافت خوانده می‌شود) اینهاست: ۰٫۳۸۷، ۰٫۷۲۳؛ ۱٫۵۲۴؛ ۲٫۰۳، در حالی که زمان تناوب دوران آنها به ترتیب ۰٫۲۴۱؛ ۰٫۶۱۵؛ ۱٫۸۸۱؛ و ۱۱٫۸۶۰ سال است. اگر مکعبات سلسله اعداد فواصل و مجذور سلسله اعداد زمانهای تناوب را حساب می‌کنیم، می‌بینیم که هر دو به ترتیب با هم برابرند، یعنی ۰٫۵۸۰؛ ۰٫۳۷۸۵؛ ۳٫۵۳۹۶؛ ۱۴۰٫۸۵.

نیوتن در مطالعات اولیه خود، برای سهولت، مدار ماه را يك دایره کامل در نظر گرفت، و این تقریب وی را به نتیجه‌ای نسبتاً مقدماتی در قانون ثقل رسانید که در فصل ۲ ذکر شد. با انجام دادن این مرحله مقدماتی کار، لازم بود ثابت کند که اگر قانون ثقل جهانی کاملاً درست

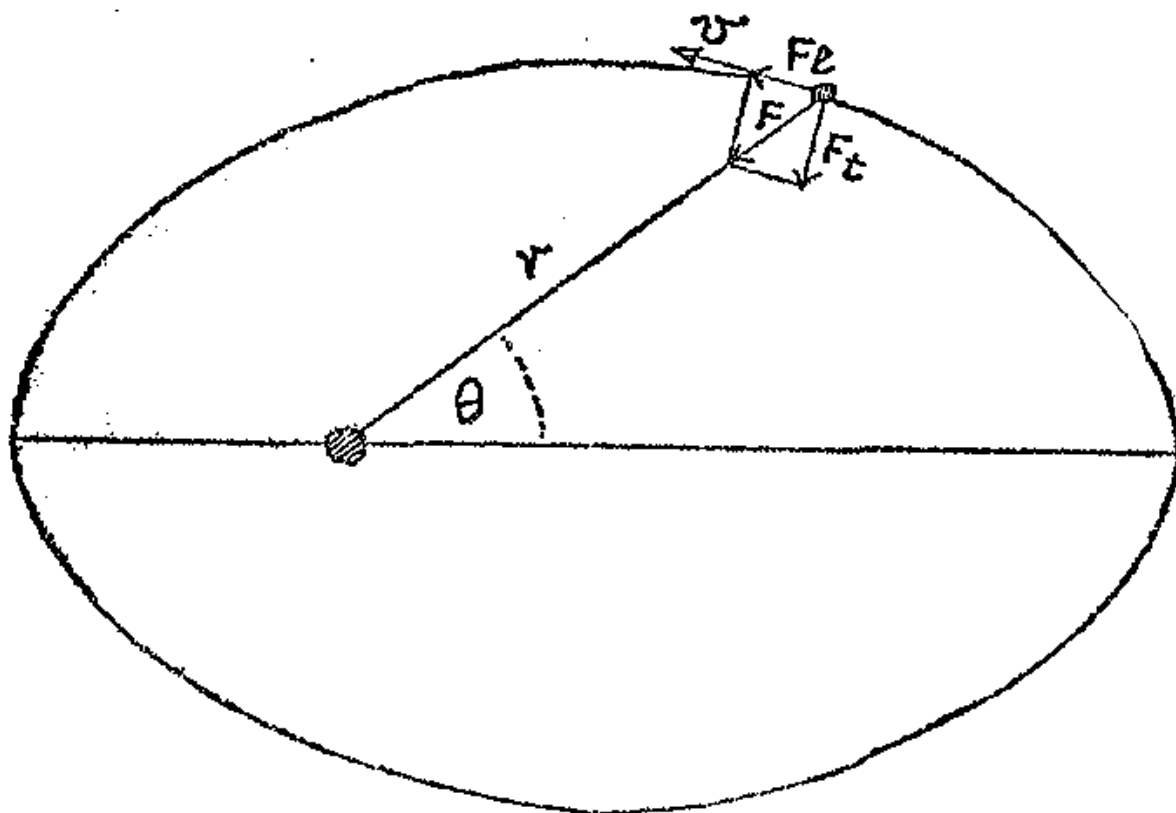
است، مدارهای سیاره‌ای مشتق از دوائر باید بیضی‌هایی



شکل ۱۲. (الف) یک راه ساده برای رسم یک بیضی؛ (ب) قانون دوم کپلر

باشند که خورشید در یکی از کانون‌های آنها واقع است. البته همین موضوع در مورد ماه نیز هست، زیرا مدار آن کاملاً دایره نیست، بلکه بیضی است. نیوتن نتوانست

منحصرأً از راه‌هندسهٔ رسمی دایره و خط دلیلی بر این امر
 بیاورد، و چنانکه قبلاً شرح داده شد، وی حساب دیفرانسیل
 را اصولاً در مورد همین مسئله وضع کرد و به کار بست.
 اصول حساب دیفرانسیل که در فصل قبل بیان شد برای
 اثبات اینکه مدارهای سیاره‌ای نیوتن باید بیضی باشند کافی
 نیست، اما امید هست که این بحث به خواننده لااقل در
 درك این موضوع كمك كند که نیوتن چگونه موضوع را
 حل کرده است. در شکل ۱۳ حرکت يك سیاره را بر مدار
 معین $00'$ با سرعت مشخص v نشان داده‌ایم. برای این
 گونه حرکات مناسب این است که موضع سیاره را در هر
 لحظه، با به دست دادن فاصله r آن از خورشید و زاویهٔ
 θ که خط واصل از خورشید به سیاره (شعاع حامل) با
 امتداد ثابتی در فضا (یعنی امتداد به سوی ستارهٔ ثابتی در
 دایرة البروج) می‌سازد، توصیف کنیم. در حالی که موضع
 سیاره با مختصات r و θ مشخص شده، میزان تغییر موضع
 آن از روی تفاضلهای \dot{r} و $\dot{\theta}$ به دست می‌آید، و میزان
 این تغییر (یعنی شتاب) از تفاضلهای دوم \ddot{r} و $\ddot{\theta}$ حاصل



شکل ۱۳. نیروهایایی که بر حرکت یک سیاره بر مسیر بیضی شکل آن اثر می‌کنند.

می‌شود. نیروی ثقل $F = \frac{GMm}{r^2}$ که بر سیاره وارد می‌شود، در اصطلاح کلی، چنانکه در حرکت مستدیر بود، عمود بر مدارش نیست. بنا براین، با به کار بستن جمع نیروها، می‌توانیم نیرو را به دو مؤلفه تجزیه کنیم: یکی F_r بر امتداد مدار، و دیگر F_t عمود بر آن (و t نشانه طولی و عرضی است).

با این تجزیه و با استفاده از قانون اساسی مکانیک

نیوتن، که شتاب حرکت در هر امتداد را متناسب بامؤلفه نیرویی بیان می کند که در آن امتداد وارد می شود، معادلاتی به دست می آید که به معادلات دیفرانسیل حرکت سیاره موسوم است. این معادلات روابط میان مختصات r و θ ، تفاضلهای \dot{r} و $\dot{\theta}$ ، و تفاضلهای دوم \ddot{r} و $\ddot{\theta}$ را به دست می دهند. بقیه کار چیزی جز ریاضیات صرف نیست -- فقط یافتن اینکه r و θ باید بستگی به زمان داشته باشند تا دیفرانسیل تفاضلهای اول و دوم آنها، و نیز خود آنها، در معادلات دیفرانسیل صدق کنند؛ و جواب این است که حرکت باید بر روی یک بیضی انجام گیرد که خورشید در یکی از کانونهای آن قرار گرفته است و شعاع حامل در فواصل زمانی متساوی سطوحی مساوی بر سطح آن می پیماید.

در حالی که در اینجا توانستیم فقط یک اشتقاق «وصفی» از دو قانون اول و دوم کپلر بدهیم، از قانون سوم می توانیم اشتقاقی کاملاً درست بدهیم، با این فرض ساده کننده که مدارهای سیاره ای دایره اند. در واقع، در فصل ۲

دیدیم که شتاب مرکز گرای (متوجه به يك مرکز) يك حرکت مستدیر $\frac{v^2}{R}$ است، که در آن v سرعت حرکت جسم متحرك R شعاع مدار است. چون حاصل ضرب شتاب مرکز گرا در جرم باید برابر نیروی جاذبه گرانشی باشد، ممکن است چنین نوشت:

$$\frac{mv^2}{R} = \frac{GMm}{R^2}$$

از طرف دیگر، چون طول مدار مستدیر $2\pi R$ است، دوره تناوب T يك دوران ظاهراً از فورمول زیر به دست می آید:

$$T = \frac{2\pi R}{v}$$

که از آن این فورمول نتیجه می شود:

$$v = \frac{2\pi R}{T}$$

اگر این مقدار v را در معادله اول قرار دهیم، خواهیم داشت

$$\frac{m \times 4\pi^2 R^2}{T^2 R} = \frac{GMm}{R^2}$$

که پس از اختصار چنین می‌شود:

$$4\pi^2 R^3 = GMT^2$$

این فورمول نشان می‌دهد که مکعبات R متناسب با
مجدورات T هستند، که همان قانون سوم کپلر است.
با به کار بستن دقیقتر حساب دیفرانسیل و انتگرال
می‌توان نشان داد که همین قانون در مورد کلی مدارهای
بیضی شکل نیز صادق است.

بنابراین، با اختراع ریاضیات لازم برای حل
مسئله، نیوتن توانست نشان دهد که حرکت اعضای
خانواده خورشید باید از قانون ثقل جهانی وی تبعیت کند.

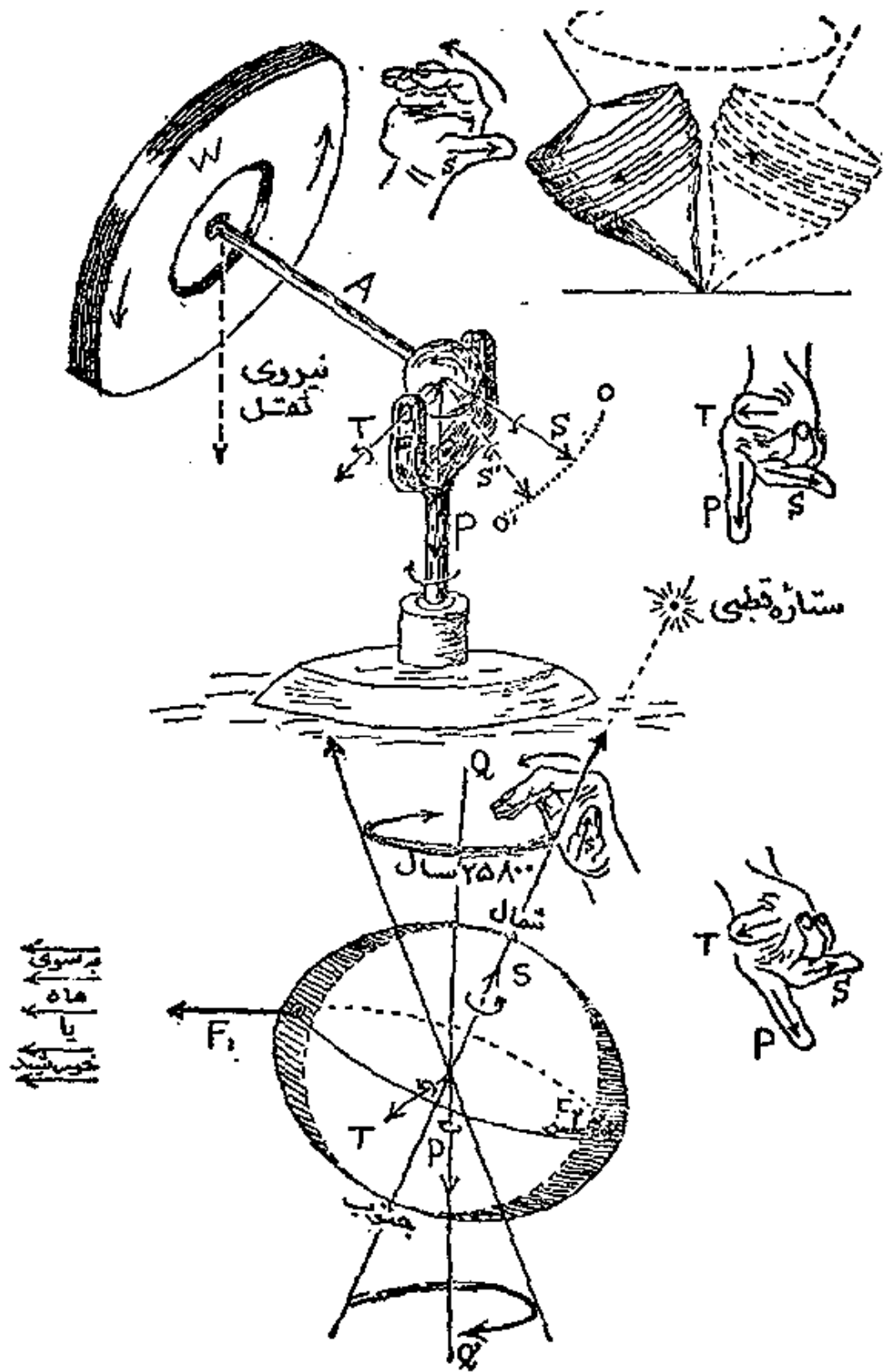
فصل ۵

زمین چون فر فره ای گردان



نیوتن پس از حل این مسئله که چگونه نیروهای ثقل زمینی ماه را بر مدارش نگاه می‌دارند، و چگونه خورشید زمین و نیز دیگر سیارات را بر مسیری بیضی شکل می‌چرخاند، توجه خویش را به این موضوع معطوف داشت که این دو جسم آسمانی چه تأثیری بر دوران کره زمین بر گرد محورش دارند. وی دریافت که زمین، به علت دوران محوری، باید شکل یک کره گون فشرده را داشته باشد، زیرا که ثقل در نواحی استوایی تا حدی بانروی مرکز-گریز جبران می‌شود. البته شعاع استوایی زمین نزدیک

۲۱ کیلومتر از شعاع قطبی آن بزرگتر است، و شتاب ثقل در استوا ۰.۳ درصد کمتر از شتاب در قطبین است. بنا بر این زمین را می توان همچون کره ای به شمار آورد که يك برآمدگی استوایی آن را فرا گرفته (سطح خط چین در قسمت پایین شکل ۱۴) که حدود ۲۱ کیلومتر در استوا ضخیمتر است و به تدریج رو به قطب به سمت صفر می رود. در حالی که نیروهای گرانشی خورشید و ماه که بر ماده قسمت کروی زمین وارد می شوند معادلند با نیروی واحد که بر مرکز آن وارد شود، نیروهایی که بر برآمدگی استوایی وارد می شوند بدین نحو توازن پیدانمی کنند. واضح است که چون نیروی ثقل با مسافت کاهش می یابد، نیروی F_1 که بر قسمت برآمده ای وارد می شود که رو به جسم کشنده است (خورشید یا ماه) بزرگتر است از نیروی F_2 که بر برآمدگی مقابل وارد می شود. در نتیجه نیروی چرخشی پدید می آید که می خواهد محور دوران زمین را راست کند و آن را بر سطح مدار زمین (دایرة البروج) یا بر سطح مدار ماه عمود سازد.



شکل ۱۴ فرفره‌گردان و زمین‌گردان.

برای پاسخ دادن به این پرسش، باید درك کنیم که کره زمین ما در حرکت خود در واقع فر فرۀ عظیم گردانی است مانند همه فر فره هایی که از کودکی با آنها آشنا بوده ایم. وقتی که فر فره به سرعت می چرخد نمی افتد، اما نسبت به کف میز یا کف اطاق که بر روی آن می چرخد وضع موربی دارد، و در ضمن چرخیدن محور دورانش مخروطی بر گرد قائم (گوشه راست بالای شکل ۱۴) می پیمايد. فقط وقتی که چرخش فر فره به علت اصطکاک، کند شود، فر فره بر زمین می افتد. يك نمونه کاملتر فر فره، که برای آزمایشهای مکانیک به کار می رود، در شکل ۱۴ (نیمه بالای شکل) نشان داده شده است. این فر فره عبارت است از يك چنگال F که می تواند حول يك محور قائم دوران کند و میله A را، که می تواند آزادانه حول نقطه تعلیق به بالا و پایین حرکت کند، نگاه دارد. در انتهای آزاد میله يك چرخ W متصل است که بر روی جعبه ساچمه ای با اصطکاک بسیار کم دوران می کند. اگر چرخ در گردش نباشد، وضع عادی مجموعه چنان است که میله رو به پایین مایل است و چرخ بر میز متکی است. اما

زمین چون فرقه‌ای گردان

اگر چرخ را به سرعت بچرخانیم، اوضاع به کلی تغییر می‌کند، و از نظر کسی که این پدیده را نخستین بار مشاهده می‌کند تقریباً باور نکردنی می‌نماید. میله و چرخ فرو نمی‌افتند، و مادام که چرخ در گردش است، چرخ و میله و چنگال بر گرد محور قائم به کندی دوران می‌کنند. اسباب معروف به ژيروسکوپ بر همین اصل ساخته شده است، که کاربردهای عملی فراوان دارد، از آن جمله «قطب‌نمای ژيروسکوپی» که کشتیها را در اقیانوسها و هواپیماها را در هوا هدایت می‌کند.

شاید جالبترین کاربرد ژيروسکوپ را ژان پرن، فیزیکدان فرانسوی، انجام داده باشد، که ژيروسکوپی را در چمدان خود گذاشت و آن را در ایستگاه راه آهن پاریس بررسی کرد. وقتی که باربر ایستگاه چمدان را گرفته همراه ژان پرن در ایستگاه راه می‌رفت، در سربك پیچ که می‌خواست بپیچد، متوجه شد که چمدان نمی‌خواهد با وی همراهی کند. چون خواست با نیرویی چمدان را همراه بکشد، چمدان در دستش شروع کرد به چرخیدن

(شکل ۱۵). باربر در حالی که فریاد می‌زد «شیطان باید در چمدان باشد»، آن را رها کرد و بگریخت. یک سال



شکل ۱۵. آزمایش ژان پرن

زمین چون فرفره‌ای گردان

بعد، ژان پرن برندهٔ جایزه نوبل شد، ولی نه برای آزمایشهای مربوط به ژيروسکوپ، بلکه برای کارهایی که در حرکت حرارتی مولکولها انجام داده بود.

برای درک رفتار خاص ژيروسکوپ، باید شما را با حاملی که سرعت حرکت دورانی را نمایش می‌دهد آشنا سازیم. در فصل ۱ دیدیم که سرعت حرکت انتقالی می‌تواند با سهمی (حامل) نشان داده شود که در امتداد حرکت رسم شده و طولش متناسب است با اندازهٔ سرعت. در مورد دوران نیز همین روش به کار می‌رود. سهمی بر محور دوران رسم می‌کنند که طولش مربوط باشد به سرعت زاویه‌ای اندازه‌گیری شده بر حسب عدد دورانه در دقیقه یا بر حسب هر واحد معادل دیگر. جهت سهم با این قرار داد مشخص شده است: هرگاه انگشتان خم‌شدهٔ دست راست خود را در امتداد دوران نگاه دارید، شست شما امتداد سهم را نشان خواهد داد (دستور پیچ دست راست). در قسمت بالای شکل ۱۴، حامل S سرعت دورانی چرخ را نشان می‌دهد. پیچش (نیروی پیچش) مربوط به ثقل به وسیلهٔ حامل T نشان داده شده

است که از شاخه‌های چنگال می‌گذرد. با تعمیم دادن قوانین حرکت انتقالی به حرکت دورانی، انتظار می‌رود که میزان تغییر سرعت متناسب با نیروی پیچش وارد باشد. در نتیجه، تأثیر ثقل بر یک فرفره گردان تغییر سرعت دورانی خواهد بود که به وسیله حامل S نشان داده شده نسبت به تغییری که حامل S' نشان می‌دهد، یعنی دوران بر حول محور قائم؛ و این درست همان چیزی است که در رفتار یک فرفره گردان مشاهده می‌شود.

رابطه فضایی میان سرعت زاویه‌ای چرخ گردان، نیروی پیچش، و حرکتی که نتیجه می‌شود در شکل ۱۴ به وسیله دست‌ها نشان داده شده است. اگر انگشت میانه دست راستان را در امتداد حامل دوران و شست را در امتداد حامل پیچش قرار دهید، انگشت نشانه دوران نتیجه مجموعه را نشان می‌دهد.

پدیده‌ای که هم‌اکنون توصیف کردیم به رقص محور معروف است و در حرکت دورانی همه اجسام، خواه ستاره یا سیاره باشند خواه اسباب بازی یا الکترونهای اتم متداول است.

زمین چون فرقه‌ای سردان

در حرکت زمین، رقص محوری در نتیجه جاذبه گرانشی خورشید و ماه حاصل می‌شود و نقش جاذبه ماه مؤثرتر است زیرا که، چون جرم آن کمتر از جرم خورشید است، به زمین خیلی نزدیکتر است. اثر رقص محوری ماه - خورشید محور زمین را سالی ۵۰ ثانیه زاویه‌ای می‌چرخاند و موجب می‌شود که در هر ۲۵۸۰۰ سال یک دایره کامل پیماید. این پدیده، که نتیجه‌اش تغییرات کندی در تاریخ آغاز بهار و پاییز است (تقدیم اعتدالین)، به وسیله منجم یونانی هیپارخوس در حدود سال ۱۲۵ ق م کشف شد، اما توضیح آن تا بیان ثقل جهانی نیوتن به تعویق افتاد.

فصل ۶

کشندها



يك اثر ديگر خورشيد و ماه بر كره زمين تغيير شكل روزانه پيكر زمين است كه بيشتر در پديده كشندهاى اقيانوسى (جزر و مد) مشاهده مى شود. نيوتن دريافت كه بالا آمدن و پايين رفتن سطح اقيانوسها نتيجه جاذبه گرانشى خورشيد و ماه بر آب اقيانوسهاست، تأثير ماه، به علت آنكه با تمام كوچكيش نسبت به خورشيد، خيلى خيلى به ما نزديكتر از خورشيد است، بسيار زيادتر است. وي چنين استدلال كرد كه چون نيروهاى ثقل با افزايش مسافت کاهش مى يابند، كاهش وارد بر آب اقيانوسها در طرف روشن خورشيد

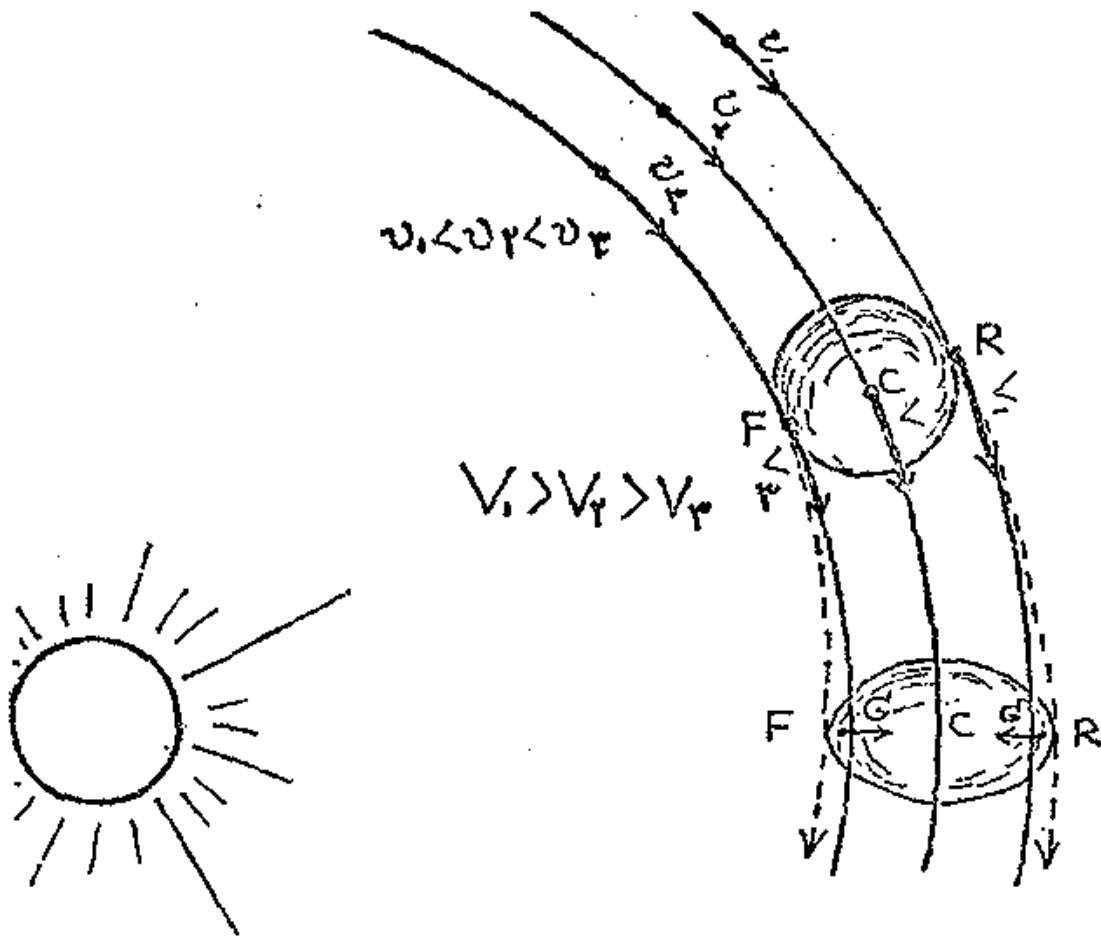
و ماه نسبت به ما بزرگتر است از کششی که از طرف مقابل وارد می‌شود، و در نتیجه باید آب را از سطح معمولی آن بلند کند.

بسیاری از مردم که نخستین بار این توضیح کشندی را شنیدند درك این موضوع را دشوار یافتند که چرا دو موج کشندی وجود دارد، که یکی در طرف رو به ماه یا خورشید است و دیگری در طرف مقابل که در آنجا آب اقیانوسی ظاهراً در جهت مخالف کشش گرانشی حرکت می‌کند. برای توضیح این موضوع باید تا اندازه‌ای از دینامیک منظومه خورشید - زمین - ماه بحث کنیم. اگر ماه در وضع معینی، مثلاً در بالای برج بلندی که در جایی بر روی سطح زمین بر پا شده، ثابت بود، یا آنکه خود زمین بر اثر يك نیروی غیر طبیعی در جایی از مدارش ثابت نگاه داشته شده بود، آبهای اقیانوسی طبیعتاً در يك طرف جمع می‌شدند، و در طرف مقابل آب پایین می‌رفت. اما چون ماه بر گرد زمین و زمین بر گرد خورشید دوران می‌کند، وضع کاملاً متفاوت است.

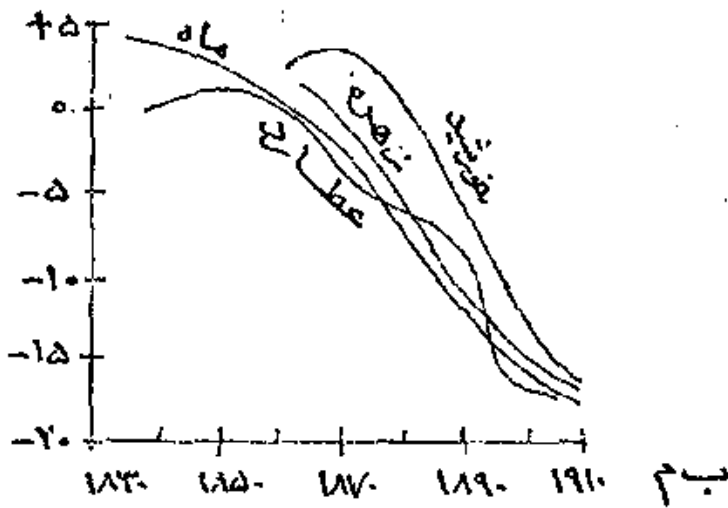
نخست کشندهای خورشیدی را در نظر بگیریم . چون زمین، در حرکتش بر گرد خورشید، یکپارچه باقی می ماند، سرعت خطی طرفی از زمین که رو به خورشید است (F در شکل ۶ الف) کمتر است از سرعت خطی مرکز (C) زمین، که آن هم به نوبت خود کمتر است از سرعت خطی طرف مقابل (R ، پشت به خورشید). از طرف دیگر، چنانکه در فصل ۴ دیدیم، سرعتهای خطی حرکت دورانی مداری بر اثر ثقل خورشید باید با افزایش فاصله تا خورشید کاهش یابد. بنا براین، نقطه F به سرعتی خطی کوچکتر از آنچه برای برقرار نگاه داشتن حرکت دورانی لازم است نیاز دارد، و در نتیجه متمایل به این خواهد بود که رو به خورشید منحرف شود، چنانکه در شکل ۶ الف به وسیله سهم خط چین در F نشان داده شده است. به همین نحو، نقطه R به سرعتی خطی بزرگتر از آنچه برای مدار مستدیرش لازم است نیاز دارد، و متمایل به این خواهد بود که از خورشید دور شود (سهم خط چین در R). بنا براین، اگر جاذبه‌ای میان بخشهای مختلفی

که ماده زمین را تشکیل می دهند وجود نداشت، همه آنها از هم متلاشی می شدند و به شکل قرص پهناوری بر سطح دایرة البروج پراکنده می گشتند. اما چنین اتفاقی روی نمی دهد، زیرا که جاذبه گرانشی G میان بخشهای مختلف زمین آنها را به هم متصل نگاه می دارد. نتیجه ای که میان این دو حالت نهایی پدید می آید این است که کره زمین در امتداد شعاع مداری خودش کشیده می شود و در هر يك از دو طرفش يك برآمدگی پدید می آید.

در مورد کشندهای ماه، اگر به یاد بیاوریم که زمین و ماه هر دو بر گرد مرکز ثقل مشترك حرکت می کنند، استدلال عیناً همین است. چون ماه تقریباً هشتادبار سبکتر از زمین است، مرکز ثقل مشترك میان آن دو در فاصله $\frac{1}{80}$ مرکز زمین است. اگر به یاد بیاوریم که این مسافت برابر است با ۶۰ برابر شعاع زمین، نتیجه می گیریم که مرکز ثقل مجموعه زمین - ماه در $34 = \frac{60}{80}$ شعاع زمین از مرکزش واقع شده است. آبهای اقیانوسی دو برآمدگی تشکیل می دهند، که یکی به سوی مرکز ثقل



ثانیه



شکل ۱۶. (الف) مبدأ نیروی کشندی؛ (ب) تأخیر ظاهری در حرکت اجسام فلکی

مشترك (که نیز امتداد رو به ماه است) و دیگری در امتداد مخالف است.

وقتی که خورشید و زمین و ماه بر يك خط مستقیم واقعند - یعنی در هنگام آغاز ماه نو و بدر - عمل کشندی ماه و خورشید برهم افزوده می شود و کشندها به خصوص بلند است. اما در هنگام تریع اول و تریع آخر، کشندهای بلند ماه با کشندهای پست خورشید منطبق می شوند، و نتیجه کلی خفیف خواهد شد.

چون زمین کاملاً سختپا نیست، نیروهای کشندی ماه - خورشید پیکر آن را تغییر شکل می دهند، گرچه این تغییر شکلها بسیار خفیفتر از آنهایی است که در پوسته مایع پدید می آید. فیزیکدان امریکایی ا. ا. مایکلسن از آزمایش - های خود دریافت که هر ۱۲ ساعت يك بار سطح زمین به اندازه تقریباً ۳۰ سانتیمتر تغییر شکل می دهد. چون تغییر شکل پوسته جامد زمین به کندی و آرامی صورت می گیرد، ما به این موضوع پی نمی بریم که بر يك شالوده سنگی زندگی می کنیم. اما وقتی که کشندها نویسی را در سواحل

قاره‌ها مشاهده می‌کنیم، باید به یاد بیاوریم که آنچه می‌بینیم فقط اختلاف میان حرکت قائم خشکی و آب است. کشندهای اقیانوسی، که اطراف کره زمین ما روی می‌دهند، در قعر اقیانوس متحمل اصطکاک می‌شوند (خصوصاً در حوضه‌های کم عمق مانند دریای برینگ) و نیز در برخورد با خطوط ساحلی انرژی از دست می‌دهند. دانشمند بریتانیایی، سر هرلد جفریز و سر جفری تیلر، چنین تخمین زدند که کار کلی که به وسیله کشندها پیوسته انجام می‌گیرد بالغ بر حدود دو بیلیون اسب بخار است. در نتیجه این از دست رفتن انرژی، زمین در دوران خود بر محورش کند می‌شود، درست مانند چرخهای اتوموبیل وقتی که نیروی ترمزها بر آنها وارد می‌شود. با مقایسه این از دست رفتن انرژی در کشندها با انرژی کل دوران زمین، پی می‌بریم که زمین به اندازه 2×10^{22} ژول ثانیه در هر دوران کند می‌شود؛ هر روز به اندازه دوصدمیلیونیم ثانیه از روز قبل بلندتر است. این تغییر بسیار کوچک است، و راهی برای اندازه‌گیری آن از امروز به فردا، یا از

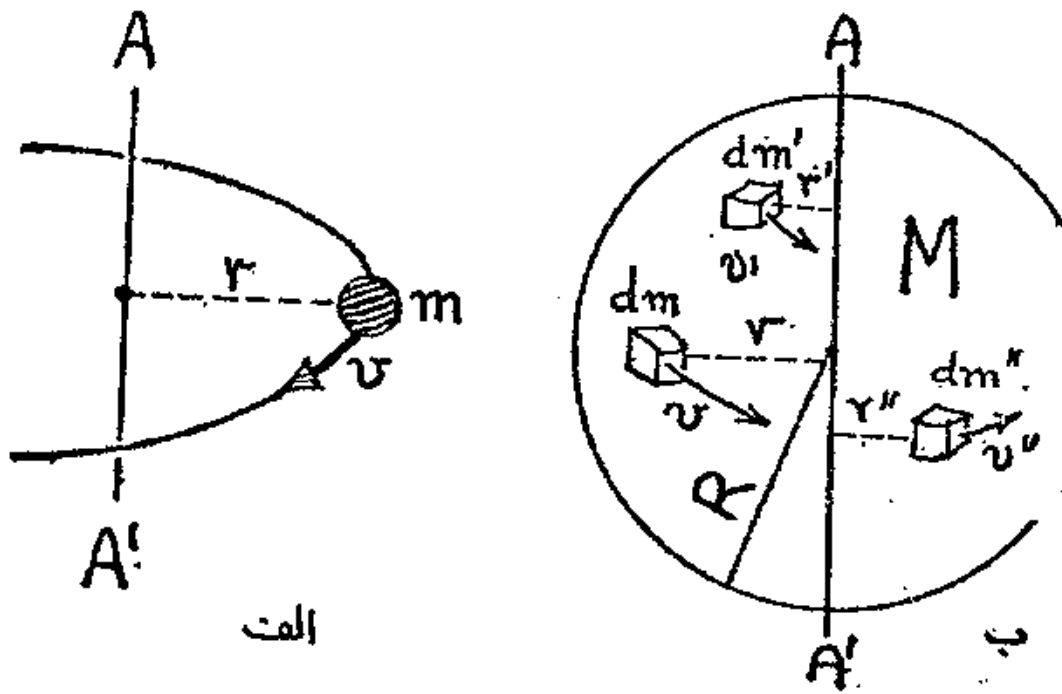
سالی به سال بعد، وجود ندارد. اما هر سال که می گذرد تأثیر آن بر هم انباشته می شود. صد سال محتوی ۳۶۵۲۵ روز است، بطوری که يك قرن پیش از این روزها ۰.۰۰۰۷ ر. ثانیه کوتاهتر از امروز بوده است. به طور متوسط، از آن زمان تا کنون، طول روز ۰.۰۰۰۳۵ ر. ثانیه کوتاهتر از امروز بوده است. اما چون ۳۶۵۲۵ روز از آن زمان گذشته است، اشتباهی که بر هم انباشته شده باید چنین باشد:

$$\text{ثانیه } ۱۴ = ۰.۰۰۰۳۵ \times ۳۶۵۲۵$$

چهارده ثانیه در يك قرن رقم کوچکی است، اما در رصدهای دقیق و محاسبات نجومی قابل ملاحظه است. این کند شدن دوران زمین بر گرد محورش در واقع آشفستگی را که مدت‌های مدید برای منجمان معما بود توضیح می داد. با مقایسه مواضع خورشید، ماه، عطارد، وزهره نسبت به ستارگان ثابت، منجمان متوجه شدند که این مواضع، با مقایسه با مواضعی که از آنها يك قرن پیش بر اساس مکانیک آسمانی اندازه گیری شده، ظاهراً به طور منظم جلو است (شکل ۱۶ ب). اگر يك بر نامه

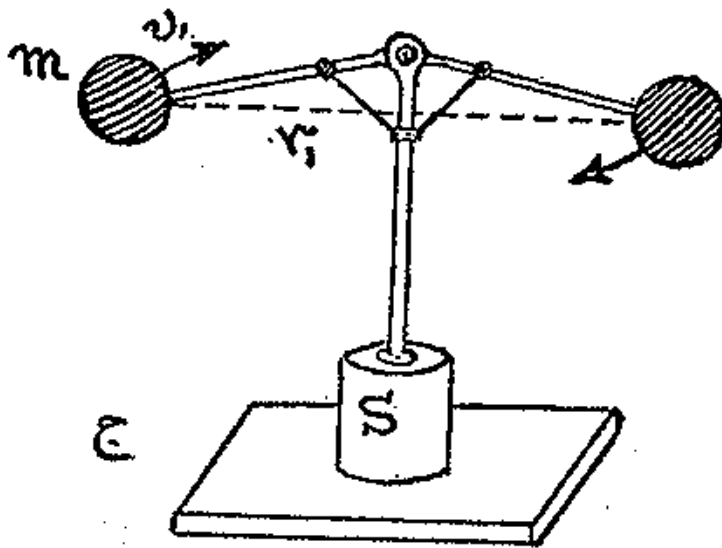
تلویزیونی پانزده دقیقه پیش از موعدی که شما انتظار دارید آغاز شود، اگر پانزده دقیقه پیش از بسته شدن مغازه ای به آنجا بروید و ببینید که مغازه بسته است، و اگر با اطمینان به این که بموقع به قطار خواهید رسید به آن نرسید، نباید ایستگاه تلویزیون، مغازه، و خط آهن را سرزنش کنید، بلکه باید ایراد را بر ساعت خود وارد بدانید. احتمالاً ساعت شما ۱۵ دقیقه کند است. به همین نحو اختلاف ۱۵ ثانیه در زمان نیایی و قایع نجومی باید به کند شدن دوران زمین مربوط باشد نه به تند شدن حرکت همه اجسام آسمانی. تا وقتی که به کند شدن دوران زمین پی نبرده بودند، منجمان زمین را همچون ساعت کاملی می دانستند، اکنون با معلوماتی که به دست آورده اند تصحیح لازم مربوط به اصطکاک کشندی را انجام می دهند.

در آغاز همین قرن، منجم بریتانیایی جورج داروین، پسر مؤلف معروف کتاب اصل انواع، به مطالعه این موضوع دست زد که چگونه عاقبت فقدان انرژی به وسیله اصطکاک کشندی مجموعه زمین - ماه را متأثر می سازد.

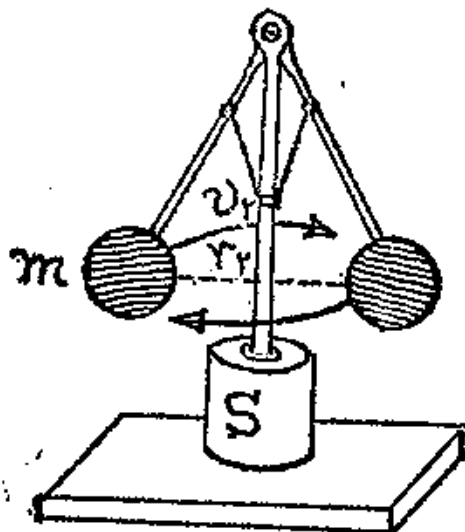


الف

ب



ج



د

شکل ۱۷ . مقدار حرکت زاویه‌ای یک جسم گردان عبارت است از (الف) حاصل ضرب جرم جسم (m) در سرعت (v) و در مسافت آن از محور دوران (r). محاسبه مقدار حرکت زاویه‌ای یک جسم گردان سختی (ب) از جمع کردن مقدار حرکت های زاویه‌ای عددی بینهایت زیاد قطعات

کوچک dm ، dm' ، dm'' ... به دست می آید. تغییر سرعت بر ای محفوظ

برای فهم استدلال داروین باید با يك کمیت مکانیکی مهم آشنا شویم که مقدار حرکت زاویه‌ای يك جسم دوران کننده نامیده شده است. جسمی به جرم m را در نظر بگیریم که با سرعت v حول محور ثابت AA' و به فاصله r از آن دوران می‌کند (شکل ۱۷). این جسم ممکن است کره زمین باشد که حول خورشید دوران می‌کند، یا ماه باشد که بر گرد زمین در گردش است، یا فقط سنگی باشد که به ریسمانی بسته شده و کودکی آن را می‌چرخاند. مقدار حرکت زاویه‌ای I ، بنا بر تعریف، حاصل ضرب جرم جسم در سرعت آن و در فاصله‌اش از محور دوران است:

$$I = m v r$$

اگر جسم مادی، خواه چرخ گردان باشد یا کره زمین، بر گرد محوری دوران کند که از مرکزش می‌گذرد (شکل ۱۷ ب)، وضع تا اندازه‌ای پیچیده تر می‌شود. در حالی که در حالت قبل همه بخشهای جسم با تقریباً يك سرعت حرکت می‌کردند (تا وقتی که اندازه جسم نسبت به اندازه مدارش کوچک باشد)، بخشهای مختلف جسمی

که حول مداری مارّ برمر کزش دوران می کند سرعتهای کاملاً متفاوتی دارند؛ هر چه بخششی از جسم از محور دوران دورتر باشد، سرعتش بیشتر است. در مورد کره زمین مثلاً، نقاط واقع در استوا سرعتشان بیش از سرعت نقاط واقع بر دواير شمالگان و جنوبگان است، و نقاط واقع در قطبها اصلاً حرکت نمی کنند. پس چگونه می توانیم مقدار حرکت زاویه ای را در چنین حالتی تعیین کنیم؟ البته راهش این است که از حساب انتگرال استفاده کنیم.

تمام جرم m جسم را به عدد فراوان تکه های کوچک dm ، dm' ، dm'' ، ... تقسیم می کنیم و مقدار حرکت زاویه ای هر يك از آنها را حساب می کنیم. سه تکه از این تکه های کوچک که در شکل نشان داده شده اند در فواصل r ، r' ، و r'' از محور قرار گرفته اند و سرعتهای آنها به ترتیب v ، v' ، و v'' است، سرعتهایی که البته متناسب با این فواصل است. برای به دست آوردن مقدار حرکت زاویه ای I برای تمامی جسم، باید مقدار حرکت زاویه ای همه تکه ها را انتگرال گیری کنیم، یعنی:

$$I = \int dm_i v_i r_i$$

که در آن انتگرالگیری بر تمامی جسم صورت گرفته است.
نتیجه این انتگرال چنین است:

$$I = \frac{r}{\Delta} v_r r$$

که در آن r شعاع جسم دوران کننده و v_r سرعت نقاط
واقع در استوای آن است.

یکی از قوانین اساسی مکانیک کلاسیک نیوتن قانون
بقای مقدار حرکت زاویه‌ای است که بیان آن چنین است :
اگر اجسامی به هر عده داشته باشم که بر گرد محورهایشان
دوران می کنند، و بر گرد یکدیگر نیز دوران دارند،
مقدار حرکت زاویه‌ای کل مجموعه باید همیشه مقداری ثابت
بماند .

یک آزمایش ساده دبیرستانی در باره این قانون را
می توان با استفاده از اسبابی انجام داد که در پایین شکل ۱۷
نشان داده شده است. این اسباب عبارت است از دو وزنه در
انتهای دو میله‌ای که به بالای یک محور افقی متصل شده اند،

و محور می‌تواند با اصطکاک ناچیزی در درون حفره S دوران کند. با يك اسباب مخصوص (که در شکل نشان داده نشده) می‌توانیم به میل خود وزنه‌ها را بلند کنیم (شکل ۱۷ ج) یا آنها را پایین بیاوریم (شکل ۱۷ د).

فرض کنید که وزنه‌ها در بالا به وضع (C) قرار دارند و در این حالت مجموعه را بر گرد محورش می‌چرخانیم، و در نتیجه به آن مقدار معینی مقدار حرکت زاویه‌ای می‌دهیم. مقدار حرکت زاویه‌ای هر وزنه، بنا بر تعریف پیش، برابر خواهد بود با $m v_1 r_1$ که v_1 و r_1 همان مفهومی را دارند که در شکل ۱۷ ج آمده است. در ضمن اینکه مجموعه می‌چرخد، وزنه‌ها را پایین می‌آوریم تا در وضع نشان داده شده در شکل ۱۷ ج چنان قرار گیرند که فاصله r_2 آنها از محور نصف فاصله r_1 شود. چون mvr نباید تغییر کند، کاهش r به نسبت ۲ باید منجر شود به افزایش v به همان نسبت ۲. بنا بر این قانون بقای مقدار حرکت زاویه‌ای ایجاب می‌کند که سرعتها دو برابر شوند و بدین ترتیب در حالت دوم مشاهده می‌شود که $v_2 = 2 v_1$

این اصل در مورد بندبازان سیر کپا و سرسره بازان روی یخ به کار می رود. بندبازی که بر روی یک ریسمان، یا سرسره بازی که بر روی یخ، با سرعت نسبتاً کمی حرکت می کنند، در حالی که دستهای خود را از دو طرف باز کرده اند، ناگهان دستهای خود را به بدن می چسبانند و مثل گردابهای درخشانی می شوند:

به منظومه زمین - ماه باز می گردیم، و نتیجه می گیریم که قانون بقای مقدار حرکت زاویه ای ایجاب می کند که کند شدن دوران کره زمین بر گرد محورش بر اثر اصطکاک کشندی باید منجر به افزایش مقدار حرکت زاویه ای ماه در حرکت مداریش بر گرد زمین بشود. چگونه این افزایش مقدار حرکت زاویه ای بر حرکت ماه تأثیر می کند؟ مقدار حرکت زاویه ای حرکت مداری ماه چنین است:

$$I = mvr$$

که در آن m جرم ماه، v سرعت آن، و r شعاع مدار ماه است. از طرف دیگر، قانون ثقل نیوتن، توأم با فورمول

نیروی مرکز گریز چنین می دهد :

$$\frac{GMm}{r^2} = \frac{mv^2}{r}$$

که در آن M جرم زمین است . پس

$$\frac{GM}{r} = v^2$$

از این رابطه و رابطه بالا برای مقدار I ، نتیجه می شود که

$$r = \frac{I^2}{GMm^2}$$

و

$$v = \frac{GMm}{I}$$

و خواننده، اگر قادر به انتگرالگیری نیست، می تواند قبول مؤلف را قبول کند. از فورمولهای بالا چنین نتیجه می شود : افزایش مقدار حرکت زاویه ای ماه در حرکتش بر گرد زمین باید منجر به افزایش مسافت آن از زمین و کاهش سرعت خطی آن بشود .

از روی کند شدن مشهود دوران زمین می توان حساب کرد که عقب نشینی ماه ۸٫۵ میلیمتر ($\frac{1}{3}$ اینچ) در هر

دوران کامل است. بنابراین هر وقت که يك ماه نو مشاهده می کنید از شما دور تر از ماه نو پیشین است. $\frac{1}{3}$ اینچ در هر ماه نسبت به مسافتهای نجومی تغییر ناچیزی است، اما از طرف دیگر، منظومه زمین - ماه باید از بیلونها سال پیش وجود داشته باشد. با افزایش این ارقام کوچک بر هم، جورج داروین چنین یافت که بین چهار و پنج بیلون سال پیش از این زمین و ماه باید خیلی بهم نزدیک بوده باشند، و اشاره بدین کرد که ممکن است زمانی هم به هم چسبیده بوده و جسم واحدی تشکیل می داده اند (زمینماه یا ماهزمین). تقسیم این جسم واحد به دو جزء ممکن است بر اثر نیروی کشندی ثقل خورشید، یا بر اثر حادثه‌ای دیگر، سالها قبل در منظومه شمسی رخ داده باشد. فرضیه داروین منبع اختلافاتی است میان دانشمندانی که به مطالعه مبدأ ماه علاقه‌مندند. درحالی که عده‌ای طرفدار این عقیده‌اند، عده‌ای دیگر سخت با آن مخالفند.

ممکن است اندکی دربارۀ آینده ماه، چنانکه می تواند بر اساس مکانیک آسمانی محاسبه شود، گفته شود. یکی

از نتایج عقب نشینی تدریجی ماه این است که سرانجام به اندازه‌ای از زمین دور خواهد شد که دیگر حتی به عنوان جانشین فانوسها به هنگام شب مفید واقع نخواهد شد. در ضمن، کشندهای خورشیدی تدریجاً دوران زمین را کند می‌کنند (به این شرط که اقیانوسها یخ نزنند)، و زمانی فرا خواهد رسید که طول مدت يك شبانه روز بیش از طول يك ماه خواهد شد. آنوقت اصطکاک مر بوط به کشندهای ماه متمایل به تند کردن دوران زمین می‌شود و، به موجب قانون بقای مقدار حرکت زاویه‌ای، ماه شروع به بازگشت به سوی زمین خواهد کرد تا عاقبت به همان جا برسد که هنگام تولدش در آنجا بوده است. در این مکان نیروهای ثقل زمین شاید ماه را پاره پاره کنند و حلقه‌ای به شکل حلقه زحل از قطعات آن برگرد زمین تشکیل دهند. اما تاریخ این حوادث، چنانکه از مکانیک آسمانی به دست آمده، به اندازه‌ای دور است که تا آن زمان شاید خورشید سوختش را تمام کرده و تمامی منظومه شمسی در تاریکی فرو رفته باشد.

فصل ۷

پیروزیهای مکانیک آسمانی



در مدت يك قرن تخمی که بیان قانون ثقل جهانی نیوتن و اختراع حساب دیفرانسیل و انتگرال اوکاشت به صورت جنگلی زیبا ولی انبوه رشد کرد. در محاسبات ریاضیدانان فرانسوی بزرگی چون ژوزف لویی لاگرانژ (۱۷۳۶-۱۸۱۳) و پیر سیمون پاسکال (۱۷۴۹ - ۱۸۲۷)، مکانیک آسمانی به حد تکاملی رسید که تا آن زمان در علم به دست نیامده بود. این نظریه که مبدأ آن قوانین ساده کپلر درباره حرکت سیارات بود، و درست می بود اگر سیارات منحصر آتحت تأثیر ثقل خورشیدی حرکت می کردند، بادر نظر گرفتن

اعمال متقابل یا اختلالات میان سیارات به حد اعلای پیچیدگی رسید. البته چون جرمهای سیاره‌ای خیلی کوچکترند از جرم خورشید، اختلالات حاصل در حرکات آنها به علت عمل متقابل گرانشی بسیار خفیف است، اما اگر اندازه‌گیریهای دقیق نجومی مورد نظر باشد، باید این اختلالات را به حساب آورد. این نوع محاسبات مقدار بسیار زیاد وقت و کار می‌گیرد (امروز حسابگرهای الکترونی کار را آسان کرده‌اند). مثلاً یک منجم امریکایی به نام ا. و. براون تقریباً بیست سال برای محاسبه داده‌های لازم برای تدوین سه جلد کتاب **جدا اول ماه** صرف کرد.

اما این مطالعات پر زحمت اغلب نتایج ثمر بخش در بر دارد. نزدیک اواسط قرن اخیر، یک منجم فرانسوی به نام ژ. ژ. لووریه، در حالی که محاسبات خود را درباره حرکت اورانوس که در ۱۷۸۱ بر حسب تصادف به وسیله ویلیام هرشل کشف شده بود، با مواضع رصد شده آن در ۶۳ سال پس از کشفش مقایسه می‌کرد، پی برد که باید چیز نادرستی در کار باشد. این اختلافهای میان رصدها و

محاسبات همان اندازه مزاحم بودند که ۲۰ ثانیه زاویه - ای (زاویه حاصل از شخصی که در ۱۶ کیلومتری ایستاده است)، و این اختلاف خارج از حدود هر اشتباه رصدی یا نظری واقع بود. لووریه حدس زد که اختلافات مربوط است به اختلالات حاصل از سیاره ناشناسی که خارج از مدار اورانوس حرکت می کند، و دست به کار این محاسبه شد که جرم این سیاره فرضی چه اندازه باید باشد و چگونه باید حرکت کند تا انحرافات مشهود در حرکت اورانوس توجیه پذیر باشد. در پاییز سال ۱۸۴۶ لووریه به ی. گ. گاله در رصدخانه برلن چنین نوشت: «تلسکوپ خود را به نقطه‌ای از دایرة البروج در صورت فلکی دلو، در طول جغرافیایی 326° ، متوجه کنید تا در يك منطقه يك درجه‌ای در حول آن نقطه سیاره جدیدی ببینید که به ستاره‌ای تقریباً از قدر نهم می ماند و قرص مشهودی دارد.»

گاله همین کار را کرد. سیاره جدید، که نپتون نام یافت، در شب ۲۳ سپتامبر ۱۸۴۶ کشف شد. يك منجم انگلیسی، ج. ک. ادمز، در کشف ریاضی نپتون با لووریه

شریک بود، اما وقتی که محاسبات خود را به ج. چلیس در رصدخانه کیمبریج اطلاع داد، وی در رصد گیری سرعت کافی به خرج نداد و از قافله عقب ماند.

نظیر همین داستان، ولی به شکلی دیگر، در نیمه اول قرن اخیر تکرار شد. دو منجم امریکایی، و. ه. پیکرینگ از رصدخانه هاروارد و پرسوال لاول مؤسس رصدخانه لاول در آریزونا در این بحث بودند که اختلالات حرکات اورانوس و نپتون می‌رساند که بازهم سیاره دیگری در ورای نپتون وجود دارد. اما بیش از ده سال طول کشید تا این سیاره، که پلوتون نام یافت و ممکن است قمری گریخته از نپتون باشد، در ۱۹۳۰ توسط ک. و. تامبو از رصدخانه لاول کشف شد.

مثال جالب دیگری از درستی نتایج مکانیک آسمانی استفاده از محاسبات زمان گرفت‌های خورشید و ماه است برای برقراری مراجعی تاریخی بر روی زمین. در ۱۸۸۷، منجم اتریشی تئودور فون اوپولتسر جداولی منتشر کرد که شامل داده‌های حساب شده از تمام گرفت‌های خورشید

و ماه در ازمئه گذشته از سال ۱۲۰۷ قبل از میلاد و تمام گرفت‌های آینده تا سال ۲۱۶۲ بعد از میلاد بود - بر روی هم ۸،۰۰۰ گرفت خورشید و ۵۲۰۰ گرفت ماه (کسوف و خسوف). با استفاده از این داده‌ها، می‌توان یافت که مثلاً چهار سال در تقویم خودمان عقب هستیم. البته، بنا بر مدارك ثبت شده تاریخی، ماه به عنوان «سو گواری مرگی» هرود شاه یهودا، که در سال آخر سلطنتش فرمان داد که همه کودکان شهر بیت لحم را به امید اینکه مسیح نوزاد در میان آنهاست کشتار کنند، در خسوف رفت. بنا بر جدول فون اوپولتسر، تنها گرفت ماه که با این وقایع سازگار است در ۱۳ مارس (جمعه؟) سال ۳ قبل از میلاد روی داده، و ما را به این نتیجه گیری می‌رساند که حضرت مسیح چهار سال زودتر از آنچه تقویم معمولی ما نشان می‌دهد به دنیا آمده است.

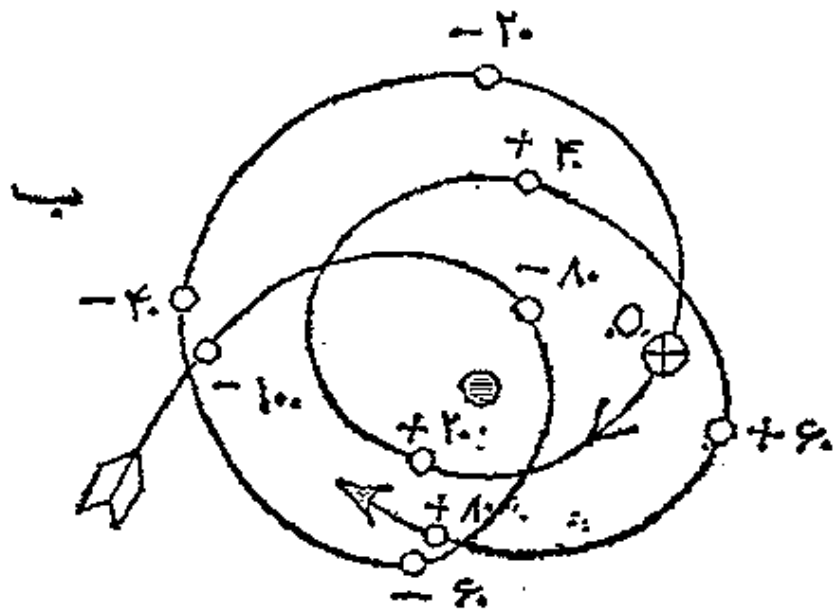
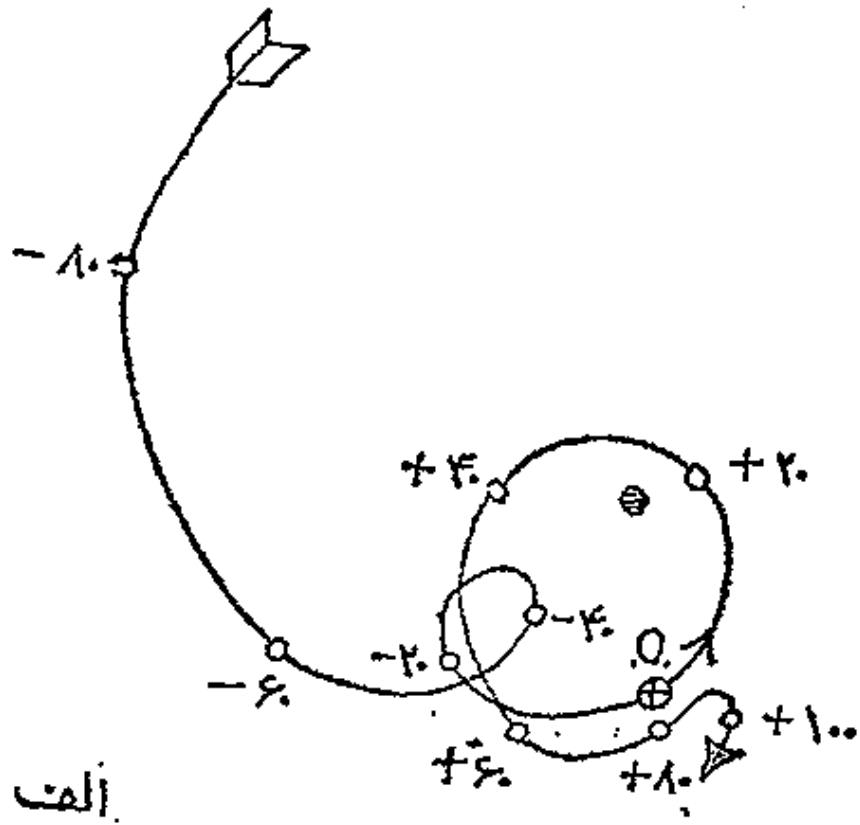
مثالهای دیگر از گرفت‌های مهم تاریخی ماه عبارتند از گرفت ۶ آوریل سال ۶۴۸ قبل از میلاد، که به ما اجازه تثبیت دقیق قدیمترین تاریخ را در وقایعنگاری یونانی

می‌دهد، و خسوف سال ۹۱۱ قبل از میلاد است که وقایع نگاری
آشور را برقرار می‌سازد.

چیزی که برای ما ساکنان کره زمین جالب است
محاسبه اختلالات حاصل در مدار زمین به وسیله دیگر
سیارات است. بیضی مدار زمین بر گرد خورشید چنان تغییر-
ناپذیر نمی‌ماند که اگر زمین همچون سیاره واحدی می-
بود، بلکه به کندی بر اثر نیروهای ثقل دیگر اعضای
منظومه شمسی می‌لرزد و می‌طپد. در فصل ۵ دیدیم که رقص
محوری ماه - خورشید محور دوران کره ما را بر سطحی
مخروطی در فضا، و با دوره تناوب ۲۵۸۰۰ سال، می‌چرخاند.
گذشته از این، مدار زمین، بر اثر نیروهای گرانش وارد
از طرف دیگر سیارات منظومه شمسی خروج از مرکز و
کجی خود را در فضا تغییر می‌دهد. تغییرات نتیجه را
می‌توان با دقت زیاد از روشهای مکانیک آسمانی محاسبه
کرد؛ این تغییرات در شکل ۱۸ برای مدت ۱۰۰،۰۰۰
سال در گذشته و ۱۰۰،۰۰۰ سال در آینده نشان داده شده
است. قسمت بالایی همین شکل تغییرات خروج از مرکز

مدار زمین و دوران محور اطول آن را به دست می‌دهد. مدار زمین، گرچه بیضی است، چندان از شکل يك دایره دور نیست، بطوری که کانونهایش خیلی نزدیک به مرکز هندسی بیضی هستند. دایره متحرك سفید حرکت کانون را نسبت به مرکز مدار (نقطه بزرگ سیاه) نشان می‌دهد. وقتی که دو نقطه کانونی از هم دورند، خروج از مرکز مدار بزرگ است؛ وقتی که این دو نقطه نزدیکند، خروج از مرکز کوچک است، و هر گاه دو نقطه برهم منطبق شوند، بیضی به دایره تبدیل خواهد شد. در مقیاس این نمودار، قطر مدار در حدود ۷۶ سانتیمتر است.

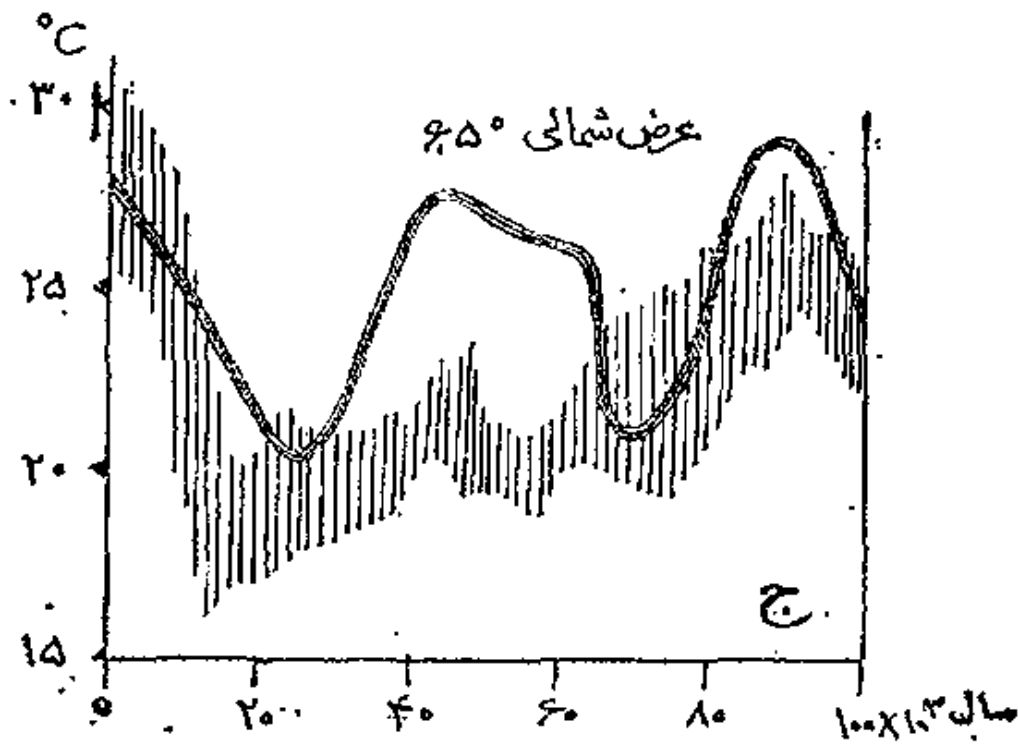
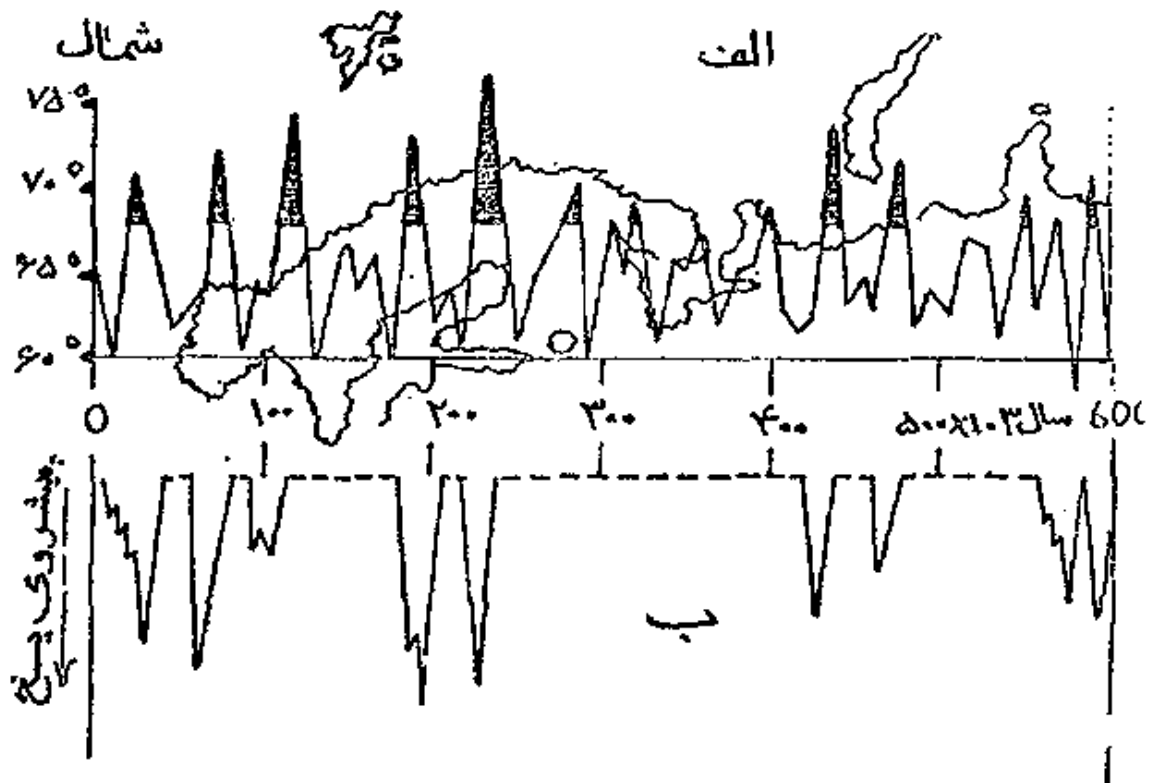
قسمت پایین شکل تغییرات کجی مدار را نسبت به سطح ثابتی در فضا نشان می‌دهد. آنچه در اینجا نموده شده حرکت نقطه تقاطع عمودی است بر سطح مدار با کسره ستارگان ثابت. متوجه می‌شویم که ۸۰۰۰۰ سال پیش از این، خروج از مرکز زمین نسبتاً زیاد بوده و اکنون خیلی کوچکتر است (دایره صلیب‌دار در شکل)، و در ۲۰۰۰۰ سال دیگر باز هم کوچکتر خواهد شد.



شکل ۱۸. تغییرات خروج از مرکز (الف) و میل (ب) مدار زمین، که بر اثر اختلالات سیاره‌ای حاصل می‌شود. شکلها هزاران سال را در گذشته و در آینده نشان می‌دهند.

تغییرات مدار زمین تأثیر عمیقی بر اقلیم کرهٔ ما دارد. افزایش خروج از مرکز نسبت میان حداقل و حداکثر مسافت از خورشید را تغییر می‌دهد، تغییری که موجب افزایش اختلاف دما در تابستان و زمستان می‌شود. افزایش میل محور زمین نسبت به سطح مدارش نیز موجب افزایش اختلاف دماهای تابستانی و زمستانی است، زیرا در واقع می‌دانیم که اگر محور دوران زمین بر سطح مدارش عمود بود، دمای زمین در تمام سال ثابت باقی می‌ماند. منجم صرب، م. میلانکوویچ در سال ۱۹۳۸ کوشید تا این اختلاف دماها را برای توضیح دوره‌های یخبندانی به‌کار برد که در آن دوره‌ها یخبندهایی از شمال متناوباً در عرضهای متوسط در پستبومها پیش و پس می‌رفتند. میلانکوویچ همان محاسبات لووریه را دنبال کرد که شبیه است به آنچه در شکل ۱۸ نشان داده شده است، اما ۶۰۰،۰۰۰ سال به عقب بازگشت. میلانکوویچ مقیاس خویش را مقدار گرمایی اختیار کرد که اکنون از خورشید در طی ماههای تابستان بر واحد سطح در عرض ۶۵° شمالی می‌تابد، و برای

دورانهای گذشته حساب کرد که چه اندازه باید رو به شمال یا رو به جنوب رفت تا همین مقدار گرما به دست آید. نتایج این محاسبات در شکل ۱۹ الف نشان داده شده، که منطبق است بر پیرامون کناره‌های شمالی اوراسیا. بیشینه‌ها نشانه‌یك کاهش اساسی در گرمای خورشیدی است، در حالی که کمینه‌ها افزایشها را نشان می‌دهند. بنابراین، مثلاً کمی بیش از ۱۰۰،۰۰۰ سال پیش از این، مقدار گرمایی که به عرض ۶۵° شمالی (نروژ مرکزی) می‌رسیده قابل مقایسه بوده است با آنچه امروز در عرض جغرافیایی سیتزبرگ می‌رسد. از طرف دیگر، فقط ۱۰،۰۰۰ سال پیش از این نروژ مرکزی اقلیم خورشیدی کنونی اوسلو و استکهلم را داشته است. منحنی شکل ۱۹ ب پیشروی جنوبی یخبه‌ها را چنانکه در داده‌های زمینشناسی آمده است نشان می‌دهد، و متوجه می‌شویم که سازگاری میان دو منحنی آشکارا جالب است. منحنی شکل ۱۹ ج، که مربوط است فقط به آخرین ۱۰۰،۰۰۰ سال، در ۱۹۵۶ به وسیله هانس سوس از دانشگاه کالیفورنیا منتشر شده و دمای آبهای اقیانوسی



شکل ۱۹. مقایسه منحنیهای اقلیمی میلانکوویچ (الف) با پیشروی یخچالهای گذشته (ب) و با دماهای دیرین اقیانوس (ج).

را در دوره‌های زمینشناسی گذشته نشان می‌دهد، که باروش ماهرانه‌ای که نخست از طرف دانشمند معروف امریکایی هرلد یوری به سال ۱۹۵۱ پیشنهاد شد، تخمین شده است. این روش بر اساس این واقعیت است که نسبت ایزوتوپهای سنگین و سبک اکسیژن (O^{18} و O^{16}) در نهشته‌های رسوبی کربونات کلسیوم ($CaCO_3$) در عمق اقیانوس بستگی دارد به دمای آب در دوره رسوب. بنابراین با اندازه‌گیری نسبت O^{18}/O^{16} در نهشته‌های اعماق مختلف زیر کف اقیانوسها، می‌توان دمای آب را در یکصد هزار سال با همان دقتی به دست آورد که می‌توان آن را با دماسنجی که از یک کشتی به عمق آب برده می‌شود پیدا کرد. منحنی دمای سوس از آبهای اقیانوسی برای ۱۰۰،۰۰۰ سال گذشته با قسمتی از منحنی دمای میلانکوویچ، که برای همان دوره زمانی محاسبه شده، معقولانه سازگار است. بنابراین، علی‌رغم ایراد بعضی از اقلیم‌شناسان که «یک اختلاف چند درجه در دما نمی‌توانسته است دوره‌های یخبندان را موجب شده باشد»، به نظر چنین می‌رسد که سرانجام حق با میلانکوویچ بوده

است. از این رو ، باید چنین نتیجه بگیریم که ، گرچه سیارات تأثیری بر زندگی فردی اشخاص ندارند (آنچه آن که ستاره‌شناسان اصرار داشتند)، محققاً بر زندگی انسان، جانوران، و گیاهان تاریخ زمینشناسی مؤثر بوده‌اند .

فصل ۸

ثقل گریز



این بیان که «آنچه بالا می رود باید پایین بیاید» بیانی است قدیمی و کلاسیک که دیگر صحت ندارد. بعضی از راکت‌هایی که در سال‌های اخیر از سطح زمین پرتاب شده ماهواره‌هایی از زمین شده‌اند با عمری جاودان، و حال آنکه بعضی دیگر برای همیشه در فضای میان سیارات گم شده‌اند. با استفاده از مفهوم پوتانسیل گرانشی، که در فصل چهارم توضیح شد، به آسانی می‌توانیم سرعتی را حساب کنیم که با آن سرعت جسمی باید از سطح زمین پرتاب شود تا هرگز بازنگردد. دیدیم که کار لازم برای بالا بردن

جرم m از سطح زمین به مسافت R از مرکز آن عبارت است از

$$GMm \left(\frac{1}{R_0} - \frac{1}{R} \right)$$

که در آن G مقدار ثابت گرانشی، M جرم زمین، m جرم جسم، و R_0 شعاع زمین است. اگر لازم باشد که جسم به آن سوی نقطه بازگشتش برسد، باید $R = \infty$ (بینهایت) اختیار شود. یعنی $\frac{1}{R} = 0$. بنا بر این کار انجام یافته در این حالت عبارت است از

$$\frac{GMm}{R_0}$$

از طرف دیگر، انرژی جنبشی جسم متحرکی به جرم m و سرعت v چنین است:

$$\frac{1}{2} mv^2$$

بنابراین، برای آنکه مقدار انرژی کافی به آن داده شود تا بر نیروهای ثقل زمین فایق آید، باید این شرط حاصل شود:

$$\frac{1}{2} mv^2 \geq \frac{GMm}{R_0}$$

علامت \geq یعنی بزرگتر از یا برابر با. چون m از دو طرف معادله حذف شود، نتیجه می گیریم که سرعت لازم برای پرتاب جسمی به خارج از حوزه تأثیر ثقل زمین بستگی به سنگینی و سبکی جسم ندارد.

از معادله بالا نتیجه می شود

$$v \geq \sqrt{\frac{2GM}{R_0}}$$

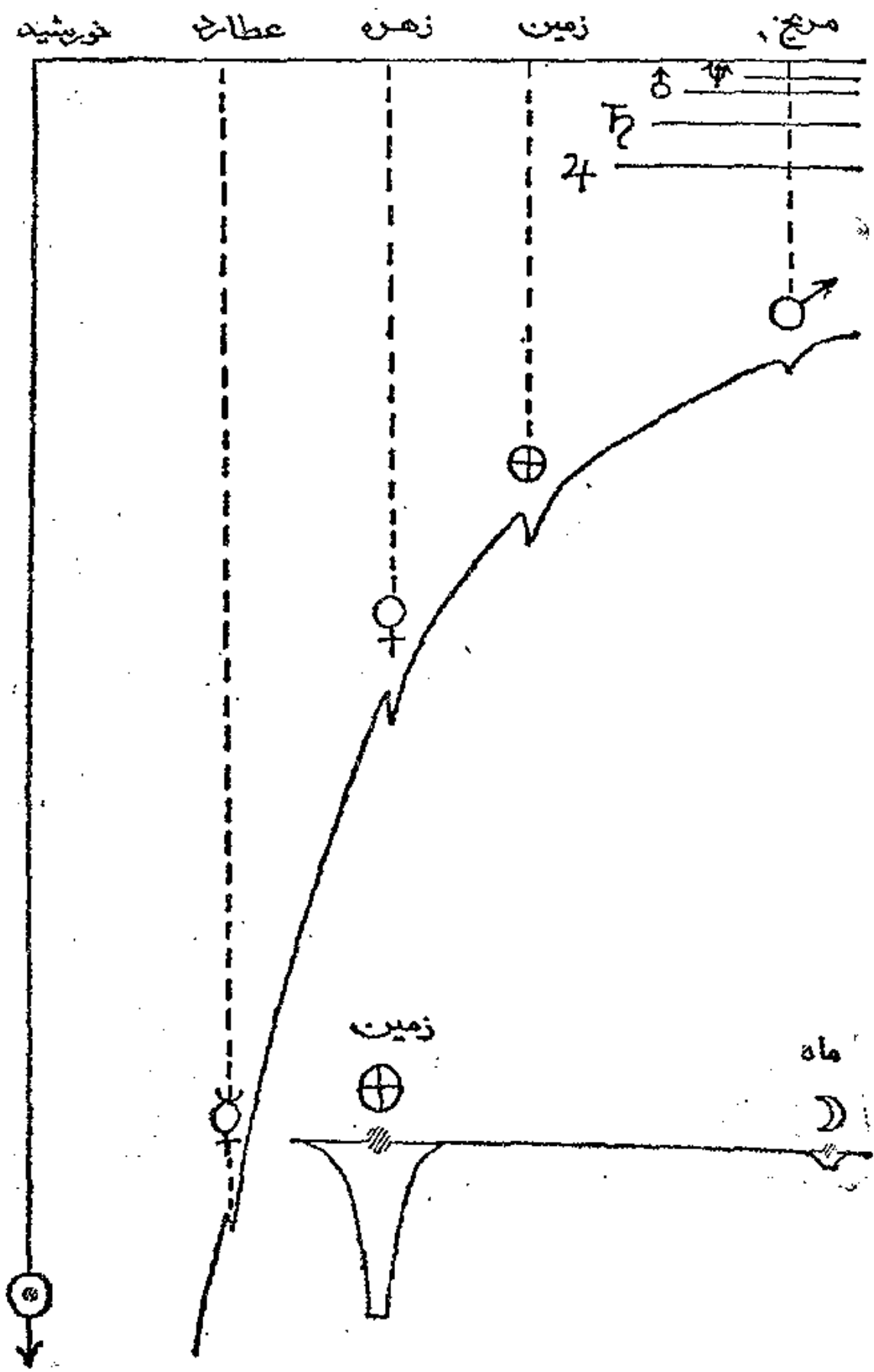
و با $R_0 = 637 \times 10^8 \text{ cm}$ ، $M = 697 \times 10^{27} \text{ gr}$ ، و $G = 660 \times 10^{-8}$ مقدار v برابر خواهد شد با 11.2 Km/s (یا 2500 متر/ساعت). این مقدار سرعت گرینز است، یعنی حد اقل سرعت لازم برای آنکه جسمی پرتاب شده با آن سرعت به زمین بازنگردد.

البته با بودن جو زمین اوضاع و احوال پیچیده می شود. اگر یک گلوله توپ را با سرعت گرینز لازم از زمین پرتاب کرده باشیم، چنانکه در کتاب تخیلی ژول ورن، مسافرت بر گرد ماه، شرح داده شده، پوکه گلوله هرگز به مقصد نرسیده است. بر خلاف توصیف ژول ورن، چنین

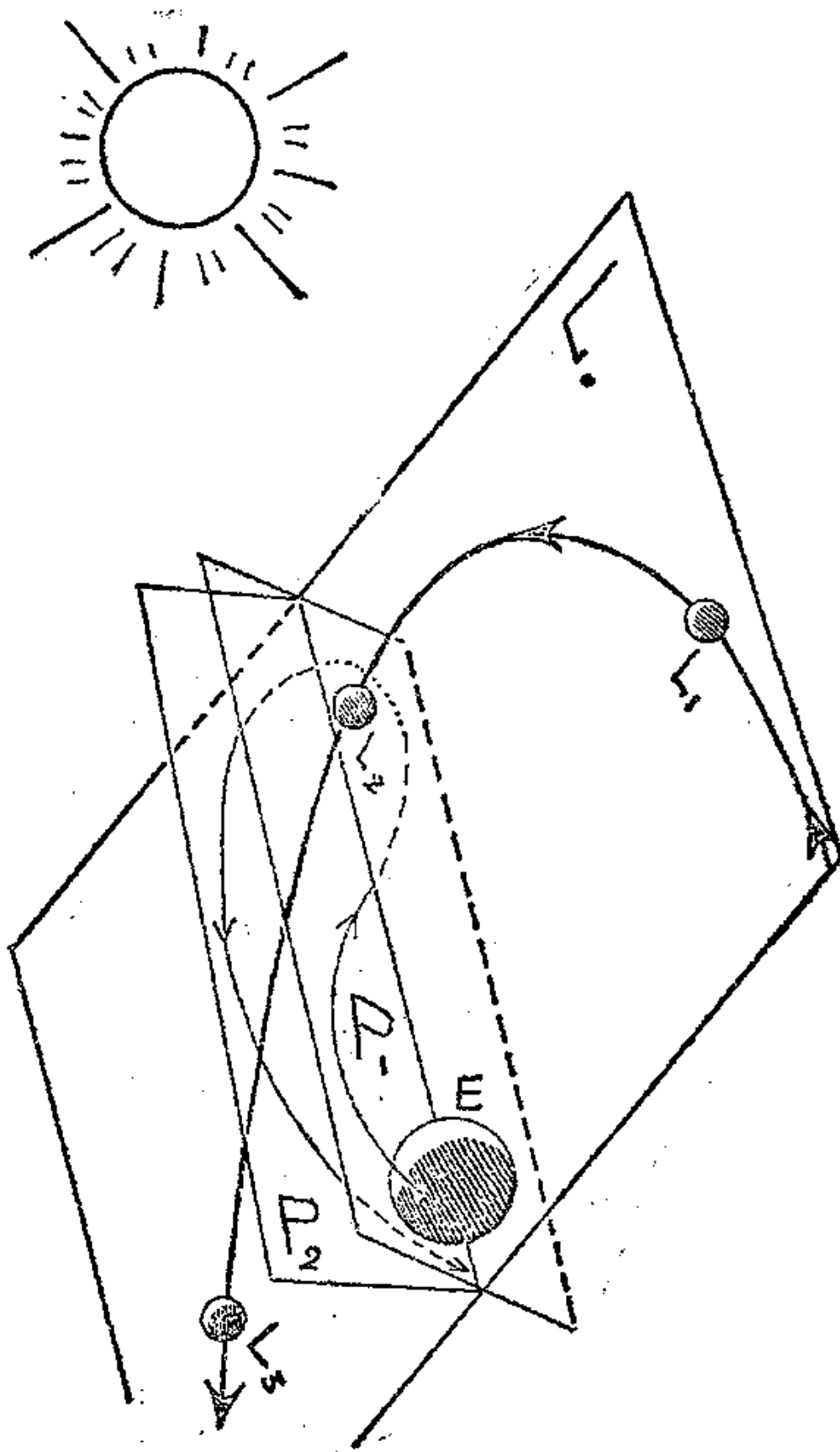
گلوله‌ای بر اثر گرمای حاصل از اصطکاک هوا ذوب شده و پاره‌هایش با از دست دادن انرژی اولیه فرو می‌افتند. در اینجاست که مزیت يك را کت بريك پو که گلوله توپ وارد می‌شود. يك را کت از سکوی پرتاب خود به آرامی پرتاب می‌شود و تدریجاً که بالامی رود سرعت به دست می‌آورد. بدین ترتیب از طبقات سنگین جو زمین با سرعتی می‌گذرد که در آن سرعتها گرمای اصطکاک هنوز چندان مهم نیست، و سرعت کامل خود را در جایی به دست می‌آورد که هوا رقیقتر از آن است که مقاومت قابل ملاحظه‌ای در مقابل پرواز نشان دهد. البته اصطکاک هوا در آغاز پرواز مقداری از انرژی را می‌کاهد، اما این کاهش نسبتاً خفیف است.

اکنون می‌توانیم بررسی کنیم که وقتی که راکتی از جو زمین گذشت و همه سوخت خود را به مصرف رساند و سفرش را در فضا آغاز کرد، چه روی می‌دهد. در شکل ۲۰ نمودار پوتانسیل گرانشی در ناحیه سیارات درونی منظومه شمسی (عطارد، زهره، زمین، و مریخ) نشان داده شده است.

شیب اصلی به علت جاذبه گرانشی خورشید است که مقدارش $\frac{GM_S}{r}$ است (M_S جرم خورشید و r مسافت راکت از خورشید است). بر این شیب « فروافتادگیهای گرانشی » حاصل از جاذبه اختصاصی سیارات منطبق است. عمق « فرو-افتادگیها » به مقیاس صحیح نشان داده شده، اما وسعت آنها خیلی بیش از اندازه رسم شده، چه در غیر این صورت درست به شکل خطوط قائم نموده می شدند. در گوشه پایین سمت چپ شکل توزیع پوتانسیل گرانشی در فضا میان زمین و ماه نشان داده شده است (با مقیاس خیلی بزرگتر). چون فاصله زمین تا ماه خیلی کوچکتر از فاصله زمین تا خورشید است، تغییر پوتانسیل گرانشی خورشید در این ناحیه عملاً نامشهود است. بنا بر این، برای فرستادن يك راکت به ماه، باید فقط بر ثقل زمین فایق آمد و سرعت کافی برای پیمودن بقیه مسافت در زمان معقولی داشت. در اکتبر ۱۹۵۹ راکتبازان روسی این کار بر جسته را انجام دادند و موفق به عکسبرداری آن سوی ماه شدند. شکل ۲۱ مسیر راکت لونیک را در راه رفت و بازگشتش نشان می دهد.



شکل ۲۰. شیب پوتانسیل گرانشی در نزدیکی خورشید، در پایین و سمت راست پوتانسیل گرانشی زمین - ماه



شکل ۲۱. مسیر نخستین راکت که برگردد ماه پرواز کرد.

را کتهایی که هدفشان دیگر سیارات منظومه شمسی است باید نه تنها بر کشش گرانشی زمین فایق آیند، بلکه کشش وارد از طرف خورشید را نیز خنثا کنند. وقتی که راکتی با سرعت باقیمانده کوچکی از ثقل زمین می‌گریزد، ناچار است که بر مداری نزدیک به مدار زمین حرکت کند و دیگر به خورشید نزدیکتر یا از آن دورتر نشود. برای آنکه از مدار زمین دور شود، راکت باید سرعت کافی برای بالا رفتن از شیب منحنی گرانشی خورشید داشته باشد. چنانکه در شکل ۲۰ می‌توان دید، ارتفاعی که برای رسیدن به مدار ماه باید پیموده شود حدود ۶۵ رابر بزرگتر از عمق گودال گرانشی زمین است. چون انرژی جنبشی حرکت به نسبت مجذور سرعت افزایش می‌یابد، سرعت چنین راکتی باید دست کم چنین باشد:

$$11.2 \sqrt{65} = 28 \text{ km/s}$$

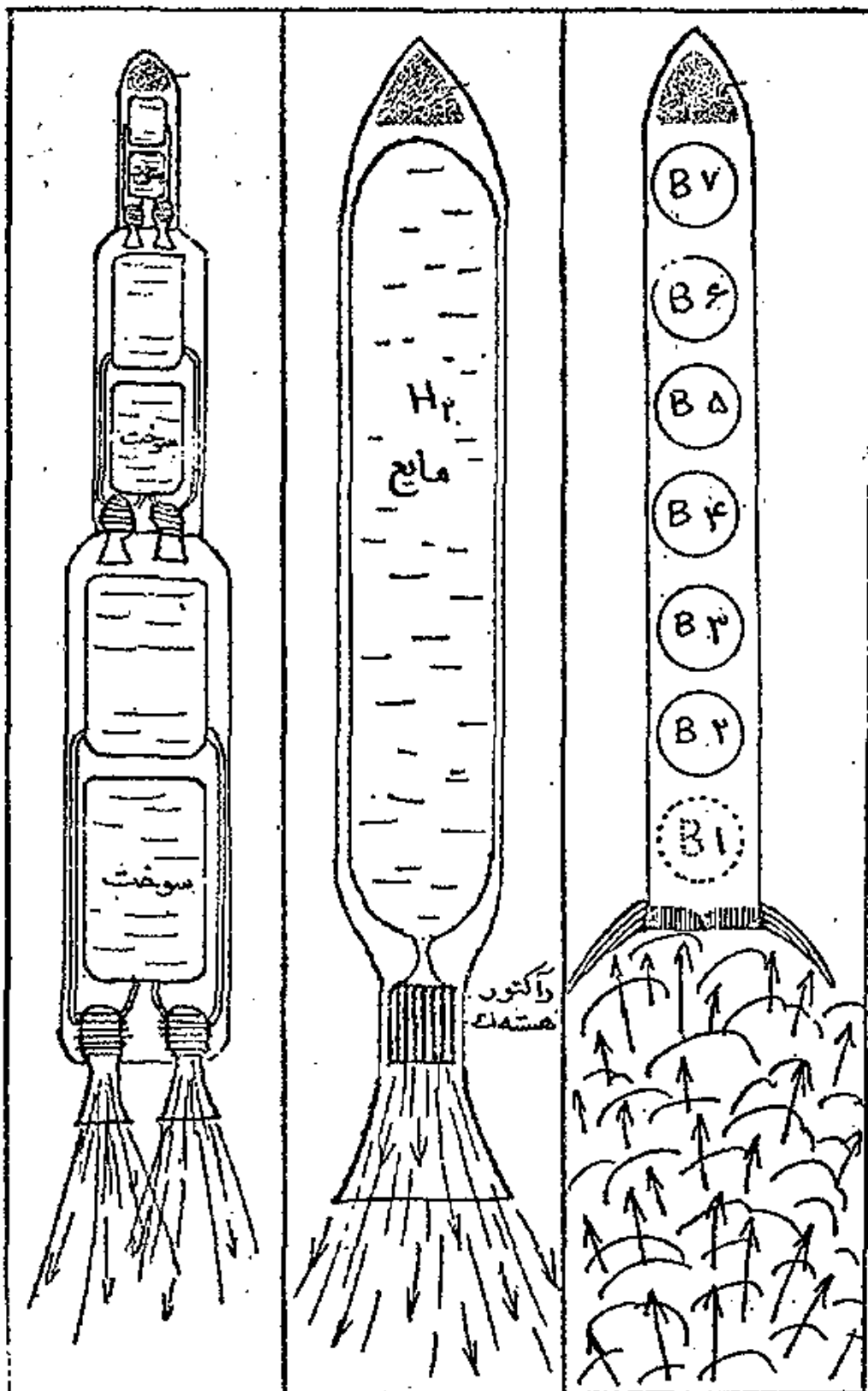
چرا کار آسانتر را اختیار نکنیم، و جای بالا رفتن به مریخ به زهره پایین نرویم؟ مضحک این است که برای پرتابه‌های بالیستیکی، فرو افتادن از شیبها درست همان

اندازه دشوار است که فرا رفتن از آنها. نکته مهم در این است که راکت، پس از گریختن از ثقل زمین، مجبور است که بر مدار زمین قرار گیرد. اگر لازم باشد که راکت از خورشید دور شود، باید سرعتش به مقدار زیاد افزایش یابد؛ و این امر مستلزم مقادیر بسیار زیاد سوخت اضافی خواهد بود. اما نزدیک شدن به خورشید از این آسانتر نیست! چون راکتی را که در فضای خالی حرکت می کند نمی توان برای کم کردن سرعتش ترمز کرد، کاری که در اتوموبیل می توان انجام داد؛ سرعتش فقط وقتی می تواند کاهش یابد که راکت روانه جتی نیرومندی از جبهه خود دفع کند، که این کار هم مستلزم همان مقدار سوخت اضافی است که برای افزایش سرعت به وسیله پرتاب روانه جتی ازدم آن لازم است. اما چون مدار زهره نزدیکتر از مدار مریخ است، تفاوت پوتانسیل گرانشی فقط پنج برابر عمق گرانشی زمین است، و به همین نسبت کار آسانتر است؛ و عملاً هم در ۱۲ فوریه ۱۹۶۱، روسها راکتی به سوی زهره پرتاب کردند. این راکت هرگز بازنگشت.

همه را کتپایی که تا کنون به فضا فرستاده شده با سوختهای شیمیایی معمولی پرتاب شده‌اند و بر اساس پرتاب چند طبقه‌ای، که در شکل ۲۲ الف نشان داده شده است، بوده‌اند. چندین راکت با اندازه‌های کوچکتر از یکدیگر بر روی هم قرار داده شده‌اند، و سفر با راه انداختن موتورهای نخستین طبقه، یعنی بزرگترین راکت که در پایین قرار دارد، آغاز می‌شود. وقتی این ستون توتم^۱ مدرن حداکثر سرعت صعودی را به دست آورد و مخزنهای سوخت طبقه اول کاملاً خالی شد، این طبقه از بقیه راکت جدا می‌شود و موتورهای راکت طبقه دوم به کار می‌افتند. این فرایند تا وقتی ادامه می‌یابد که آخرین طبقه، که شامل آلات و ادوات اندازه‌گیری، موش، میمون، یا انسان است، به سرعت لازم برسد.

يك امکان دیگر در مطالعات عمیق کنونی استفاده

۱. ستون توتم - نماد يك شیء مادی است به نام توتم که مهمترین آنها میان قبایل استرالیا، ملانزی، و امریکای شمالی متداول است و مورد احترام و حتی پرستش است. مترجم.



الف

ب

ج

شکل ۲۲. (الف) یک راکت شیمیایی معمولی؛ (ب) راکت هسته‌ای متعارف؛ (ج) راکت هسته‌ای غیر متعارف.

از انرژی هسته‌ای است. باید به یاد آورده شود که پرتاب سفینه‌های فضایی مشکلاتی در بر دارد که کاملاً متفاوت است با مشکلات پرتاب سفینه‌های دریایی یا هوایی. برای سفینه‌های دسته‌آخر، آنچه مورد نیاز است فقط انرژی است، زیرا که این سفینه‌ها با فشار بر محیط اطراف خود، خواه این محیط آب باشد یا هوا، پیش می‌روند. اما در يك خلا نمی‌توان فشار وارد آورد، و سفینه‌های فضایی بر اثر ماده‌معینی که سفینه‌ها همراه دارند و از دماغه‌های آنها دفع می‌شود پیش می‌روند. در راکت‌های با سوخت شیمیایی معمولی وضع این است که انرژی بر اثر فعل و انفعال شیمیایی میان سوخت و اکسنده‌ای (= ماده‌ا کسید کننده) که در دو مخزن جداگانه سفینه است حاصل می‌شود، و فرآورده این فعل و انفعال ماده‌ای است که از دماغه سفینه دفع می‌شود. ولی مزیت استفاده از فرآورده‌های فرایندها نیز با عنوان ماده دفع شده با این واقعیت خنثا می‌شود که فرآورده‌های احتراق (بیشتر گاز کربونیک و بخار آب) از مولکول‌های نسبتاً سنگین تشکیل یافته‌اند. تئوری ارا به.

های جتی می‌رساند که پیشروی با افزایش وزن مولکولهای تشکیل‌دهنده جت کاهش می‌یابد . از این رو صرفه در این است که برای جتها سبکترین عناصر (ئیدروژن) به کار برده شود، اما البته ئیدروژن چون يك عنصر است در نتیجه هیچ گونه احتراقی حاصل نمی‌شود. با این حال کاری که ممکن است کرد همراه بردن ئیدروژن مایع تنها در يك مخزن و گرم کردن آن به وسیله نوعی رآکتور تا دمای بسیار زیاد است. شکل اجمالی يك چنین راکت هسته‌ای در شکل ۲۲ ب آمده است

يك پیشنهاد دیگر برای استفاده از انرژی هسته‌ای در پرتاب راکت ، که ابتدا به وسیله دکتر ستانیا یولم، از آزمایشگاه علمی لوس آلاموس پیشنهاد شد ، در شکل ۲۲ ج نشان داده شده است. پیکر راکت مملو است از عدۀ فراوانی بمبهای اتومی کوچک که یکی پس از دیگری از دماغه عقب بیرون افکنده می‌شوند و در فاصله‌ای از راکت انفجار می‌یابند . گازهای پرسرعت حاصل از این انفجارها راکت را در خود گرفتار می‌سازند که فشاری

بر يك قرص متصل به عقب آن وارد می آورد. این لگد های متوالی حرکت را کت را سریع می کنند تا جایی که سرعت آن به مقدار مورد نظر برسد. مطالعات مقدماتی در باره چنین روش پرتاب نشان می دهد که ممکن است بر طرح راکتوری ئیدروژن برتر باشد.

دشوار است که در کتابسی غیر فنی نظیر این کتاب همه امکاناتی را که در افقهای پیشرفت پرواز فضایی ظاهر می شود توصیف کرد، این است که این فصل را با تأکید بر يك نکته مهم پایان می دهیم. با فرستادن سفینه های فضایی به نقاط دور دست منظومه شمسی خودمان (و شاید به ورای آن) با دو مسئله آشکارا متفاوت رو به رو می شوند: نخست اینکه چگونه از کشش گرانشی زمین بگریزند؛ دیگر آنکه چگونه، پس از گریز، سرعت کافی برای سفر به سوی مقصد به دست آورند؟ تا کنون همه تلاشها در این جهت محدود به این وظیفه بوده که به راکت سرعت اولیه کافی داده شود تا از ثقل زمین با سرعت باقیمانده ای بگریزد که بتواند آن را به جای دیگر برساند. با این

حال، می‌توان این دو وظیفه را از هم جدا کرد و روشهای پرتاب مختلفی برای مرحله اول و دوم به کار برد.

دور شدن از سطح زمین مستلزم يك عمل شدید است، زیرا اگر ضربت موتورها به اندازه کافی نباشد، راکت فقط «پت پت» خواهد کرد اما از سکوی پرواز بر نمی‌خیزد. در اینجا روشهای پرتاب شیمیایی یا هسته‌ای بسیار نیرومند لازم است. يك بار که سفینه فضایی از زمین برخاست و بر يك مدار قمری بر گرد زمین قرار گرفت، وضع به کلی متفاوت می‌شود. حالا دیگر وقت کافی برای شتاب دادن به سفینه فضایی در اختیار هست و می‌توان روشهای پرتاب خفیفتر و با صرفه‌تر به کار بست. نیز می‌توان انرژی شیمیایی یا هسته‌ای یا، در این مورد، انرژی ذخیره شده به وسیله اشعه خورشید را به کار بست، اما دیگر عجله‌ای در کار نیست و خطر فرو افتادن راکت نیز وجود ندارد. يك سفینه فضایی که بر مداری گرد کره زمین قرار داده شده است می‌تواند با فرصت کافی پرواز خود را تند کند و، با حرکت بر مسیری مارپیچ که به کندی باز می‌شود،

سرانجام سرعت کافی برای انجام دادن وظیفه‌اش فراهم آورد. به احتمال بسیار قوی تر کیب عمل شدید در هنگام عزیمت و حرکت فضایی آرامتری در بقیه سفر، راه حل آینده مسئله سفر فضایی است.

فصل ۹

تئوری ثقل اینشتین*

موفقیت عظیم تئوری نیوتن در توصیف حرکات اجسام فلکی تا کوچکترین جزئیات آنها عصر مهمی را در تاریخ فیزیک و نجوم مشخص می کند. با این حال، طبع عمل متقابل گرانشی و به خصوص دلیل تناسب میان جرم گرانشی و جرم لختی، که موجب سقوط همه اجسام بایک شتاب می شود، در تاریکی کامل باقی ماند تا وقتی

* محتوی این فصل و فصل بعد دنباله مقاله مؤلف تحت عنوان «ثقل» است که در مجله سینتیفیک امریکن، مارس ۱۹۶۱، منتشر شده است.

که در سال ۱۹۱۴ آلبرت اینشتین مقاله‌ای در این باره منتشر کرد. ده سال پیش از آن اینشتین تئوری خاص نسبیت خود را بیان کرده بود، که در آن فرض کرده بود که هیچ مشاهده‌ای در یک فضای (طاق) مسدود، حتی اگر بتوان آنجا را به یک آزمایشگاه بسیار کامل فیزیکی تبدیل کرد، نمی‌تواند به این پرسش پاسخ دهد که آیا طاق در حالت سکون بوده یا با سرعت ثابت بر امتداد خطی مستقیم حرکت می‌کرده است. بر این اساس، اینشتین تصور حرکت یکنواخت مطلق را به دور افکند، مفهوم کهن و متضاد «اتر جهانی» را کنار گذاشت، و تئوری نسبیت خود را برپا کرد، که در علم فیزیک انقلابی به وجود آورد. البته هیچ اندازه‌گیری مکانیکی، نوری، یا هر نوع اندازه‌گیری فیزیکی دیگر در کابین یک کشتی که در دریای آرامی پیش می‌رود (این فصل کتاب در یکی از کابینه‌های کشتی کویین الیزابت نوشته شده) یا در هواپیمایی که در هوای آرامی در پرواز است و پرده‌های مقابل پنجره‌های آن پایین کشیده شده است نمی‌توان انجام داد که بتواند

اطلاعی در این زمینه بدهد که آیا کشتی یا هواپیما در حرکت است یا ایستاده. اما اگر دریا متلاطم یا هوا طوفانی باشد، یا اگر کشتی به يك یخکوه یا هواپیما به قلهٔ يك کوه اصابت کند، وضع کاملاً متفاوت خواهد شد؛ هر نوع انحراف از حرکت یکنواخت کاملاً مشهود خواهد شد.

برای روبه‌رو شدن با این مسئله، اینشتین خود را در وضع يك فضا نورد تصور کرد و در نظر گرفت که نتایج آزمایشهای فیزیکی گوناگون در يك پایگاه فضایی دور از هر گونه جرم بزرگ گرانشی چه خواهد بود (شکل ۲۳). در يك چنین پایگاه فضایی ساکن، یا متحرک با حرکتی یکنواخت نسبت به ستارگان دور، ناظر درون آزمایشگاه و همهٔ ابزارها که به دیوارها استوار نشده‌اند آزادانه در درون اطاق شناور خواهند شد. در اینجا دیگر «بالا و پایین» وجود ندارد. اما به محض آنکه موتورهای راکت به کار افتند و اطاق در جهتی شتاب یابد، پدیده‌هایی بسیار مشابه با پدیدهٔ ثقل مشاهده خواهد شد. همهٔ ابزارها و اشخاص داخل اطاق به دیوار مجاور موتورهای راکت

فشرده می‌شوند. این دیوار «گف» اطاق خواهد شد و حال آنکه دیوار مقابل «سقف» اطاق می‌شود. هر کس می‌تواند بر روی يك پای خود بایستد و هر اندازه که مایل است در فضا بایستد، همان‌طور که بر روی زمین می‌ایستاد. اگر، گذشته از این، شتاب سفینه فضایی برابر با شتاب ثقل بر سطح زمین شود، اشخاص درون اطاق می‌توانند چنین گمان کنند که سفینه آنان هنوز بر سکوی پرواز متوقف است.

فرض کنید که، برای آزمایش خواص این «ثقل کاذب»، ناظری در درون يك را کت تندشونده باید دو گلولهٔ کروی را با هم رها کند که یکی از آهن و دیگری از چوب است. آنچه «واقعاً» روی خواهد داد می‌تواند در بیان زیر توصیف شود: هنگامی که ناظر دو گلوله را در دستهای خود نگاه داشته است، آنها همراه با سفینه را کتی يك حرکت تندشونده دارند. اما به محض آنکه ناظر گلوله‌ها را رها می‌کند، و به این ترتیب از پیکر را کت جدا می‌سازد، هیچ نیروی راننده‌ای دیگر بر آنها وارد



شکل ۲۳. آلبرت اینشتین در یک راکت خیالی

نمی‌شود، و گلوله‌ها پهلوی به پهلوی با سرعتی برابر با سرعت سفینه به هنگام رها شدن آنها حرکت خواهند کرد. اما خود سفینه را کتی پیوسته سرعت به دست می‌آورد و «کف» آزمایشگاه فضایی به آرامی دو گلوله را به چنگ می‌آورد و به آنها «اصابت می‌کند». برای ناظری که گلوله‌ها را رها کرده است، این پدیده طور دیگر جلوه گر می‌شود. او گلوله‌ها را می‌بیند که همزمان با هم فرومی‌افتند و به «کف اطاق اصابت می‌کنند»؛ و او نمایش آزمایشی گالیله در برج پیزا را به یاد خواهد آورد، و باز هم بیشتر اطمینان پیدا می‌کند که يك میدان یکنواخت گرانشی در آزمایشگاه فضایی وجود دارد.

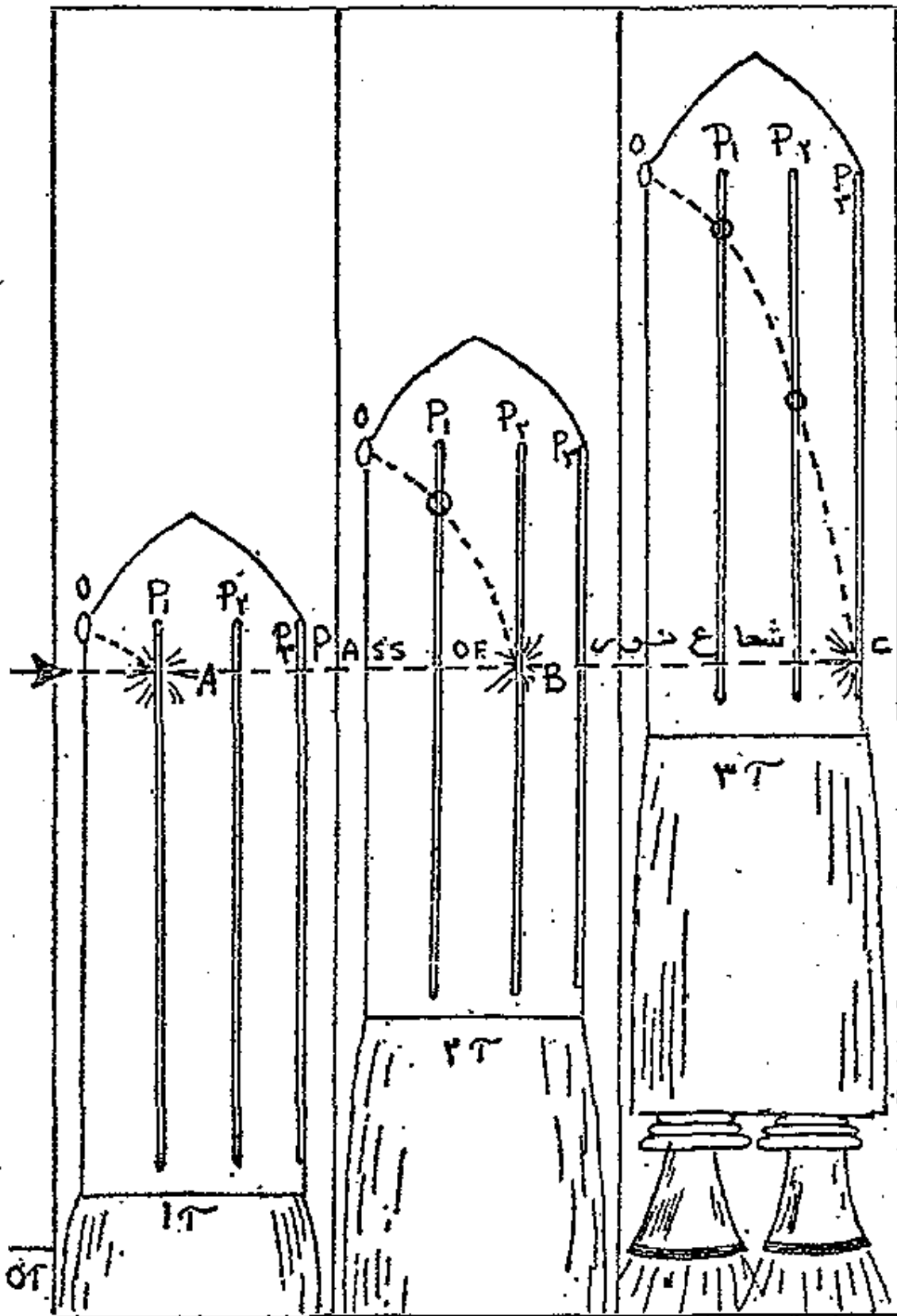
هر دو توصیف مربوط به آنچه بر سر گلوله‌ها می‌آید صحیح است، و اینشتین برابری دو نظر را در پیریزی نظریه نسبیتی جدیدش دربارهٔ ثقل وارد کرد. اما این اصل که معروف است به اصل برابری میان مشاهدات انجام یافته در يك اطاق متحرك با حرکت تندشونده و در يك میدان ثقل «واقعی»، اگر فقط دربارهٔ پدیده‌های مکانیکی صدق

کند، ارزش چندان نخواهد داشت . نظر اینشتین بر این بود که این اصل (اصل برابری) کاملاً کلی است و در مورد پدیده‌های نوری و برقاطیس نیز صدق می‌کند.

حال ببینیم که یک پرتو نور، وقتی که در اطاق فضایی ما از دیواری به دیوار دیگر سیر می‌کند، چه بر سرش می‌آید . می‌توانیم مسیر نور را با قرار دادن چند صفحه شیشه‌ای فلوئورسان در سراسر آن، یا فقط با وزیدن دود سیگار در میان پرتو، مشاهده کنیم . شکل ۲۴ آنچه را هنگام عبور نور از چند صفحه شیشه‌ای، که به فاصله متساوی از یکدیگر قرار داده شده‌اند، روی می‌دهد می‌نماید . در (الف) نور به بالای صفحه اول می‌خورد و یک لکه فلوئورسان پدید می‌آورد . در (ب) وقتی که نور به صفحه دوم می‌رسد، فلوئورسانسی نزدیکتر به میان صفحه ایجاد می‌کند . در (ج) نور باز هم پایینتر به صفحه سوم اصابت می‌کند . چون حرکت را کت تند شونده است، مسافت پیموده شده در فاصله زمانی دوم سه بار بزرگتر از فاصله زمانی اول است، و در نتیجه سه لکه فلوئورسان بر

يك خط مستقيم قرار نگرفته‌اند ، بلکه بر روی يك منحنی (شلجمی) هستند که رو به پایین خمیده است. ناظر درون اطاق که همه پدیده‌های مشهود را مربوط به ثقل می‌داند، از آزمایش خود نتیجه خواهد گرفت که شعاع نور، هنگام انتشار در يك میدان گرانشی، خم می‌شود. بدین ترتیب اینشتین نتیجه گرفت که اگر اصل برابری يك اصل فیزیکی کلی است، اشعه نوری که از ستارگان می‌آید ، اگر در مسیرش رو به يك ناظر زمینی از نزدیک خورشید بگذرد، باید خم بشود. نتیجه گیری وی در گرفت خورشید به سال ۱۹۱۹ هنگامی تأیید شد که هیئت نجومی بریتانیایی اعزامی به افریقا مواضع ظاهری ستارگان را در نزدیکی گرفت خورشید رصد کرد. بدین ترتیب برابری میدان گرانشی و دستگاههای تندشونده يك واقعیت فیزیکی بحث ناپذیر شد .

اکنون باید به يك نوع دیگر از حرکات تندشونده، و رابطه آن با میدان گرانشی، توجه کنیم . تاکنون در موردی سخن گفته‌ایم که مقدار عددی سرعت تغییر می‌کند



شکل ۲۴. انتشار نور در یک راکت تندشونده.

نه امتداد آن . حرکتی نیز وجود دارد که در آن امتداد سرعت تغییر می کند بدون آنکه مقدار عددی آن تغییر کند - یعنی حرکت دورانی . چرخ و فلکی را در نظر بگیرید (شکل ۲۵) که پرده‌ای اطراف آن چنان آویخته شده که مردمان درون چرخ و فلک با نگاه به اطراف نتوانند بگویند که آیا سکوی چرخ و فلک می چرخد یا نه . چنانکه هر کس می داند ، شخصی که بر یک سکوی گردان ایستاده است ، ظاهراً تحت تأثیر نیروی مرکز-گریزی قرار می گیرد که او را رو به کنار سکو می راند، و گلوله‌ای که بر روی سکو قرار دارد می غلطد و از مرکز سکو دور می شود . نیروی مرکز گریزی که بر هر جسم واقع بر سکو وارد می شود متناسب است با جرم آن جسم، بطوری که در اینجا نیز می توان اجسام را برابر با میدان ثقل به شمار آورد. اما در اینجا يك میدان گرانشی خاص وجود دارد که تا حدی با میدانهای اطراف زمین و خورشید متفاوت است: قبل از هر چیز ، به جای آنکه جاذبه‌ای را نشان دهد که به نسبت مجذور مسافت از مرکز کاهش

می یابد ، مربوط است به دافعهای که به نسبت این مسافت افزایش پیدا می کند . دیگر آنکه به جای داشتن تقارن کروی بر گرد جرم مرکزی ، دارای تقارنی استوانه‌ای بر گرد محور مرکزی است که بر محور دوران سکومنتطبق است . اما در اینجا هم اصل برابری اینشتین وارد می شود ، و آن نیروها می توانند همچون نیروهای تعبیر شوند که به وسیله جرمهای گرآینده توزیع شده در فواصل دور بر گرد محور تقارن حاصل می شوند .

حوادث فیزیکی که برای چنین سکوی گردانی روی می دهد می تواند بر اساس تئوری نسبیت خاص اینشتین تعبیر شود که به موجب آن طول میله‌های اندازه گیری و سرعت ساعتها از حرکات آنها متأثر هستند . بدیهی است که دو نتیجه اساسی این تئوری اینهاست :

۱. اگر جسم متحرکی را مشاهده کنیم که با سرعت

v از برابر مامی گذرد ، چنین می نماید که در جهت حرکتش به نسبت ضریب

$$\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$$

منقبض می‌شود. در این فورمول c سرعت نور است. در سرعت‌های عادی، که نسبت به سرعت نور بسیار کوچکند این ضریب عملاً برابر است با واحد، و هیچ انقباضی مشاهده نخواهد شد. اما وقتی که v به سرعت نور نزدیک شود، اثر این ضریب حایز اهمیت بسیار خواهد شد.

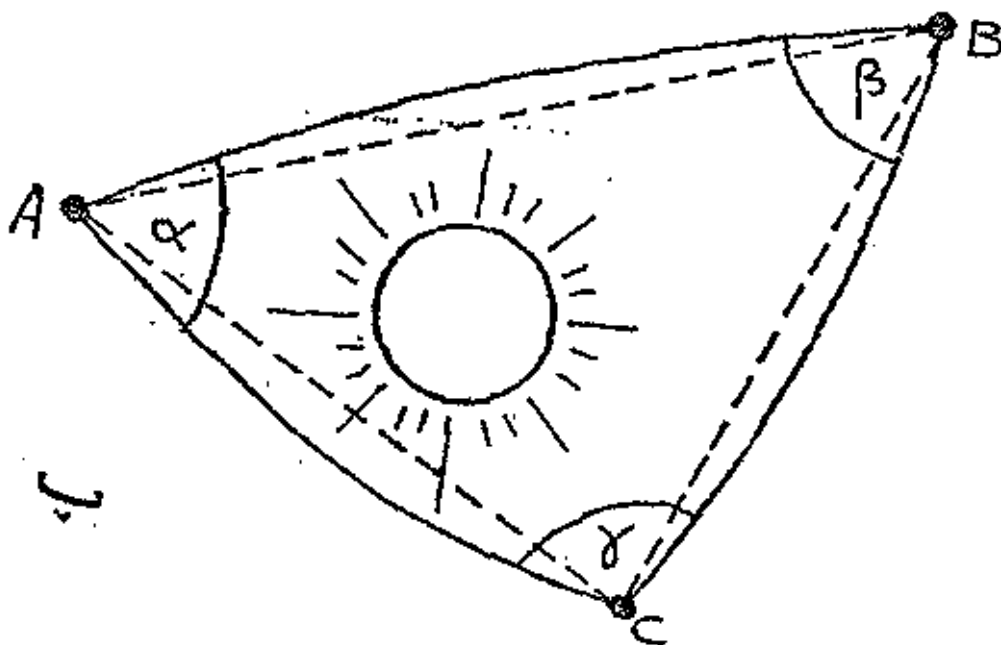
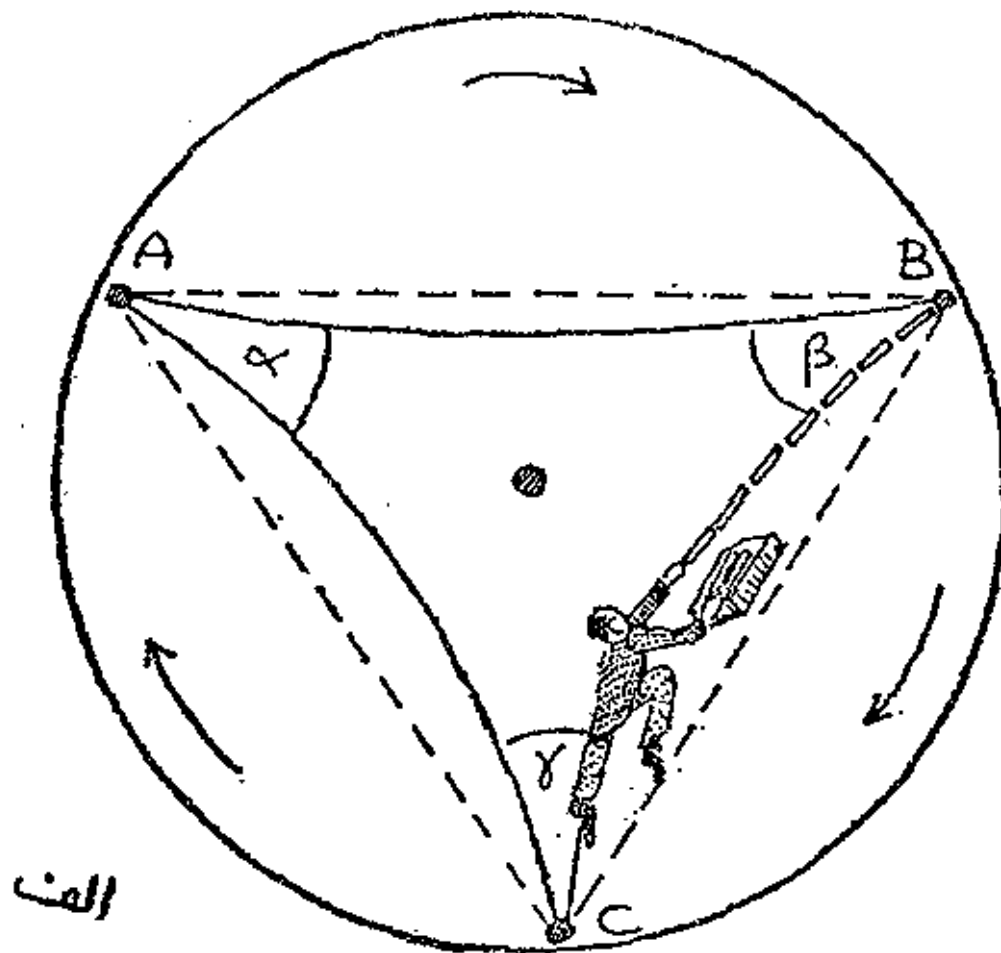
۲. اگر ساعتی را مشاهده کنید که با سرعت v از مقابل شما می‌گذرد، به نظر خواهد رسید که کند می‌شود، و کند شدن حرکت آن به نسبت ضریب

$$\frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

است. در اینجا هم مثل حالت قبل اثر وقتی مشهود است که v به سرعت نور نزدیک شود.

اکنون با در نظر گرفتن این دو اثر، نتایج مشاهداتی را که می‌توانند بر یک سکوی گردان انجام گیرند در نظر می‌گیریم. فرض کنید که می‌خواهیم قوانین انتشار نور را میان نقاط مختلف بر روی سکو بیابیم. دو نقطه A و B بر محیط قرص گردان چنان انتخاب می‌کنیم (شکل

۲۵ الف) که یکی منبع نور باشد و دیگری گیرنده نور. بنا بر قانون اساسی نور، نور همیشه بر کوتاهترین مسیر انتشار می یابد. کوتاهترین مسیر میان دو نقطه A و B بر روی قرص گردان چیست؟ برای اندازه گیری طول هر خطی که A و B را به هم متصل می کند، در اینجا روش کهنه اما مطمئنی به کار می بریم که شمارش مترهایی است که می توانند به دنبال هم بر روی خط واصل میان A و B قرار گیرند. اگر قرص گردان نباشد، وضع روشن است و کوتاهترین فاصله میان A و B بر روی خط مستقیم هندسه کهن اقلیدسی است. اما اگر قرص گردان باشد، مترهایی که به دنبال هم بر خط AB قرار داده می شوند با سرعت معینی حرکت می کنند، و در نتیجه انتظار می رود که انقباض نسبی طول خود را متحمل شوند. پس به تعداد فراوانی چوبمتر (چوب اندازه گیری) برای پوشاندن مسافت AB احتیاج هست. اما در اینجا وضع جالبی پیش می آید. اگر یک چوبمتر را نزدیک به مرکز حرکت دهیم، سرعت خطی آن کوچکتر می شود، و دیگر به آن



شکل ۲۵ . (الف) آزمایشهای انجام یافته بسر روی يك
سکوی گردان ؛ (ب) مثلثبندی بر گرد خورشید .

اندازه منقبض نمی‌شود که وقتی که دور از مرکز حرکت می‌کرد منقبض می‌شد. بنابراین، با خم کردن خط حامل چوبمترها به طرف مرکز، به عدد کمتری چوبمتر نیاز داریم، زیرا گرچه مسافت «واقعی» تا اندازه‌ای طولیتر است، این نقص بیش از اندازه با انقباض کمتر هر چوبمتر جبران خواهد شد. اگر امواج نورانی را به جای حامل چوبمترها بگذاریم، به این نتیجه گیری می‌رسیم که شعاع نورانی نیز در جهت میدان گرانشی خم خواهد شد، که در اینجا متوجه به خارج مرکز است.

پیش از آنکه سکوی چرخ و فلک را تترك کنیم، يك آزمایش دیگر انجام می‌دهیم. يك جفت ساعت مشابه اختیار کنیم، یکی را در مرکز سکو و دیگری را در کنار آن قرار دهیم. چون ساعت اول در حال سکون است و حال آنکه دومی با سرعت معینی می‌چرخد، ساعت دوم نسبت به ساعت اول مدت زمانی از دست خواهد داد. اگر نیروی مرکز‌گریز را همچون نیروی گرانشی تعبیر کنیم، گوییم که ساعت واقع در پوتانسیل گرانشی بلندتر

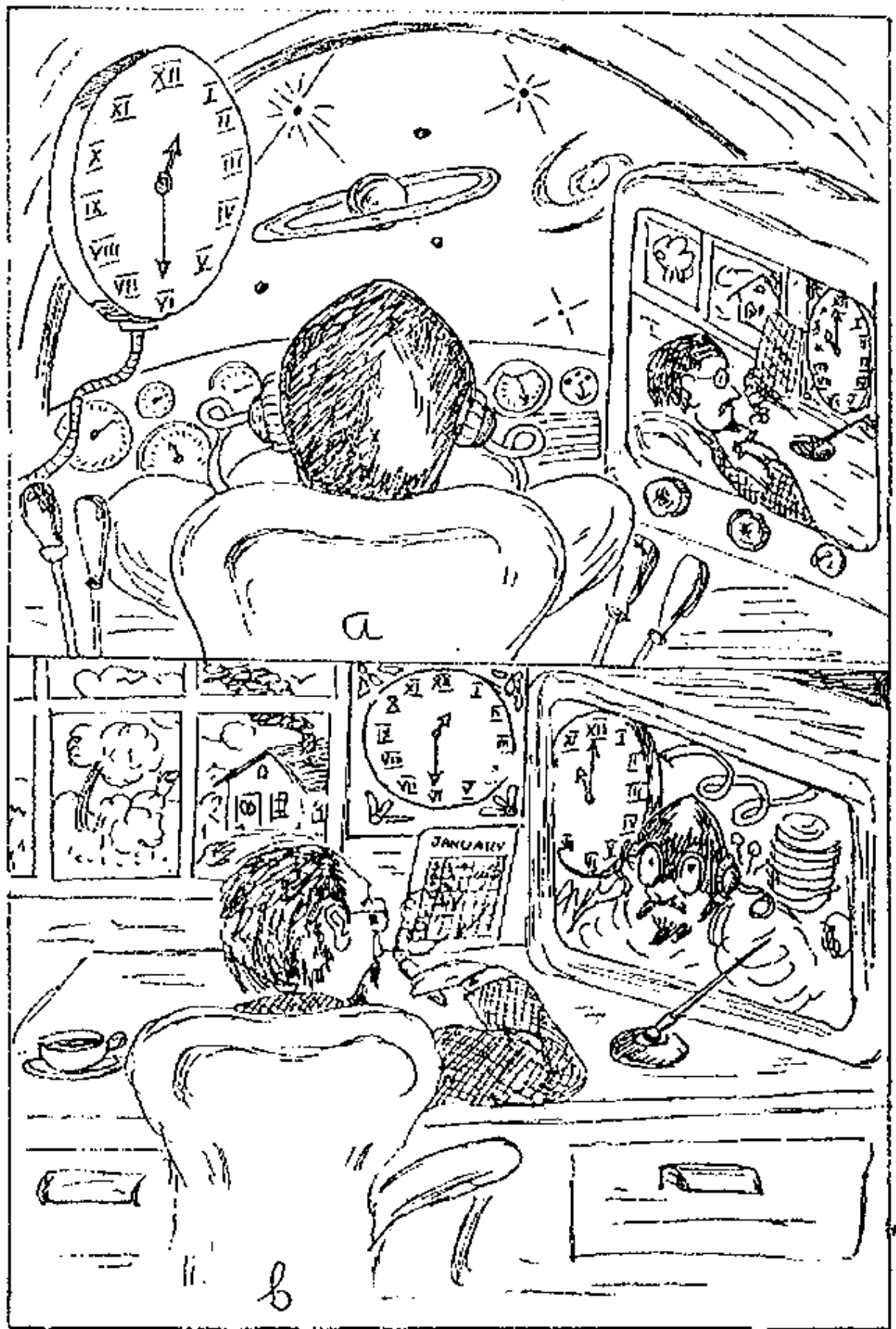
(یعنی در امتدادی که نیروی گرانشی در آن امتداد اثر می کند) کندتر حرکت می کند. این کندی به هر پدیده فیزیکی، شیمیایی، و زیستشناسی نیز عیناً تعلق می گیرد. ماشیننویسی که در طبقه اول ساختمان بلندی، مثلاً شرکت ملی نفت ایران کار می کند خیلی کندتر از خواهر دوقلویش که در طبقه آخر آن ساختمان به کار مشغول است پیر خواهد شد. اما اختلاف بسیار اندک است؛ می توان حساب کرد که در مدت ده سال، دختری که در طبقه اول است چند میلیونیم یک ثانیه از خواهر دوقلوی خود که در طبقه آخر است جوانتر مانده است. در تفاوت ثقل میان سطح زمین و سطح خورشید، تأثیر خیلی بیش از این است. ساعتی که بر سطح خورشید قرار دارد، نسبت به یک ساعت زمینی، یک ده هزارم در صد کند می شود. البته هیچ کس نمی تواند ساعتی بر سطح خورشید بگذارد و مواظب حرکت آن باشد، اما کندی مورد انتظار با مشاهده تواترهای خطوط طیفی اتومهای صادر در جو خورشیدی، تأیید شده است. موضوع خواهران دوقلو، که به علت کار کردن در

مکانهای باپوتانسیل گرانشی متفاوت، اختلاف سن پیدا می کنند، به موضوع برادران دوقلویی می ماند که یکی از آنها در خانه نشسته و دیگری در سفر است. دو برادر دوقلو تصور کنیم که یکی خلبان سفینه فضایی و دیگری کارمند يك فرودگاه فضایی در سطح زمین است. برادر خلبان در سفینه فضایی خود که سرعتی نزدیک به سرعت نور دارد، به مأموریتی در یکی از ستارگان دور می رود، در حالی که برادر دوقلویش کارش را در فرودگاه انجام می دهد. بنا بر نظر اینشتین هر برادر کندتر از دیگری پیر می شود. بنا بر این، وقتی که برادر خلبان به زمین باز می گردد، انتظار می رود که برادر کارمند فرودگاه خود را جوانتر از خود بیابد، اما برادر فرودگاهی درست نتیجه مخالف را می گیرد. این ظاهراً نامعقول است، زیرا، مثلاً اگر سن را از روی سفید شدن مو اندازه بگیرند، دو برادر می توانند، فقط بانگاہ کردن خودشان در يك آینه، پی ببرند که کدام يك مسنتر است.

پاسخ به این تناقض آن است که بیان مربوط به

سن نسبی دو برادر تنها وقتی درست است که در چارچوب تئوری خاص نسبیت واقع شود، که فقط حرکت یکنواخت را در نظر می‌گیرد. در این حالت برادر خلبان هرگز باز نخواهد گشت و در نتیجه نخواهد توانست پهلوئی برادر خود در برابر آینه بایستد و رشد موهایشان را اندازه بگیرد. بهترین کاری که این دو برادر می‌توانند بکنند استفاده از دو دستگاه تلویزیون است: یکی در فرودگاه فضایی که برادر خلبان و ساعتش را در سفینه فضایی نشان می‌دهد، و دیگری در سفینه فضایی که برادر کارمند فرودگاه را سر میز کارش با ساعتی که بالای سر او نصب است نشان می‌دهد (شکل ۲۶).

دکتر یوجین فینبرگ، از دانشگاه واشینگتن، وضع را نظراً بر اساس قوانین کاملاً معروف انتشار علائم رادیویی بررسی کرد، و نتیجه این بود که بانگاه بر صفحه تلویزیون، هر برادر مشاهده خواهد کرد که برادر دیگرش جواتر مانده است. اگر برادر خلبان که در پرواز است بازگردد، باید نخست سفینه فضایی خود را کند سازد، آن را کاملاً



شکل ۲۶. گذران سن نسبی برادران دوقلو، آنچنان که بر صفحه تلویزیون مشاهده می شود.

متوقف کند، و سپس آن را به سوی خانه راه بیندازد .
این الزام برادران دوقلو را در اوضاع و احوال کاملاً
متفاوتی قرار می‌دهد. چنانکه قبلاً دیدیم، تندی و کندی
برابرند بایک‌میدان گرانشی که سرعت کار ساعت را، مانند
سرعت پدیده‌های دیگر، کند می‌سازد؛ و عیناً مانند
ماشیننویسی که در طبقهٔ اول شرکت ملی نفت کار می‌کند و
سنش کندتر از سن خواهرش که در طبقهٔ آخر است می -
گذرد، سن برادر خلبان فضایی در حال پرواز نیز کندتر
از سن برادر دوقلویش که بر سطح زمین است می‌گذرد .
بنابراین، اگر مدت پرواز به اندازهٔ کافی طولانی باشد ،
خلبانی که به زمین باز می‌گردد، بادیدن سرطاس و براق
برادر دوقلوی خود سبیل خویش را تاب خواهد داد ، و
در اینجا هیچ تناقضی وجود ندارد.

يك آزمایش جالب در تأیید کند شدن زمان بر اثر
ثقل (اگر تأیید دیگری لازم است) به وسیلهٔ س.ف.سینگر،
از دانشگاه مریلند، پیشنهاد شده است، که قراردادن يك
ساعت اتمی است در قمرهایی بر مدارهای مستدیر که در

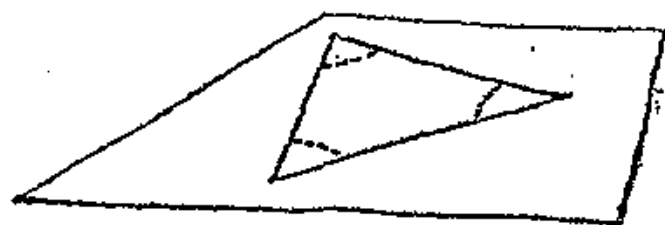
ارتفاعهای متفاوت از سطح زمین حرکت می کنند. حساب شده است که برای قمری که در ارتفاعی کمتر از شعاع زمین سیر می کند، اثر نسبیتی عمده کند شدن ساعت در نتیجه سرعتش خواهد بود که مقدار آن از روی ضرب $\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$ به دست می آید. اما در ارتفاعات بیشتر، انتظار می رود که تأثیر سرعت بسیار کم اهمیت باشد و ساعت، به جای کند شدن، تند شود، زیرا که در میدان گرانشی ضعیفتر قرار گرفته است (چنانکه دختر واقع در طبقه آخر ساختمان شرکت ملی نفت است). هیچ شکی نیست که این آزمایش جالب تئوری اینشتین را تأیید خواهد کرد.

این بحث ما را به این نتیجه گیری می رساند که نور، ضمن انتشار در يك میدان گرانشی، يك خط مستقیم سیر نمی کند بلکه در امتداد میدان انحنا می یابد، و به علت انقباض چوبمترها، کوتاهترین فاصله میان دو نقطه يك خط مستقیم نیست، بلکه آن نیز خطی است منحنی که در امتداد میدان گرانشی خمیده است. اما چه تعریف دیگر غیر از مسیر نور در خلاء یا کوتاهترین فاصله میان دو نقطه

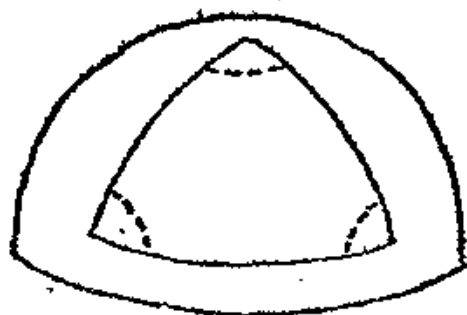
می توان به يك «خط مستقیم» داد؛ نظر اینشتین این بود که باید تعریف کهن يك «خط مستقیم» در مورد میدان گرانشی نگاه داشته شود، اما به جای اینکه گفته شود اشعه نور و کوتاهترین مسافت منحنی هستند، گفته شود که فضا خودش انحنای دارد. تصور نظریه فضای سه بُعدی منحنی، دشوار است، چه رسد به تصور يك فضای چهار بُعدی منحنی، که زمان در آن بعد چهارم است. بهترین راه استفاده از تشبیه یا سطوح دو بُعدی است که آنها را به آسانی می توانیم در گنگ کنیم. همه ما با هندسه مسطحه اقلیدسی آشنا هستیم، که مربوط است به انواع اشکالی که می توان آنها را بر يك سطح مستوی رسم کرد. اما اگر به جای يك سطح مستوی، اشکال هندسی را بر يك سطح منحنی رسم کنیم، قضایای هندسه اقلیدسی دیگر صدق نمی کنند. این مطلب در شکل ۲۷ نشان داده شده، که مثلثهایی بر سطح مستوی (الف)، بر سطح کروی (ب)، و بر سطحی که سطح زینی خوانده می شود (ج) رسم شده است.

در مورد يك مثلث مسطح، مجموع سه زاویه همیشه

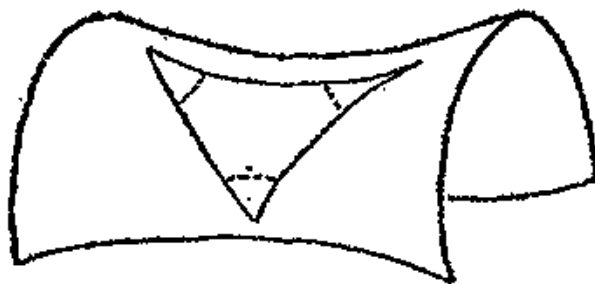
برابر است با 180° درجه. در مورد يك مثلث كروي، مجموع سه زاویه همیشه بزرگتر از 180° است و فزونی آن بستگی دارد به نسبت اندازه مثلث به اندازه کره. در مورد مثلثهای رسم شده بر سطح زیني، مجموع زوایا کوچکتر از 180° درجه است. خطوطی که مثلثهای كروی و سطح زیني را تشکیل می دهند از نقطه نظر سه بعدی «مستقیم» نیستند، بلکه «مستقیمترین» - یعنی کوتاهترین - فواصل میان دو



الف



ب



ج

شکل ۲۷. مثلثهایی بر يك سطح مستوی (الف)، بر يك کره (ب)، و بر يك سطح زیني (ج).

نقطه واقع بر سطح غیر مستوی هستند. برای آنکه در اصطلاحگذاری اشتباهی رخ ندهد، ریاضیدانان این خطوط را خطوط ژئودزی نامیده‌اند.

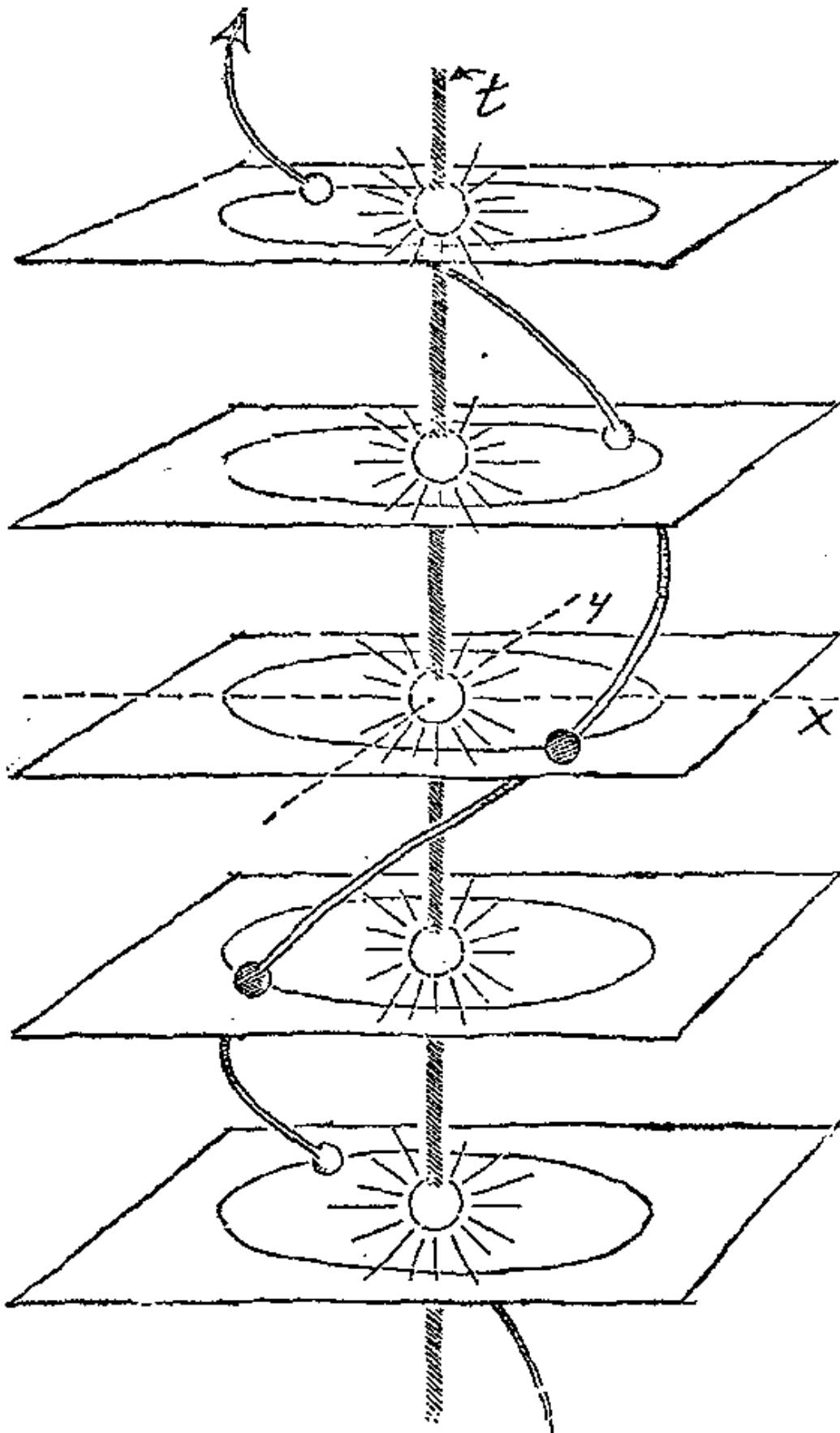
به همین نحو می‌توانیم در باره خطوط ژئودزی یا کوتاهترین خطوط در فضایی سه بعدی بحث کنیم که دو نقطه‌ای را به هم متصل می‌کنند که نور بر امتداد آنها انتشار می‌یابد؛ و با اندازه‌گیری مجموع سه زاویه يك مثلث در فضا، می‌توانیم فضا را مسطح بخوانیم اگر مجموع زوایا 180 درجه باشد، کسره‌مانند یا با انحنای مثبت بخوانیم اگر مجموع زوایا بزرگتر از 180 باشد، و زین‌مانند یا با انحنای منفی بخوانیم اگر مجموع زوایا کوچکتر از 180 درجه باشد. سه منجم فرض کنید که به ترتیب بر روی زمین و زهره و مریخ قرار گرفته‌اند و زوایای مثلثی را اندازه می‌گیرند که اضلاعش اشعه نوری است که میان این سه ستاره سیر می‌کند. چون، چنانکه دیدیم، اشعه نوری که در میدان گرانشی خورشید انتشار می‌یابد در امتداد نیروی ثقل خم می‌شود، وضع چنان است که در شکل

۲۵ ب نموده شده است، و مجموع زوایای مثلث بزرگتر از ۱۸۰ به دست خواهد آمد. معقول این خواهد بود که در این حالت چنین بیان کنیم که نور بر کوتاهترین فواصل، یا خطوط ژئودزی، سیر می کند، اما فضای اطراف خورشید در جهت مثبت انحنا دارد. به همین نحو، در میدانی گرانشی که معادل است با میدان نیروی مرکز گریز بر یک قرص گردان (شکل ۲۵ الف)، مجموع زوایای مثلث کوچکتر از ۱۸۰ درجه است، و فضا باید در جهت منفی خمیده شده باشد.

استدلالاتی که در فوق گذشت شالوده تئوری هندسی نقل اینشتین را نشان می دهد. این تئوری اینشتین نظریه کهن نیوتن را به دور می افکند، که به موجب آن جرمهای بسیار بزرگ از قبیل خورشید، در فضای اطراف میدان نیرویی تولید می کنند که سیارات را بر مسیرهای منحنی، به جای مسیرهای مستقیم، به حرکت درمی آورند. در تصویر اینشتین خود فضا منحنی می شود و سیارات بر «مستقیمترین» خطوط - یعنی خطوط ژئودزی - در این فضای منحنی حرکت می کنند. برای آنکه اشتباهی رخ ندهد، باید

افزوده شود که در اینجا خطوط ژئودزی درملاً چهار بعدی
 فضا - زمان است، و البته نادرست است که بگوییم خود
 مدارها خطوط ژئودزی در فضای چهار بعدی هستند. وضع
 اجمالاً در شکل ۲۸ مصور شده است، که محور زمان t
 و دو محور x و y واقع بر سطح مدار را نشان می‌دهد. خط
 مارپیچ، موسوم به **خط جهانی**، يك جسم متحرك (در این
 حالت زمین) خط ژئودزی درملاً فضا - زمان است. تفسیر
 اینشتین از ثقل همچون انحنای ملاً فضا - زمان به نتایجی
 اندك متفاوت با پیشبینی تئوری رسمی نیوتن می‌رسد، و
 بدین ترتیب تحقیق رصدی را میسر می‌سازد. مثلاً ۴۳
 ثانیه زاویه‌ای تقدیم محور بزرگتر عطارد را در يك قرن
 توضیح می‌دهد، و بدین ترتیب یکی از اسرار مکانیک
 آسمانی رسمی را حل می‌کند.

* در اینجا باید توجه شود که مقیاسهای قائم و افقی در شکل
 ۲۸ لزوماً با واحد های متفاوت داده شده است. البته، در حالی که شعاع
 مدار زمین فقط ۸ دقیقه است (اگر بر حسب مدت زمان سیر نور بیان
 شود)، مسافت از يك سطح ماه ژانویه تا سطحی دیگر يك سال است -
 یعنی ۶۰ هزار بار بزرگتر. بنابراین، با مقیاس صحیح، خط ژئودزی
 نسبت به خط مستقیم انحراف خواهد داشت، اما بسیار کم.



شکل ۲۸. خط جهانی زمین متحرک در ملاء فضا - زمان در اینجا در دستگاه مختصاتی نشان داده شده که محور زمان t قائم و دو محور x و y فضایی است.

فصل ۱۰

مسائل حل نشده ثقل



در دفتر یادداشت آزمایشگاهی مایکل فاراده (۱۷۹۱ - ۱۸۶۷) ، که سهم مهمی در شناساندن برق و مغناطیس دارد ، مقدمه جالبی در سال ۱۸۴۹ هست :

ثقل . به یقین این نیرو باید بتواند يك رابطه آزمایشی با برق و مغناطیس و دیگر نیروها داشته باشد ، بطوری که در عمل متقابل و تأثیر معادل از آنها ساخته شده است . يك لحظه در نظر بگیریم که چگونه ، به وسیله واقعیت و آزمایش ، با این موضوع برخورد کنیم .

اما آزمایشهای فراوانی که این فیزیکدان معروف

کوششهای فراوان ، اینشتین و کسانی که از او پیروی می کردند نتوانستند هیچ ارتباطی با الکترو دینامیک مکسول برقرار کنند.

تئوری ثقل اینشتین کما بیش معاصر بود با تئوری کوانتوم، اما در مدت ۴۵ سالی که از ظهور این دو تئوری می گذرد به میزان کاملاً متفاوت تکامل یافته اند. تئوری کوانتوم، که به وسیلهٔ ما کس پلانک پیشنهاد شد و به وسیلهٔ نیلس بوهر، لویی دو بروی، اروین شرودینگر ، ورنر هایزنبرگ و دیگران پیش رفت ، پیشرفت عظیمی نصیبش شد و به صورت نظام وسیعی تکامل یافت که ساختمان درونی اتمها و هسته های آنها را مشروحاً توضیح و تعبیر می کند. از طرف دیگر، تئوری ثقل اینشتین تا امروز همچنان که نیم قرن پیش آن را بیان کرد، باقی مانده است. در حالی که صدها، و حتی هزارها دانشمند شاخه های گوناگون تئوری کوانتوم را مطالعه می کنند و آن را در بسیاری از زمینه های پژوهشهای خود به کار می بندند ، فقط معدودی هستند که وقت و علاقه خود را صرف این می کنند که پیشرفت بیشتری

در مطالعه گرانش به دست آورند . آیا ممکن است چنین باشد که فضای خالی ساده تر از اجسام مادی است ؟ یا آنکه نبوغ اینشتین آنچه را ممکن بوده است در باره ثقل در زمان ما انجام گیرد انجام داده است و در نتیجه يك نسل را از امید پیشرفت بعدی محروم کرده است .

با تبدیل ثقل به خواص هندسی يك ملاء فضا - زمان ، اینشتین اطمینان یافته بود که میدان برقاطیس (= الکترو-مانیتیک) نیز باید تفسیر هندسی خالصی داشته باشد. اما تئوری میدان واحد ، که از این عقیده برخاست ، درست پیش رفت ، و اینشتین پیش از آنکه کاری به سادگی و زیبایی و مطمئنی کارهای سابقش در زمینه تئوری میدان واحد انجام دهد، در گذشت . اکنون به نظر می رسد که رابطه درست میان نیروهای گرانشی و برقاطیسی باید فقط از راه درک ذرات ابتدایی ، که این روزها خیلی در باره آنها سخن می شنویم ، و فهم اینکه چرا این ذرات خاص با جرمهای خاص و بارهای برقی باید در طبیعت یافت شوند، به دست آید. يك پرسش اساسی دیگر در اینجا مربوط است به اعمال

متقابل گرانشی و برقاطیسی میان ذرات، در قسمتهای پیش در این کتاب، قانون گرانشی را، که رابطه عکس مجذور میان نیروی جاذبه و فاصله را برقرار می‌سازد، نتیجه گرفتیم. دانشمند فرانسوی شارل ا. کولون (۱۷۳۶-۱۸۰۶) در ۱۷۸۴ يك قانون عکس مجذور نیز در مورد نیروی میان بارهای برق بیان کرد.

فرض کنید که نیروهای برقی و گرانشی میان دودره به جرم 4×10^{-26} گرم را، که میان جرمهای پروتون و الکترون برقرار است، و در فاصله r از هم قرار دارند، در نظر بگیریم. بنا بر قانون کولون، نیروی ایستانبی برقی (= الکتریسته ساکن) از رابطه $\frac{e^2}{r^2}$ به دست می‌آید که در آن e (1.6×10^{-19} واحد ایستانبی برقی) \ast بار برقی ابتدایی است. از طرف دیگر، بنا بر قانون نیوتن، عمل متقابل گرانشی از فورمول $\frac{GM^2}{r^2}$ به دست می‌آید، که در آن G (6.67×10^{-8}) مقدار ثابت گرانشی و M (4×10^{-26})

\ast يك واحد ایستانبی برقی بار برقی عبارت است از باری برقی که يك بار برقی معادل خود را که در فاصله ۱ سانتیمتر از آن قرار گرفته، با نیروی ۱ دین دفع کند.

گرم) جرم متوسط است. نسبت دو نیرو عبارت است از $\frac{e^2}{GM^2}$ ، که مقدار عددی آن 10^{40} است. هر تئوری که بتواند رابطه میان برقاطیس و ثقل را توصیف کند باید توضیح دهد که چرا این عمل متقابل میان دو ذره 10^{40} بار بزرگتر است از عمل متقابل گرانشی. باید به یاد سپرد که این نسبت يك عدد ساده و مطلق است و بستگی به دستگاه واحدهایی ندارد که در اندازه گیری مقادیر فیزیکی به کار می رود. در فورمولهای نظری اغلب مقادیر عددی ثابتی در کار است که می توانند از راه کاملاً ریاضی به دست آیند. اما این مقادیر ثابت عددی معمولاً اعداد کوچکی هستند از قبیل 2π ، $\frac{3}{5}$ ، $\frac{\pi^2}{3}$ ، و غیره. حال چگونه می توان از راه ریاضی مقدار ثابتی به بزرگی 10^{40} را نتیجه گرفت؟

بیش از ۲۵ سال پیش از این پیشنهاد بسیار جالبی در این زمینه به وسیله فیزیکدان نامی بریتانیایی پ. ا. م. دیرک شد. وی نظر داد که عدد 10^{40} اصلاً يك عدد ثابت نیست، بلکه عددی است متغیر که با زمان تغییر می کند و با سن جهان ما بستگی دارد. بنا بر تئوری جهان منبسط،

مبدأ جهان حدود 5×10^9 سال یا حدود 10^{17} ثانیه پیش از این است . البته يك سال یا يك ثانیه واحد اختیاری برای اندازه گیری زمان است ، و باید يك فاصله زمانی ابتدایی چنان انتخاب شود که بتواند از خواص اساسی ماده و نور منشعب گردد . يك راه بسیار معقول برای این کار برگزیدن واحد زمانی است برابر با فاصله زمانی لازم برای آنکه نور مسافتی برابر با قطر يك ذره ابتدایی را پیماید . چون قطر هر ذره ابتدایی حدود 10^{-13} سانتیمتر و سرعت نور 3×10^{10} سانتیمتر در ثانیه است ، این واحد

ابتدایی زمان برابر است با: ثانیه $10^{-23} = \frac{3 \times 10^{-13}}{3 \times 10^{10}}$.

با تقسیم سن جهان (10^{17} ثانیه) بر این فاصله زمانی

عدد $10^{40} = \frac{10^{17}}{10^{-23}}$ به دست می آید که اندازه اش همان

حدود نسبت مشهود میان نیروهای برقاطیسی و گرانشی

است . دیرك گفت که بنا بر این نسبت بزرگ میان نیرو-

های برقی و گرانشی مشخص سن کنونی جهان است .

وقتی که سن جهان مثلا نصف سن کنونیش بوده ، این نسبت

نیز نصف مقدار فعلی بوده است. چون دلایل مناسبی برای این فرض هست که بار برقی ابتدایی (e) با زمان تغییر نمی کند، دیرك نتیجه گرفت که این مقدار ثابت گرانشی (G) است که با گذشت زمان کاهش می یابد، و این کاهش ممکن است با انبساط جهان ورقیق شدن آرام ماده ای که آن را پر کرده است همراه باشد.

این نظریات دیرك بعداً به وسیله ادوارد تلر (پدر بمب هیدروژنی) مورد انتقاد قرار گرفت که ثابت کرد که تغییر مقدار ثابت گرانشی (G) نتیجه تغییر دمای سطح زمین است. واضح است که کاهش ثقل نتیجه اش افزایش شعاع مدارهای سیارات است، که (چنانکه بر مبنای قوانین مکانیک می توان ثابت کرد)، به نسبت عکس G تغییر می کند. نتیجه این کاهش تغییر شکل تعادل درونی خورشید نیز هست که منجر به تغییر دمای مرکزی آن و نسبت انرژیایی فعل و انفعالات هسته ای حرارتی می شود.

از روی تئوری ساختمان درونی و انرژیایی

ستارگان می توان نشان داد که نورانیت* I خورشید به نسبت $G^{۲۲۵}$ تغییر می کند. چون دمای سطحی زمین به نسبت خارج قسمت ریشه چهارم نورانیت خورشید بر شعاع مدار زمین تغییر می کند، نتیجه چنین می شود که باید دمای سطحی متناسب با $G^{۲۴}$ یا معکوساً متناسب با $(زمان)^{۲۴}$ باشد، به شرط آنکه G به نسبت عکس زمان تغییر کند. اگر سن منظومه شمسی سه بیلیون سال فرض شود، رقمی که ظاهراً به هنگام فرض آن باید درست باشد، تله محاسبه کرد که در دوران کامبرین (نیم میلیون سال قبل)، دمای زمین باید ۵۰° بالای نقطه جوش آب بوده باشد، بطوری که همه آب موجود بر سیاره ما به حالت بخار داغ بوده است. چون، بنا بر داده های زمینشناسی، زندگی دریایی کاملاً پیشرفته ای در آن دوران وجود داشته، تله نتیجه گرفت که فرضیه دیرك درباره تغییر پذیری مقدار ثابت گرانشی نمی تواند درست باشد. اما در دهساله اخیر

* نورانیت يك منبع نورانی مقدار نوری است که آن منبع در واحد زمان منتشر می کند.

نخمينه‌های مربوط به سن منظومه شمسی به سوی مقادير خيلي زيادتر تغيير يافته، و رقم صحيح ممکن است پنج بيليون سال يا حتی بيشتر باشد. اين مقدار دماي ابتدائي اقيانوس را پايينتر از نقطه جوش آب مي آورد و ايراد تله را بي اعتبار مي سازد، مشروط به اينکه تريلوبيتها و نرم‌تنان سيلورين توانسته باشند در آب بسيار داغ زندگي کنند. اين امر ممکن است با افزايش سرعت جهشهاي حرارتي در مراحل ابتدائي تکامل زندگي و با فراهم ساختن دماهاي بسيار زياد لازم براي اسيدهاي نوکلئيك در مراحل بازهم قديمتر، به تئوريهاي ديرينشناسي نيز کمک کند. بدین ترتيب بحث در موضوع تغيير پذيري مقدار ثابت گرانشي هنوز باز باقي مانده است.

ثقل و تئوري گوانتوم

قانون نيوتن درباره عمل متقابل گرانشي ميان جرمها، چنانکه ديديم، كاملاً شبیه است به قانون عمل

متقابل ایستادن برق میان بارهای برقی، و تئوری میدان گرانشی اینشتین زمینه‌های مشترک فراوان با تئوری میدان برقاطیس مکسول دارد. پس این انتظار طبیعی است که یک جرم نوسان‌کننده باید امواج گرانشی پدید آورد، عیناً همان‌طور که یک بار برقی نوسان‌کننده امواج برقاطیس پدید می‌آورد. در مقاله معروفی که در ۱۹۱۸ منتشر کرد، اینشتین راه‌حلهای معادله اساسی نسبیت عمومی خود را، که چنین تغییرات گرانشی را در حال انتشار در فضا با سرعت نور نشان می‌دهد، به دست آورد. اگر این امواج گرانشی وجود داشته باشند، باید انرژی با خود نقل کنند؛ اما شدت آنها، یعنی مقدار انرژی که انتقال می‌دهند، بسیار کوچک است. مثلاً زمین، در حرکت مداری خود بر گرد خورشید، باید حدود $5/001$ وات انرژی صادر کند، که نتیجه‌اش سقوط آن به اندازه یک میلیونیم سانتیمتر در هر یک بیلیون سال به سوی خورشید است! هیچ کس تا کنون به فکر این نیفتاده است که راهی برای کشف چنین امواج ضعیفی پیدا کند.

آیا همان طور که امواج برقاطیس به بسته‌های مجزای انرژی، یا کوانتوم، تقسیم می‌شوند، امواج گرانشی نیز به بسته‌های مجزا تقسیم می‌شوند؟ این پرسش که همان اندازه قدمت دارد که تئوری کوانتوم، عاقبت دو سال قبل به وسیلهٔ دیرک پاسخ داده شد. دیرک در کوانتومسازی معادلهٔ میدان گرانش توفیق یافت و نشان داد که انرژی کوانتومهای ثقل، یا «گراویتونها» برابر است با حاصل ضرب مقدار ثابت پلانک (h) در تواتر آنها - همان عبارتی که انرژی کوانتومهای نور یا فوتون را به دست می‌دهد. اما چرخش گراویتون دو برابر چرخش فوتون است.

امواج گرانشی، به علت ضعیف بودن، در مکانیک آسمانی چندان اهمیتی ندارند. اما آیا ممکن است که گراویتونها نقشی در فیزیک ذرات ابتدایی داشته باشند؟ این تکه‌های نهایی ماده به انواع طرق، به وسیلهٔ صدور یا جذب «کوانتومهای میدانی» خاص، عمل متقابل دارند. بنابراین اعمال متقابل برقاطیس (مثلاً جاذبهٔ بارهای برقی

مختلف العلامت) شامل صدور یا جذب فوتونهاست؛ احتمالاً اعمال متقابل گرانشی نیز به همین نحو به گراویتونها وابسته اند. در چند سال اخیر آشکار شد که اعمال متقابل ماده در طبقات مشخصی قرار می گیرند: (۱) اعمال متقابل شدید، که شامل نیروهای برقاطیس است؛ (۲) اعمال متقابل ضعیف، از قبیل «تلاشی بتا» در يك هسته رادیو آکتیو که در آن يك الکترون و يك نوترون صادر می شود؛ (۳) اعمال متقابل گرانشی، که بسیار ضعیفتر است از آنچه «ضعیف» خوانده می شود.

شدت يك عمل متقابل بستگی دارد به سرعت، یا احتمال، صدور یا جذب کوانتوم آن. مثلاً هسته يك اتوم مدت قریب 10^{-12} ثانیه طول می کشد تا يك فوتون صادر کند. در مقام مقایسه، تلاشی بتای يك نوترون دوازده دقیقه طول می کشد... تقریباً 10^{14} برابر طولانیتر. می توان حساب کرد که مدت لازم برای صدور يك گراویتون به وسیله يك هسته 10^{60} ، یا 10^{52} سال است! این مقدار به نسبت 10^{58} کندتر از عمل متقابل ضعیف است.

اما نوترونها خودشان ذراتی هستند با احتمال جذب بسیار کم ، یعنی عمل متقابل با دیگر انواع ماده. نوترونها نه بار برقی دارند نه جرم . نیلس بوهر تا ۱۹۳۳ چنین جویا می شد: «چه تفاوتی میان نوترونها و کوانتومهای امواج گرانشی موجود است؟ » در اعمال متقابل ضعیف، نوترونها با دیگر ذرات صادر می شوند. اما فرایندهایی که فقط شامل نوترونهاست چگونه است - یعنی صدور يك جفت نوترون- ضد نوترون به وسیله يك هسته برانگیخته ؟ هیچ کس چنین وقایعی را کشف نکرده است ، اما ممکن است روی دهد، شاید بر همان مقیاس زمانی عمل متقابل گرانشی . يك جفت نوترون چرخشی برابر دو می دهد، که مقدار حساب شده به وسیله دیرک برای يك گراویتون است. البته همه اینها تصورات است، اما رابطه میان نوترونها و ثقل امکان نظری جالبی است.

ضد ثقل

ه . ج . ولز، در یکی از داستانهای شگفتش ،

مخترعی امریکایی به نام کاوور را توصیف می کند که ماده‌ای یافته است به نام کاووریت که در مقابل نیروهای ثقل نفوذناپذیر است. عیناً همان طور که يك صفحه مسین یا يك صفحه آهنین می تواند به عنوان سپر محافظ در مقابل نیروهای برقی و مغناطیسی به کار رود، يك صفحه کاووریت نیز سپر محافظی است در مقابل نیروهای ثقل زمینی، و هر جسمی که بالای آن واقع شود تمام یادست کم قسمت عمده وزن خود را از دست می دهد. کاوور در ریچه‌هایی از کاووریت ساخت که می توانستند باز و بسته شوند. شبی که ماه در آسمان بالا بود، در قایقی کروی نشست و همه ریچه‌های کاووریتی را که رو به زمین بود بست و آنهایی را که رو به ماه بود باز گذاشت. ریچه‌های بسته نیروهای ثقل زمین را باز می دارند و، چون فقط تحت تأثیر نیروهای ماه قرار گرفته اند، قایق در فضا بالا می رود و آقای کاوور را به ماجراهای نامتعارف فراوان قمر ما می کشاند. چرا چنین اختراعی ناممکن است، یا آیا این اختراع ناممکن است؟ در اینجا تشابه عمیقی میان قانون نیوتن در مورد

ثقل جهانی، قانون کولون در مورد عمل متقابل بارهای
برقی، و قانون سرهمفری گیلبرت در مورد عمل متقابل
قطبهای مغناطیسی موجود است؛ و اگر بتوان نیروهای
برقی و مغناطیسی را غلاف کرد، چرا نتوان همین کار را
با نیروهای گرانشی انجام داد؟

برای پاسخ دادن به این پرسش باید سازو کار غلاف-
پوشی برقی و مغناطیسی را در نظر بگیریم، که از خیلی
نزدیک به ساختمان اتمی ماده پیوسته است. هراتوم یا
مولکول مجموعه‌ای است از بارهای برقی مثبت و منفی،
و در فلزات عدّه فراوانی الکترونهاى منفی آزاد موجود
است که در يك شبکه بلورین از یونهاى مثبت حرکت می-
کنند. وقتی که يك تکه ماده در میدانى برقی قرار داده
می‌شود، بارهای برقی در امتدادهای مخالف جا به جا
می‌شوند و می‌گویند که ماده قطبیده (= پولاریزه) شده
است. میدان برقی جدیدی که به وسیله این قطبش
(= پولاریزاسیون) پدیدمی‌آید در خلاف جهت میدان اولیه
است، و انطباق این دو میدان برهم شدت آنها را ضعیف

می‌کند. اثر مشابهی در غلافپوشی مغناطیسی وجود دارد. زیرا اغلب اتمها مغناطیسهای کوچکی هستند که چون ماده در یک میدان مغناطیسی قرار گیرد، جهت می‌یابند. در اینجا نیز ضعیف شدن شدت میدان مربوط است به قطبش مغناطیسی ذرات اتمی.

قطبش گرانشی ماده، که غلافپوشی نیروی ثقل را امکانپذیر می‌سازد، ایجاب می‌کند که ماده ازدونوع ذره تشکیل شده باشد: یک نوع با جرم گرانشی مثبت که به وسیله زمین جذب می‌شود، و نوع دیگر جرم گرانشی منفی که به وسیله زمین دفع خواهد شد. بارهای برقی مثبت و منفی، و نیز دونوع قطب مغناطیسی، به تساوی در طبیعت فراوانند، اما ذراتی با جرم گرانشی منفی هنوز شناخته نشده‌اند (لااقل در ساختمان اتمها و مولکولهای معمولی). بنابراین، ماده معمولی نمی‌تواند قطبش گرانشی پیدا کند، قطبشی که برای غلافپوشی در مقابل نیروهای ثقل لازم است. اما اگر ضد ذره‌ای که فیزیکدانان در این چند دهه اخیر با آن بازی می‌کرده‌اند در کار باشد

چه خواهد شد؟ آیا نمی‌تواند ممکن باشد که با بارهای منفی، الکترونها مثبت، پروتونهای منفی، ضدنوترونها، و دیگر ذرات وارونه، جرمهای گرانشی منفی همراه باشد؟ این موضوع چنین می‌نماید که در نظر اول از موضوعهایی باشد که از راه آزمایش به آسانی قابل پاسخ باشد؛ تنها کاری که باید کرد این است که ببینیم آیا پرتویی افقی از الکترونها مثبت یا از پروتونهای منفی که از یک ماشین تندکننده صادر می‌شود در میدان گرانشی زمین به بالا یا پایین خم می‌شود یا نه. چون همه ذراتی که مصنوعاً به وسیله بمباران هسته‌ای تولید می‌شوند با سرعت نور حرکت می‌کنند، خمش یک پرتو افقی به وسیله نیروهای ثقل زمین (خواه رو به بالا باشد یا رو به پایین) بسیار کوچک است، و از حدود 10^{-12} سانتیمتر (قطر هسته‌ای!) در هر کیلومتر از مسیر تجاوز نمی‌کند. البته می‌توان سعی کرد که سرعت ذرات تا حدود سرعتهای حرارتی کند شود، چنانکه با نوترونها معمولی شده است. در آزمایش نوترونی، پرتوی از نوترونها تندرو در یک

کندساز (= مودراتور) پرتاب می‌شد، و مشاهده می‌شد که نوترونهاى کندرو، تقریباً با سرعت ریزش قطرات باران، فرو می‌ریختند. اما کند شدن نوترونها در نتیجه تصادم با هسته‌های ماده کندساز است، و کندسازهای خوب، از قبیل کربون یا آب سنگین، موادی هستند که هسته‌های آنها میل ترکیبی بسیار کمی با نوترونها دارند و آنها را در تعدادی تصادم‌های پی در پی در خود فرو نمی‌برند. البته هر کندساز ساخته شده از ماده معمولی دام مرگی خواهد بود برای ضد نوترونها، که فوراً با نوترونهاى معمولی موجود در هسته اتم معمولی خنثا خواهند شد. بنابراین، از نظر آزمایشی، موضوع علامت گرانشی ضد ذره باز باقی می‌ماند.

از لحاظ نظری، باز هم این موضوع باز می‌ماند، زیرا تئوری در اختیار نداریم که بتواند رابطه میان اعمال متقابل گرانشی و برقاطیس را پیشبینی کند. اما می‌توان گفت که اگر يك آزمایش بعدی نشان دهد که ضد ذره باید يك جرم گرانشی منفی داشته باشد، با رد کردن اصل

برابری ، ضربت سختی بر تئوری کامل اینشتین وارد خواهد آمد . واقعاً هم ، اگر در درون يك کابین تندشونده اینشتین سببی که جرم گرانشی منفی دارد رها شود ، سبب «به بالا فرو می افتد» (نسبت به سفینه فضایی) ، و اگر از خارج نگاه شود ، حرکتش با شتابی دو برابر شتاب سفینه است ، بدون آنکه تحت تأثیر هیچ نیروی خارجی قرار گیرد . پس ناگزیریم که میان قانون جبر نیوتن و اصل برابری اینشتین یکی را انتخاب کنیم - انتخابی که البته انتخابی بسیار دشوار است .

پایان



شماره ثبت دفتر مخصوص کتابخانه ملی ۸۴۱ به تاریخ ۴۷/۶/۷۲

شرکت سهامی کتابهای جیبی منتشر خواهد کرد .

شبح درون اتم (نوترینو)

نوترینو مانند نوترون ذره بدون باری است که دارای چرخش است و هنگام چرخش مانند نوترون میدان مغناطیسی تولید می کند در هر ثانیه $10^{28} \times 1/8$ نوترینو در خورشید تولید می شود . . . هر نوترینو با سرعت نور از خورشید خارج می گردد و وارد فضا می شود، و در عرض هشت دقیقه به زمین می رسد و در مدت $\frac{1}{25}$ ثانیه از میان زمین می گذرد و به سفر بی انتهای خود ادامه می دهد

حاجی مراد

داستانی است که تولستوی از خاطره های جوانی خود در قفقاز نقل میکند و روحیه اهالی سرکش جنگل های این سرزمینها را با عشق ها و شوریدگیهایشان نشان می دهد . این اثر نمونه برجسته قدرت تحلیل و توصیف خوی مردمان است .

گتسبی بزرگ

گتسبی بزرگ (طلا و خاکستر) یکی از شیرین ترین داستانهای عشقی ادبیات آمریکاست . این رمان نشان می دهد که ثروت هنگامت به هیچ رو نیکبختی نمی آورد .